современные трансформации

ОПРЕДЕЛЕНИЯ ГЕОИДА



А. Дмитренко

Кривой Рог

Минерал

ББК 26.11 УДК 528.232.1 Д 53

Рецензенты: доктор технических наук, профессор, заведующий кафедрой маркшейдерии ГВУЗ «Криворожский национальный университет» П.И. Федоренко; доктор технических наук, профессор, заведующий кафедрой информатики и информационных технологий ГВУЗ «Криворожский национальный университет» А.С. Зеленский; директор ООО научно- производственного предприятия «УкрГеопроект» А.Н. Карнаух

Дмитренко А.П.

Д 35 Современные трансформации определения геоида: монография. – Кривой Рог: Минерал, 2012. –218 с. ISBN 978-966-7830=72-4

Монография посвящена одной из самых главных проблем геодезии: проблеме определения и расчета фигуры геоида.

В первой части книги анализируются изменения в современном определении геоида, близость моделей к соответствующим уровенным поверхностям математических моделей поля силы тяжести Земли.

В основе расчета высот геоида лежат функции Лежандра, поэтому вторая часть книги посвящена методам вычисления этих функций. Показано, что известные рекурсионные методы расчета имеют недостаток, называемый эффектом «абсолютного нуля». Автором впервые разработан и изложен метод вычисления функций Лежандра без данного недостатка.

Книга предназначена для аспирантов, магистрантов, студентов и научных работников в области геодезии, геофизики, геологии. Она может быть полезна специалистам, занимающимся вопросами формирования и модернизации координатных геодезических систем, а также геодезистам – практикам, использующим в своей работе глобальную координатную систему WGS-84.

> ББК 26.11 УДК 528.232.1

Рекомендовано к печати ученым советом ГВУЗ «Криворожский национальный университет» протокол № 5 от 26.04.2012 г.

ISBN 978-966-7830-72-4

© Дмитренко А.П. 2012 © Издательство «Минерал» АГНУ

Оглавление

Перечень сокращений6
Введение7
1. Математическая модель ЗЕМЛИ – ГЕОИД9
1.1. Глобальные модели силы тяжести Земли EGM96 и
EGM2008
1.2. Геоид - поверхность, совпадающая с поверхностью
океана в состоянии полного покоя и равновесия16
1.2.1. Геоид и лунно-солнечные приливы 16
1.2.2. Критерии близости поверхности геоида к
поверхности океана
1.3. Геоид - уровенная поверхность потенциала силы
тяжести Земли
1.4 Методы определения высот уровенной поверхности
модели поля силы тяжести Земли 34
1.4.1. Метод определения высот уровенной
поверхности модели силы тяжести Земли, основанный
на ее определении34
1.4.2. Методы определения высот «ЕGM-геоида»,
основанные на формуле Брунса 42
1.4.3. Геометрический метод определения высот
геоида с помощью формулы Брунса 46
1.4.4. Метод, основанный на использовании
многочлена в сочетании с формулой Брунса
1.4.5. Оценка точности расчета высот «EGM -геоида»
методами, основанными на формуле Брунса 54
1.5. Анализ разностей высот реального геоида и «EGM-
геоида»57
Выводы
2. Методы расчета функций Лежандра 69
2.1. Вычисление функций Лежандра с помощью
рекуррентных формул70
4.2 Оценка точности рекуррентных формул73
2.3. Эффект «абсолютного нуля» 79

 2.4. Модификации метода прямой рекурсии колонн 88 2.5. Модификация метода прямой рекурсии колонн с использованием логарифмирования
Литература
Приложение А. Комплект программ для вычисления высот «EGM-геоида» методом, основанным на его определении
Приложение Б. Силовые линии нормального поля Земли
Б.1. Уравнение силовой линии нормального поля
Земли147
Б.2. Точность определения координат точек силовой
линии с помощью многочлена154
Б.3. Разность координат оснований нормали и силовой
линии нормального поля158
Б.4. Сравнение длины нормали и силовой линии
нормального поля160
Приложение В. Комплект программ для вычисления высот
«EGM-геоида» геометрическим методом на основе
формулы Брунса163
Приложение Г. Комплект программ для вычисления высот
«EGM-геоида» методом, основанным на использовании
многочлена Тейлора и формулы Брунса173
Приложение Д. Комплект программ для вычисления и
анализа точности функций Лежандра методом прямой
рекурсии колонн
Приложение Е. Комплект программ для вычисления и
анализа точности функций Лежандра методом обратной
рекурсии строк
Приложение Ж. Комплект программ для вычисления и
анализа десятичных логарифмов функций Лежандра

максимальных степени и порядка в зависимости от
геодезической широты и степени192
Приложение К. Комплект программ для вычисления
минимальной степени функций Лежандра, для которой
проявляется эффект «абсолютного нуля» 195
Приложение Л. Комплект программ для вычисления и
анализа точности первой модификации функций Лежандра
Приложение М. Комплект программ для вычисления и
анализа точности второй модификации функций Лежандра
Приложение Н. Комплект программ для вычисления и
анализа точности функций Лежандра, определенных
методом логарифмирования211

Перечень сокращений

Сокращение	Описание	
ПЗ-90	"Параметры Земли" 1990 г. Глобальная координатная	
	геодезическая система, созданная российскими учеными	
ПО	Производственное объединение	
УСК-2000	Украинская система координат 2000 г.	
EGM	Earth Gravitational Model. Модель силы тяжести Земли	
DMA	Defense Mapping Agency. Военное Картографическое	
	Агентство Министерства обороны США. Название NGA	
	до 1 октября 1996 г.	
DOT	Dynamic Ocean Topography. Средняя высота поверхности	
	океана над геоидом	
GPS	Global Positioning System. Глобальная система	
	определения местоположения	
GSFC	Goddard Space Flight Center. Центр управления полетами	
	имени Годдарда США	
IAG	International Association of Geodesy. Международная	
	ассоциация геодезии	
ICGEM	International Center for Global Earth Models.	
	Международный центр по глобальным моделям Земли	
IEEE	Institute of Electrical and Electronic Engineers. Институт	
	инженеров электрики и электроники	
IERS	International Earth Rotation Service. Международная	
	служоа вращения земли	
ITRF	IERS Terrestrial Reference Frame. Земная Система отсчета	
NICO .	Международной служоы вращения земли	
IUGG	International Union of Geodesy and Geophysics.	
NACA	Международный союз геодезии и геофизики	
NASA	National Aeronautics and Space Administration.	
	пациональное агентство по аэронавтике и космическим	
NGA	National Geospatial Intelligence Agency Haunouan noe	
NOA	агентство геопространственной развелки США По	
	2003 г. это агентство называлось NIMA	
NIMA	National Imagery and Manning Agency Haugohauthoe	
	агентство по картографированию и снимкам Название	
	NGA с 1 октября 1996 г. по 2003 г.	
WGS -84	World Geodetic System 1984. Глобальная геодезическая	
	координатная система 1984, созданная учеными США	

Введение

Общедоступность современной глобальной координатной неразвитость WGS-84 с одной стороны системы И другой, побуждает национальных систем с ученых геодезистов многих стран к использованию этой системы для целей геодезии. Например, национальный геоид Хорватии HRG2000 [65], два геоида Словакии GMSQ03B и GMSQ03C [96] созданы на основе геоида EGM96. Аналогичные Μ Α Meslem в [95] исследования выполнены лля определения высоты локального геоида в Северном Алжире. Ученые Пакистана Muhammad Sadiq, Zulfiqar Ahmad [115, с. 60-69], используя модель EGM96, выполнили исследования различий между геоидом и квазигеоидом в двух регионах своей страны. Исследования близости реального геоида к модели EGM2008 для различных территорий по всему миру выполнили ученые Т. Gruber [80, с. 3-18], С. Jeceli, H.J. Yang, J.H. Kwon [87], J. Huang, M. Veronneau [84], D.R. Roman, J. Saleh, Y.M. Wang, V.A. Childers, X. Li, D.A. Smith [114], M.C. Pacino, C. Tocho [101], J. Agren [62], P.J. Morgan, W.E. Featherstone [97] и др.

Сотрудники «Кредо-Диалог» (г. компании Минск) А.П. Пигин и С.В. Березина [44] сравнили модель геоида EGM2008 с моделью квазигеоида российской системы ПЗ-90 на территории Московской области и выполнили анализ близости модели EGM2008 к данным GPS - нивелирования для Белоруссии. Старший инженер ПО «ВостСиб АГП» (г. Иркутск) Сидоренко [51] А.И. определил И проанализировал ортометрические высоты точек вблизи озера Байкал с использованием моделей геоида EGM96 и геометрического EGM2008. сравнив ИХ с данными нивелирования.

Одной из главных причин глубокого интереса геодезистов к этой системе заключается в том, что, как указано в [50], «применение спутниковых методов построения геодезических сетей так или иначе связано с использованием

именно общеземной системы отсчета WGS-84 при обработке результатов измерений».

По-видимому, именно поэтому координатная система нашей страны, УСК-2000, создана таким образом, чтобы быть максимально приближенной к системе WGS-84 [28].

Два постановления Кабинета Министров Украины, [45, 46], регламентируют использование системы WGS-84 в нашей стране. В частности, для ее реализации предусмотрено на территории Украины построить сеть станций спутниковых радионавигационных наблюдений и выполнить работу по уточнению регионального геоида в системе WGS-84.

Однако следует указать, что и в отечественной, и в зарубежной литературе отсутствуют исследования условий, которые используются при создании системы WGS-84. Нет ответа на вопрос, какими свойствами она обладает? Отсутствует анализ методов расчета математических моделей, входящих в систему. Чтобы грамотно использовать систему, нужно знать ее достоинства и недостатки.

Как указывает I. Sanchez в [116], точность современных наблюдательных данных требует усовершенствования теоретических моделей. Для их дальнейшего усовершенствования необходим детальный анализ их свойств.

Выполненные в монографии исследования дополняют существующую информацию о математических моделях геоида системы WGS-84.

Для решения практических и теоретических задач, описанных в монографии, создано программное обеспечение на языке Visual Basic для системы Excel, представленное в приложениях.

Автор выражает глубокую благодарность научному руководителю - профессору, доктору технических наук Владимиру Владимировичу Перегудову за руководство и неоценимую помощь, оказанную при исследованиях, а также коллективу сотрудников кафедры геодезии Криворожского национального университета за поддержку в работе.

1. Математическая модель ЗЕМЛИ – ГЕОИД



Сто сорок лет прошло с тех пор, как Карл Листинг, ученик К.Ф.Гаусса, подарил человечеству почти реальный образ Земли - геоид [12, с. 22].

Согласно ГОСТ 22268-76, введенному Государственным комитетом стандартов Совета Министров СССР с 01.01. 1978 г. [8, с. 3], "Геоид - фигура Земли, образованная уровенной поверхностью, совпадающей с поверхностью Мирового океана в состоянии полного покоя и равновесия и продолженной под материками". Разделим определение геоида на две части, а именно:

Геоид - поверхность, совпадающая с поверхностью Мирового океана в состоянии полного покоя и равновесия.

Геоид - уровенная поверхность потенциала силы тяжести Земли.

Используя современные глобальные модели поля силы тяжести Земли EGM96 и EGM2008, выполним анализ современного состояния каждой из частей определения геоида в отдельности. Однако предварительно познакомимся со свойствами этих моделей.

1.1. Глобальные модели силы тяжести Земли EGM96 и EGM2008

Обе вышеназванные модели принадлежат одной глобальной системе координат – WGS-84, созданной сотрудниками Национального агентства геопространственной разведки США, NGA¹.

Структура системы WGS-84 намного сложнее структуры предыдущих координатных систем. В частности она состоит из системы прямоугольных координат, определенным

¹ Официальный сайт этой организации можно посетить в Интернете по адресу <u>http://www.nga.mil</u>.

образом ориентированной в теле Земли, и набора шести взаимосвязанных математических моделей Земли, а именно:

- модель реального гравитационного поля Земли;
- модель нормального гравитационного поля Земли;
- модель геоида;
- модель идеального земного эллипсоида;
- модель нормального земного эллипсоида;
- модель рельефа земной поверхности.

С 1997 г. по 2008 г. в качестве модели реального гравитационного поля использовалась модель EGM96, созданная, как указано в [68, с. 14], совместными усилиями сотрудников NGA, Центра управления космическими полетами NASA (GSFC) и Университета штата Огайо.

В настоящее время в систему WGS-84 активно внедряется более точная и, соответственно, более сложная модель, EGM2008, также разработанная учеными NGA.

Как видно из списка моделей, представленного выше, система WGS-84 имеет следующую особенность – она содержит не одну, а две модели уровенных эллипсоидов. Первый эллипсоид называется нормальным (референцным). По отношению к его поверхности вычисляются геодезические координаты всех точек и ундуляции геоида. Второй эллипсоид подобран максимально близким к соответствующему геоиду. Поэтому его называют идеальным [68, с. 65] или наилучшим образом подобранным [120]. Потенциал силы тяжести второго эллипсоида совпадает с потенциалом силы тяжести геоида, а именно:

$$W_0 = U_{0 \, ideal} \ . \tag{1.1}$$

В формуле (1.1) W_0 - потенциал силы тяжести модели EGM на геоиде, U_{0ideal} - значение потенциала силы тяжести, создаваемого идеальным эллипсоидом на его поверхности.

Наличие двух уровенных эллипсоидов в системе WGS-84 связано, как указано в [68, с. 34], с решением Комиссии по ее развитию максимально приблизить нормальный эллипсоид к

эллипсоиду системы GRS-80. Именно этот эллипсоид был рекомендован для использования в геодезии резолюцией № 1 XVII Генеральной Ассамблеи Международного союза геодезии и геофизики (IUGG) 1979 г. [98]. В табл. 1.1-1.2 представлены параметры нормальных и идеальных эллипсоидов системы WGS-84.

Таблица 1.1

Параметры нормальных эллипсоидов системы WGS-84

	Модель силы тяжести Земли	
Параметр (ед. изм.)	EGM96	EGM2008
а (м)	6378137,0	
$1/\alpha$	298,257223563	
$U_0 (\mathrm{m}^2/\mathrm{cek}^2)$	62636851,7146	62636860,85
$GM (\mathrm{m}^2/\mathrm{cek}^2)$	3986004,418E08	3986005E08

Таблица 1.2

Параметры идеальных эллипсоидов системы WGS-84

Параметр (ен. изм.)	Модель силы	тяжести Земли
Параметр (ед. изм.)	EGM96	EGM2008
а (м)	6378136,46	6378136,58
$1/\alpha$	298,25765	298,257686
$U_{\rm e}$ ($M^2/ce\kappa^2$)	62636856,88	62636856,00
\mathcal{O}_0 (M / \mathcal{O} (K)		(62636855,6693)
$GM (\mathrm{m}^2/\mathrm{cek}^2)$	3986004,418E08	3986004,415E08

В табл. 1.1-1.2 a - большая полуось эллипсоида, $1/\alpha$ величина, обратная сжатию, U_0 - потенциал силы тяжести на поверхности эллипсоида, GM - геоцентрическая гравитационная постоянная [53, с. 164]. Все параметры в табл. 1.2 даны в системе свободной от приливов. Подробнее о влиянии приливов на параметры моделей силы тяжести Земли см. ниже, в разд. 1.2. Параметры нормального и идеального эллипсоидов для EGM96 взяты из [68, с. 38-40, 66]. Для EGM2008 параметры нормального эллипсоида и численные значения параметров U_0 , GM, идеального эллипсоида выбраны из [89, с. 148-149]. Геометрические параметры идеального эллипсоида представлены в [69].

Для параметра U_0 в табл. 1.2. в круглых скобках дано более точное его значение, рассчитанное по формулам из [43].

В результате того, что потенциал силы тяжести геоида не равен потенциалу силы тяжести нормального эллипсоида, по отношению к которому определяются его ундуляции, в формуле для их определения появляется нулевая ундуляция. Согласно [124, с. 496] эта величина вычисляется с помощью формулы

$$N_0 = \frac{GM_{ideal} - GM_{norm}}{\rho\gamma} - \frac{U_{0\,ideal} - U_{0\,norm}}{\gamma}, \qquad (1.2)$$

где N_0 - разность высот между геоидами, определенными по потенциалам нормального и идеального эллипсоидов, соответственно, называемая нулевой ундуляцией, ρ геоцентрический радиус-вектор точки, для которой определяется нулевая ундуляция, γ - значение нормальной силы тяжести в точке на эллипсоиде, с той же геодезической широтой, что и вышеназванная точка.

Учитывая (1.1), обозначим

$$\Delta W_0 = U_{0 norm} - W_0 = U_{0 norm} - U_{0 ideal}$$
, (1.3)
Тогда формула (1.2) перепишется так:

$$N_0 = \frac{GM_{ideal} - GM_{norm}}{\rho\gamma} + \frac{\Delta W_0}{\gamma} . \qquad (1.4)$$

Так как для модели EGM96

$$GM_{ideal} = GM_{norm},$$

для определения N_0 из двух функций ρ, γ в формуле (1.2) достаточно знать только функцию γ . В [124, с. 3] функция γ заменяется средним значением для точек на поверхности эллипсоида

$$\gamma = 9,797645 \,\mathrm{m/cek^2}$$
.

Численное значение нулевой ундуляции при этом получается равным

$$N_0 = -0,527 \,\mathrm{m}$$
 .

Для модели геоида EGM96 используется округленная величина

$$N_0 = -0,53 \,\mathrm{m}.$$

Аналогично, для определения нулевой ундуляции геоида модели EGM2008 вместо функций ρ, γ в [89, с.148-149] используются величины

$$\rho = 6371008771 \,\mathrm{m}, \ \gamma = 9,798 \,\mathrm{m/cek^2}$$

Подстановка этих величин, а также параметров эллипсоидов из табл. 1.1-1.2, дает следующее значение нулевой ундуляции:

$$N_0 = -0,442$$
 м.

На самом деле величины ρ, γ в формуле (1.4) не являются постоянными, это функции, зависящие от широты. На рис. 1.1 представлены графики изменения N_0 в зависимости от геодезической широты для обеих моделей.

Для модели EGM96 эта величина изменяется от -0,528 м до -0,525 м, т.е. на 3 мм. Интервал изменения N_0 для EGM2008 составляет всего 1 мм, от -0,442 м на экваторе до -0,443 м на полюсах.



Рис. 1.1. Графики изменения нулевой ундуляции геоида, N_0 , в зависимости от геодезической широты а) модели EGM96, b) модели EGM2008

Наличие двух разных эллипсоидов в системе WGS-84, нормального и идеального, играющих почти одну и ту же роль, создает путаницу в определении моделей системы WGS-84. Добавление в формулу определения ундуляции геоида, величины N_0 , как показано выше, является причиной появления ошибки в высоте геоида для близполюсных точек: 3 мм - модели EGM96 и 1 мм - модели EGM2008.

1.2. Геоид - поверхность, совпадающая с поверхностью океана в состоянии полного покоя и равновесия

1.2.1. Геоид и лунно-солнечные приливы

возмущающими факторами постоянно Основными меняющейся поверхности воды в океанах и морях являются приливы и отливы, возникающие под действием сил притяжения Луны, Солнца и других планет Солнечной системы. На данный момент из-за увеличения точности определения геоида до сантиметрового уровня игнорировать приливные эффекты при определении фигуры геоида невозможно. Согласно [94, с. 9] изменения численных параметров, в том числе и высоты поверхности воды в океанах и морях, вызванные связанными с приливами эффектами, содержат как независимую ОТ времени (постоянную), так и зависимую от времени (периодическую) части. Удаляя из высоты поверхности воды океанов и морей зависимую от времени часть, получают "средний геоид". Эффекты воздействия притяжения тел солнечной системы, вызывающие не зависимые времени изменения ОТ параметров, называются постоянными, а зависимые от времени - переменными. Кроме того, эффекты воздействия притяжения разделяют на прямые и косвенные. К косвенным эффектам, как указано в [94, с. 62], относятся неэластичность земной поверхности, давление океана на земную кору, давление атмосферы на земную поверхность, течение воды в океанах, вызванное приливом, электромагнитное поле Земли, на которое также влияют приливные силы и которое, в свою очередь, влияет на высоту точки земной поверхности и т.д. При удалении из высот геоида прямых приливных эффектов получают «нулевой геоид». Если удалить все приливные эффекты, получают «геоид, свободный от приливов».

В связи с такой неоднозначностью глобальные модели поля силы тяжести Земли, начиная с модели EGM96, на самом деле содержат не одну, а три математические модели геоида. Они отличаются друг от друга наличием или отсутствием косвенных или постоянных приливных эффектов. Lemoine F. G. и др. в [124 с. 496] дают следующие определения этим геоидам:

Свободный от приливов геоид (Tide-free geoid). Это модель геоида, построенная при условии удаления всех эффектов влияния Луны и Солнца. Так как [94, с. 9] все приливные возмущения Земли учесть невозможно, свободный геоид - исключительно теоретический.

Средний геоид (Mean geoid). Как уже было сказано ранее, при построении такой модели удаляются все эффекты, кроме постоянных. Среди последних есть как прямые, так и косвенные. Таким образом, сохраняется эффект постоянного присутствия Луны и Солнца. Как указывается в [85, с. 17], реальные Луна и Солнце заменяются лентой, парящей над экватором модели геоида и индуцирующей ту же силу притяжения, что и вышеназванные реальные небесные тела. Согласно [94, с. 9] поверхность среднего геоида совпадает со при условии средним уровнем океана удаления негравитационных постоянных возмущений поверхности воды.

Нулевой геоид (Zero geoid). В этой модели геоида сохранены только косвенные эффекты, имеющие отношение к эластичной деформации Земли. Согласно [85, с. 18] приливная система для нулевого геоида четко определена и является самой естественной для представления поля силы тяжести Земли в виде суммы сферических гармоник.

Нет единого мнения среди геодезистов о том, какой из трех геоидов следует выбрать для использования в геодезии, так как (см. [121, с. 222]) каждый из них имеет и преимущества и недостатки.

Согласно [85, с. 18] при обработке данных спутниковой альтиметрии выгодно использовать средний геоид. Океанография также дает предпочтение среднему геоиду. Однако, как отмечают Smith, D.A. и D.G. Milbert в [121, с.

221], модель среднего геоида содержит внешние массы (атмосферу) и поэтому несовместима с интегралом Стокса.

Резолюция № 16 XVIII Генеральной Ассамблеи IAG [77, с. 52], прошедшей в 1983 г в Гамбурге, гласит, что "косвенный эффект, благодаря постоянному действию на Землю, не может быть удален". В связи с этим в [94, с. 10] рекомендуется использовать нулевой геоид для величин, связанных с геопотенциалом, и средний геоид - для величин, связанных с координатами станций. Рекомендации по применению нулевого геоида можно найти также в Конвенции IERS за 1996 г. [93, с. 65]. Однако, в том же документе [93, с. 11] указывается, что координаты точек в системе ITRF рассчитываются в свободной от приливов системе, как это рекомендуется более ранним Стандартом IERS за 1992 г. [92, с. 57].

Аргументы против использования свободной от приливов системы сформулированы в [72]. В то же самое время, ортометрические высоты точек на поверхности Земли, полученные с помощью системы GPS, преобразованием геодезической высоты, определяются, как правило, в системе, свободной от приливов, т.е., с использованием свободного геоида. Именно поэтому, как указывают Dru A. Smith и Dennis G. Milbert в [121, с. 221], региональные геоиды G96SSS и GEOID96 созданы в свободной от приливов системе. Следует также отметить, что и геоид EGM96 первоначально был создан в свободной от приливов системе [68, с. 31].

В коллекции глобальных гравитационных моделей Земли, представленных на сайте ICGEM², состоящей на июль 2011 г. из 101 модели, 35 моделей зарегистрированы в системе свободной от приливов, 7 – в нулевой системе. Приливная система остальных 59 моделей не определена.

² На сайт можно зайти по адресу <u>http://icgem.gfz-potsdam.de/ICGEM/</u>

Если известна высота одного из вышеописанных геоидов, высоты двух других можно определить по формулам, представленным в [71, с. 281-296], а именно:

$$N_m = N_n + (1+k)(9,9-29,6\sin^2 B) \cdot 10^{-2}$$
 (M), (1.5)

$$N_z = N_n + k(9.9 - 29.6\sin^2 B) \cdot 10^{-2}$$
 (M). (1.6)

В равенствах (1.5-1.6) N_n, N_m, N_z - высоты свободного от прилива, среднего и нулевого геоидов, соответственно, *В* - геодезическая широта, *k* - число Лява (Love number) [35, с. 375], которое, как правило, берут равным

$$k = 0,3.$$
 (1.7)

Именно это значение числа Лява было использовано при создании модели геоида EGM96 [120, с. 24]. Как указано в [94, с.57], более точное значение этой величины – 0,30190.

Согласно [124, с. 497] формулы (1.5-1.6) верны в том случае, если для определения высот геоида используется один референц - эллипсоид. Если же для каждого геоида подбирается соответствующий ему референц - эллипсоид, то высота геоида в каждой из полученных систем геоид-эллипсоид будет практически одинакова.

Учитывая формулы (1.5-1.6), можно сделать вывод, что средний геоид выше на экваторе и ниже на полюсах по сравнению с нулевым геоидом. Свободный от приливов геоид на полюсах располагается выше, а на экваторе - ниже двух других геоидов, ближе к нулевому, так, как это схематично (собирательно) показано на рис. 1.2.

Из рис. 1.2 видно, что сжатие свободного от приливов геоида наименьшее по сравнению со сжатием остальных геоидов. Это является недостатком свободного геоида, так как его сжатие существенно меньше сжатия реальной Земли.



Рис. 1.2. Взаимное расположение приливных геоидов в зависимости от выбора системы приливов

1.2.2. Критерии близости поверхности геоида к поверхности океана

Как указывается в [42, с. 6], даже в спокойном состоянии поверхность океана не совпадает ни с одной из уровенных поверхностей. Причин для этого много. Это различия температуры и солености воды в разных частях океана, постоянные течения, такие, как Гольфстрим, ветры и т.п. По этим причинам, разность высот Тихого и Атлантического океанов в районе Панамского канала составляет 62 см. В открытых частях Мирового океана отклонение среднего уровня моря от поверхности геоида может достигать 1 м. Таким образом, между поверхностью океана в состоянии полного покоя и равновесия и поверхностью геоида существует различие. Отождествлять эти поверхности нельзя. Поэтому в [124, с. 1] дается следующее определение геоида: Геоид - эквипотенциальная поверхность Земного поля силы тяжести, которая тесно связана со средней океанической поверхностью.

Основное отличие этого определения от определения, данного в [8, с. 3], заключается в том, что слово "совпадающая" заменено словосочетанием "тесно связана". Как указывает Rapp R.H. в [110], понятие "тесно связана" можно раскрыть различными способами. Один из них, наиболее распространенный, звучит так:

Среднее превышение между средней поверхностью океана и геоидом равно нулю. Если обозначить превышение между геоидом и средней (невозмущенной) поверхностью океана в i- той точке через DOT_i , то вышеописанное условие определения геоида запишется так [124]:

$$\sum_{i=1}^{I} DOT_i = 0, \qquad (1.8)$$

где I - общее количество точек, в которых выполнялись определения разностей высот между поверхностью океана и геоидом.

Если предположить, что величины *DOT_i* подчинены нормальному закону распределения, то для определения геоида можно записать следующее условие

$$\sum_{i=1}^{I} DOT_i^2 = \min .$$
 (1.9)

Dru A. Smith в [120, с. 22], а также Ю.М. Нейман и Φ .Х. Лан в [36, с. 33] дают определение геоиду как специфической уровенной поверхности, которая наиболее близка глобально в смысле наименьших квадратов к среднему уровню моря, т.е. из среднеквадратического условия (1.9).

В отличие от Ю.М. Неймана, Ф.Х. Лан и Dru A. Smith ученые С. W. Hughes и R. J. Bingham в [85, с. 1547] считают, что необходимо выбрать для геоида геопотенциальную поверхность, которая пересекает среднюю морскую

поверхность, предпочтительно близко к половине пути между экстремальными значениями динамичной топографии. Это минимаксное условие, которое можно записать так:

$$\max \left| DOT_i \right| = \min . \tag{1.10}$$

Условия (1.8-1.10) не являются единственно возможными. Можно предложить бесконечное множество условий для отыскания поверхности геоида, наиболее близкой к поверхности мирового океана. Все они будут различаться выбором метрики в пространстве непрерывных функций, как это изложено в [22, с. 46]

Средняя квадратическая ошибка определения средней поверхности океана, вычисленная по формуле

$$m_{DOT} = \sqrt{\frac{\sum_{i=1}^{I} DOT_i^2}{I(I-1)}} , \qquad (1.11)$$

по отношению к геоиду EGM96, рассчитанному по методу наименьших квадратов, составляет по данным [124, с. 1] Минимальная *DOT*; равна высота -213 см, 62 см. +80 см. Анализируя минимальное максимальная И максимальное значения высоты DOT; по отношению к геоиду, построенному по среднеквадратическому критерию, предварительный вывод, можно сделать что геоид, минимаксному построенный критерию, будет по приблизительно на 70 см ниже геоида, построенного по среднеквадратическому критерию.

Анализируя все вышесказанное, можно сделать вывод, что стандартное определение геоида, представленное в [8, с. 3] не является корректным и однозначным. Для точной формулировки определения геоида следует:

- выбрать систему прилива (среднюю, нулевую, или свободную);
- 2. выбрать критерий близости поверхности геоида к поверхности океана.

Например, определение для свободного от приливов геоида по среднеквадратическому критерию формулируется так:

Свободный от приливов геоид - это уровенная поверхность потенциала силы тяжести Земли, наиболее близкая в смысле наименьших квадратов к поверхности Мирового океана в состоянии полного покоя и равновесия при условии удаления всех эффектов (прямых и косвенных) влияния Луны и Солнца.

Аналогично можно сформулировать определения для двух оставшихся геоидов, используя либо критерий (1.9), либо критерий (1.10), либо любой из других критериев, вводя соответствующую метрику в пространстве непрерывных функций [22, c. 46].

Гравитационные коэффициенты модели силы тяжести земли EGM96 [68, с. 53-59] даны в свободной от приливов системе, геоид JGM-3 [125, с. 28030] является нулевым. В рамках модели поля силы тяжести Земли GGM02 [78, с. 470] представлено два геоида - средний и нулевой. Одна из наиболее современных глобальных моделей силы тяжести Земли – EGM2008 содержит два набора коэффициентов: в нулевой и свободной от приливов системах [104].

К сожалению, при описании геоидов отсутствует информация о том, какой из критериев близости к поверхности Земли использовался при их построении. Согласно [68, с. 50] коэффициенты \overline{C}_{nm} , \overline{S}_{nm} потенциальной функции силы притяжения модели EGM96 (см. ниже формулу (1.12)) определялись по методу наименьших квадратов. Это условие предполагает близость по методу наименьших квадратов модели гравитационного поля к реальному гравитационному полю Земли. Оно не гарантирует близость по методу наименьших квадратов модели квадратов поверхности геоида к поверхности мирового океана Земли.

Следует признать, что не все ученые рассматривают геоид как одну из уровенных поверхностей. Например, Г. Брунс в [5] называет все уровенные поверхности потенциального поля силы тяжести Земли геоидами. Именно поэтому Л.В. Огородова в [40, с. 12-16] предлагает называть уровенную поверхность, близкую к поверхности океана, не геоидом, а «океаноидом».

Более подробную информацию о системе WGS-84 можно найти в [50].

1.3. Геоид - уровенная поверхность потенциала силы тяжести Земли

Как известно, модель поля силы тяжести Земли над ее поверхностью определяется из равенства [35, с. 9]

$$W = V + Q \quad , \qquad \qquad , (1.12)$$

где W - потенциал силы тяжести Земли, V - потенциал силы притяжения, Q - потенциал центробежной силы, задаваемые формулами

$$V = \frac{GM}{\rho} \left[1 + \sum_{n=2}^{N \max} \sum_{m=0}^{n} \left(\frac{a_{EGM}}{\rho} \right)^{n} Y_{nm}(\Phi, L) \right] , \qquad (1.13)$$

$$Q = \frac{\omega^2 \rho^2}{2} \cos^2 \Phi \ . \ . \ (1.14)$$

В формулах (1.13-1.14) ρ , Φ , L - радиус - вектор, геоцентрическая широта и долгота точки, расположенной в гравитационном поле Земли, соответственно, ω - угловая скорость вращения Земли, $Y_{nm}(\Phi, L)$ - сферические гармонические функции, равные

$$Y_{nm}(\Phi,L) = \left(\overline{C}_{nm} \cos mL + \overline{S}_{nm} \sin mL\right) \overline{P}_{nm}(\sin \Phi), (1.15)$$

где $\overline{C}_{nm}, \overline{S}_{nm}$ - полностью нормализованные гравитационные коэффициенты, $\overline{P}_{nm}(\Phi)$ - соответствующие полностью нормализованные функции Лежандра.

Величина *а_{ЕGM}* называется экваториальным масштабным коэффициентом. Для модели EGM2008 он равен

$a_{EGM2008} = 63781363$ м.

Имеется противоречие в информации об экваториальном масштабном коэффициенте модели EGM96. В частности, в [68, с. 51] экваториальный масштабный коэффициент приравнивается к большой полуоси нормального эллипсоида, т.е.

 $a_{EGM96} = a_{norm} = 6378137$ M.

Однако, в [122] приводится следующее значение этой величины

$$a_{EGM96} = 63781363 \text{ M}.$$

Для всех расчетов в данной работе используется значение экваториального масштабного коэффициента, представленное в официальной документации, т.е. в [68, с. 51].

Величины n и m носят название степени и порядка, соответственно [35, с. 20]. Согласно формуле (1.13), эти величины изменяются от 0 до $N_{\rm max}$. Последняя величина называется максимальной степенью модели. Для реальной Земли $N_{\rm max}$ стремится к бесконечности. Для глобальной гравитационной модели EGM96 максимальная степень равна

$$V_{\max EGM 96} = 360.$$

Для современной глобальной гравитационной модели EGM2008

$$N_{\max EGM 2008} = 2190.$$

Общее количество нормализованных гравитационных коэффициентов \overline{C}_{nm} , \overline{S}_{nm} , принадлежащих модели, можно определить по формуле

$$N_{CS} = (N_{\max} + 1)(N_{\max} + 2).$$
(1.16)

Таким образом, модель EGM96³ содержит 130682, а модель EGM2008⁴ - 4802672 коэффициента [102].

Уровенные поверхности модели силы тяжести определяются уравнением [35, с. 12]

$$W = W_0 = const \quad . \tag{1.17}$$

Так как геоид, по определению, является уровенной поверхностью модели реального гравитационного поля Земли, точки на его поверхности с координатами ρ , Φ , L должны удовлетворять следующему уравнению [35, с. 11; 68 с. 51-64]

$$\frac{GM}{\rho} \left[1 + \sum_{n=2}^{N \max} \sum_{m=0}^{n} \left(\frac{a_{EGM}}{\rho} \right)^{n} Y_{nm}(\Phi, L) \right] + Q = W_{0} \quad (1.18)$$

Естественно предположить, что геоид EGM96 должен быть уровенной поверхностью гравитационной модели EGM96, а геоид EGM2008 – уровенной поверхностью модели EGM2008.

Чтобы проверить является ли поверхность геоида уровенной поверхностью соответствующей модели поля силы тяжести Земли, было выполнено сравнение его точек с точками соответствующей уровенной поверхности.

Высоты геоида EGM96 официально опубликованы в текстовом файле WW15MGH.GRD на сайте NGA⁵, в котором

http://earth-info.nga.mil/GandG/wgs84/gravitymod/egm96/egm96.html.

³ Гравитационные коэффициенты для модели EGM-96 можно выбрать из текстового файла egm96_to360.ascii, расположенного в сети Интернет по адресу:

http://cddisa.gsfc.nasa.gov/926/egm96/egm96.html.

⁴ Гравитационные коэффициенты модели EGM – 2008 доступны в сети Интернет по адресам:

http://earth-info.nima.mil/GandG

http://users.auth.gr/~kotsaki/IAG_JWG/IAG_JWG.html

⁵ Базу данных ундуляций геоида EGM96 можно найти на официальном сайте NGA, по адресу:

предоставлены геодезические широта B, долгота L и высота геоида N для точек, расположенных в узлах 15 минутной сетки. Из файла WW15MGH.GRD были отобраны точки с координатами, удовлетворяющими условиям

$$B_0 = 89,5^0, B_{358} = -89,5^0, B_i = B_{i-1} - 0,5^0, \qquad (1.19)$$

$$L_0 = 0^0, L_{720} = 360^0, L_j = L_{j-1} + 0.5^0.$$
 (1.20)

Обратный счет широт в сетке выбран из-за того, что именно этот счет используется в базе данных файла WW15MGH.GRD.

Для вычисления прямоугольных координат точки на геоиде использовались следующие известные формулы перехода от геодезических координат к пространственным прямоугольным [53, с. 280]

$$\begin{aligned} x_{ij} &= (\widetilde{N}_i + h_{ij}) \cos B_i \cos L_j \\ y_{ij} &= (\widetilde{N}_i + h_{ij}) \cos B_i \sin L_j \\ z_{ij} &= \left(\widetilde{N}_i (1 - e^2) + h_{ij} \right) \sin B_i \end{aligned}$$
 (1.21)

при условии, что геодезическая высота точки h_{ij} равна

$$h_{ij} = N_{ij} \quad . \tag{1.22}$$

В формулах (1.21) \tilde{N}_i - радиус кривизны первого вертикала в точке с широтой B_i , равный [42, с. 9]

$$\widetilde{N}_i = \frac{a}{\sqrt{1 - e^2 \sin^2 B_i}},\qquad(1.23)$$

где *a*, *e*² - большая полуось и квадрат первого эксцентриситета нормального эллипсоида.

Геоцентрическая широта и радиус- вектор точек сетки вычислялись по формулам [42, с. 10]

$$\tan \Phi_{ij} = \frac{z_{ij}}{\sqrt{x_{ij}^2 + y_{ij}^2}} , \qquad (1.24)$$

$$\rho_{ij} = \sqrt{x_{ij}^2 + y_{ij}^2 + z_{ij}^2} \quad . \tag{1.25}$$

Для проверки того, принадлежат ли точки с координатами, удовлетворяющими условиям (1.19-1.25), уровенной поверхности модели силы тяжести Земли, в каждой точке была вычислена следующая величина

$$\Delta W_{ij} = \frac{GM}{\rho_{ij}} \left[1 + \sum_{n=2}^{N \max} \sum_{m=0}^{n} \left(\frac{a_{EGM}}{\rho_{ij}} \right)^{n} Y_{nm}(\Phi_{ij}, L_{j}) \right] + \frac{\omega^{2} \rho_{ij}^{2}}{2} \cos^{2} \Phi_{ij} - W_{0}.$$
(1.26)

Полностью нормализованные функции Лежандра $\overline{P}_{nm}(\Phi_{ij})$ определялись с помощью метода прямой рекурсии колонн, описанной ниже в следующем разделе.

Аналогичные вычисления были выполнены для геоида модели EGM2008. Как будет показано ниже, метод прямой рекурсии колонн для функций Лежандра степени n > 700 неэффективным. Поэтому лля этой является модели логарифмический использовался метод, разработанный автором и подробно описанный в разд. 2.5. Высоты геоида EGM2008 определялись помощью виртуального с калькулятора «AllTrans EGM2008»⁶.

Если точка расположена на уровенной поверхности, то согласно уравнению геоида (1.17), в этой точке

$$\Delta W_{ii} = 0.$$

Степень отклонения точки от уровенной поверхности модели потенциала силы тяжести Земли может быть оценена величиной ΔW_{ii} .

Очевидно [68, с. 40]

⁶ Калькулятор можно загрузить через сеть Интернет по адресу <u>http://www.brothersoft.com/alltrans-egm2008-calculator-216023.html.</u>

$$\frac{\Delta W_{ij}}{\Delta \rho_{ij}} \approx \frac{dW}{d\rho} \bigg|_{\substack{\Phi = \Phi i, \\ L = Lj}} \approx -\frac{dW}{dn} \bigg|_{\substack{\Phi = \Phi_i, \\ L = Lj}} = -g \approx -\gamma_{cp} , \quad (1.27)$$

или,

$$\frac{\Delta W_{ij}}{\Delta \rho_{ij}} \approx -9.80 \frac{M}{ce\kappa^2} \quad . \tag{1.28}$$

Единицы измерения потенциала силы тяжести - $\frac{M^2}{ce\kappa^2}$.

Поэтому абсолютная погрешность $\Delta \rho_{ij}$ в метрах, равна

$$\Delta \rho_{ij} \approx -\frac{\Delta W_{ij}}{9,80} \quad (M). \tag{1.29}$$

Согласно рис. 1.3, запишем следующее равенство для абсолютной величины отклонения геоида от уровенной поверхности соответствующей модели



Рис. 1.3. Связь радиус-вектора точки на геоиде с его высотой

Среднее квадратическое отклонение высот геоида от уровенной поверхности соответствующей модели запишется так:

$$\varepsilon_{\Delta N} = \sqrt{\frac{\sum_{i=0}^{I} \sum_{j=0}^{J} \Delta N_{ij}^{2}}{(I \cdot J - 1)}}$$
, (1.31)

или, учитывая (1.30),

$$\varepsilon_{\Delta N} = \frac{1}{9,80} \sqrt{\frac{\sum_{i=0}^{I} \sum_{j=0}^{J} \Delta W_{ij}^{2} \cos^{2}(B_{i} - \Phi_{ij})}{(I \cdot J - 1)}} \quad (M). (1.32)$$

В формуле (1.32) *I*, *J* - максимальные значения индексов *i*, *j*. Для сетки, представленной условиями (1.19-1.20), они равны

$$I = 358, J = 720.$$

Численное значение величины $\mathcal{E}_{\Lambda N}$ для модели EGM96 получилось равным 0,321 м, для модели EGM2008 – 0,315 м (см. табл. 1.3). Анализ рассчитанных величин ΔN_{ii} показал, всюду отрицательны, т.е. уровенная они почти что поверхность модели почти везде находится выше поверхности реального геоида. В среднем высота поверхности реального геоида на 10 дм ниже высоты соответствующей уровенной поверхности.

На рис. 1.4, 1.5 представлены изолинейные графики изменения величины ΔN_{ij} моделей EGM96 и EGM2008. Изолинии проведены через 0,2 м. Площадь графиков в точках, где величина ΔN_{ij} принимает отрицательные значения, закрашена светло серым цветом. Если же абсолютные значения отрицательных величин ΔN_{ij} оказываются большими 0,5 м, то площадь окрашена серым цветом более интенсивного оттенка.









Таблица 1.3

Характеристики (ед.	Модель силы тяжести Земли	
изм.)	EGM96	EGM2008
<i>Е</i> (м)	0,321	0,330
ΔN_{max} (M)	0,163	0,033
В _{ДЛ тах} (градусы)	44,0	26,5
L _{ΔN max} (градусы)	80,5	92,5
N _{длу max} (м)	-49,969	-49,935
ΔN_{min} (м)	-3,625	-4,663
$B_{\Delta N \ min}$ (градусы)	35,5	28,0
$L_{\Delta N \min}$ (градусы)	80,5	87,0
N _{ΔN min} (м)	-25,716	-27,909
ΔN_{cp} (м)	-0,098	-0,101
$K_{\Delta N}$	-0,930	-0,918

Характеристики функции ΔN по сетке, удовлетворяющей условиям (1.19-1.20), для моделей EGM96 и EGM2008

Анализируя рис. 1.4-1.5 и численные данные, представленные в табл. 1.3, можно сделать вывод, что модель геоида EGM2008 по сравнению с моделью EGM96 в среднем расположена на 3 мм ниже по отношению к соответствующей уровенной поверхности модели поля силы тяжести Земли. При этом экстремальная отрицательная величина отклонения модели EGM2008 от уровенной поверхности по абсолютной величине более чем на 1 м больше, а положительная - более чем на 1 дм меньше.

Таким образом, имеет место достаточно парадоксальная ситуация: модели геоидов EGM96 и EGM2008, официально опубликованные на сайте NGA, не являются уровенными поверхностями соответствующих моделей поля силы тяжести Земли. Причины этого рассмотрены ниже, в разд. 1.5.

1.4 Методы определения высот уровенной поверхности модели поля силы тяжести Земли

Чтобы отличить реальный геоид ОТ уровенной поверхности модели поля силы тяжести Земли, назовем последний «ЕСМ-геоидом». Обозначим его высоту как N_{FGM}. Для определения этой величины можно предложить несколько методов. Наиболее точным можно считать метод, основанный на определении «ЕGM-геоида» как уровенной поверхности. Другой подход, более традиционный и менее точный, – использование формулы Брунса. Ниже представлены три метода определения N_{FGM}, в разд. 1.4.1 на основе определения геоида как уровенной поверхности, и в разд. 1.4.2-.1.4.3 – на основе формулы Брунса. Все методы опробованы только на модели EGM96, так как, с одной стороны, расчеты, выполняемые для модели EGM2008, требуют на порядок больше компьютерного времени, а с другой - обе модели имеют много общих свойств. Поэтому выводы, сформулированные в разд. 1.41-1.43 для модели EGM96, можно распространить и на модель EGM2008.

1.4.1. Метод определения высот уровенной поверхности модели силы тяжести Земли, основанный на ее определении

Согласно ГОСТ 22268-76 [8, с. 3], уровенной поверхностью называется поверхность, на которой потенциал силы тяжести Земли всюду имеет одно и то же значение. Поверхность «EGM -геоида» – одна из уровенных поверхностей соответствующей модели, поэтому уравнение (1.18) - уравнение этого геоида. По отношению к радиус–вектору ρ точки на «EGM -геоиде», это уравнение является трансцендентным.

Для расчета высот «EGM -геоида» на основании его определения был составлен программный модуль «UndLevel» на языке Visual Basic для системы Excel. Модуль содержится

в Приложении А⁷. Для удобства чтения программного модуля он помещен в таблицу. Каждая строка модуля занимает отдельную ячейку таблицы. Так оформлена не только эта программа, но также и все другие программы, представленные в приложениях этой книги.

Программный модуль в приложении A содержит узловую подпрограмму «DICHOG», которая выполняет вычисление ρ_{ij} для точек со значениями B_i, L_j , удовлетворяющих условиям (1.19-1.20), решая уравнение (1.18) по способу деления пополам. Алгоритм программы DICHOG был взят из [29, с. 73] и переведен с языка программирования Фортран на язык Visual Basic для Excel. Модуль «DICHOG» настраивался таким образом, чтобы абсолютная погрешность вычисления ρ_{ij} была не менее чем на порядок меньше ошибки определения высот «EGM –геоида».

Геоцентрическая широта точек, Φ_{ij} , определялась по формулам (1.21- 1.24) с помощью встроенной в программу «UndLevel» функции «Geoc». Так как в начале вычислений высота «EGM - геоида» неизвестна, геоцентрическая широта определялась последовательными приближениями. В первом приближении

$$N_{ij}^{I \, npu \delta \pi} = 0.$$

По полученной из первого приближения геоцентрической широте вычислялись полностью нормализованные функции Лежандра (подпрограмма «Flech») и радиус - вектор точки на «EGM – геоиде» (подпрограмма «DICHOG»). Высота «EGM - геоида» вычислялась с помощью известных формул преобразования пространственных прямоугольных координат в геодезические, а именно [53, с. 280]:

⁷ В приложении А дается весь комплекс подпрограмм и функций, необходимых для расчета. Главным управляющим модулем является подпрограмма «Undlevel». Именно ее необходимо выполнить для решения задачи. Точно также оформлены все остальные приложения, содержащие программы.

$$N_{ij} = \frac{x_{ij}}{\cos B_i \cos L_j} - \tilde{N}_i = \frac{\rho_{ij} \cos \Phi_{ij}}{\cos B_i} - \tilde{N}_i . \quad (1.33)$$

По полученной величине ундуляции второго приближения по формулам (1.21-1.24) вычислялось уточненное значение геоцентрической широты и т.д. Анализ результатов вычислений показал, что достаточно выполнить 3 приближения, чтобы получить ундуляцию с точностью порядка 2.10⁻⁹ м. В программе «UndLevel» предусмотрено не менее 5 приближений.

Чтобы оценить точность вычисления ρ_{ij} точек на «EGM геоиде» по программе «DICHOG», одновременно определялась абсолютная погрешность решения трансцендентного уравнения (1.18) с помощью формулы (1.26).

Средняя квадратическая ошибка определения ρ_{ij} по всем точкам сетки может быть записана так:

$$\varepsilon_{\Delta\rho} = \sqrt{\frac{\sum_{i=0}^{I \max} \sum_{j=0}^{J \max} \Delta \rho_{ij}^2}{(I_{\max} \cdot J_{\max} - 1)}}, \qquad (1.34)$$

или, учитывая (1.29),

$$\varepsilon_{\Delta\rho} = \frac{1}{9,80} \sqrt{\frac{\sum_{i=0}^{I \max} \sum_{j=0}^{J \max} \Delta W_{ij}^{2}}{(I_{\max} \cdot J_{\max} - 1)}} \,(\mathrm{M}).$$
(1.35)

В табл. 1.4 представлена СКО определения ρ_{ij} , полученная в результате решения трансцендентного уравнения (1.18) по сетке, удовлетворяющей условиям (1.19-1.20). Согласно данным этой таблицы, максимальное и минимальное значения абсолютной погрешности вычисления ρ_{ij} равны
$$\Delta \rho_{\text{max}} = 1.5 \cdot 10^{-9} \,(\text{m}), \ \Delta \rho_{\text{min}} = -1.5 \cdot 10^{-9} \,(\text{m}).$$

Использование формулы (1.32) позволяет вычислить СКО определения N_{ij} , вызванную ошибкой определения ρ_{ij} с помощью программы «DICHOG». Численное значение этой величины получилось равным

 $\varepsilon_{\Lambda N DICHO} = 6,362 \cdot 10^{-10} (\text{M}).$

Как и следовало ожидать, учитывая малую величину разности $B_i - \Phi_{ij}$, СКО высоты геоида совпадает с СКО определения радиус-вектора точки на геоиде, ρ_{ij} .

Таблица 1.4

Точность программного модуля «DICHOG», используемого для определения высоты «EGM – геоида»

Параметр	Программный модуль «DICHOG»
Оцениваемая величина	$ ho_{ij}$
СКО (м)	6 , 362 · 10 ⁻¹⁰
Максимальная погрешность (м)	1,519·10 ⁻⁹
Минимальная погрешность (м)	-1,519·10 ⁻⁹

Таким образом, высоты геоида, вычисленные с помощью программы «UndLevel», можно считать практически безошибочными.

На рис. 1.6 представлен изолинейный график высот «EGM – геоида», вычисленных вышеописанным методом. Изолинии проведены через 10 м.





Как видно из рис. 1.6, максимальная высота «EGM – геоида», равная 84,995 м, имеет место в точке с координатами

$$B = -8,5^{\circ}, \ L = 147,5^{\circ},$$

минимальная, равная -106,988 м, - в точке с координатами

$$B = 4,5^{\circ}, L = 79,0^{\circ}.$$

Более точные экстремальные значения, полученные для сетки через 0,25⁰, равны

$$B_{\text{max}} = -8,25^{\circ}, L_{\text{max}} = 147,25^{\circ}, N_{\text{max}} = 85,911$$
 м.

 $B_{\min} = 4,75^{0}, L_{\min} = 78,75^{0}, N_{\min} = -107,000$ м.

Согласно [68, с. 69] экстремальные высоты реального геоида EGM96 равны

$$B_{\text{max}} = -8,25^{\circ}, L_{\text{max}} = 147,25^{\circ}, N_{\text{max}} = 85,39 \text{ M}.$$

 $B_{\min} = 4,75^{\circ}, L_{\min} = 78,75^{\circ}, N_{\min} = -106,99$ м.

Если минимальное значение высоты реального геоида EGM96 практически совпадает с минимальной высотой «EGM -геоида» определенной с помощью программы «UndLevel», то максимальное - отличается на 0,52 м.

Для сравнения ундуляций реального геоида с ундуляциями «EGM -геоида», определенными этим методом, в каждой точке сетки вычислялась разность высот по формуле

$$\Delta N_{ij} = N_{ij} - N_{ij \ Level} , \qquad (1.36)$$

где N_{ij} - ундуляции реального геоида, $N_{ij \ Level}$ - ундуляции «EGM -геоида», вычисленные методом, основанным на определении геоида. На рис 1.7 представлен изолинейный график изменения ΔN_{ij} , рассчитанных по программе «UndLevel».





Метод определения высот геоида	CKO ΔW_{ij} ($M^2/ce\kappa^2$)	СКО ΔN _{ij} (м)	ΔN _{max} (м)	ΔN_{\min} (M)
основанный на определении геоида	6,235E-09	7,356E-10	1,52E-09	-1,52E-09
геометрический, основанный на формуле Брунса	0,002	0,0002	5,06E-05	-1,79E-03
с применением многочлена, основанного на формуле Брунса	0,002	0,0002	5,46E-05	-1,78E-03

СКО ΔW_{ij} и ΔN_{ij} рассматриваемых методов определения высот «EGM –геоида» модели EGM96

Сравнение величин ΔN_{ij} , определенных по формулам (1.30) и (1.36), показало, что они почти полностью совпадают. Как и в разд. 1.3, для ΔN_{ij} , рассчитанных с помощью формулы (1.36), было вычислено среднее квадратическое отклонение по формуле (1.31). Оно получилось равным

$$\varepsilon_{\Lambda N} = 0,321$$
 м.

Такое совпадение величин ΔN_{ij} , и $\varepsilon_{\Delta N}$, полученное с помощью разных методов, свидетельствует о том, что метод определения высот «EGM –геоида», основанный на его определении, является точным.

В табл. 1.5 представлены СКО величин ΔW_{ij} , определенные для этого и других методов расчета высот «ЕGM -геоида» с помощью выражения

$$\varepsilon_{\Delta W} = \sqrt{\frac{\sum_{i=0}^{I} \sum_{j=0}^{\max J \max} \Delta W_{ij}^2}{(I_{\max}J_{\max}-1)}} .$$
(1.37)

Рассматриваемый метод, не смотря на высокую точность, существенный недостаток: относительно имеет один большой интервал времени, необходимый для его использования, с большим количеством связано ЧТО итераций. В частности вычисление высот точек одной параллели с долготами от 0^0 до 360^0 через $0,5^0$ требует в 10 раз больше компьютерного времени по сравнению со временем вычисления тех же высот способами, основанными на формуле Брунса.

1.4.2. Методы определения высот «EGM-геоида», основанные на формуле Брунса

Формула Брунса выводится интегрированием уравнения [20, с. 253]

$$dh = -\frac{dW}{g} , \qquad (1.38)$$

между точкой G на геоиде и точкой E на эллипсоиде (рис. 1.3).

Интегрирование уравнения (1.38) можно выполнить как в нормальном, так и в реальном поле силы тяжести Земли.

Если выполнить интегрирование уравнения (1.38) для нормального поля, то будет получено расстояние между точками по силовой линии нормального поля. Если же выполнить интегрирование в реальном поле, то будет получено расстояние между точками вдоль силовой линии реального поля. И в том и в другом случае расстояние вдоль силовой линии будет отличаться от расстояния по нормали. Интегрирование в нормальном поле, по-видимому, более предпочтительно, так как силовые линии нормального поля легко изучить. Как показано в Приложении Б, различие в длинах силовой линии нормального поля и нормали не превышает 0,12 мм. Это максимальная разность для максимальных высот на Земле – 9000 м. Так как высота геоида не превышает 200 м, то с вышеназванной точностью интегрирование в нормальном поле формулы (1.38) между точками *G* и *E* с использованием теоремы о среднем значении [4, с. 292] дает следующий результат

$$N_{EGM} = -\frac{U(G) - U_0(E)}{\gamma(A)}$$
(1.39)

В формуле (1.39) U(G), $U_0(E)$ - значения нормального потенциала в точках G и E, соответственно, $\gamma(A)$ нормальная сила тяжести в точке A, расположенной на силовой линии между точками G и E.

Учитывая формулу (1.3), запишем равенство, связывающее нормальный потенциал силы тяжести на эллипсоиде и реальный потенциал силы тяжести на геоиде

$$U_0(E)_{norm} = W_0(G) + \Delta_0 W$$
, (1.40)

где $U_0(E)_{norm}$ - нормальный потенциал силы тяжести на нормальном эллипсоиде, $W_0(G)$ - реальный потенциал силы тяжести на геоиде, $\Delta_0 W$ - разность потенциалов между точками на нормальном эллипсоиде и геоиде, возникшая по той причине, что нормальный эллипсоид не является наилучшим, т.е. наиболее подходящим к геоиду. Как было указано в разд. 1.1, потенциал геоида не равен потенциалу нормального эллипсоида, он равен потенциалу «идеального эллипсоида». Индекс 0, записанный в формулах (1.39, 1.40), означает, что потенциалы постоянны во всех точках соответствующих поверхностей.

Подставляя (1.40) в (1.39), получим [119, с. 215]

$$N_{EGM} = \frac{W_0(G) - U(G)_{norm} + \Delta_0 W}{\gamma(A)}.$$
 (1.41)

Первые два члена в числителе равенства (1.41) образуют возмущающий потенциал в точке *G* на геоиде, т.е. [20, с. 264]

$$T(G) = W_0(G) - U(G)_{norm},$$
 (1.42)

Учитывая формулу (1.18), запишем для нормального потенциала следующее выражение

$$U = \frac{GM_{norm}}{\rho} \left[1 + \sum_{n=2}^{N \max} \sum_{m=0}^{n} \left(\frac{a_{norm}}{\rho} \right)^n Y_{nm}^{norm}(\Phi, L) \right] + Q, \quad (1.43)$$

где, согласно (1.15),

$$Y_{nm}^{norm}(\Phi,L) = \left(\overline{C}_{nm}^{norm}\cos mL + \overline{S}_{nm}^{norm}\sin mL\right)\overline{P}_{nm}(\sin\Phi). (1.44)$$

В равенстве (1.44) \overline{C}_{nm}^{norm} , \overline{S}_{nm}^{norm} - нормализованные гравитационные коэффициенты нормального поля.

Подставляя (1.15, 1.43) в (1.41) и заменяя точку *A*, точкой *E* на эллипсоиде, получим [122]

$$N_{EGM} \cong N_{Bruns} = \frac{GM - GM_{norm}}{\rho_g \gamma(E)} + \frac{\Delta W_0}{\gamma(E)} + \frac{1}{\rho_g \gamma(E)} \sum_{n=2}^{N \max} \sum_{m=0}^{n} \left[GM \left(\frac{a_{EGM}}{\rho_g} \right)^n Y_{nm}(\Phi_g, L_g) - GM_{norm} \left(\frac{a_{norm}}{\rho_g} \right)^n Y_{nm}^{norm}(\Phi_g, L_g) \right] , \qquad (1.45)$$

где Φ_g, L_g, ρ_g - геоцентрические координаты точки G на геоиде.

Согласно (1.4) первые два члена равенства (1.45) – нулевая ундуляция, N_0 . В третьем члене уравнения (1.45), как правило, выносят за знак суммирования параметр *GM* и за квадратные скобки величину

$$\left(\frac{a_{EGM}}{\rho_g}\right)^n$$

В результате уравнение (1.45) записывается так [119]:

$$N_{Bruns} \cong \frac{GM}{\rho_g \gamma(E)} \sum_{n=2}^{N \max} \sum_{m=0}^{n} \left(\frac{a_{EGM}}{\rho_g}\right)^n \Delta Y_{nm}(\Phi_g, L_g) + N_0 , (1.46)$$

где

$$\Delta Y_{nm}(\Phi, L) = \left(\Delta \overline{C}_{nm} \cos mL + \Delta \overline{S}_{nm} \sin mL\right) \overline{P}_{nm}(\sin \Phi) . (1.47)$$

В формуле (1.47) $\Delta C_{nm}, \Delta S_{nm}$ постоянные, определяемые из соотношений [88]

$$\Delta \overline{C}_{nm} = \overline{C}_{nm} - q_n \overline{C}_{nm}^{norm} \\ \Delta \overline{S}_{nm} = \overline{S}_{nm} - q_n \overline{S}_{nm}^{norm} \right\} , \qquad (1.48)$$

где

$$q_n = \left(\frac{GM_{norm}}{GM}\right) \left(\frac{a_{norm}}{a_{EGM}}\right)^n .$$
(1.49)

Как указано в [35, с. 21], для нормального поля только коэффициенты \overline{C}_{nm}^{norm} с четными значениями n и m = 0 отличны от нуля. Поэтому разность значений нормализованных гравитационных коэффициентов удовлетворяет условиям

$$\Delta \overline{S}_{nm} = \overline{S}_{nm}$$

$$\Delta \overline{C}_{nm} = \overline{C}_{nm} , n = 2k + 1, m \neq 0$$

$$\Delta \overline{C}_{n,0} = \overline{C}_{n,0} - q_n \overline{C}_{n,0}^{norm} , n = 2k$$
(1.50)

(1.46) называется обобщенной Равенство формулой Брунса [120, с. 1]. Для проверки ее точности в программу «UndLevel» (см. Приложение А) была встроена функция Anom(), позволяющая по радиус-вектору ρ_g точки на геоиде вычислить величину N_{Bruns} по формуле (1.46). Полученные сравнивались значения высот геоида с высотами, рассчитанными методом, описанным 1.4.1. В разд. Абсолютные ошибки в точках сетки вычислялись с помощью формулы

$$\Delta N_{ij Bruns} = N_{ij Bruns} - N_{ij Level} . \qquad (1.51)$$

СКО полученных таким образом $\Delta N_{ij Brans}$, рассчитанное с помощью формулы (1.31) для модели EGM96 оказалось равным 0,0002 м. Это значит, что точность всех методов, основанных на формуле Брунса, не может быть выше данной величины (см. табл. 1.5).

Очевидно, основная проблема отыскания высоты геоида с помощью формулы (1.46) – определение геоцентрического радиус-вектора точки на геоиде, ρ_g . Эту проблему можно решить разными методами. Рассмотрим два таких метода подробнее.

1.4.3. Геометрический метод определения высот геоида с помощью формулы Брунса

В этом методе, реализованном в программе «UndGeom», составленной на языке Visual Basic для системы Excel (см. приложение В), высота геоида определяется последовательными приближениями.

В первом приближении точка G на геоиде заменяется точкой E (см. рис. 1.3) с теми же геодезическими координатами B_i, L_j . Для вычисления геоцентрической широты точки Φ_{ij} используется функция «Geoc», аргументами которой являются геодезическая широта B_i и высота N_{ij} , которая в первом приближении приравнивается к нулю. Радиус-вектор точки G на геоиде заменяется радиусвектором точки E, который определяется по формуле [20, с. 24]

$$\rho_{_{\mathfrak{I}\!R}} = \frac{a\sqrt{1-e^2}}{\sqrt{1-e^2\cos^2\Phi}} \,. \tag{1.52}$$





Полученные таким образом приближенные геоцентрические координаты точки *G* подставляются в формулу Брунса (1.46) и вычисляется приближенная высота геоида.

Во втором приближении вычисляется геоцентрическая широта Φ_{ij} по геодезической и по приближенной высоте N_{ij} . Затем вычисляется радиус-вектор точки *G* по формулам (1.21-1.25). Используя уточненные значения геоцентрических координат, вычисляется высота геоида по формуле (1.46).

вычислений Анализ результатов по программе «UndGeom» показал, что для получения точности расчета высот геоида на уровне 0,2 мм. достаточно выполнить 2 приближения. В программе предусмотрено 3 приближения. Как и в предыдущем разделе, точность вычисления высот оценивалась величинами ΔW_{ii} и ΔN_{ii} . Первая величина (1.26), вторая определялась формуле по по соответствующей для этого метода формуле

$$\Delta N_{ij \, Geom} = N_{ij \, Geom} - N_{ij \, Level} \quad , \tag{1.53}$$

где $N_{ij Geom}$ - ундуляции «EGM- геоида», рассчитанные рассматриваемым методом.

Точность и основные характеристики этого метода даны в табл. 1.5.

На рис. 1.8 представлен изолинейный график величин $\Delta N_{ij\,Geom}$.

1.4.4. Метод, основанный на использовании многочлена в сочетании с формулой Брунса

Рассмотрим функцию $\overline{\zeta}$, определенную уравнением

$$\overline{\zeta} = \frac{GM}{\rho\gamma(E)} \sum_{n=2}^{N\max} \sum_{m=0}^{n} \left(\frac{a_{EGM}}{\rho}\right)^n \Delta Y_{nm}(\Phi, L) \qquad (1.54)$$

Эта функция имеет структуру функции, называемой аномалией высоты. Однако отличается от нее по следующим причинам:

- ρ,Φ,L координаты произвольной точки пространства, а не точки на поверхности Земли;
- нормальная силы тяжести в знаменателе формулы (1.54) определяется для точки *E* на нормальном эллипсоиде (см. рис. 1.3), а не для точки на теллуроиде.

В [64, с. 13] сформулировано два обобщения аномалии высоты, отличающиеся от функции $\overline{\zeta}$, значением нормальной силы тяжести, представленной в знаменателе формулы (1.54):

1. Обобщенная аномалия высоты определяется как функция произвольной точки пространства с координатами ρ , Φ , L, но нормальная силы тяжести в знаменателе формулы (1.54) определяется в точке нормали к эллипсоиду, в которой реальный потенциал силы тяжести равен нормальному потенциалу. Очевидно, обобщенная аномалия высоты совпадает с обычной аномалией высоты в точках на поверхности Земли.

2. Псевдоаномалия высоты - функция произвольной точки пространства с координатами ρ , Φ , L. При этом нормальная силы тяжести в знаменателе формулы (1.54) определяется в той же самой точке. Для вычисления псевдоаномалии высоты используется формула (1.76), представленная ниже в следующем разделе.

Очевидно, функция $\overline{\zeta}$ совпадает на геоиде с обобщенной аномалией высоты и на эллипсоиде с псевдоаномалией высоты.

Функция $\overline{\zeta}$ более удобна для отыскания высоты «EGMгеоида», чем все вышерассмотренные обобщения аномалии высоты, так как нормальная силы тяжести $\gamma(E)$ в знаменателе этой функции не зависит от радиус-вектора пространственной точки.

Рассмотрим функцию $\overline{\zeta}$ как функцию от ρ . Запишем для нее ряд Тейлора, а именно:

$$\overline{\zeta}(\rho) = \overline{\zeta}(\rho_0) + \left(\frac{\partial \overline{\zeta}}{\partial \rho}\right)_0 (\rho - \rho_0) + \dots$$
(1.55)

Для $\rho = \rho_g$ и $\rho_0 = \rho_{_{\mathfrak{I}\!\mathcal{I}}}$ формула (1.55) запишется так:

$$\overline{\zeta}(\rho_g) = \overline{\zeta}(\rho_{\mathfrak{I}}) + \left(\frac{d\overline{\zeta}}{d\rho}\right)_{\rho = \rho \mathfrak{I}} (\rho_g - \rho_{\mathfrak{I}}) + \dots \quad (1.56)$$

Согласно [64, с. 5], учитывая формулы (1.46, 1.54), можно записать

$$N_{EGM} \cong \overline{\zeta}(\rho_g) + N_0. \qquad (1.57)$$

Воспользовавшись рис 1.3 и равенством (1.30), будем иметь

$$\rho_g - \rho_{_{\mathfrak{I}}\mathfrak{I}} \cong \frac{N_{EGM}}{\cos(B - \Phi)} \ . \tag{1.58}$$

Подставим (1.56,-1.58) в (1.57). После тождественных преобразований получим

$$N_{EGM} \cong \frac{\zeta(\rho_{\mathfrak{II}})}{\left[1 - \frac{1}{\cos(B - \Phi)} \left(\frac{d\bar{\zeta}}{d\rho}\right)_{\rho = \rho \mathfrak{II}}\right]} + N_0 , \qquad (1.59)$$

или, отбрасывая величины второго порядка малости,

$$N_{EGM} \cong \overline{\zeta}(\rho_{\mathfrak{I}}) \left[1 + \left(\frac{d\overline{\zeta}}{d\rho} \right)_{\rho = \rho(\mathfrak{I})} \right] + N_0 . \qquad (1.60)$$

Величина $\overline{\zeta}(\rho_{\mathfrak{I}})$ определяется с помощью формулы (1.54) для любой точки эллипсоида. Рассматривая величину $\overline{\zeta}$ в формуле (1.54) как функцию от ρ , найдем ее производную

$$\frac{d\overline{\zeta}}{d\rho} = -\frac{GM}{\gamma(E)\rho^2} \left[\sum_{n=2}^{N\max} \left(n+1 \right) \left(\frac{a}{\rho} \right)^n \sum_{m=0}^n \Delta Y_{nm}(\Phi,L) \right] .(1.61)$$

При $\rho = \rho_{3\pi}$ формула (1.61) перепишется так:

$$\left(\frac{d\overline{\zeta}}{d\rho}\right)_{\rho=\rho \,_{\mathfrak{M}}} = \Gamma \cdot \sum_{n=2}^{N \max} \left(n+1\right) \left(\frac{1-e^2 \cos^2 \Phi}{1-e^2}\right)^{\frac{n}{2}} \sum_{m=0}^{n} \Delta Y_{nm}(\Phi,L), \quad (1.62)$$
Fige

$$\Gamma = -\frac{GM}{\gamma(E)\rho_{_{3,\eta}}^2} \ . \tag{1.63}$$

Для определения $\gamma(E)$ воспользуемся формулой Сомильяна [68, с. 42]

$$\gamma(E) = \gamma_e \frac{1 + k \sin^2 B}{\sqrt{1 - e^2 \sin^2 B}},$$
 (1.64)

где k - константа, равная

$$k = \sqrt{1 - e^2} \frac{\gamma_p}{\gamma_e} - 1.$$
 (1.65)

В равенстве (1.65) γ_e, γ_p - нормальная сила тяжести на полюсе нормального эллипсоида, экваторе И на соответственно. Подставляя (1.65) и (1.52) в (1.63), получим

$$\Gamma = -\frac{GM}{\gamma(E)\rho_{_{\mathcal{H}}}^2} = -\frac{GM}{\gamma_e a^2} \frac{\left(1 - e^2 \sin^2 B\right)^2}{\left(1 + k \sin^2 B\right)} \frac{\cos^2 \Phi}{\cos^2 B} \quad . \quad (1.66)$$





Формулы (1.54, 1.60-1.66) полностью решают задачу отыскания ундуляций «ЕGM-геоида». Геоцентрическая широта Ф в этих формулах — это широта точки на эллипсоиде. Поэтому, в отличие от всех вышерассмотренных методов, данный метод не требует последовательных приближений, что является его несомненным преимуществом.

Для расчета высот «EGM - геоида» этим методом была создана программа «UndTeilor», представленная в приложении Г. Как и все вышерассмотренные программы, она создана на языке Visual Basic для Excel. Чтобы выполнить анализ полученных ундуляций, как и в предыдущем случае, рассчитывались разности

$$\Delta N_{ij \, Tejlor} = N_{ij \, Tejlor} - N_{ij \, Level} \quad , \tag{1.67}$$

где $N_{ijTejlor}$ - высоты «EGM -геоида», определенные с помощью программы «UndTeilor».

На рис. 1.9 представлен изолинейный график изменения $\Delta N_{ij \ Tejlor}$, в табл. 1.5 – основные характеристики метода.

Анализ графиков на рис. 1.8 и 1.9, а также характеристик двух вышерассмотренных методов, основанных на формуле Брунса, показал (табл. 1.5), что оба метода идентичны. Они демонстрируют перекос в сторону отрицательных ошибок. Положительные ошибки не превышают 0,05 мм, экстремальная отрицательная ошибка, достигаемая для обоих методов в точке с координатами

$$B = 4,5^{\circ}, L = 79,0^{\circ},$$

равна – 1,8 мм. Вторая минимальная ошибка, равная – 1.2 мм, имеет место в точке с координатами

$$B = -8.5^{\circ}, L = 147.5^{\circ}$$

1.4.5. Оценка точности расчета высот «EGM - геоида» методами, основанными на формуле Брунса

Сравнивая рис. 1.8, 1.9 с рис. 1.6, можно сделать вывод, что ошибки обоих методов, основанных на формуле Брунса, зависят от абсолютной величины высот «ЕGM –геоида». В частности, первый минимум ошибок, равный -1.8 мм, находится в точке, в которой расположен минимум высот «EGM – геоида», равный 106.988 м. Второй минимум ошибок, равный -1.2 мм, соответствует точке максимума высот «EGM -геоида», равного 84.995 м. Этот недостаток присущ обоим методам и, на самом деле, является недостатком самой формулы Брунса, а не каждого из методов отдельности. Коэффициент корреляции В между абсолютными ошибками, рассчитанными по формуле (1.51) и абсолютными величинами высот «EGM – геоида», оказался равным

K = -0.875.

На рис. 1.10 дано поле корреляции между ошибками определения высот геоида по формуле Брунса и абсолютными величинами этих высот, рассчитанное по 258839 точкам сетки, удовлетворяющей условиям (1.19-1.20). Как видно из рисунка, абсолютные ошибки высот «EGM – геоида», рассчитанные с помощью формулы Брунса, зависят от самих высот.

Обратимся к формуле Брунса (1.46). Ее вывод, представленный выше в разд. 1.4.2, основан на теореме о среднем значении [4, с. 292]. Данная теорема дает точное значение интеграла, но не указывает положение точки A, для которой рассчитывается подынтегральная функция. Из теоремы следует, что точка A находится на отрезке интегрирования. В нашем случае – это любая точка на силовой линии нормального поля между нормальным эллипсоидом и геоидом. При выводе формулы Брунса неизвестная точка A была заменена точкой E на

54

эллипсоиде. Чтобы рассчитать погрешность вычисления ундуляций «EGM – геоида» от замены точки A на точку E, найдем формулу связи между ундуляциями, вычисленными по точке A и по точке E. Учитывая формулы (1.41, 1.46, 1.4), запишем

$$\frac{N(E)}{N(A)} = \frac{\gamma(A)}{\gamma(E)} . \tag{1.68}$$



Рис. 1.10. Поле корреляции между ошибками определения высот «EGM -геоида», рассчитанными по формуле Брунса, и абсолютными величинами этих высот

Для определения нормальной силы тяжести в точке *A*, воспользуемся формулой, представленной в [17, с. 75], а именно:

$$\gamma(A) \cong \gamma(E) \cdot \left(1 - h_A (C_0 + C_1 \sin^2 B + C_2 h) \right), \quad (1.69)$$

где h_A - геодезическая высота точки A в метрах, C_0, C_1, C_2 - константы, равные

$$C_0 = 3,1465761 \cdot 10^{-7}, C_1 = 1,05478 \cdot 10^{-9},$$

 $C_2 = -7,3789 \cdot 10^{-14}$.

Подставляя (1.69) в (1.68) и отбрасывая члены второго порядка малости, получим

$$N(E) \approx N(A) \left(1 - h_A \cdot C_0 \right) . \tag{1.70}$$

Ошибка от замены точки А точкой Е может быть найдена по формуле

$$\Delta N_{Bruns} \approx N(E) - N(A) \approx -N(A) \cdot h_A \cdot C_0 . \tag{1.71}$$

Наиболее вероятное положение точки *А* - посредине между поверхностями геоида и эллипсоида. В этом случае

$$h_A = \frac{N(A)}{2}$$
 (1.72)

Подставляя (1.72) в (1.71) и используя значение коэффициента C₀, получим

$$\Delta N_{Bruns} \approx -\frac{C_0}{2} N^2 \approx -1.6 \cdot 10^{-7} N^2 \text{ (M)}. \qquad (1.73)$$

Для точек с высотами «EGM – геоида», равными 107 м, и 85 м, будем иметь следующие значения ошибок

 $\Delta\!N_{N=-107}~\approx-0{,}0018$ м, $\Delta\!N_{N=85}\approx-0{,}0012$ м,

что полностью соответствуют экстремальным ошибкам на рис. 1.8 и 1.9.

Учитывая знак формулы (1.73), можно сделать вывод, что абсолютные ошибки расчета высот «ЕGM – геоида» с помощью формулы Брунса должны быть отрицательными и абсолютной величине пропорциональными N^2 , что по можно проследить с помощью рис. 1.10. Для наглядности площади областей, в которых абсолютные ошибки высот геоида превышают 0,6 мм, закрашены на рис. 1.8, 1.9 серым цветом. Как видно из этих рисунков, лишь для небольших по площади областей абсолютные ошибки расчета высот геоида 0,6 мм. Поэтому оба превышают метола можно рекомендовать для расчета высот «ЕGM –геоида» с миллиметровой точностью.

Преимущество второго метода перед первым заключается в том, что второй метод не требует итераций.

1.5. Анализ разностей высот реального геоида и «EGM-геоида»

На рис. 1.11 представлено поле корреляции между разностями ΔN_{ij} для модели EGM96, вычисленными с помощью формулы (1.36) и ортометрическими высотами точек земной поверхности выбранными из файла nima.v091296.terr.deg01⁸ по геодезическим широте и долготе.





⁸ Файл можно найти в сети Интернет на сайте NASA по адресу <u>http://cddis.gsfc.nasa.gov/926/egm96/egm96.html</u>.

приравнивалась к нулю. Данная процедура выполнялась по той причине, что отрицательная ортометрическая высота имеет место, как правило, для точек на глубине океанов и морей. В этих точках теоретическая высота геоида должна равняться нулю.

Коэффициент корреляции, вычисленный для вышеназванных величин, оказался равным (см. табл. 1.3)

$$K_{\Lambda N} = -0.930.$$

Таким образом, разности высот реального геоида EGM96, опубликованных на официальном сайте NGA и вычисленных по методу, основанному на определении геоида как уровенной поверхности, зависят от ортометрической высоты точки на поверхности Земли.

Чтобы понять причину больших отклонений реального геоида от соответствующей уровенной поверхности, обратимся к формулам, по которым вычисляются его высоты. Эти формулы вывел в 1997 г. профессор университета штата Огайо (США) Richard H. Rapp в [111]. Согласно [84, с. 69] ундуляция геоида вычисляется с помощью выражения

$$N = \zeta' + N_0 + \delta N, \qquad (1.75)$$

где ζ' - псевдоаномалия высоты, определяемая в точке нормального эллипсоида с помощью формулы (см. предыдущей раздел)

$$\zeta' = \frac{GM}{\rho_{\scriptscriptstyle \mathfrak{I}\mathfrak{I}}\gamma(E)} \sum_{n=2}^{N\max} \sum_{m=0}^{n} \left(\frac{a_{EGM}}{\rho_{\scriptscriptstyle \mathfrak{I}\mathfrak{I}}}\right)^n \Delta Y_{nm}(\Phi, L) , \qquad (1.76)$$

В формуле (1.75) δN - корректирующая функция, характеризующая влияние топографии, атмосферы и т.п., на высоту геоида. Приближенное значение этой величины, согласно [118], равно

$$\delta N \approx -\frac{2\pi G \rho_{\oplus}}{\gamma} \left(H^2 + \frac{2H^3}{3R} \right), \qquad (1.77)$$

где H - ортометрическая высота точки на поверхности Земли, ρ_{\oplus} - средняя плотность земной коры, равная

$$\rho_{\oplus} = 2,67 \, \frac{2}{c M^3},$$

 γ_{cp} , *R* - средние сила тяжести на нормальном земном эллипсоиде, радиус Земли, соответственно (см. разд. 1.1).

Корректирующая функция не совпадает с величиной

$$\overline{\zeta}(\rho_{\mathfrak{I}})\left(\frac{\partial\overline{\zeta}}{\partial\rho}\right)_{\rho=\rho(\mathfrak{I})},$$

(см. формулу (1.60)). Поэтому высоты реального геоида не совпадают с высотами «EGM-геоида». Различие между этими высотами увеличивается с увеличением ортометрической высоты точки на поверхности Земли.

Учитывая знак формулы (1.77), можно понять, почему коэффициент корреляции между ΔN_{ij} и ортометрическими высотами точек получился отрицательным. Становится также понятным, почему поле корреляции между этими величинами (рис. 1.11) демонстрирует не линейную зависимость по отношению к высоте, а зависимость, пропорциональную $-H^2$. Таким образом, в высокогорных районах Земли реальный геоид располагается ниже «EGM-геоида». Так как в этих районах, как правило, ундуляция геоида отрицательная, то поверхность геоида располагается дальше от поверхности нормального эллипсоида, чем поверхность «EGM-геоида».

Для точного вычисления функции δN Richard H. Rapp в [111] предложил использовать ее разложение в ряд по сферическим гармоническим функциям $Y_{nm}(\Phi, L)$, а именно:

$$\delta N = \sum_{n=0}^{N \max} \sum_{m=0}^{n} (\overline{c}_{nm} \cos mL + \overline{s}_{nm} \sin mL) \overline{P}_{nm}(\Phi, L) , \quad (1.78)$$

где $\bar{c}_{nm}, \bar{s}_{nm}$ - нормализованные коэффициенты корректирующей функции. Их численные значения для

модели EGM96, увеличенные в 100 раз, даны в текстовом файле CORRCOEF, который можно найти на сайте NGA⁹. Для модели EGM2008 эти коэффициенты представлены в текстовом файле Zeta-to-N_to2160_egm2008¹⁰. В отличие от безразмерных нормализованных коэффициентов $\overline{C}_{nm}, \overline{S}_{nm}$ поля силы притяжения Земли, коэффициенты $\overline{s}_{nm}, \overline{c}_{nm}$ имеют размерность. В частности, в табл. 1.5 первые четыре коэффициента моделей EGM96, EGM2008 представлены в метрах.

На рис. 1.12 показан график корректирующей функции δN_{ij} модели EGM96 со всеми изолиниями. На рис. 1.13 дается тот же график, но без нулевой изолинии. Последняя заполняет площади океанов и морей рис. 1.12 в виде мозаики, представленной в увеличенном варианте на рис. 1.14.

Сравнивая изолинейные графики величин δN_{ij} и ΔN_{ij} (см. рис. 1.4, 1.13) можно сделать вывод, что они почти совпадают. Минимуму функции ΔN_{ij} , равному -3,625 м в точке с координатами, представленными в табл. 1.3, соответствует минимум функции δN_{ij} -3,618 м в очень близкой точке с координатами

$$B_{\delta N \min} = 35,5^{\circ}, L_{\delta N \min} = 81,0^{\circ}.$$

⁹ Адрес нахождения файла CORRCOEF - <u>http://earth-</u>

info.nga.mil/GandG/wgs84/gravitymod/egm96/egm96.html.

¹⁰ Адрес нахождения файла Zeta-to-N_to2160_egm2008 - <u>http://earth-info.nga.mil/GandG/wgs84/gravitymod/egm2008/egm08-wgs84.html</u>.











изолинией корректирующей функции δN_{ij} модели EGM96 в районе Австралии

Различие между величинами δN_{ij} и ΔN_{ij} , согласно формулам (1.75, 1.60), и с учетом того факта, что пседоаномалия высоты совпадает с функцией $\overline{\zeta}$ в точках на поверхности нормального эллипсоида, равно

$$\delta N_{ij} - \Delta N_{ij NGA} \cong \left(\frac{d\bar{\zeta}}{d\rho}\right)_{\rho = \rho \,_{3,\eta}} \bar{\zeta}(\rho_{_{3,\eta}}).$$
(1.79)

Это отличие возникает из-за того, что псевдоаномалия высоты, рассчитанная в точке нормального эллипсоида, не равна высоте «EGM-геоида», вычисленной в точке с теми же геоцентрическими координатами (Φ, L).

Чтобы рассчитать высоту «ЕGM-геоида» достаточно иметь нормализованные гравитационные коэффициенты \overline{C}_{nm} , \overline{S}_{nm} (130682 числа). Присутствие в расчетах высот реального геоида еще одного набора нормализованных коэффициентов в том же самом количестве, свидетельствует о том, что геоид EGM96 на самом деле не является уровенной поверхностью модели EGM96. Для его вычисления

силы тяжести Земли, которая привлекается модель описывается не только нормализованными гравитационными $\overline{C}_{nm}, \overline{S}_{nm},$ но коэффициентами корректирующими И коэффициентами $\bar{c}_{nm}, \bar{s}_{nm}$ в общем количестве 261364 чисел. Предполагается, что полученная при этом модель должна быть более близкой к реальному полю силы тяжести Земли. Учитывая численные значения величин δN_{ii} , можно сделать вывод, что вторая модель силы тяжести Земли практически совпадает с моделью EGM96 в точках с небольшими высотами, о чем свидетельствуют мелкие колебания нулевой изолинии корректирующей функции в областях с нулевыми высотам (см. рис. 1.15), но имеет очень большие отличия от нее в высокогорных районах. Геоид, построенный по второй модели (официальный геоид) в высокогорных районах располагается ниже «ЕСМ-геоида». Так как в этих районах высоты геоидов отрицательны, то официальный геоид располагается дальше от нормального эллипсоида, чем «ЕGM-геоил».

Обратимся к первым коэффициентам корректирующей функции моделей EGM96 и EGM2008. Они представлены в табл. 1.6, округленными до 7 значащих цифр.

нулевого коэффициента Наличие корректирующей функции, \bar{c}_{00} , свидетельствует о том, что официальный геоид имеет нулевую ундуляцию, отличную от официально опубликованной величины. Благодаря нулевому коэффициенту геоид на 5 см ниже по отношению к нормальному эллипсоиду, предполагается чем это официально опубликованной нулевой ундуляцией. Согласно формулам (1.75,1.78), реальная величина нулевой ундуляции геоида, т.е., постоянная часть выражения (1.75), равна

$$N_0' = N_0 + \bar{c}_{00} \quad . \tag{1.80}$$

Таблица 1.6

Значения	некоторых	параметров	моделей	EGM96 и
		EGM2008		

Параметры (ед. изм. – метры)	EGM96	EGM2008
\overline{c}_{00}	-5,027453E-02	-5,285715E-01
$\overline{c}_{1,0}$	3,628157E-03	2,111888E-03
$\overline{c}_{1,1}$	-1,043486E-02	-9,940738E-03
$\overline{s}_{1,1}$	-2,046257E-02	-2,262015E-02
N'_0	-0,578	-0,495
Δx	-0,018	-0,017
Δy	-0,035	-0,039
Δz	0,006	0,004
Δs	0,040	0,043

Присутствие в разложении корректирующей функции отличных от нуля коэффициентов первой степени, свидетельствует о том, что центр реального геоида не совпадает с центром геоцентрической системы координат, связанной с соответствующей моделью EGM.

Учитывая формулы связи координат центра геоида в геоцентрической системе координат с гармоническими коэффициентами первой степени, представленными в [88, с. 99], запишем

$$\Delta x \approx \overline{c}_{1,1} \sqrt{3} \, \frac{\gamma R^2}{GM} \,, \, \Delta y \approx \overline{s}_{1,1} \sqrt{3} \, \frac{\gamma R^2}{GM} \, \Delta z \approx \overline{c}_{1,0} \sqrt{3} \, \frac{\gamma R^2}{GM} \,, \, (1.81)$$

где R, γ - средние радиус кривизны Земли и нормальная сила тяжести. Численные значения этих величин, а также общая величина сдвига реального геоида по отношению к центру геоцентрической системы координат представлены в табл. 1.6.

Таким образом, добавление корректирующей функции при отыскании высот геоида не является безобидной процедурой. В результате получается геоид с центром, сдвинутым по отношению к центру геоцентрической системы координат на 4 см. Средняя высота геоида также изменяется, понижаясь в среднем на 5 см по отношению к поверхности эллипсоида. Формулы корректирующей нормального функции выведены не на основании практических данных, а на основе теоретических условий, которые учитывают влияние на высоту геоида таких факторов, как рельеф, атмосфера и т.п. Проверка высот геоидов, как было сказано выше, дала хороший результат для областей с небольшими высотами. Насколько они соответствуют реальной ситуации в высокогорных районах неизвестно. В этих районах, как правило, отсутствует высокоточное геометрическое нивелирование. Именно оно в сочетании с данными GPS позволит будущем съемки В оценить точность коэффициентов корректирующей функции¹¹.

Выводы

1. Выполнен анализ современного определения геоида. Показано, что для корректной формулировки понятия геоида следует:

- выбрать систему прилива (среднюю, нулевую, или свободную);
- выбрать критерий близости поверхности геоида к поверхности океана.

¹¹ Здесь необходимо напомнить, что у геодезистов уже имеется отрицательный опыт использования теоретических формул, зависимых от рельефа местности, которые были выведены для определения уклонений отвесных линий. Как известно, сравнение теоретических величин, уклонений отвесных линий с реальными данными, полученными в Гималаях, привело к появлению теории изостазии [42, с. 83-84].

2. Доказано, что официальные геоиды EGM96, EGM2008 нельзя назвать уровенными поверхностями соответствующих моделей силы тяжести Земли. Максимальное отклонение высот геоида EGM96 от уровенной поверхности модели силы тяжести Земли EGM96 оказалось равным 0,163 м, минимальное – (-3,625 м). Для модели EGM2008 эти величины соответственно равны 0,033 м и -4,663 м.

3. Разработан метод расчета высот «EGM-геоида», основанный на его определении как уровенной поверхности. Метод позволяет вычислить высоты с максимальной точностью. СКО расчета высот получилась равной 7 ·10⁻¹⁰ м. Метод имеет недостаток - относительно большой интервал времени, необходимый для его использования, что связано с большим количеством итераций.

4. В качестве альтернативы разработано два метода расчета высот «ЕGM-геоида», основанные на формуле Брунса. Первый, геометрический метод, позволяет получить высоты «ЕGM-геоида» последовательными приближениями с учетом геометрических формул, которым удовлетворяет высота «ЕGM –геоида». Второй метод основан на многочлене, полученном из разложения функции $\overline{\zeta}(\rho)$ в ряд Тейлора.

5. Сравнение методов, основанных на формуле Брунса, показало, что они имеют практически одинаковые ошибки. Сделан вывод, что ошибки обоих методов, основанных на формуле Брунса, зависят от абсолютной величины высот «EGM-геоида». Коэффициент корреляции между абсолютными ошибками высот и самими высотами «EGM-геоида» получился равным K = -0.875.

6. Получена формула расчета абсолютных ошибок высот «EGM-геоида» методами, основанными на формуле Брунса, которая позволила объяснить перекос абсолютных ошибок высот в сторону отрицательных значений и их пропорциональность квадратам высот «EGM – геоида».

7. Лишь для небольших по площади областей абсолютные ошибки расчета высот «ЕGM-геоида» методами,

основанными на формуле Брунса, превышают 0,6 мм. Экстремальная ошибка получилась равной -0,0018 м. Поэтому оба метода можно рекомендовать для расчета высот «EGM-геоида» с миллиметровой точностью.

8. Выполненный анализ разностей высот геоидов EGM96 и EGM2008, опубликованных на официальном сайте NGA, и высот соответствующих «EGM-геоидов» показал, что они зависят от ортометрической высоты точки на поверхности Земли. Коэффициент корреляции для модели EGM96 оказался равным 0,93, для модели EGM2008 – 0,92.

9. Показано, что в рабочей формуле для вычисления высот моделей геоидов EGM96 и EGM2008 на самом леле применяется не одна, а две разные модели потенциала силы Первая притяжения представлена Земли. модель нормализованными гравитационными коэффициентами \overline{C}_{nm} \overline{S}_{nm} . Вторая модель - двумя наборами коэффициентов: \overline{C}_{nm} , \overline{S}_{nm} и \overline{c}_{nm} , \overline{s}_{nm} . Обе модели близки друг к другу для точек с небольшими высотами и имеют большие различия в высокогорных районах. В частности, экстремальное отличие между геоидом и соответствующей уровенной поверхностью, согласно данным достигаемое, табл. 1.3. в точках. расположенных среди Гималайских гор, для модели EGM96 составляет 3,6 м, для модели EGM2008 – 4,7 м.

10. Показано, что добавление корректирующей функции при отыскании высот геоида не является безобидной процедурой. В результате получается геоид с центром, сдвинутым на 4 см по отношению к центру геоцентрической системы координат. Средняя высота геоида также изменяется, понижаясь в среднем на 5 см по отношению к поверхности нормального эллипсоида.

68

2. Методы расчета функций Лежандра



Одна из причин, из-за которой в данный момент нет возможности описать с помощью только одной модели потенциала силы тяжести поверхность геоида, заключается в том, что такая модель не может отобразить короткие длины волн геоида. Как указано в [82, с. 280], максимально возможная степень для равенства (1.13) равна

$$N_{\rm max} = 2700.$$

Причины возникновения этого ограничения связаны с методами расчета функций Лежандра. До недавнего времени не существовало способов расчета функций Лежандра большей степени, чем 2700. Анализ этих способов и метод, позволяющий рассчитать функции Лежандра произвольной величины $N_{\rm max}$, рассмотрены в этом разделе.

2.1. Вычисление функций Лежандра с помощью рекуррентных формул

Современная математическая литература предлагает много разнообразных рекуррентных формул для отыскания присоединенных функций Лежандра [1 с. 161-163, 9 с. 108-109, 58 с. 166]. Общее количество функций Лежандра, необходимых для использования при вычислении потенциала силы притяжения, согласно формуле (1.13), в два раза коэффициентов количества гравитационных меньше \overline{C}_{nm} , \overline{S}_{nm} , которое рассчитывается с помощью выражения (1.16). Для первых глобальных гравиметрических моделей величина максимальной степени N_{max} не превышала 30 [25, с. 371-377], что соответствует набору присоединенных функций Лежандра, равному 496 членам. При таком, сравнительно небольшом количестве функций Лежандра, выбор рекуррентной формулы не имел большого значения. Однако, со временем, при появлении гравитационных моделей с максимальной степенью, равной 200 и более, оказалось, что большая часть рекуррентных формул не

пригодна для компьютерного использования, так как они являются нестабильными. При отыскании числа, меньшего по абсолютной величине 10, промежуточные вычисления, выполняемые с помощью некоторых рекуррентных формул, оказываются близкими или большими 10³¹⁰, что в лучшем случае приводит к потере точности, в худшем - к переполнению регистров. Последний случай связан с выполнением стандарта 754 IEEE¹², по которому все числа, 10^{310} . абсолютной величине считаются большие по величинами, равными бесконечности и обозначаются как NaN¹³, а числа, меньшие по абсолютному значению величины 10^{-310} . считаются абсолютным нулем. В результате, для вычисления присоединенных пригодными функций больших Лежандра достаточно степеней оказались следующие рекуррентные формулы [82, с. 281-283]

$$\overline{P}_{nm} = \sin \Phi \cdot a_{nm} \cdot \overline{P}_{n-1,m} - b_{nm} \cdot \overline{P}_{n-2,m}, \qquad (2.1)$$

$$\overline{P}_{nm} = \frac{1}{\sqrt{J}} \Big[\tan \Phi \cdot a'_{nm} \cdot \overline{P}_{n,m+1} - b'_{nm} \cdot \overline{P}_{n,m+2} \Big], \qquad (2.2)$$

где

$$a_{nm} = \sqrt{\frac{(2n-1)(2n+1)}{(n-m)(n+m)}}$$

$$b_{nm} = \sqrt{\frac{(2n+1)(n+m-1)(n-m-1)}{(2n-3)(n+m)(n-m)}}$$

$$a'_{nm} = \frac{2(m+1)}{\sqrt{(n-m)(n+m+1)}}$$

$$b'_{nm} = \sqrt{\frac{(n+m+2)(n-m-1)}{(n-m)(n+m+1)}}$$

$$(2.4)$$

^{12 12} IEEE - Institute of Electrical and Electronic Engineers (Институт инженеров электрики и электроники)

¹³ NaN - not a number (не число).

для $2 \le n \le N_{\max}$, $0 \le m \le n - 2$.

Постоянная J в формуле (2.2) определяется так: При m = 0

J = 2.

Если же $m \neq 0$, то

J = 1.

Чтобы начать вычисления по формуле (2.1), или (2.2), предварительно находят такие величины как \overline{P}_{nn} , $\overline{P}_{n,n-1}$, [82, c. 282]

$$\overline{P}_{nn} = \sqrt{3} \prod_{i=2}^{n} \sqrt{\frac{2i+1}{2i}} \cos^n \Phi, \qquad (2.5)$$

$$\overline{P}_{n,n-1} = \sin \Phi \sqrt{2n+1} \overline{P}_{n-1,n-1} . \qquad (2.6)$$

Вместо равенства (2.6) можно воспользоваться следующим выражением [82, с. 283]

$$\overline{P}_{n,n-1} = \frac{1}{\sqrt{J}} \sqrt{2n} \sin \Phi \cos^{n-1} \Phi \sqrt{3} \prod_{i=2}^{n} \sqrt{\frac{2i+1}{2i}} , \qquad (2.7)$$

Здесь, как и в формуле (2.2), J зависит от n, а именно: Если n = 1, то

J = 2.

Если *n* ≠ 1, то

$$J = 1.$$

Вывод формулы (2.6) основан на равенстве (2.1), формулы (2.7) – на равенстве (2.2).

Формула (2.1) называется прямой рекурсией колонн, а формула (2.2) - обратной рекурсией строк. Наглядное представление о схемах расчета по этим формулам представлено на рис. 2.1-2.2 [82, с. 282].


Рис. 2.2. Схема обратной рекурсии строк

4.2 Оценка точности рекуррентных формул

Для проверки точности вычисления присоединенных функций Лежандра используются следующие тождества [82 с.293]

$$\sum_{m=0}^{n} \overline{P}_{nm}^{2} = 2n+1 , \qquad (2.8)$$

$$\sum_{n=0}^{N\max} \sum_{m=0}^{n} \overline{P}_{nm}^{2} = (N_{\max} + 1)^{2} .$$
 (2.9)

Следует заметить, что S.A. Holmes и W.E. Featherstone в [82, с. 289-294] для оценки точности вычислений функций Лежандра, хотя и приводят, но не используют формулу (2.8). Точность вычислений они оценивают с помощью равенства

(2.9), а также сравнением суммы $\sum_{n=0}^{N \max} \sum_{m=0}^{n} \overline{P}_{nm}$, рассчитанной

одним из рассматриваемых методов по сетке широт через 1 градус, с аналогичной суммой, вычисленной с расширенной двойной точностью, использующей 16 байтов для каждого числа с плавающей запятой. Такой подход к оценке точности нельзя назвать конструктивным, так как формула (2.9) не является чувствительной из-за накопления большого количества неотрицательных чисел при суммировании. Для модели EGM96 суммируются более чем 65 тыс. чисел, для модели EGM2008 – более 3,6 млн. чисел. Сравнение же *N*max *n* –

суммы $\sum_{n=0}^{N \max} \sum_{m=0}^{n} \overline{P}_{nm}$, с той же суммой, но вычисленной тем же

методом, но с двойной точностью не гарантирует от накопления грубых ошибок вычислений в рекуррентных формулах.

Поэтому для анализа точности вычислений функций Лежандра предпочтительной является более чувствительная формула (2.8). Чтобы воспользоваться этой формулой для всего интервала широт и для каждой степени *n*, по сетке

$$0 \le n \le 3000, \ \Delta n = 1,$$

$$n_1 = 0, \ n_j = n_{j-1} + 1, \ n_{3001} = 3000,$$
(2.10)

$$B_1 = -89^0, \ B_i = B_{i-1} + 1^0, \ B_{179} = 89^0.,$$
 (2.11)

можно вычислить среднее отклонение $\sum_{m=0}^{n} \overline{P}_{nm}^2$ от

теоретического значения (2n+1) по формуле

$$\Delta(\overline{P})_{n} = \frac{\sum_{m=0}^{n} \overline{P}_{nm}^{2} - (2n+1)}{n} \quad . \tag{2.12}$$

Для анализа зависимости $\Delta(\overline{P})_n$ от широты для обоих методов рекурсий, может быть вычислено стандартное отклонение $\sum_{m=0}^{n} \overline{P}_{nm}^2$ от теоретического значения с помощью формули

формулы

$$\sigma_P = \sqrt{\frac{\sum_{n=0}^{N\max} \Delta^2 \left(\overline{P}\right)_n}{N_{\max}}} .$$
 (2.13)

Чтобы выполнить анализ точности рекурсионных формул для расчета функций Лежандра величина σ_P вычислялась для каждой из широт B_i в интервале $|B_i| \leq 89^0$ с частотой в один градус. Для расчета σ_P методом прямой рекурсии колонн составлена программа «TochPrRecCol» (Приложение Д) и методом обратной рекурсии строк - программа «TochObrRecStr» (Приложение Е). Обе программы созданы на языке Visual Basic для системы Excel. На рис. 2.3 представлены графики функции σ_P обоих методов рекурсий в зависимости от широты для $N_{\text{max}} = 178$, рассчитанные с помощью вышеназванных программ.

Анализ рис. 2.3 позволяет сделать вывод, что обратная рекурсия строк более точная, так как не дает больших искажений на полюсах. Однако, уже для $N_{\rm max} = 179$ ситуация меняется на противоположную (см. рис. 2.4). Точность вычисления функций Лежандра с помощью формул обратной рекурсии строк начинает падать. В табл. 2.1. представлены численные значения σ_P обоих методов для широты $B = \pm 89^0$.

75



Рис. 2.3. График изменения стандартного отклонения функции $\Delta(\overline{P})_n$ прямой рекурсии колонн и обратной рекурсии строк в зависимости от широты для $N_{\text{max}} = 178$



Рис. 2.4. График изменения стандартного отклонения функции $\Delta(\overline{P})_n$ прямой рекурсии колонн и обратной рекурсии строк в зависимости от широты для $N_{\text{max}} = 179$

Стандартная ошибка метода обратной рекурсии строк вблизи полюсов для $N_{\rm max} = 179$ оказывается на треть больше ошибки метода прямой рекурсии колонн.

В результате, с увеличением $N_{\rm max}$ от 178 до 179 и более точность метода обратной рекурсии строк вблизи полюсов резко падает, а точность прямой рекурсии колонн хотя и

уменьшается, но медленно, что наглядно показано на рис. 2.5-2.6 и в табл. 2.1.

Таблица 2.1.

Численные значения σ_P методов прямой рекурсии колонн и обратной рекурсии строк на широте $B = \pm 89^0$

Метол	$N_{ m max}$				
	178	179	360	1622	
прямой рекурсии колонн	6,66E-13	6,70E-13	1,17E-12	5,72E-12	
обратной рекурсии строк	1,65E-14	1,02E-12	1.40	1,88	

Метод прямой рекурсии колонн для широт $\pm 89^{\circ}$ при $N_{\rm max} = 179$ дает стандартную ошибку, равную $6.7 \cdot 10^{-13}$, а при $N_{\rm max} = 360 - 1.2 \cdot 10^{-12}$. Такое увеличение можно объяснить основным свойством рекурсионных формул - накоплением и распространением ошибок вычислений.





рис. 2.6. График изменения стандартного отклонения функции $\Delta(\overline{P})_n$ в зависимости от широты для метода

обратной рекурсии строк, при $N_{\rm max} = 360$

Метод обратной рекурсии строк для тех же широт при $N_{\rm max} = 179$ дает стандартную ошибку $1,0\cdot 10^{-12}$, а при $N_{\rm max} = 360$ - 1,4. Такое катастрофическое увеличение стандартной ошибки можно объяснить в первую очередь достаточно большими ошибками вычисления функции tan Ф для близполюсных точек, присутствующей в формуле (2.2), и накоплением этих ошибок от одной функции Лежандра к другой.

Согласно рис. 2.1 и 2.2, метод прямой рекурсии колонн менее чувствителен к накоплению ошибок в наборе функций Лежандра с одним значением степени n. Если ошибка появилась в функции \overline{P}_{nn} , рассчитанной для метода прямой рекурсии колонн, то она распространится на функции $\overline{P}_{n+1,n+1}$, $\overline{P}_{n+1,n}$, т.е. на две функции из набора со степенью n+1, но никак не повлияет на функции со степенью n. Если же ошибка появилась в функции \overline{P}_{nn} , рассчитанной для метода обратной рекурсии строк, то она распространится на половину из всех функций с одной и той же степенью n.

2.3. Эффект «абсолютного нуля»

Поведение стандартной ошибки для обеих рекурсий при увеличении $N_{\rm max}$ до 3000 показано на рис. 2.7.

Анализируя рис. 2.7, можно сделать вывод, что метод прямой рекурсии колонн более предпочтителен. Однако, для широт $45^{\circ} < |B| < 85^{\circ}$ при $N_{\rm max} = 3000$ этот метод также содержит недопустимую ошибку. Как указывают S.A. Holmes и W.E. Featherstone в [82, с. 283], источником этой ошибки является соблюдение вышеупомянутого стандарта 754 IEEE, по которому все величины, меньшие по абсолютной величине 10^{-310} приравниваются к абсолютному нулю. Такой ноль, обнуляет все слагаемые формул, независимо от того, на какие числа он умножается. Этот эффект можно назвать эффектом "абсолютного нуля".



Рис. 2.7. Графики изменения стандартного отклонения функции $\Delta(\overline{P})_n$ прямой рекурсии колонн и обратной рекурсии строк в зависимости от широты для $N_{\rm max} = 3000$

Как показывает анализ функций Лежандра, построенных для любых широт, отличных от нуля, из всего набора величин \overline{P}_{nm} с одинаковым значением *n* и с *m* меняющимся

от 0 до *n* минимальной является величина \overline{P}_{nn} . Поведение функций \overline{P}_{nn} из набора с одним значением *n* в зависимости от *m* наглядно показано на рис. 2.8 a), b) для геодезических широт $B = 50^{\circ}$ и $B = -50^{\circ}$.

Несмотря на различие во внешнем виде графиков рис. 2.8 а), b), функции \overline{P}_{nn} , рассчитанные для широт, отличающихся только знаком, равны по абсолютной величине и могут также отличаться только знаком.





b)



Рис. 2.8. Графики изменения функции \overline{P}_{nm} при n = 200 в зависимости от *m* для геодезических широт a) - $B = 50^{0}$, b)

$$B = -50^{\circ}, c) - B = 0.$$

Согласно рис. 2.8 а), b) график функции \overline{P}_{nm}^{14} при постоянной величине *n* в зависимости от *m* для широты, отличной от нуля, можно условно разделить на две части. Первая часть графика – периодическая, подобная графику синусоиды, но с увеличивающейся амплитудой. Эта часть заканчивается достижением максимума функции \overline{P}_{nm} , показанного на рис. 2.8 а), b) стрелкой.

Вторая графика характеризуется часть резким И асимптотическим уменьшением функции P_{nm} к нулю. Причем. каждое следующее значение функции по абсолютной величине меньше предыдущего. Минимальное значение функция \overline{P}_{nm} достигает в последней точке, т.е. при m = n. Поэтому первоначально эффект «абсолютного нуля» поражает функцию \overline{P}_{nn} .

¹⁴ Построение такого графика полностью оправдано, так как величина m может принимать любые значения - как действительные, так и комплексные [1, с. 148].

На рис. 2.9 показан график изменения $\log_{10} |\overline{P}_{nn}|$ в зависимости от *n* для широты $B = 68^{\circ}$, построенный с помощью программы «Log10Pnn», представленной в приложении Ж. Как видно из рис. 2.7, именно вблизи этой широты стандартная ошибка формулы прямой рекурсии колонн является максимальной.



Рис. 2.9. График изменения величин $\log_{10} |\overline{P}_{nn}|$ в зависимости

от *n* для геодезической широты $B = 68^{\circ}$ Из графика на рис. 2.9 видно, что для всех

$$n > n_0 = 734$$
,

величина $\log_{10} |\overline{P}_{nn}| < -310$. Следовательно, при широте $B = 68^{\circ}$ для $n \ge 734$ все \overline{P}_{nn} принудительно приравниваются к нулю, т.е. для них выполняется равенство

$$\overline{P}_{nn} \equiv 0$$

Граничная степень n_0 , по отношению к которой все \overline{P}_{nn} с большей степенью принудительно приравниваются к абсолютному нулю, зависит от широты. Для анализа

зависимости граничной степени n_0 от широты составлена программа «N0» на языке Visual Basic для Excel, представленная в приложении К. Результат выполнения программы N0 дается в табл. 2.2.

Таблица 2.2.

Зависимость граничной степен	ни n ₀ от геодезической
широты, полученная с помощи	ью программы «N0»

B ,	n_0						
гра- дусы		гра- дусы		гра- дусы		гра- дусы	
89	178	68	734	47	1889	26	6796
88	214	67	767	46	1985	25	7372
87	244	66	801	45	2087	24	8022
86	270	65	837	44	2196	23	8758
85	295	64	874	43	2313	22	9597
84	318	63	913	42	2438	21	10558
83	342	62	954	41	2572	20	11667
82	365	61	996	40	2716	19	12955
81	388	60	1041	39	2871	18	14464
80	411	59	1088	38	3039	17	16248
79	434	58	1137	37	3221	16	18376
78	458	57	1188	36	3417	15	20944
77	482	56	1242	35	3631	14	24081
76	507	55	1299	34	3864	13	27970
75	533	54	1359	33	4118	12	32872
74	559	53	1423	32	4397	11	39171
73	586	52	1489	31	4702	10	47453
72	613	51	1560	30	5039	9	58648
71	642	50	1635	29	5411	8	74300
70	671	49	1715	28	5824	7	97131
69	702	48	1799	27	6283	6	132311

Для отыскания n_0 в программе «N0», используя формулу (2.5), определяется десятичный логарифм функции \overline{P}_{nn} и

сравнивается с числом (-310). Величина n_0 приравнивается к минимальному значения n, для которого выполняется условие

$$\log_{10} \left| \overline{P}_{nn} \right| \le -310 \; .$$

Для широты $B = 68^{\circ}$ граничная степень равна $n_0 = 734$. На рис. 2.10 представлен график изменения n_0 в зависимости от широты.





Как видно из графика на рис. 2.10, на экваторе эффект «абсолютного нуля» полностью отсутствует. Это связано с тем, что график изменения функции \overline{P}_{nm} при постоянном *n* в зависимости от *m* для геодезической широты $B = 0^0$ не содержит второй части (см. рис. 2.8 с)).

При увеличении широты величина n_0 экспоненциально и непрерывно уменьшается, достигая минимума в точках полюса. Следовательно, эффект "абсолютного нуля" должен увеличиваться с увеличением широты. А это значит, что стандартная ошибка вычисления функций Лежандра также должна непрерывно расти с увеличением широты от экватора к полюсам. Однако, согласно рис. 2.7, только график метода обратной рекурсии строк демонстрирует увеличение стандартной ошибки при увеличении абсолютного значения широты. Для метода прямой рекурсии колонн стандартная ошибка растет от экватора до широты ±68⁰, достигнув максимума, равного 0,451. Далее стандартная ошибка очень быстро уменьшается, достигая к широте $\pm 85^{0}$ величины, равной 2,1.10⁻¹². Таким образом, для метода прямой рекурсии колонн эффект "абсолютного нуля" ослабевает с увеличением широты по абсолютной величине от 68⁰. Это связано с особенностями поведения функций Лежандра вблизи полюсов. На рис. 2.11 представлено два графика нормированной полностью изменения значений присоединенной функции Лежандра в зависимости от *m* для двух широт. $B = 68^{\circ}$ и $B = 89^{\circ}$ со степенью n = 2200.



Рис. 2.11. Графики изменения полностью нормированных функций Лежандра степени n = 2200 в зависимости от mдля двух широт, $B = 68^{\circ}$ и $B = 89^{\circ}$

Каждый график рис. 2.11 построен по 2200 точкам, первый - для широты $B = 68^{\circ}$, второй для широты $B = 89^{\circ}$. Как видно из графиков на рис. 2.11, вторая часть графика функции \overline{P}_{nm} удлиняется с увеличением широты. Это значит, при увеличении широты, количество что значимых экстремумов функции \overline{P}_{nm} уменьшается, но абсолютная величина каждого из оставшихся экстремумов резко увеличивается. Такое свойство функций \overline{P}_{nm} связано с тем, что сумма квадратов набора величин \overline{P}_{nm} при постоянном nи изменяющимся *m* не зависит от широты, а зависит от *n* формулу (2.8)). На высоких широтах эта сумма (см. концентрируется на небольшом количестве величин \overline{P}_{nm} . Эффект "абсолютного нуля" поражает в первую очередь члены набора \overline{P}_{nm} с большим значением m. Таким образом на высоких широтах насильственно обнуляются те члены, которые имеют небольшие значения и на общую сумму \overline{P}_{nm}^2 практически не влияют.

Для широты $B = 89^{0}$ при n = 2200 эффект "абсолютного нуля" для метода прямой рекурсии колонн проявляется при $m \ge 185$. Он принудительно обнуляет величины

 $\left|\overline{P}_{nm}\right| \leq 2 \cdot 10^{-102},$

что мало влияет на сумму в формуле (2.12). Поэтому эффект "абсолютного нуля", достигнув максимума на широте $B = 68^{\circ}$, с увеличением абсолютной величины широты ослабевает.

Это свойство функций \overline{P}_{nm} не проявляется в графике стандартной ошибки метода обратной рекурсии строк (рис.

2.7) из-за больших ошибок в вычислении функции $\tan \Phi$ вблизи полюсов, присутствующей в формуле $(2.2)^{15}$.

На рис. 2.12 показан фрагмент графика изменения величин \overline{P}_{nm} в зависимости от *m*. Сплошная линия на графике – функция, рассчитанная по рекуррентной формуле (2.1), прерывистая, более точная, - с помощью метода логарифмирования (см. ниже разд. 2.5). Из рис. 2.12 видно как насильственно обнуляются величины \overline{P}_{nm} в результате действия эффекта "абсолютного нуля".



Рис. 2.12. Фрагмент графиков изменения полностью нормированных функций Лежандра в зависимости от m для широты $B = 68^{0}$ при n = 2200, рассчитанных с помощью стандартной рекурсионной формулы (сплошная линия) и точным методом на основе логарифмирования (прерывистая линия)

Следует также указать еще на одно свойство эффекта "абсолютного нуля" - запаздывание в проявлении. Это связано с тем, что, как указывалось ранее, в первую очередь принудительно обнуляются члены с большими значениями

¹⁵ Как известно, функция $tan\Phi$ стремится к бесконечности, при Φ , стремящемся к $\pm 90^{0}$.

т и *n*. Поначалу они мало влияют на общую сумму в формуле (2.12). Согласно табл. 2.2, для широты $B = 68^{\circ}$,

$$n_0 = 734$$

Однако, анализ стандартного отклонения, определенного по формуле (2.13), с помощью программы «TochPrRecCol» (см. приложение Д) для различных величин $N_{\rm max}$, показал, что эффект "абсолютного нуля" в методе прямой рекурсии колонн ощутимо проявляется только для

$$N_{\rm max} > 1622.$$
 (2.14)

На рис. 2.5 представлены графики изменения стандартного отклонения функции $\Delta(\overline{P})_n$ в зависимости от широты для метода прямой рекурсии колонн, при $N_{\rm max} = 360$ и $N_{\rm max} = 1622$. Сравнение этих графиков показывает, что за исключением близполюсных зон, эти графики практически совпадают.

2.4. Модификации метода прямой рекурсии колонн

Для решения проблемы ухудшения точности вычислений функций Лежандра из-за эффекта "абсолютного нуля" в 1998 H.-G. Wenzel [127] впервые предложил использовать масштабный коэффициент, равный 10²⁰⁰. При вычислении функций Лежандра они все умножались на этот коэффициент. Воспользоваться таким методом оказалось возможным потому, что максимальные значения ПО абсолютной величине функций Лежандра, за исключением близполюсных зон, не превышают 100. Масштабный коэффициент 10²⁰⁰ соответствует увеличению десятичных логарифмов функций Лежандра на 200. Это значит, что в вычислениях будут учитываться все величины, десятичные логарифмы которых не менее (-510).

(-310)+(-200)=(-510).

Как показано на рис. 2.9, эффект "абсолютного нуля" для широты $B = \pm 68^{\circ}$ в этом случае проявится только при степени $n \ge 1200$. Величина n может быть увеличена за счет свойства запаздывания. Сам Н.-G. Wenzel в [127] предлагает использовать масштабный коэффициент при $N_{\rm max} = 1900$, но только для $|B| < 70^{\circ}$.

Более радикально решили проблему "абсолютного нуля" в [82, с. 284] S.A. Holmes и W.E. Featherstone. В методе, названным ими модифицированным методом прямой рекурсии, они предложили отыскивать не функции Лежандра, а функции намного большие по абсолютной величине, но связанные с функциями Лежандра простыми формулами.

В первой модификации прямой рекурсии колонн такими функциями являются

$$p'_{nm} = \frac{\overline{P}_{nm}}{\cos^m \Phi}, \qquad (2.15)$$

во второй модификации –

$$p_{nm}'' = \frac{P_{nm}}{\overline{P}_{mm}} \quad . \tag{2.16}$$

Проанализируем формулу (2.16). Если $\overline{P}_{nn} \leq 10^{-310}$, то деление всех \overline{P}_{nm} на такую величину означает увеличение функций p''_{nm} по сравнению с \overline{P}_{nm} в 10^{310} раз. Если в этом случае $\overline{P}_{nm} \geq 1$, то $p''_{nm} \geq 10^{310}$. Как было сказано выше, по стандарту 754 IEEE величины, большие 10^{310} , обозначаются как "не числа" и в вычислениях участвовать не могут. Чтобы избежать такой проблемы S.A. Holmes и W.E. Featherstone добавили к формулам масштабный коэффициент, равный 10^{-280} . В окончательном виде функции p'_{nm} , p''_{nm} записываются так:

89

$$p'_{nm} = 10^{-280} \frac{\overline{P}_{nm}}{\cos^m \Phi} , \ p''_{nm} = 10^{-280} \frac{\overline{P}_{nm}}{\overline{P}_{mm}} .$$
 (2.17)

Как p'_{nm} так и p''_{nm} могут быть найдены с помощью рекурсионной формулы (2.1), подстановкой этих функций вместо \overline{P}_{nm} . Начальные значения функций со степенью n и порядками n, n-1 согласно формуле (2.5) равны

$$p'_{nn} = 10^{-280} \sqrt{3} \prod_{i=2}^{n} \sqrt{\frac{2i+1}{2i}} \\ p'_{n,n-1} = \sin \Phi \sqrt{2n+1} p'_{n-1,n-1} \end{cases},$$
(2.18)

$$p_{nn}'' = 10^{-280}$$

$$p_{n,n-1}'' = 10^{-280} \sqrt{2n+1} \sin \Phi = \sin \Phi \sqrt{2n+1} p_{n-1,n-1}''$$
(2.19)

Для расчета и анализа функций p'_{nm} и p''_{nm} были составлены программы «TochnLeg-1» и «TochnLeg-2», представленные в приложениях Л, М, соответственно. S.A. Holmes и W.E. Featherstone в [82, с. 284] рекомендуют использовать функции p'_{nm} и p''_{nm} при $N_{max} \leq 2700$, однако не указывают причину такого ограничения. Анализ поведения функций p'_{nm} и p''_{nm} показал, что это ограничение обосновано. На рис. 2.13-2.14 представлены графики изменения функций p'_{nm} , p''_{nm} при n = 2000 в зависимости от *m* для широты $\pm 89^{0}$, построенные с помощью программ «TochnLeg-1» и «TochnLeg-2».

Как видно из графиков на рис. 2.13-2.14, функции p'_{nm} , p''_{nm} внутри интервала изменения величин *m* имеют экстремумы в виде импульса. Анализ функций p'_{nm} , p''_{nm} показал, что численные значения экстремумов растут при увеличении степени *n* и абсолютного значения широты *B*. В частности для широты $B = \pm 89^0$ при $n_0 = 2815$ экстремумы

90

функции p'_{nm} по абсолютной величине становятся больше предельного значения 10^{310} , установленного стандартом 754 IEEE, что приводит к остановке в вычислениях с предупреждением об ошибке переполнения (Overflow).



b)

Рис. 2.13. Графики изменения функции p'_{nm} в зависимости от m при n = 2000 а) -для широты $B = -89^{0}$, b) – для широты $B = 89^{0}$

Детальный анализ поведения функций p'_{nm} , p''_{nm} для разных значений широт показал, что граничные значения n'_0 , при которых функции по абсолютной величине превышают

10³¹⁰, при увеличении абсолютного значения широты, уменьшаются.







Рис. 2.14. Графики изменения функции p''_{nm} в зависимости от *m* при n = 2000 а) -для широты $B = -89^{0}$, b) – для широты $B = 89^{0}$

В отличие от величин n_0 , которые достаточно легко рассчитать логарифмированием функций \overline{P}_{nn} и сравнением полученной величины с числом (-310), величины n'_0 определялись простым подбором таких N_{max} в программах «TochnLeg-1» и «TochnLeg-2», при которых они прерываются с предупреждением об ошибке переполнения.

Численные значения величин n'_0 для широт $|B| = 89,75^0, 89^0, 80^0, 70^0$ представлены в табл. 2.3.

По сравнению с данными, представленными в табл. 2.3, S.A. Holmes и W.E. Featherstone в [82, с. 279] указали более низкое значение n'_0 , равное 2700, при котором они рекомендуют использование функций p'_{nm} и p''_{nm} . Однако, судя по данным табл. 2.3, это заниженная оценка n'_0 . Реальной для этих методов, по-видимому, является величина $n'_0 = 2800$.

Таблица 2.3

Численные значения величины n'_0 для широт

B ,	n_0^\prime для функций		
градусы	p'_{nm}	p''_{nm}	
89,75	2814	2819	
89	2815	2820	
80	2897	2902	
70	3167	3172	

 $|B| = 89,75^{\circ}, 89^{\circ}, 80^{\circ}, 70^{\circ}$ функций p'_{nm}, p''_{nm}

Как видно из формул (2.18-2.19), вторая модификация прямой рекурсии колонн дает более простые выражения для вычислений. Кроме того, она имеет большее граничное значение n'_0 . Наверное, именно поэтому вторая модификация представлена в программе geopot¹⁶, созданной для

¹⁶ Программу можно найти в сети Интернет, по адресу <u>http://www.ngs.noaa.gov/GEOID/RESEARCH_SOFTWARE/research_soft</u> ware.html.

вычисления высот геоида Jarir Saleh и Dru Smith (см. [120, с. 17]).

Для оценки точности определения функций p'_{nm} , p''_{nm} преобразуем формулу (2.12) к следующему виду: для функций p'_{nm}

$$\Delta(p')_n = \frac{\sum_{m=0}^n (p'_{nm} 10^{280} \cos^m \Phi)^2 - (2n+1)}{n} \quad , \qquad (2.20)$$

для функций p''_{nm}

$$\Delta(p'')_n = \frac{\sum_{m=0}^n (p''_{nm} 10^{280} \overline{P}_{mm})^2 - (2n+1)}{n} . \qquad (2.21)$$

Так как степень *n* в формулах (2.20-2.21) достигает больших значений (2700-2800), то эти формулы при компьютерном вычислении также подвержены эффекту «абсолютного нуля». Поэтому для определения величин под знаком суммы, они предварительно логарифмировались. В частности, для расчета по формуле (2.20) использовалось следующее преобразование

$$(p'_{nm} 10^{280} \cos^{m} \Phi)^{2} =$$

= exp[2 \cdot (ln|p'_{nm}| + 280ln10 + mln(cos \Phi)]. (2.22)

Аналогично, для вычисления $\Delta(p'')_n$ применялось преобразование

$$(p''_{nm}10^{280}\overline{P}_{mm})^2 = \exp\left[2\cdot\left(\ln|p''_{nm}| + 280\ln 10 + \ln|\overline{P}_{mm}|\right)\right]. (2.23)$$

Функция $\ln |\overline{P}_{mm}|$ в равенстве (2.23) определялась логарифмированием формулы (2.5), а именно:

$$\ln \left| \overline{P}_{mm} \right| = \ln \left[\sqrt{3} \prod_{i=2}^{m} \sqrt{\frac{2i+1}{2i}} \right] + m \ln(\cos \Phi) . \qquad (2.24)$$

Стандартное отклонение от теоретического значения для функций p'_{nm} , p''_{nm} вычислялось по формуле (2.13) заменой величины $\Delta(\overline{P})_n$ соответственно величинами $\Delta(p')_n$ и $\Delta(p'')_n$. При таком способе определения стандартного отклонения, его величина будет немного завышена за счет ошибок вычисления выражений (2.22-2.23). На рис. 2.15 a), b) представлены графики изменения стандартного отклонения функций p'_{nm} , p''_{nm} определенного с учетом и без формул (2.22-2.23) для широт, в которых отсутствует эффект «абсолютного нуля», т.е. в интервале $-45^0 \le B \le 45^0$.

Как видно из графиков на рис. 2.15 -2.16, стандартное отклонение функций p'_{nm} , p''_{nm} полученное с применением формул (2.22-2.23), для всех рассматриваемых широт больше стандартного отклонения, полученного непосредственно по формулам (2.20), (2.21) и (2.13). Прерывистыми линиями на графиках рис. 2.15-2.16 показаны средние значения стандартного отклонения в выбранном интервале. Они оказались равными

 $\sigma_{cpedhee} = 1,4E - 13, \ \sigma_{\ln cpedhee} = 2,6E - 13,$ (2.25)

где $\sigma_{cpedhee}$ - среднее значение стандартного отклонения функций p'_{nm} , p''_{nm} , полученного непосредственно по формулам (2.13, 2.20-2.21), $\sigma_{\ln cpedhee}$ - среднее значение стандартного отклонения тех же функций, но определенное логарифмированием, т.е., с использованием формул (2.22-2.23). В программах «TochnLeg-1» и «TochnLeg-2» выполняется расчет стандартного отклонения обоими методами.

95









Обращаясь к равенствам (2.25), можно сделать вывод, что в интервале широт $|B| \le 45^{\circ}$ логарифмирование формул (2.20-2.21) увеличивает стандартное отклонение функций p'_{nm} и p''_{nm} на

$$\Delta \sigma = 1.2 \cdot 10^{-13}.$$
 (2.26)

Можно предположить, что и во всем рассматриваемом интервале широт $|B| \le 89^{\circ}$ также должно наблюдаться увеличение стандартного отклонения за счет логарифмирования на величину $1,2 \cdot 10^{-13}$. Поэтому стандартное отклонение функций p'_{nm} и p''_{nm} после расчета по формулам (2.20-2.24) уменьшалось на величину $1,2 \cdot 10^{-13}$.

Анализ стандартного отклонения функций p'_{nm} и p''_{nm} показал, что они отличаются друг от друга на величины на порядок меньшие по отношению к самим величинам стандартного отклонения. Это можно проследить, анализируя внешний вид графиков на рис. 2.15-2.16. На рис. 2.17 представлены графики изменения полученных функций σ'_{P} и σ''_{P} в зависимости от широты. Они практически совпадают. На рис. 2.18 показана разность между стандартными отклонениями функций p'_{nm} и p''_{nm} . Из графика рис. 2.18 видно, что разность между стандартными отклонениями для широт $B = \pm 89^{0}$ не превышает 3,7E-14. Для остальных широт эта разность намного меньше.

S.A. Holmes и W.E. Featherstone в [82, с. 289-294] не дают абсолютной оценки точности для определения предложенных ими функций, так как для вычисления рекурсий они свой метод используют в сочетании с методом суммирования Clenshaw [66, с. 118-120], который не позволяет непосредственно оценить точность функций Лежандра.



Рис. 2.17. Графики изменения стандартного отклонения функций p'_{nm} и p''_{nm} для $N_{max} = 2800$





Метод Clenshaw изменяет порядок суммирования в формуле (1.13), которая в этом случае переписывается так [74, с. 41]:

$$V = \frac{GM}{\rho} \sum_{m=0}^{N \max} \left(v_m^{(1)} \cos mL + v_m^{(2)} \sin mL \right), \qquad (2.27)$$

где

$$v_m^{(1)} = \sum_{n=m}^{N \max} \overline{C}_{nm} \overline{P}_{nm} \left(\frac{a}{\rho}\right)^n, \ v_m^{(2)} = \sum_{n=m}^{N \max} \overline{S}_{nm} \overline{P}_{nm} \left(\frac{a}{\rho}\right)^n \ . \ (2.28)$$

Переход от формулы (1.13) к (2.27) предполагает добавление к набору нормализованных гравитационных коэффициентов $\overline{C}_{nm}, \overline{S}_{nm}$, определяемых в формуле (1.13) для степени $n \ge 2$, коэффициентов более низких степеней, удовлетворяющих условиям

$$\overline{C}_{0,0} = 1, \, \overline{C}_{1,0} = 0, \, \overline{C}_{1,1} = 0 \, .$$
 (2.29)

Для первой модифицированной прямой рекурсии колонн при вычислении функции V вместо \overline{P}_{nm} используются функции p'_{nm} , для второй– функции p''_{nm} . При этом сами функции p'_{nm} (p''_{nm}) не вычисляются. С помощью рекурсионных формул, представленных в [74, с. 40-41] вычисляются не функции p'_{nm} , p''_{nm} , а функции $v_m^{(1)}$, $v_m^{(2)}$. В результате в рекурсионных формулах участвуют не только величины, непосредственно связанные с функциями Лежандра, такие как функции p'_{nm} и p''_{nm} , но и величины, имеющие отношение к координатам точек на поверхности Земли. В этом случае, непосредственно проверить точность вычисления функций \overline{P}_{nm} невозможно. Как было сказано выше, S.A. Holmes и W.E. Featherstone в [82, с. 289] предложили для проверки точности вычислений функций $v_m^{(1)}, v_m^{(2)}$ при следующих \overline{P}_{nm} рассчитать величины искусственных условиях

$$\overline{C}_{nm}\left(\frac{a}{\rho}\right)^n = 1, \ \overline{S}_{nm}\left(\frac{a}{\rho}\right)^n = 1.$$
(2.30)

С учетом (2.30) формулы (2.28) перепишутся так:

$$v_m^{(1)} = v_m^{(2)} = \sum_{n=m}^{N \max} \overline{P}_{nm}$$
 (2.31)

Так как теоретическое значение суммы

неизвестно, для оценки точности вычислений S.A. Holmes и W.E. Featherstone выполнили сравнение суммы (2.31), вычисленной по одному из рассматриваемых в [82, с. 279-299] методов, с той же суммой, но вычисленной по методу, который, по мнению авторов, является максимально точным. В качестве такого контрольного метода они использовали

метод, основанный на сочетании метода Clenshaw с первой модифицированной прямой рекурсией колонн, вычисленный с двойной расширенной точностью с использованием 16 байтов для сохранения чисел с плавающей запятой. Для определения относительной точности метода применяется следующая формула [82, с. 289]

$$RP = \left| \frac{v_m^{(i)}(I) - v_m^{(i)}(K)}{v_m^{(i)}(K)} \right| .$$
 (2.32)

В формуле (2.32) $v_m^{(i)}(I)$ - значение $v_m^{(i)}$ испытуемого метода, $v_m^{(i)}(K)$ - значение $v_m^{(i)}$ контрольного метода. Как уже было сказано выше, такой метод оценки нельзя признать удовлетворительным, так как точность контрольного метода исследуется. Кроме того, детально не величины относительной точности невозможно непосредственно сравнить со стандартным отклонением, описанным выше и характеризующим абсолютную точность. Однако, анализируя графики, представленные в [82, с. 290-292], можно сделать вывод, что относительная точность методов, основанных на формулах (2.15) и (2.16), не превышает 10⁻¹¹. Согласно рис. 2.17, величина стандартного отклонения обоих методов превышает 10⁻¹¹. Следует отметить, не также что стандартное отклонение определялось для $N_{\text{max}} = 2800$. Относительная точность оценивалась для более меньшего значения $N_{\text{max}} = 2700.$

На рис. 2.19 представлены графики изменения разности стандартных отклонений функций p'_{nm} и p''_{nm} для $N_{\rm max} = 2700$ и $N_{\rm max} = 2800$. Они настолько близки, что сливаются в одну кривую. Максимальная величина разности стандартных отклонений функций p'_{nm} и p''_{nm} , равная 3,5 $\cdot 10^{-13}$, наблюдается, согласно рис. 2.19, только для широт

101

 $|B| = 89^{\circ}$ Таким образом, можно сделать вывод, что обе модификации прямой рекурсии колонн дают хорошую точность не только для $N_{\rm max} = 2700$, но и для $N_{\rm max} = 2800$. С другой стороны, обе модификации имеют недостаток – ограничение для величины $N_{\rm max}$.



Рис. 2.19. Графики изменения разности стандартных отклонений функций p'_{nm} и p''_{nm} для $N_{\rm max} = 2700$ и $N_{\rm max} = 2800$

2.5. Модификация метода прямой рекурсии колонн с использованием логарифмирования

Логарифмирование является классическим методом, позволяющим сохранить точность величин, как больших по абсолютной величине, так и близких к нулю. Логарифмирование уже использовалось для сохранения точности оценочных формул в предыдущем разделе. Как будет показано ниже, метод логарифмирования позволяет преодолеть недостаток предыдущих методов, а именно ограничение величины $N_{\rm max}$.

Выведем рабочие формулы этого метода.

Введем следующие функции

$$p_{nm}^{\prime\prime\prime} = \ln \left| \overline{P}_{nm} \right| \,. \tag{2.33}$$

При определении функций p'''_{nm} теряется знак функций \overline{P}_{nm} . Поэтому, одновременно с вводом функций p'''_{nm} необходимо определить целочисленные функции z_{nm} , равные

$$z_{nm} = -1$$
, если $\overline{P}_{nm} < 0$;
 $z_{nm} = 1$, если $\overline{P}_{nm} > 0$;
 $z_{nm} = 0$, если $\overline{P}_{nm} = 0$.
(2.34)

Таким образом, связь функций \overline{P}_{nm} с функциями p'''_{nm} , можно записать так:

$$\overline{P}_{nm} = \exp(p_{nm}^{\prime\prime\prime}) z_{nm} . \qquad (2.35)$$

Выражения для функций $p'''_{nn}, p'''_{n,n-1}$ получаются логарифмированием формул (2.5-2.6), а именно:

$$p_{nn}^{\prime\prime\prime} = 0.5 \left(\ln 3 + \sum_{i=1}^{n} \left(\ln(2i+1) - \ln(2i) \right) \right) + n \ln(\cos\Phi), \quad (2.36)$$
$$p_{n,n-1}^{\prime\prime\prime} = 0.5 \ln(2n+1) + \ln|\sin\Phi| + p_{n-1,n-1}^{\prime\prime\prime}. \quad (2.37)$$

Так как функция \overline{P}_{nn} всегда положительная, а знак функции $\overline{P}_{n,n-1}$ совпадает со знаком функции Φ (см. формулы (2.5-2.6)), функции z_{nn} и $z_{n,n-1}$ равны.

$$z_{nn} = 1, \ z_{n,n-1} = \operatorname{sgn}(\Phi) ,$$
 (2.38)

где sgn(Φ) - целочисленная математическая функция многих языков программирования, равная:

- 1, если аргумент Φ > 0;
- 0 если аргумент $\Phi = 0$;

• -1, если аргумент $\Phi < 0$.

Чтобы воспользоваться методом логарифмирования, выполним преобразование формулы (2.1) таким образом, чтобы значение p'''_{nm} было получено в виде суммы двух чисел, одно из которых по абсолютной величине меньше единицы. Для этого вынесем второй член равенства (2.1) за скобки, получим

$$\overline{P}_{nm} = \sin \Phi \cdot a_{nm} \cdot \overline{P}_{n-1,m} [1 - D_{nm}], \qquad (2.39)$$

где

$$D_{nm} = \sqrt{\frac{(n+m-1)(n-m-1)}{(2n-3)(2n-1)}} \frac{\overline{P}_{n-2,m}}{\overline{P}_{n-1,m}\sin\Phi} , \qquad (2.40)$$

Или, с учетом (2.35)

$$D_{nm} = d_{nm} \frac{\exp(p_{n-2,m}'' - p_{n-1,m}'')}{\sin \Phi} z_{n-2,m} \cdot z_{n-1,m}, \quad (2.41)$$

где

$$d_{nm} = \sqrt{\frac{(n+m-1)(n-m-1)}{(2n-3)(2n-1)}}.$$
 (2.42)

Далее следует выполнить анализ величины D_{nm} . Если выполняется неравенство

$$|D_{nm}| < 1,$$
 (2.43)

то для расчета функции p'''_{nm} можно воспользоваться следующим выражением, полученным преобразованием формулы (2.1),

$$p_{nm}^{\prime\prime\prime} = \ln \left| \sin \Phi \right| + \ln a_{nm} + p_{n-1,m}^{\prime\prime\prime} + \ln(1 - D_{nm}), \qquad (2.44)$$

Значение функции z_{nm} в этом случае зависит от знака произведения $z_{n-1,m} \sin \Phi$, если произведение имеет положительный знак, то

$$z_{nm} = 1,$$
 (2.45)

Если же произведение $z_{n-1,m}\sin\Phi$ отрицательно, то

$$z_{nm} = -1.$$
 (2.46)

Аналогично, если выполняется неравенство

$$D_{nm}| > 1,$$
 (2.47)

то формула (2.1) для нахождения p'''_{nm} преобразовывается к следующему виду

$$p_{nm}''' = \ln b_{nm} + p_{n-2,m}'' + \ln \left(1 - \frac{1}{D_{nm}}\right).$$
(2.48)

В этом случае знак функции z_{nm} противоположен знаку функции $z_{n-2,m}$, т.е., если

$$z_{n-2,m} = 1,$$
 (2.49)

то

$$z_{nm} = -1.$$
 (2.50)

В противном случае

$$z_{nm} = 1$$
 . (2.51)

Вариант, когда $D_{nm} = 1$ означает, что

$$\overline{P}_{nm} \equiv 0. \tag{2.52}$$

Формулы (2.33-2.52) полностью решают задачу отыскания функций Лежандра методом логарифмирования. Он может быть использован для любых широт за исключением широты

$$B=0$$

На рис. 2.20 представлен график изменения стандартного отклонения функций $p_{nm}^{\prime\prime\prime}$ от теоретических значений в зависимости от широты для $N_{\text{max}} = 2800$. Для вычисления $\Delta(\overline{P})_n$ формула (2.12) была представлена в следующем виде

$$\Delta(\overline{P})_n = \frac{\sum_{m=0}^{n} \exp(2 \cdot p_{nm}'') - (2n+1)}{n} \quad . \tag{2.53}$$





Сравнивая график стандартного отклонения функций p''_{nm} (рис. 2.20) с графиком стандартного отклонения функций p'_{nm} и p''_{nm} (рис. 2.17) можно сделать вывод, что для $N_{\text{max}} \le 2800$ логарифмический метод расчета функций Лежандра имеет ту же точность, что и модифицированные методы прямой рекурсии колонн, рассмотренные выше. Максимальная величина стандартного отклонения, достигаемая на широте $B = \pm 89^{0}$, для модифицированных методов прямой рекурсии колонн равна

$$\sigma'_P = \sigma''_P = 9.6 \cdot 10^{-12},$$

для логарифмического метода -

$$\sigma_P'' = 9.5 \cdot 10^{-12}$$
.

На рис. 2.21 показан график изменения разности стандартных отклонений логарифмического метода и средних величин стандартных отклонений модифицированных методов прямой рекурсии, уменьшенных на величину ошибки стандартного отклонения, вызванного логарифмированием $\Delta \sigma = 1,2 \cdot 10^{-13}$ для $N_{\text{max}} = 2800$ (см. формулу (2.26)), вычисленных с помощью равенства

$$\sigma_{cp} = 0.5 \cdot (\sigma'_P + \sigma''_P) - 1.2 \cdot 10^{-13} . \qquad (2.54)$$





рис. 2.21, $N_{\rm max} = 2800$ для Согласно метод логарифмирования и оба метода модификации прямой рекурсии, предложенные S.A. Holmes и W.E. Featherstone в 279-2991 одну [82. C. имеют И ΤУ же точность. Логарифмический важнейшее метод имеет одно преимущество по сравнению со всеми другими методами нечувствительность к последствиям применения стандарта Согласно графику 754 IEEE. на рис. 2.9. эффект «абсолютного нуля» для логарифмического метода должен проявиться для таких значений *n*, которые будут близки к 10^{310} . критической величине стандарта 754 IEEE, т.е. $N_{\rm max}$ Следовательно, логарифмического величина для метода ограничена только памятью компьютера. С другой стороны, этот метод по точности не уступает другим методам определения функций Лежандра. Имеется только один логарифмического метода – невозможность недостаток рассчитать функции Лежандра в точках на экваторе. Однако, если учесть, что стандартный метод прямой рекурсии колонн свободен от эффекта «абсолютного нуля» именно в точках на сочетание логарифмического экваторе (рис. 2.10). И стандартного методов прямой рекурсии колонн ласт оптимальную точность решения задачи вычисления функций Лежандра. Для реализации логарифмического метода

определения функций Лежандра составлена программа «TochLegLog», представленная в приложении Н.

Чтобы сравнить точность определения функций Лежандра классическим методом прямой рекурсии колонн с логарифмическим методом на рис. 2.22 построены два графика изменения стандартного отклонения этих методов в интервале широт $-44^0 \le B \le 44^0$, за исключением B = 0 для $N_{\rm max} = 3000$. Как показано выше, в этом интервале эффект «абсолютного нуля» для классического метода прямой рекурсии колонн отсутствует. Из рис. 2.22 видно, что оба графика практически совпадают, что свидетельствует о том, в пределах рассматриваемого интервала точность что логарифмического метода одного порядка с точностью классического метода прямой рекурсии колонн. Следует заметить, что отсутствие в формуле (2.53) большого количества операторов и функций, присутствующих в формулах (2.20-2.21), также способствует сохранению точности вычислений стандартного отклонения в логарифмическом методе. На рис. 2.23 показан график изменения разности стандартных отклонений $\sigma_p''' - \sigma_p$ Лежандра, определенных методом функций логарифмирования и классическим методом прямой рекурсии колонн в зависимости от широты.

Анализ графика на рис. 2.23 подтверждает, что точность логарифмического метода и метода прямой рекурсии колонн в интервале $|B| \le 44^0$ одинакова.

На рис. 2.24 показан график изменения стандартного отклонения в зависимости от широты определения функций Лежандра логарифмическим методом для $N_{\rm max} = 6000$.

108






Рис. 2.23. График изменения разности $\sigma_P''' - \sigma_P$ для $N_{\rm max} = 3000$ в интервала $|B| \le 44^0$

Для расчета функций Лежандра степени $N_{\rm max} = 6000$ сокращенный использовался вариант программы «TochLegLog» (см. приложение Н), в которой из-за нехватки оперативной памяти компьютера (1Γ_б) выполняются функций вычисления только p_{nm}''' стандартных И ИХ отклонений для широт, удовлетворяющих условиям (2.11), за широты B = 0. Анализируя исключением график на рис. 2.24, можно сделать вывод, что максимальная величина стандартного отклонения логарифмического метода для широт $|B| = 89^{\circ}$ равна 1,9Е-11. Для широт $|B| \le 88^{\circ}$ эта величина не превышает 5,5Е-12.

Чтобы проанализировать изменение стандартного отклонения в зависимости от степени *n*, для его вычисления использовалась следующая формула

$$\sigma_n = \sqrt{\frac{\sum_{B=-89}^{B=89} \Delta^2(p''')_n}{(179-1)}} \quad . \tag{2.55}$$





степени 6000





В формуле (2.55) величина $\Delta^2(p''')_n$ определялась для всех широт, удовлетворяющих условию (2.11), за исключением экватора.

На рис. 2.25 представлен график изменения σ_n в зависимости от изменения n. Как видно из графика, стандартное отклонение растет с увеличением n практически линейно, что связано с неизбежным накоплением ошибок в рекурсионных формулах.

Выводы

1 рекурсионных Выполнен анализ таких методов вычисления функций Лежандра, как метод прямой рекурсии колонн и метод обратной рекурсии строк. Сделан вывод, что для максимальной степени функций Лежандра - $N_{\rm max} = 178$, метод обратной рекурсии строк более точный по сравнению с методом прямой рекурсии колонн. Однако, начиная со $N_{\rm max} = 179$, точность вычисления степени функций Лежандра с помощью формул обратной рекурсии строк начинает падать, что связано с особенностями накопления ошибок при вычислении функций этим методом, а также изза ошибок в вычислении функции tan F для близполюсных точек.

2. Сделан вывод, что метод прямой рекурсии колонн менее чувствителен к накоплению ошибок в наборе функций Лежандра с одним значением n. Если ошибка появилась в функции \overline{P}_{nn} , рассчитанной для метода прямой рекурсии колонн, то она первоначально распространится на функции $\overline{P}_{n+1,n+1}$, $\overline{P}_{n+1,n}$, т.е. на две функции из набора с индексом n+1. Если же ошибка появилась в функции \overline{P}_{nn} , рассчитанной для метода обратной рекурсии строк, то она,

113

распространяется на половину всех функций с одним и тем же индексом *n*.

3. Показано, что основным источником ошибок вычислений с помощью рекурсионных формул является соблюдение стандарта 754 IEEE, по которому все величины, меньшие по абсолютной величине 10^{-310} , приравниваются к абсолютному нулю. Этот эффект можно назвать эффектом "абсолютного нуля". Так как для произвольной широты, отличной от нуля, из всего набора величин \overline{P}_{nm} с одинаковым значением *n* и с *m*, меняющимся от 0 до *n*, минимальной является величина \overline{P}_{nn} , именно она будет принудительно приравнена к нулю, если по абсолютной величине станет меньше числа 10^{-310} .

4. Сделан критический анализ методики оценки точности рекурсионных формул, предложенный S.A. Holmes и W.E. Featherstone. Показано, что эта методика основана на двух формулах. Первая формула не является чувствительной к мелким ошибкам из-за накопления большого количества неотрицательных чисел при суммировании (более 65 тыс. для модели EGM96 и более 3,6 млн. для модели EGM2008). Вторая формула позволяет сравнить функции Лежандра, рассчитанные одним из рассматриваемых методов, с теми же функциями, рассчитанными методом, который, по мнению S.A. Holmes и W.E. Featherstone, является самым точным. Такой подход не гарантирует от ошибок в вычислениях функций с использованием контрольного метода.

5. Разработана методика оценки точности функций Лежандра, не имеющая недостатков методики S.A. Holmes и W.E. Featherstone. На ее основе выполнен анализ эффекта «абсолютного нуля». Составлены две программы «TochPrRecCol» и «TochObrRecStr», позволяющие выполнить оценку точности прямой рекурсии колонн и обратной рекурсии строк, соответственно. На основании результатов, полученных с помощью этих программ, сделан вывод, что

эффект "абсолютного нуля" практически отсутствует в областях, близких к экватору. На экваторе «эффект абсолютного нуля» полностью отсутствует. При увеличении широты по абсолютной величине граничная степень n_0 , при которой функция \overline{P}_{nn} принудительно приравнивается к нулю, экспоненциально и непрерывно уменьшается, достигая минимума в точках полюса. Для расчета граничной степени программа «N0». Анализ составлена результатов n_0 вычислений по этой программе показал, что эффект "абсолютного нуля" должен непрерывно увеличиваться с увеличением широты. Однако, для метода прямой рекурсии нуля" ослабевает "абсолютного эффект колонн, c увеличением широты по абсолютной величине от 68⁰. Это связано с особенностями поведения функций Лежандра вблизи полюсов, где лишь небольшое количество функций \overline{P}_{nm} из всего набора имеют значения, влияющие на общую сумму \overline{P}_{nm}^2 .

6. С помощью разработанной методики оценки точности вычисления функций Лежандра выявлено такое свойство эффекта "абсолютного нуля", как запаздывание в проявлении. Это свойство связано с тем, что, в первую очередь принудительно обнуляются члены с большими значениями *m* и *n*. Первоначально они мало влияют на результат вычислений.

7. С помощью предложенной методики оценки точности вычисления функций Лежандра выполнен анализ точности двух групп функций, разработанных S.A. Holmes и W.E Featherstone, в качестве альтернативы для борьбы с эффектом «абсолютного нуля». Авторы предлагают использовать эти функции при $N_{\rm max} \leq 2700$ без обоснования для выбора именно этого ограничения. Для расчета и анализа предложенных функций составлены программы «TochnLeg-1» и «TochnLeg-2» на языке Visual Basic для системы Excel.

115

Показано, что первая группа функций имеет экстремум, в виде сигнала, превышающий 10^{310} , при $N_{\rm max} = 2814$, вторая – при $N_{\rm max} = 2819$. Такое значение, согласно стандарту 754 IEEE, не считается числом и приводит к остановке вычислений по программе. Сделан вывод, что ограничение в использовании функций, предложенных S.A. Holmes и W.E. Featherstone, можно расширить до $N_{\rm max} = 2800$.

8. Разработан метод расчета функций Лежандра на основе логарифмирования формул прямой рекурсии колонн, не ограничений имеющий в максимальной степени. Логарифмический важнейшее метод имеет олно преимущество по сравнению со всеми другими методами практически полное отсутствие эффекта «абсолютного нуля». С другой стороны, этот метод по точности не уступает другим методам определения функций Лежандра. Имеется только один недостаток логарифмического метода невозможность рассчитать функции Лежандра в точках на экваторе. Так как для стандартного метода прямой рекурсии колонн отсутствует эффект «абсолютного нуля» именно в предлагается экваторе. точках на сочетание логарифмического и стандартного методов прямой рекурсии колонн. Для реализации этой методики определения функций программа «TochLegLog» Лежандра составлена $(N_{\rm max} = 3000).$ Ee сокращенный вариант, «TochLegLog6000», позволяет рассчитать функции Лежандра до $N_{\rm max} = 6000.$

Литература

- Бейтмен Г. Высшие трансцендентные функции. Гипергеометрическая функция. Функции Лежандра / Г. Бейтмен, А. Эрдейи ; [пер. с англ. Н.Я. Виленкина].
 - 2-е издание стереотип. - М.:Наука – 1973. - 296 с.
- Бойков В.В. Опыт создания геоцентрической системы координат ПЗ-90 / В.В. Бойков, В.Ф. Галазин, Б.Л. Каплан [и др.] // Геодезия и картография, 1993. - № 11. - с. 17-21.
- Бондар А.Л. Стан та основні напрямки розвитку Державної геодезичної мережі України / А.Л. Бондар, І.М. Заєць, О.В. Кучер // Вісник геодезії та картографії. – 2001. - №3. – с. 17-23.
- Бронштейн И.Н., Семендяев К.А. Справочник по математике для инженеров и учащихся втузов / И.Н. Бронштейн, К.А. Семендяев ; [пер. с немецкого под редакцией Г. Гроше и В. Циглера]. - М.: Наука, 1981. – 718 с.
- Брунс Г. Фигура Земли / Г. Брунс// Статьи о силе тяжести и фигуре Земли. – М.: Геодезиздат, 1961. – с. 45-100.
- Галазин В.Ф. Совместное использование GPS и Глонасс: Оценка точности различных способов установления связи между ПЗ 90 и WGS84 / В.Ф. Галазин, Ю.А. Базлов, Б.Л. Каплан, В.Г. Максимов // Сб. тр. Второй Междунар. конф. [«Планирование глобальной радионавигации»], 24-26 июня 1997 г. М. Том II. –. с. 299 - 310.
- Геодезичний енциклопедичний словник / [за редакцією Володимира Літинського]. Львів: Євросвіт, 2001. 668 с.
- Геодезия. Термины и определения : ГОСТ 22268-76 -ГОСТ 22268-76 [Постановление Государственного комитета стандартов Совета Министров СССР от 21

декабря 1976 г. № 2791, действующий с 1978-01-01]. -М.: Государственный стандарт Союза ССР, 1976. – 31 с. - (Государственный стандарт Союза ССР). Режим доступа: http://www.complexdoc.ru.

- 9. Гобсон Е.В. Теория сферических и эллипсоидальных функций / Е.В. Гобсон ; [пер. с англ. С.В. Фомин]. -М.: Изд-во иностранной литературы. – 1952. - 476 с.
- 10. Голубінка Ю.І. Визначення елементів гравітаційного поля Землі комбінованим методом : автореферат дис. на здобуття наук. ступеня канд. техн. наук : спец. 05.24.01 «Геодезія, фотограмметрія та картографія» /Ю.Г. Голубінка. – Львів, 2008. - 21 с.
- 11. Гофманн Велленгоф Б. Глобальна система визначення місцеположення (GPS). Теорія і практика / Б. Гофманн – Велленгоф, Г. Ліхтенеггер, Д. Коллінз; Пер. з англ. третього вид. під. ред.. Я.С. Яцківа. -Київ: Наук. думка, 1995. – 380 с.
- 12. Грушинский Н.П. Теория фигуры Земли/ Н.П. Грушинский ; [2-е издание перераб. Учебник для вузов]. - М.: Наука, 1976, 511 с.
- 13. Двайт Г.Б. Таблицы интегралов И другие математические формулы / Г.Б. Двайт; [пер. с англ. Н.В. Леви]. - М.: Наука, 1978. - 223 с.
- 14. Двуліт П.Д. Гравіметрія: підруч. [для студ. вищ. навч. закл.] / П.Д. Двуліт. — Львів : ЛАГТ, 1998. -196 с.
- 15. Двуліт П.Д. Фізична геодезія: підруч. [для студ. вищ. навч. закл.] / П.Д. Двуліт. — К. : Експрес, 2008. -256 с.
- 16. Деякі питання застосування геодезичної системи координат. Постанова Кабінету Міністрів України від 22 вересні 2004 р. № 1259. – Офіц. вид. Київ. – 1 с. Режим доступу:

http://www.gki.com.ua/postanovi kabminu.

17. Дмитренко А.П. Зависимость силы тяжести нормального поля от высоты / А.П. Дмитренко // Вісник Криворізького технічного університету

[Збірник наукових праць]. – 2011. – Випуск 27. – с. 73-77.

- Еремеев В.Ф. Теория высот в гравитационном поле Земли / В.Ф. Еремеев, М.И. Юркина. - М.: Недра, 1972. -145 с.
- Заблоцький Ф.Д. Геодезичний енциклопедичний словник / [Ф.Д. Заблоцький, С.Г. Савчук, П.Д. Двуліт та ін.]. – Львів: Євросвіт, 2002. – 520 с.
- Закатов П.С. Курс высшей геодезии : учебн. [для студ. геодезических специальностей вузов; изд. 4, перераб. и доп.] / П.С. Закатов. - М.: Недра, 1976. – 511 с.
- 21. Кащеев Р.А. Сопоставление моделей гравитационного поля Земли, построенных по данным межспутникового слежения / Кащеев Р.А. // Известия вузов: Геодезия и аэрофотосъемка. – 2008. - № 2. - с. 101-109. Режим доступа: <u>http://www.miigaik.ru/journal.miigaik.ru/2008/20090320</u> <u>171923-6148.pdf</u>.
- 22. Колмогоров А.Н. Элементы теории функций и функционального анализа / А.Н. Колмогоров, С.В. Фомин. - М.: Наука, 1972. - 496 с. ил.
- Комаровский Ю.А. Использование различных референц-эллипсоидов в судовождении: [Учебное пособие. Изд. второе, перераб. и дополн.]. / Ю.А. Комаровский. - Владивосток: Мор. гос. ун-т, 2005, 341 с.
- 24. Корн Г. Справочник по математике (для научных работников и инженеров) / Г. Корн, Т. Корн ; [пер. с англ. под общ. редакцией И.Г. Арамановича]. М.: Наука, 1973 831 с.
- 25. Космическая геодезия: Учебник для вузов / В.И. Баранов, Е.Г. Бойко, И.И. Краснорылов и др. - М. Недра, 1986. - 407 с.
- 26. Кошевой А.А. Общегосударственная политика по разработке Радионавигационного плана Украины /

А.А. Кошевой // Космічна наука і технологія. – 2001. – №4. – С. 5-11.

- Кучер О. Дослідження референцних систем координат для території України / О. Кучер, О. Ренкевич, Б. Лепетюк // Сучасні досягнення геодезичної науки та виробництва (Збірник наукових праць Західного Геодезичного Товариства). –2002. –с. 15–28.
- 28. Кучер О. Науково-технічне забезпечення впровадження референцної системи координат для території України. [Електронний ресурс] / О. Кучер, Б. Лепетюк, О. Ренкевич, І. Заєць. Режим доступа: http://www.gki.com.ua/published/all.
- Ламуатье Ж.П. Упражнения по программированию на Фортране IV / Ж.-П. Ламуатье ; [пер. с французского В. А. Баяковской]. - М.: Мир, 1978. – 162 с.
- 30. Майоров А.Н. Разработка технологии и создание модели квазигеоида с использованием спутниковых данных : автореф. дис. на соиск. ученой степени канд. техн. наук : спец. 25.00.32 – «Геодезия» / А.Н. Майоров. — М.: МИИГАиК, 2007.- 20 с.
- Мамаев О.И. Нулевая динамическая поверхность Мирового океана / О.И. Мамаев. - М.: Изд-во МГУ, 1962. – 219 с.
- 32. Марченко О.М. Побудова гравіметричного квазігеоїда на регіон Молдови методом швидкого перетворення Фур'є / О.М. Марченко, О.Є. Янчук // Вісник геодезії і картографії. – 2008. - № 6. – с. 8-14.
- 33. Молоденский М.С. Методы изучения внешнего гравитационного поля и фигуры Земли / М.С. Молоденский, В.Ф. Еремеев, М.И. Юркина // Труды ЦНИИГАиК, вып. 131. - М.: Геодезиздат, 1960 – 251 с.
- 34. Молоденский М.С. Избранные труды. Гравитационное поле и внутреннее строение Земли / М.С. Молоденский. - М.: Наука, 2001 – 570 с.

- 35. Мориц Г. Современная физическая геодезия / Г. Мориц ; [Пер. с англ. П.П. Медведев]. - М.: Недра, 1983. – 392 с.
- 36. Нейман Ю.М. Локальный квазигеоид изолированной территории / Ю.А. Нейман, Фам Хоанг Лан // Известия ВУЗов, «Геодезия и аэрофотосъемка». – 2010. - № 5. - с. 31-36. Режим доступа: <u>http://www.miigaik.ru/journal.miigaik.ru/2010/</u> 20101027145621-6946.pdf.
- 37. Непоклонов В.Б. Вопросы разработки и применения компьютерного моделирования систем для глобальных исследований гравитационного поля Земли / В.Б. Непоклонов, А.Н. Зуева, Д.И. Плешаков // Известия вузов: Геодезия и аэрофотосъемка. - 2007. -Режим N⁰ 79-97. 2. C. доступа: http://www.miigaik.ru/journal.miigaik.ru/2007/20090312 103811-3725.pdf.
- 38. Огородова Л.В. Высшая геодезия. Часть III. Теоретическая геодезия: Учебник для вузов / Л.В. Огородова. - М.: Геодезикартиздат, 2006. – 384 с.
- 39. Огородова Л.В. Уровенный эллипсоид, основанный на стоксовых постоянных / Л.В. Огородова, С.И. Романовский // Известия вузов: Геодезия и аэрофотосъемка. – 2008. - № 4. - с. 3-6. Режим доступа:

http://www.miigaik.ru/journal.miigaik.ru/2008/20090312 103354-7949.pdf.

- 40. Огородова Л.В. О связи высоты геоида и квазигеоида с аномалиями высоты / Л.В. Огородова // Известия вузов: Геодезия и аэрофотосъемка. 2009. № 3, с. 12-16. Режим доступа: <u>http://www.miigaik.ru/journal.miigaik.ru/2009/20090610</u> 103148-7222.pdf.
- 41. Основні положення створення Державної геодезичної мережі України. / Постанова Кабінету Міністрів України, № 844, від 8 червня 1998 р. // Зібрання

законодавства України. - Серія 1. Постанови та розпорядження Кабінету Міністрів України. - 1998. - №9. - с. 416-427.

- Пеллинен Л.П. Высшая геодезия (Теоретическая геодезия): [учебн. пособие для студентов вузов] / Л.П. Пеллинен. - М.: Недра, 1978. – 264 с.
- Перегудов В.В. Анализ формул и постоянных, задающих земной эллипсоид в системах координат GRS80 и WGS84 / В.В. Перегудов, Е.Н. Новикова, А.П. Дмитренко // Інженерна геодезія. – 2008. – Випуск 54. – с. 158-165.
- 44. Пигин А.П. Глобальная модель геоида EGM2008. Предварительный анализ / А.П. Пигин, С.В. Березина // Автоматизированные технологии изысканий и проектирования (АТИП). - 2008. - № 4(31). с. 63-66. Режим доступа: <u>http://www.credodialogue.com/journal/all_numbers/N-4(31).aspx</u>.
- 45. Про впровадження на території України Світової геодезичної системи координат WGS 84 / Постанова Кабінету Міністрів України № 2359, від 22 грудня 1999 р. 1с.
- 46. Про затвердження плану заходів щодо впровадження на території України Світової геодезичної системи координат WGS-84 / Постанова Кабінету Міністрів України № 320, від 11.08.2000 р. - 1 с.
- Про схвалення Концепції Державної цільової науковотехнічної програми розвитку топографо-геодезичної діяльності та національного картографування на 2011-2015 роки. / Розпорядження Кабінету Міністрів України від 29 грудні 2010 р. № 2354-р. - 10 с.
- 48. Про упорядкування застосування Державної геодезичної референцної системи координат УСК-2000. (Міністерство охорони навколишнього природного середовища України. Державна служба геодезії, картографії та кадастру

«Укргеодезкартографія»). Наказ 14 квітня 2011 р. м. Київ, № 23. -3с.

- Савчук С.Г. Вища геодезія: підруч. [для студ. вищ. навч. закл.] / С.Г. Савчук. - Житомир: ЖДТУ, 2005. -315с.
- 50. Світова геодезична система координат WGS-84. Основні положення. Зв'язок з іншими геодезичними системами. (Затверджено наказом Міністерства екології та природних ресурсів України від 14.12.2001 р. № 467). – 2001, 24 с. – (Нормативний документ Мінекоресурсів).
- 51. Сидоренко А.И. Некоторые результаты применения модели геоида EGM2008 в сопоставлении с другими моделями. Практика применения / А.И. Сидоренко // Земля и недвижимость Сибири. 2009. № 5 (19). с. 30-34. Режим доступа: <u>http://globalsibir.com/article</u>.
- 52. Сидоренко В.Д. Геоінформаційна система Surfer 5.01 : [Навчальний посібник]. / В.Д. Сидоренко, О.М. Новікова, Н.О. Леснікова, М.С. Колчина. – Кривий Ріг: Мінерал, 2003. – 191 с.
- 53. Справочник геодезиста: в 2-х книгах. [Под ред. В.Д. Большакова, Г.П. Левчука] – 3-е изд., перераб. и доп. Кн. 1. - М.: Недра, 1985. – 455 с.
- 54. Тартачинська З. Р. Визначення висот геоїда і аномалій сили ваги за даними супутникової алтіметрії: автореф. дис. на здобуття наук. ступеня канд. техн. наук : спец. 05.24.01 «Геодезія, фотограмметрія і картографія» / З.Р. Тартачинська. - Львів, 2002. – 18с.
- 55. Третяк Н.П. Моделювання гравітаційного поля та топографії океану в регіоні Антарктики: : автореф. дис. на здобуття наук. ступеня канд. техн. наук : спец. 05.24.01 «Геодезія, фотограмметрія і картографія» / Н.П. Третяк. – Львів, 2008. - 19 с.
- 56. Функции математической физики. Справочное руководство / Ж. Кампе де Ферье, Р. Кемпбелл, Г. Петьо, Т. Фогель ; [пер. с французского Н.Я.

Виленкина]. - М.: Изд-во физ. –мат. Литературы. – 1963. - 102 с.

- 57. Шимбирев Б.П. Теория фигуры Земли: [Учебник для вузов] / Б.П. Шимбирев. М.: Наука. 1975. 431 с.
- 58. Янке Е. Специальные функции. Формулы, графики, таблицы / Е. Янке, Ф. Эмде, Ф. Лёш.; [пер. с немецкого под ред. Л.И. Седова].- 6-е изд перераб. -М.:Наука, 1964. - 344 с.
- 59. Abrikosov, O.A. Construction of the normal field for the mathematically homogeneous modeling of regional geoids by radial multipoles / O.A. Abrikosov, A.N. Marchenko // Suomen Geod. Laitoksen Tiedonantoja = Reports of the Finnish Geodetic Institute. Helsinki, 1995. № 7. –c. 69-73.
- Addendum to NIMA TR 8350.2: Implementation of the World Geodetic System 1984 (WGS 84) Reference Frame G1150. [Электронный ресурс]. – 8 с. Режим доступа: <u>http://www.gis-lab.info/docs/nima-tr8350.2-</u> <u>addendum.pdf</u>.
- 61. Agren J. Computation of a New Gravimetric Geoid Model over Sweden Using the KTH Method / Jonas Ågren, Sweden, Lars E Sjöberg, Kiamehr R. // FIG Working Week 2008 – Integrating Generations and FIG/UN-HABITAT Seminar (Stockholm, Sweden, 14-19 June 2008). – 2008. – р. 16. Режим доступа: www.fig.net/pub/fig2008/techprog.htm.
- 62. Agren J. Evaluation of EGM2008 and PGM2007A over Sweden / Jonas Ågren // Newton's Bulletin (External Quality Evaluation Reports of EGM08). – 2009. - Issue n° 4, April 2009. – р. 99-109. Режим доступа: <u>http://www.geodesie.ird.fr/bgi/squelettes/pdf/newton_bule</u> <u>tin</u>.
- 63. Amos M.J. Comparisons of global geopotential models with terrestrial gravity field data over New Zealand and Australia / M.J. Amos, and W.E. Featherstone // Geomatics Research Australasia. – 2003. - № 78. – p. 68-

84. Режим доступа: http://www.cage.curtin.edu.ua/~will/publications.html.

- 64. Barthelmes F. Definition of Functionals of the Geopotential and Their Calculation from Spherical Harmonic Models; Theory and formulas used by the calculation service of the International Centre for Global Earth Models; (ICGEM). Scientific Technical Report (STR) / Franz Barthelmes. Potsdam, Germany News-GFZ Publications. 2009. 32 р. Режим доступа: http://icgem.gfz-potsdam.de.
- 65. Basic T. Latest Geoid Determinations for the Republic of Croatia / T. Basic, Z. Hecimovic // Newton's Bulletin – 2005/ - Issue n' 3 – December 2005. p. 82-91. Режим доступа: http://www.geodesie.ird.fr/bgi/squelettes/pdf/newton_bule

http://www.geodesie.ird.fr/bgi/squelettes/pdf/newton_bule tin/Basic.pdf.

- 66. Clenshaw C.W. A note on the summation of the Chebyshev series / C.W. Clenshaw // Math Tab Automat Comput. – 1955. – No. 9. - p. 118–120.
- 67. Daras I. Determination of a gravimetric geoid model of Greece using the method of KTH / Ilias Daras . - Master's of Science Thesis in Geodesy No. 3102 (TRITA-GIT EX 08-002). - Royal Institute of Technology (KTH) School of Architecture and the Built Environment 100 44 Stockholm, Sweden, 2008. – 70 р. Режим доступа: http://www.infra.kth.se/geo/publications/msc thesis.html.
- 68. Department of Defense World Geodetic System 1984. / [NIMA TR 8350.2, Third Edition, 3 January 2000.], (NIMA Stock No. DMATR8350.2WGS84), 2000. – 175 p. Режим доступа: <u>http://earth-</u> info.nga.mil/GandG/publications/tr8350.2/wgs84fin.pdf.
- 69. EGM2008 WGS 84 Version [Электронный ресурс] Режим доступа: <u>http://earth-info.nga.mil/GandG/wgs84/gravitymod/egm2008/egm08</u> wgs84.html.

- 70. EGM2008 Model Coefficients Original Release. [Электронный ресурс]. – Режим доступа: <u>http://earth-info.nga.mil/GandG/wgs84/gravitymod/egm2008/first_release.html</u>.
- Ekman M. Impacts of Geodynamic Phenomena on Systems for Height and Gravity / M. Ekman // Bulletin Geodesique. – 1989. – Vol. 63, No 3. – p. 281–296.
- 72. Ekman M. The permanent problem of the permanent tide: What to do with it in geodetic reference systems? / M. Ekman //Bulletin d'Information des Marees Terrestres. – 1996. -Vol. 125. - pp. 9508-9514.
- 73. Ellmann A. Evaluation results of the Earth Gravitational Model EGM08 over the Baltic countries/ A. Ellmann, J. Kaminskis, E. Parseliunas, H. Jürgenson, T. Oja // Newton's Bulletin (External Quality Evaluation Reports of EGM08). – 2009. - Issue n° 4, April 2009. – p. 110-121. Режим доступа: <u>http://www.geodesie.ird.fr/bgi/squelettes/pdf/newton_bule</u> tin.
- 74. Fantino E. Comparison among spherical harmonic synthesis methods for functionals of the gravity field / Elena Fantino, Stefano Casotto // Newton's Bulletin – 2005. - Issue n° 3, December 2005. p. 32-48. Режим доступа:

http://www.geodesie.ird.fr/bgi/squelettes/pdf/newton_bule tin/Fantino.pdf.

- 75. Featherstone W.E. Comparison of remove-computerestore and University of New Brunswick techniques to geoid determination over Australia, and inclusion of Wiener-type filters in reference field contribution / W.E. Featherstone, S.A. Holmes, J.F. Kirby and M. Kuhn // Journal of Surveying Engineering. – 2004. - Vol. 130, No. 1. - pp. 40- 47.
- 76. Fotopoulos G. A new Canadian geoid model in support of leveling by GPS / G. Fotopoulos, C. Kotsakis and M.G. Sideris // Geomatica. – 1999. - Vol. 53, No. 1. - pp. 53-62.

- 77. Geocentric Reference System for the Americas. SIRGAS. Newsletter # 7: Annexes to the Minutes of the Meeting [International Congress of Earth Sciences], (Santiago, Chile, October 21-22, 2002). – Santiago, 2002. – 112 pp. Режим доступа: http://www.epbb.uns.edu.ar/papers/SIRGAS news 7.pdf.
- 78. GGM02 -An improved Earth gravity field model from GRACE / B. Tapley, J. Ries, S. Bettadpur et al // Journal of Geodesy. - 2005. - Vol. 79, No. 8. – pp. 467-478. Режим доступа: <u>http://www.csr.utexas.edu/grace/gravity/ggm02/GGM02</u> JGeod_190_0490.pdf.
- 79. Groten E. Fundamental parameters and current (2004) best estimates of the parameters of common relevance to astronomy, geodesy, and geodynamics / E. Groten // Journal of Geodesy. – 2004 - N 77. - p. 10-11.
- 80. Gruber T. Evaluation of the EGM2008 gravity field by means of GPS-levelling and sea surface topography solutions / Thomas Gruber // Newton's Bulletin (External Quality Evaluation Reports of EGM08). 2009. Issue n° 4, April 2009. р. 3-17. Режим доступа: <u>http://www.geodesie.ird.fr/bgi/squelettes/pdf/newton_bule tin</u>.
- 81. Hackney R. I. Geodetic versus geophysical perspectives of the 'gravity anomaly' / R. I. Hackney, W. E. Featherstone // Geophysical Journal International. 2003.
 Vol. 154, No. 1. p. 35–43.
- 82. Holmes S.A. A unified approach to the Clenshaw summation and the recursive computation of very high degree and order normalised associated Legendre functions / S.A. Holmes, W.E. Featherstone // Journal of Geodesy. – 2002. – 76. - с. 279-299. Режим доступа: www.cage.curtin.edu.au/~will/publications.html.
- 83. Holmes S.A. Some Aspects of Harmonic Analysis of Data Gridded on the Ellipsoid [Электронный ресурс] / Simon A. Holmes and Nikolaos K. Pavlis. - 6 pp. Режим

http://earth-

доступа:

info.nga.mil/GandG/wgs84/gravitymod/egm2008/fist.rele ase.html.

- 84. Huang J. Evaluation of the GRACE-based global gravity models in Canada / Jianliang Huang and Marc Véronneau // Newton's Bulletin (External Quality Evaluation Reports of EGM08). 2009. Issue n° 4, April 2009. р. 66-72. Режим доступа: <u>http://www.geodesie.ird.fr/bgi/squelettes/pdf/newton_bule</u> tin.
- 85. Hughes C. W. J. An oceanographer's guide to GOCE and the Geoid / C.W. Hughes, R.J. Bingham //Ocean Science.
 2008. – Vol. 4, No 1, р. 15-29. Режим доступа: www.ocean-sci-net/4/15/2008.
- 86. Jekeli C. An analysis of vertical deflections derived from high-degree spherical harmonic models / C. Jekeli // Journal of Geodesy. -1999. - Vol. 73, No. 1. – p. 10-22.
- 87. Jekeli C. Evaluation of EGM2008 globally, and locally in Sauth Korea / Christopher Jekeli, Hyo Jin Yang, Jay H. Kwon // Newton's Bulletin (External Quality Evaluation Reports of EGM08). – 2009. - Issue n° 4, April 2009. – p. 38-49. Режим доступа: <u>http://www.geodesie.ird.fr/bgi/squelettes/pdf/newton_bule</u><u>tin</u>.
- 88. Kirby J.F. A study of zero- and first-degree terms in geopotential models over Australia / J.F. Kirby, W.E. Featherstone // Geomatics Research Australasia. 1997.– No. 66. р. 93-108. Режим доступа: www.cage.curtin.edu.au/~will/publications.html.
- 89. Kotsakis C. Evaluation of EGM08 based on GPS and orthometric heights over the Hellenic mainland / C. Kotsakis, K. Katsambalos, M. Gianniou // Newton's Bulletin (External Quality Evaluation Reports of EGM08). 2009. Issue n° 4, April 2009. p. 144-163. Режим доступа:

http://www.geodesie.ird.fr/bgi/squelettes/pdf/newton_bule tin.

- Marchenko A.N. Parameterization of the Earth's Gravity Field / A.N.Marchenko . – Lviv: Lviv Astronomical and Geodetic Society, 1998. – 208 p.
- 91. Martinec Z. Evaluation of topographical effects in precise geoid computation from densely sampled heights / Z. Martinec, P. Vanicek, A. Mainville, and M. Véronneau // Journal of Geodesy. – 1996. - 70(11). – p. 746-754.
- 92. McCarthy D.D. IERS Standards (1992)/ IERS Technical Note, No 13/ Dennis D. McCarthy. –Paris-France: Central Bureau of IERS - Observatoire de Paris, 1992. – 150 pp. – Режим доступа:

http://www.iers.org/iers/publications/tn/tn13.

- 93. McCarthy D.D. IERS Conventions (1996)/ IERS Technical Note, No 21/ Dennis D. McCarthy. –Paris-France: Central Bureau of IERS - Observatoire de Paris, 1996. – 95 pp. - Режим доступа: <u>http://www.iers.org/iers/publications/tn/tn21</u>.
- 94. McCarthy D.D. IERS Conventions (2003)/ IERS Technical Note, No 32/ Dennis D. McCarthy, G'erard Petit. - Frankfurt am Main:Verlag des Bundesamtes fur Kartographie und Geodasie Frankfurt am Main, 2004. – 127 pp. - Режим доступа: http://www.iers.org/iers/publications/tn/tn32.
- 95. Meslem M.A. A gravimetric quasi-geoid evaluation in the Northern region of Algeria using EGM96 and GPS/Levelling / Mohamed Aissa Meslem // Newton's Bulletin. – 2005. Issue n' 3, December 2005. p. 18-26. Режим доступа: <u>http://www.geodesie.ird.fr/bgi/squelettes/pdf/newton_bule</u> tin/Meslem.pdf.
- 96. Mojzes M. Improvement of the gravimetric model of quasigeoid in Slovakia / .Marcel Mojzes, Juraj Janak, Juraj Papco // Newton's Bulletin – 2005. Issue n' 3, December 2005. p. 27-31. Режим доступа:

http://www.geodesie.ird.fr/bgi/squelettes/pdf/newton_bule tin/Mojzes.pdf.

- 97. Morgan P.J. Evaluation EGM2008 over East Antarctica / P.J. Morgan, W.E. Featherstone // Newton's Bulletin (External Quality Evaluation Reports of EGM08). – 2009. - Issue n° 4, April 2009. – p. 317-331. Режим доступа: <u>http://www.geodesie.ird.fr/bgi/squelettes/pdf/newton_bule</u> <u>tin</u>.
- 98. Moritz H. Fundamental Geodetic Constants; Report of Special Study Group No. 5.39 of the International Association of Geodesy (IAG) / H. Moritz; [XVII General Assembly of the International Union of Geodesy and Geophysics (IUGG)], (Canberra, Australia; December 1979). - Canberra, Australia, 1979. – 6 p.
- 99. Moritz H. Geodetic Reference System 1980 / H. Moritz // Bulletin Geodesique. – 1992. - vol. 66, N. 2. - Paris. p. 187-192. Режим доступа: http://www.gfy.ku.dk/~iag/HB2000/part4/grs80 corr.htm.
- 100. Omang, O.C.D. The northern European geoid: a case study on long-wavelength geoid errors / O.C.D. Omang, and R. Forsberg // Journal of Geodesy. – 2002. -Vol. 76, No. 6-7, pp. 369-380.
- Pacino M.C. Validation of the EGM08 over Argentina / María Cristina Pacino and Claudia Tocho // Newton's Bulletin (External Quality Evaluation Reports of EGM08). – 2009. - Issue n° 4, April 2009. – р. 90-98. Режим доступа: http://www.geodesie.ird.fr/bgi/squelettes/pdf/newton_bule

http://www.geodesie.ird.fr/bgi/squelettes/pdf/newton_bule tin.

Pavlis N.K. Error Propagation with Geographic Specificity for Very High Degree Geopotential Models / N.K. Pavlis and J. Saleh // IAG International Symposium ["Gravity, Geoid and Space Missions GGSM2004"], (Porto, Portugal August 30 – September 2, 2004). – 2004.
– 6 р. Режим доступа: <u>http:// earth-infonga.mil/GandG/wgs84/gravitymod/new_egm/papers.html</u>.

- 103. Pavlis N.K. A preliminary gravitational model to degree 2160 / N.K. Pavlis, S.A. Holmes, S.C. Kenyon, D. Schmidt, and R. Trimmer // Gravity, Geoid and Space Missions, IAG Symposia. – 2005. - No. 129, Springer-Verlag, Berlin, Germany. - 6pp. Режим доступа: <u>http://earthinfo.nga.mil/GandG/wgs84/gravitymod/egm2008/fist.rele</u> ase.html.
- 104. Pavlis N.K. An Earth Gravitational Model to Degree 2160: EGM2008 / Nikolaos K. Pavlis, Simon A. Holmes, Steve C. Kenyon, and John K. Factor [Presented at the 2008 General Assembly of the European Geosciences Union, Vienna, Austria, April 13-18]. - 2008. Режим доступа: <u>http://earthinfo.nga.mil/GandG/wgs84/gravitymod/egm2008/first_rel</u> <u>ease.html</u>.
- 105. Rapp, R.H. Methods for the computation of geoid undulations from potential coefficients / R.H. Rapp // Bulletin Géodésique. – 1971. - № 101. - p. 283-297.
- 106. Rapp, R.H. A FORTRAN Program for the Computation of Gravimetric Quantities From High Degree Spherical Harmonic Expansions / R.H. Rapp // Report 334, Department of Geodetic Science and Surveying, Ohio State University, Columbus, USA. -1982. – 23 p.
- 107. Rapp R.H. The development and analysis of geopotential coefficient models to spherical harmonic degree 360 / R.H. Rapp and N.K. Pavlis // Journal Geophysical Research. – 1990. v. 95. – p. 21885-21911.
- Rapp R.H. The Ohio State 1991 geopotential and sea surface topography harmonic coefficient models / R.H. Rapp, Y.M. Wang, and N.K. Pavlis // Report No. 410, Department of Geodetic Science and Surveying, The Ohio State University, Columbus, USA. -1991. - 94 p.
- 109. Rapp R.H. Computation and accuracy of global geoid undulation models / R.H. Rapp // Proceedings of the

Sixth International Geodetic Symposium on Satellite Positioning, Columbus, Mar. 17-20, 1992. The Ohio State University. – 1992. - p. 865-872.

- 110. Rapp R.H. Equational Radius Estimates From TOPEX Altimeter Data / R.H. Rapp // Festschrift Erwin Groten, Institute of Geodesy and Navigation, University FAF, Munich. – 1995, pp. 90-97.
- 111. Rapp R.H. Use of Potential Coefficient Models for Geoid Undulation Determinations Using a Spherical Harmonic Representation of the Height Anomaly/Geoid Undulation Difference / R. H. Rapp // The Journal of Geodesy. – 1997. - Vol. 71, No. 5. – pp. 282-289.
- 112. Reilly W.I. The geoid and the needs of the GPS user / W.I. Reilly // New Zealand Surveyor. 1990. Vol. 33, No. 277. pp. 35-41.
- 113. Roman D.R. Assessment of the New National Geoid Height Model—GEOID03 / D. R. Roman, Y. M. Wang, W. Henning, J. Hamilton // Surveying and Land Information Science. -2006. - Vol. 64, No. 3. - pp. 153-162.
- 114. Roman D.R. EGM 2008 comparison with GPS/leveling and limited aerogravity over the United States of America and its Territories / D.R. Roman, J. Saleh, Y.M. Wang, V.A., Childers, X. Li, and D.A. Smith // Newton's Bulletin (External Quality Evaluation Reports of EGM08). – 2009. - Issue n° 4, April 2009. – р. 73-78. Режим доступа: http://www.geodesie.ird fr/bgi/squelettes/pdf/pewton_bule

http://www.geodesie.ird.fr/bgi/squelettes/pdf/newton_bule tin.

115. Sadiq M. A comparative study of the geoidquasigeoid separation term C at two different locations with different topographic distributions / Muhammad Sadiq, Zulfidar Ahmad // Newton's Bulletin. - Issue n' 3, December 2005. p. 60-69. Режим доступа: <u>http://www.geodesie.ird.fr/bgi/squelettes/pdf/newton bule</u> <u>tin/Sadiq.pdf</u>.

- Sanchez I. Chapter 6. International association of Geodesy / I. Sanchez // Geosciences: The Future. [Final Report of the IUGG Working Group Geosciences: The Future]. - July 7, 2003. - с. 53-63. Режим доступа: www.iugg.org/publications/reports/geosciences.pdf.
- 117. Sjöberg L.E. A computational scheme to model the geoid by the modified Stokes' formula without gravity reductions / L.E. Sjöberg // Journal of Geodesy. – 2003. – Vol. 77. – pp. 423-432.
- Sjöberg L.E. A Numerical Study of the Analytical Downward Continuation Error in Geoid Computation by EGM08 / L.E. Sjöberg, M. Bagherband // Journal of Geodetic Science. – 2011. – Vol. 1, No. 1. – pp. 2-8. Режим доступа: <u>http://versita.com/jgs</u>.
- Smith D.A Evaluation of Preliminary Models of the Geopotential in the United States / D.A. Smith and D.G. Milbert // IGeS Bulletin [International Geoid Service, Milan, Italy]. – 1997. - No. 6, 215 pp. Режим доступа;

http://www.ngs.noaa.gov/PUBS_LIB/betatest.html.

- 120. Smith D. A. There is no such thing as "The" EGM96 geoid: Subtle points on the use of a global geopotential model / Dru A. Smith // IGeS Bulletin. -1998. - No. 8, (International Geoid Service, Milan, Italy), p. 17-28. Режим доступа : <u>http://www.ngs.noaa.gov/PUBS LIB/EGM96 GEOID P</u> <u>APER/EGM96 geoid paper.html.</u>
- 121. Smith D.A. The GEOID96 high resolution geoid height model for the United States / Dru A. Smith, Dennis G. Milbert // Journal of Geodesy. 1999. V. 73, No. 5, pp. 219-236. Режим доступа: <u>http://www.ngs.noaa.gov/PUBS_LIB/GEOID96_PAPER/geoid96_paper.html</u>.
- 122. Smith, D.A. The CARIB97 high resolution geoid height model for the Caribbean Sea / Dru A. Smith and Howard J. Small // Journal of Geodesy. – 1999. - V. 73,

No. 1. - pp. 1-9. Режим доступа: <u>http://www.ngs.noaa.gov/PUBS_LIB/CARIB97_PAPER/</u> carib97_paper.html .

- 123. Tenzer R. Explicit formula for the geoidquasigeoid separation / R. Tenzer, P. Novák, P. Moore, M. Kuhn, And P. Vanícek // Studia Geophysica et Geodaetica. – 2006. - Vol. 50, No. 4. - pp. 607-618.
- 124. The Development of the Joint NASA GSFC and the National Imagery and Mapping Agency (NIMA) Geopotential Model EGM96 / [Lemoine F. G., Kenyon S. C., Factor J. K. et al] NASA Goddard Space Flight Center, Greenbelt, Maryland, 20771 USA, July 1998. -575 pp. Режим доступа http://cddis.nasa.gov/926/egm96/doc/TOC.HTML.
- 125. The Joint Gravity Model 3 / B. D. Tapley, M. M. Watkins, J. C. Ries, et al //Journal of Geophysical Research. 1996. Vol. 101, No. B12. pp. 28029–28049.
- 126. Vanícek P. Performance of three types of Stokes's kernel in the combined solution of the geoid / P. Vanícek, and W.E. Featherstone // Journal of Geodesy . 1998. Vol. 72, No. 12. pp. 684-697.
- 127. Wenzel H.-G. Ultra-high degree geopotential models GPM98A, B, and C to degree 1800 / H.-G. Wenzel // Submit. Proceedings of the Joint Meeting of the International Gravity Commission and International Geoid Commission, 7 –12 September, Trieste, Italy, 1998.
- 128. Wichiencharoen C. The indirect effects on the computation of geoid undulations / C. Wichiencharoen // Report 336, Department of Geodetic Science and Surveying, The Ohio State University, Columbus, USA. – 1982. - 96 p.

Приложение А

Комплект программ для вычисления высот «EGM-геоида» методом, основанным на его определении

'ПРОГРАММА РАСЧЕТА ВЫСОТ ГЕОИДА НА ОСНОВЕ ЕГО ОПРЕДЕЛЕНИЯ

'КАК УРОВЕННОЙ ПОВЕРХНОСТИ ПОТЕНЦИАЛА СИЛЫ ТЯЖЕСТИ ЗЕМЛИ

'Автор А. Дмитренко

Option Explicit

Dim Nmax As Integer

Dim N As Long

Dim M As Long

Dim i As Long

Dim C() As Double

Dim S() As Double

Dim J(12) As Double

Dim CCC(12) As Double

Dim CC() As Double

Dim SS() As Double

Dim a As Double

Dim e2 As Double

Dim GM As Double

Dim WO As Double

Dim WOEl As Double

Dim w As Double

Dim PL() As Double

Dim ro As Double

Dim F As Double

Dim FF As Double

Dim B As Double

135

Dim Lgr As Double Dim L As Double Dim V As Double Dim Xg As Double Dim Xg As Double Dim Yg As Double Dim dH As Double Dim Ge As Double Dim Hb As Double Dim k As Double Const PI As Double = 3.14159265358979 'Функция вычисления геоцентрической широты по геодезическим широте и высоте Function Geoc (BB As Double, GH As Double) As Double Dim GN As Double If Abs (BB - PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metkal0 If Abs (BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metkal0 GN = a / Sqr (1 - e2 * Sin (BB) ^ 2) Geoc = Atn (GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan (BB))
Dim L As Double Dim V As Double Dim Xg As Double Dim Xg As Double Dim Yg As Double Dim dH As Double Dim Ge As Double Dim Hb As Double Dim k As Double Const PI As Double = 3.14159265358979 'Функция вычисления геоцентрической широты по геодезическим широте и высоте Function Geoc (BB As Double, GH As Double) As Double Dim GN As Double If Abs (BB - PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metkal0 If Abs (BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metkal0 GN = a / Sqr (1 - e2 * Sin (BB) ^ 2) Geoc = Atn (GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan (BB))
Dim U As Double Dim V As Double Dim Xg As Double Dim Yg As Double Dim dH As Double Dim dH As Double Dim Hb As Double Dim k As Double Const PI As Double = 3.14159265358979 'Функция вычисления геоцентрической широты по геодезическим широте и высоте Function Geoc(BB As Double, GH As Double) As Double Dim GN As Double If Abs(BB - PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metkal0 If Abs(BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metkal0 GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2) Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan(BB))
Dim V As Double Dim Xg As Double Dim Yg As Double Dim dH As Double Dim Ge As Double Dim Hb As Double Dim k As Double Const PI As Double = 3.14159265358979 'Функция вычисления геоцентрической широты по геодезическим широте и высоте Function Geoc (BB As Double, GH As Double) As Double Dim GN As Double If Abs (BB - PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metkal0 If Abs (BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metkal0 GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2) Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan(BB))
Dim Xg As Double Dim Yg As Double Dim dH As Double Dim Ge As Double Dim Hb As Double Dim k As Double Const PI As Double = 3.14159265358979
Dim Yg As Double Dim dH As Double Dim Ge As Double Dim Hb As Double Dim k As Double Const PI As Double = 3.14159265358979 'Функция вычисления геоцентрической широты по геодезическим широте и высоте Function Geoc (BB As Double, GH As Double) As Double Dim GN As Double If Abs (BB - PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metkal0 If Abs (BB + PI / 2) <= 0.000000000001 Then GoTo Metkal0 GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2) Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan(BB))
Dim dH As Double Dim Ge As Double Dim Hb As Double Dim k As Double Const PI As Double = 3.14159265358979 'Функция вычисления геоцентрической широты по геодезическим широте и высоте Function Geoc(BB As Double, GH As Double) As Double Dim GN As Double If Abs(BB - PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metkal0 If Abs(BB + PI / 2) <= 0.000000000001 Then GoTo Metkal0 GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2) Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan(BB)) GoTo Metkal1
Dim Ge As Double Dim Hb As Double Dim k As Double Const PI As Double = 3.14159265358979 'Функция вычисления геоцентрической широты по геодезическим широте и высоте Function Geoc(BB As Double, GH As Double) As Double Dim GN As Double If Abs(BB - PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metkal0 If Abs(BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metkal0 GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2) Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan(BB)) GoTo Metkal1
Dim Hb As Double Dim k As Double Const PI As Double = 3.14159265358979 'Функция вычисления геоцентрической широты по геодезическим широте и высоте Function Geoc(BB As Double, GH As Double) As Double Dim GN As Double If Abs(BB - PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metkal0 If Abs(BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metkal0 GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2) Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan(BB)) GoTo Metkal1
Dim k As Double Const PI As Double = 3.14159265358979 'Функция вычисления геоцентрической широты по геодезическим широте и высоте Function Geoc(BB As Double, GH As Double) As Double Dim GN As Double If Abs(BB - PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metka10 If Abs(BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metka10 GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2) Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan(BB)) GoTo Metka11
Const PI As Double = 3.14159265358979 'Функция вычисления геоцентрической широты по геодезическим широте и высоте Function Geoc(BB As Double, GH As Double) As Double Dim GN As Double If Abs(BB - PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metka10 If Abs(BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metka10 GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2) Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan(BB)) GoTo Metka11
Const PI As Double = 3.14159265358979 'Функция вычисления геоцентрической широты по геодезическим широте и высоте Function Geoc(BB As Double, GH As Double) As Double Dim GN As Double If Abs(BB - PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metka10 If Abs(BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metka10 GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2) Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan(BB)) GoTo Metka11
'Функция вычисления геоцентрической широты по геодезическим широте и высоте Function Geoc(BB As Double, GH As Double) As Double Dim GN As Double If Abs(BB - PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metka10 If Abs(BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metka10 GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2) Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan(BB)) GoTo Metka11
'Функция вычисления геоцентрической широты по геодезическим широте и высоте Function Geoc(BB As Double, GH As Double) As Double Dim GN As Double If Abs(BB - PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metka10 If Abs(BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metka10 GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2) Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan(BB)) GoTo Metka11
<pre>FeodeSurveckum широте и высоте Function Geoc(BB As Double, GH As Double) As Double Dim GN As Double If Abs(BB - PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metka10 If Abs(BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metka10 GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2) Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan(BB)) GoTo Metka11</pre>
<pre>Function Geoc(BB As Double, GH As Double) As Double Dim GN As Double If Abs(BB - PI / 2) <= 0.00000000000001 Then GoTo Metka10 If Abs(BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metka10 GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2) Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan(BB)) GoTo Metka11</pre>
Double Dim GN As Double If Abs(BB - PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metkal0 If Abs(BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metkal0 GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2) Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan(BB)) GoTo Metkal1
<pre>If Abs(BB - PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metkal0 If Abs(BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metkal0 GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2) Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan(BB)) GoTo Metkal1</pre>
<pre>Metka10 If Abs(BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metka10 GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2) Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan(BB)) GoTo Metka11</pre>
<pre>If Abs(BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metka10 GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2) Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan(BB)) GoTo Metka11</pre>
<pre>Metka10 GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2) Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan(BB)) GoTo Metka11</pre>
GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2) Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan(BB)) GoTo Metkall
Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan(BB)) GoTo Metkall
Tan(BB)) GoTo Metkall
Go'l'o Metkall
Metkal0:
Geoc = BB
Metkall:
End Function
чункция вычисления аномалии Силы тяжести ПО формиле Брунса
Чартументы - теоцентрические коорлинаты точки

Продолжение приложения А

· ·
Function Anom(rr As Double) As Double
Dim Wn As Integer
Dim Wm As Integer
Dim AN As Double
Dim G As Double
'Расчет возмущающего потенциала
AN = 0
For Wn = 2 To Nmax
For Wm = 0 To Wn
AN = AN + (a / rr) ^ Wn * PL(Wn, Wm) * (CC(Wn, Wm) * Cos(Wm * L) + SS(Wn, Wm) * Sin(Wm * L))
Next Wm
Next Wn
'Расчет нормальной силы тяжести для точки на
нормальном эллипсоиде по формуле Сомильяна
$G = Ge^{-1} (1 + K^{-1} SIN(B)^{-1} 2) / Sqr(1 - e^{2} A)$
5111(b) 2)
Расчет аномалии высоты по расширенной формуле
Брунса
Anom = GM / (G * rr) * AN + (WO - WOEl) / G
End Function
'Функция вычисления разности потенциала силы
тяжести точки с геоц. координатами
' и потенциала силы тяжести на геоида (W-WOEl)
Function Wvnesh(rr As Double) As Double
Dim Wn As Integer
Dim Wm As Integer
V = 0

```
For Wn = 2 To Nmax
          For Wm = 0 To Wn
                         V = V + (a / rr) ^ Wn * PL(Wn, Wm) * (C(Wn, Vm)) * (C(Wn
Wm) * Cos(Wm * L) + S(Wn, Wm) * Sin(Wm * L))
        Next Wm
Next Wn
V = GM / rr * (1 + V) 'Потенциал силы притяжения
U = (w * rr * Cos(F)) ^ 2 / 2 'Потенциал
центробежной силы
Wvnesh = V + U - WOEl 'Разность потенциала силы
тяжести в точке с геоцентрическими коорд. и потен.
на геоиде
End Function
'Функция вычисления радиуса-вектора точки на
эллипсоиде по геоцентрической широте
Function roN(roNF As Double) As Double
roN = a * Sqr(1 - e2) / Sqr(1 - e2 * Cos(roNF) ^{-1})
2)
End Function
'Функция для вычисления формулы
sqr(2*(2n+1))*Π(sqr(2i-1)/(2i)))
Function Koef(nnn As Long) As Double
Dim nni As Double
Dim nnj As Long
Dim nnk As Integer
Koef = 1
For nnj = 1 To nnn
     Koef = Koef * Sqr((2 * nnj - 1) / (2 * nnj))
Next nnj
```

Koef = Koef * Sqr(2 * (2 * nnn + 1))
End Function
'Модуль ввода данных
Sub GetData()
Nmax = 360 'Nmax - максимальная степень
гравитационной модели Земли
ReDim C(Nmax, Nmax) As Double
ReDim S(Nmax, Nmax) As Double
ReDim CC(Nmax, Nmax) As Double
ReDim SS(Nmax, Nmax) As Double
i = 2
' Загрузка нормализованных гравитационных
коэффициентов,
' расположенных на Листе1 в колоннах С и D
' Коэффициенты скопированы из сайта NGA (NIMA)
For $N = 2$ To Nmax
For $M = 0$ To N
С(N, M) = Лист1.Cells(i, 3)
S(N, M) = Лист1.Cells(i, 4)
CC(N, M) = C(N, M)
SS(N, M) = S(N, M)
i = i + 1
Next M
Next N
'Загрузка параметров модели EGM96, расположенных
на Листе1
' а, е2 – большая полуось и квадрат
эксцентриситета нормального эллипсоида,
' WO - потенциал силы тяжести нормального
ЭЛЛИПСОИДА
иові — потенциал силы тяжести геоида (идеального
I I I I I I I I I I I I I I I I I I I

' w - угловая скорость вращения гравитационной модели Земли
' k -константа нормальной гравитации (формула Сомильяна)
/ J(2) - зональная гармоника нормального поля
второй степени
' Ge – нормальная сила тяжести на экваторе
$2 - \pi r collo(1 - 7)$
a = JIRCTI.CETIS(1, 7)
$e_{2} = \text{JIRCTI.Cells}(2, 7)$
WU = JINCTI.CELLS(3, 7)
WUEI = JIACTI.Cells(4, /)
GM = JINCTI.Cells(5, /)
w = Лист1.Cells(6, /)
k = Juctl.Cells(7, 7)
J(2) = Лист1.Cells(8, 7)
Ge = Лист1.Cells(9, 7)
'Расчет зональных гармоник нормального поля до 12 степени
For $N = 2$ To 6
$J(2 * N) = ((-1) ^ (N + 1)) * 3 * e2 ^ N / (2 * N + 1) / (2 * N + 3) * (1 - N + 5 * N * J(2) / e2)$
Next N
'Расчет нормализованных гравитационных коэффициентов С(і) нормального поля
For $N = 1$ To 6
CCC(2 * N) = -J(2 * N) / Sqr(4 * N + 1)
Next N
'Расчет нормализованных гравитационных коэффициентов С(і) возмущающего потенциала силы тяжести
For $N = 1$ To 6
CC(2 * N, 0) = C(2 * N, 0) - CCC(2 * N)

Next N
End Sub
'Модуль вычисления функций Лежандра методом прямой рекурсии колонн
Sub FLech()
ReDim PL(Nmax, Nmax) As Double
If Abs(F - PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metka3
If Abs(F + PI / 2) <= 0.000000000001 Then GoTo Metka4
GoTo Metka5
Metka3:
'Вычисление функций Лежандра для точек полюса
For N = 0 To Nmax
PL(N, 0) = 1
Next N
For N = 1 To Nmax
For $M = 0$ To N
PL(N, M) = 0
Next M
Next N
GoTo Metka6
Metka4:
GoTo Metka6
Metka5:
PL(0, 0) = 1
PL(1, 0) = Sqr(3) * Sin(F)

Продолжение приложения А

'Вычисление функций Р(n,n) и Р(n,n-1)
For N = 1 To Nmax
$PL(N, N) = Koef(N) * Cos(F) ^ N$
PL(N, N - 1) = Sqr(2 * N + 1) * Sin(F) * PL(N -
1, N - 1)
Next N
'Прямая рекурсия колонн
For N = 2 To Nmax
For $M = 0$ To $N - 2$
$ \begin{array}{r} {\rm PL}\left({\rm N},\ {\rm M}\right) = {\rm Sin}\left({\rm F}\right) *\left(2\star{\rm N}-1\right)/\left({\rm N}-{\rm M}\right)\star} \\ {\rm Sqr}\left(\left(2\star{\rm N}+1\right)/\left(2\star{\rm N}-1\right)\star\left({\rm N}-{\rm M}\right)/\left({\rm N}+{\rm M}\right)\right) \\ {\rm \star}{\rm PL}\left({\rm N}-1,{\rm M}\right)-{\rm Sqr}\left(\left(2\star{\rm N}+1\right)/\left(2\star{\rm N}-3\right)\star} \\ {\rm (N}-{\rm M})/\left({\rm N}+{\rm M}\right)\star\left({\rm N}-{\rm M}-1\right)/\left({\rm N}+{\rm M}-1\right)\right)\star} \\ {\rm (N}+{\rm M}-1)/\left({\rm N}-{\rm M}\right)\star{\rm PL}\left({\rm N}-2,{\rm M}\right) \end{array} $
Next M
Next N
Metka6:
End Sub
'Подпрограмма вычисления геоцентрического радиуса- вектора го для точки на геоиде по уравнению,
' лежащему в основе его определения методом
деления пополам
Sub DICHOG(DC As Double, DD As Double, Epsi As Double, Eta As Double, DX As Double, DL As Integer)
Dim DA As Double
Dim DB As Double
Dim DU As Double
Dim DV As Double
Dim DW As Double

DA = DC
DB = DD
DU = Wvnesh(DA)
DV = Wvnesh(DB)
'Проверка наличия корня. Если корня нет, то процедура завершается с параметром dl=-1
If DU * DV <= 0 Then GoTo M20 Else GoTo M10
M10:
DL = -1
GoTo Mend
Уточнение корня методом среднего арифметического
M20:
DX = (DA + DB) * 0.5
DW = Wvnesh(DX)
'Нахождение нового интервала, в котором находится
корень
If DU * DW <= 0 Then GoTo M30 Else GoTo M40
M30:
DB = DX
DV = DW
Goto M50
M40:
DA = DX
DU = DW
M50:
'Проверка точности определения корня
If Abs(DW) <= Epsi Then GoTo M60
If Abs(DB - DA) > Eta Then GoTo M20
'Завершение процедуры, когда величина интервала, содержащего корень, окажется меньше заданной величины
'В этом случае значение параметра dl=1
DL = 1
GoTo Mend

1 · · · · _
'Завершение процедуры, когда достигнута заранее
определенная точность корня В этом спушае значение параметра dl=0
мбо.
Mond.
Mella:
Cub Undigeral ()
Sub Undlevel()
Dim MainL As Integer
Dim Maini As Integer
Dim FN As Double
Dim H As Double
Dim MH As Double
Dim roNN As Double
Dim Mainj As Integer
'Формирование шапки таблицы вывода
Лист2.Cells(1, 1) = "B"
Лист2.Cells(1, 2) = "L"
Лист2.Cells(1, 3) = "N"
Лист2.Cells(1, 4) = "dW"
Лист2.Cells(1, 5) = "N(Bruns)"
Лист2.Cells(1, 6) = "dN(Bruns)"
'Загрузка исходных параметров моделей силы тяжести
GetData
Maini = 1
Mainj = 0
' Определение широты начальной параллели
Bgr = 89.5
Metka0:
Определение начальной долготы точки на широте
Lgr = 0
Вычисление геодезической широты в радианах

B = Bar * PI / 180
'J = 1
Опрелеление начальной высоты геоила, равной О
H = 0
'Начало цикла по определению высоты геоида
Metkal:
MH = H
'Определение геоцентрической широты по геодезическим широте и высоте
F = Geoc(B, MH)
'Вычисление полностью нормализованных функций Лежандра
FLech
Metka2:
'Вычисление долготы в радианах
L = Lgr * PI / 180
'Определение радиуса-вектора го точки геоида
Call DICHOG(6300000, 6400000, 0.00000000001, 0.000000001, ro, MainL)
'Вычисление высоты геоида
H = ro * Cos(F) / Cos(B) - a / Sqr(1 - e2 * Sin(B) ^ 2)
Maini = Maini + 1
If Abs(MH - H) < 0.000000001 Or Maini > 5 Then GoTo Metka3
MH = H
GoTo Metkal
'Конец цикла определения высоты геоида
Metka3:
Определение высоты геоида по формуле Брунса
Hb = Anom(ro)

Приложение Б

Силовые линии нормального поля Земли

Силовая линия является составной частью силового поля Земли. По определению, представленному в ГОСТ 22268-76 [8, с. 5], это «пространственная кривая, в каждой точке которой ее касательная совпадает с направлением действия силы тяжести Земли». Именно вдоль силовых линий выполняется ориентирование геодезических инструментов и определяются нормальные и ортометрические высоты между точками. Понятие силовой линии лежит в основе многих редукционных формул геодезии. Поэтому необходимость их детального изучения не вызывает сомнений.

Н.П. Грушинский в [12, с. 303] вывел формулы для определения радиуса кривизны силовой линии реального поля. Формулу кривизны силовой линии нормального поля дала в [38, с. 90] Л.В. Огородова. Л.П. Пеллинен в [42, с. 18] показал, что силовые линии нормального поля – плоские кривые, обращенные выпуклостью в сторону экватора. Однако детального анализа поведения силовых линий современных моделей нормального поля никто не выполнял. Поэтому в данном приложении представлен вывод уравнения силовой линии нормального поля, на основании которого выполнен ее анализ и сравнение с нормалью к поверхности уровенного эллипсоида.

Б.1. Уравнение силовой линии нормального поля Земли

Так как уровенные поверхности потенциала силы тяжести нормальной Земли не зависят от долготы, то и уравнения силовых линий нормальной Земли также не зависят от долготы, а силовые линии являются плоскими кривыми. Поэтому для отыскания точек, принадлежащих этим линиям, удобно воспользоваться системой прямоугольных координат, отнесенных к плоскости меридиана выбранной точки. В этой системе, описанной в [20, с. 17] и показанной на рис. Б.1, ось X направлена вдоль большой оси меридианного эллипса, ось Y - вдоль малой оси.





На рис. Б.1 нормаль и силовая линия опущены на поверхность земного эллипсоида из произвольной точки A с координатами X_A, Y_A . Нормаль к поверхности эллипсоида пересекает последнюю в точке E_H с координатами X_H, Y_H , силовая линия - в точке E_C с координатами X_C, Y_C . Для прямоугольной системы координат X, Y полярные координаты будут равны [20, с. 24]

$$X = \rho \cos \Phi, Y = \rho \sin \Phi, \rho^2 = X^2 + Y^2, \tan \Phi = \frac{Y}{X}.$$
 (Б.1)
В равенствах (Б.1), ρ - радиус - вектор, Φ -

В равенствах (Б.1), *ρ* - радиус - вектор, Φ - геоцентрическая широта точки.

Как известно [12, с. 50], нормаль к поверхности земного эллипсоида пересекает ось *X* под углом, равным геодезической широте, поэтому уравнение нормали можно записать так:

$$\tan B^0 = \frac{Y - Y_H}{X - X_H} ,$$
(6.2)

где B^0 - геодезическая широта любой точки, расположенной на нормали, в том числе и точки E_H , находящейся на поверхности земного эллипсоида.

В конечном виде уравнение силовой линии вывести невозможно. Поэтому для вычисления координат точек силовой линии воспользуемся многочленом, составленным из первых трех членов ряда Тейлора, а именно:

$$\hat{Y}_{S} \cong \hat{Y}_{A} + \left(\frac{d\hat{Y}}{dX}\right)_{A} (X_{S} - X_{A}) + \frac{1}{2} \left(\frac{d^{2}\hat{Y}}{dX^{2}}\right)_{A} (X_{S} - X_{A})^{2}$$
.(Б.3)

В формуле (Б.3) X_{s}, Y_{s} - координаты произвольной точки

$$S$$
, силовой линии, $\left(\frac{d\hat{Y}}{dX}\right)_A$, $\left(\frac{d^2\hat{Y}}{dX^2}\right)_A$ - значение первой и

второй производных в точке *А* силовой линии. Эти производные найдем, используя условие ортогональности силовых линий уровенным поверхностям нормального поля.

Согласно [4, 533], условие ортогональности двух плоских кривых, заданных в явном виде в прямоугольных координатах, записывается так:

$$\frac{d\overline{Y}}{dX} \cdot \frac{d\hat{Y}}{dX} = -1 . \tag{E.4}$$

В формуле (Б.4) \overline{Y} - уравнение плоской кривой, используемой в качестве основы для формирования уровенной поверхности потенциала силы тяжести нормальной Земли, \hat{Y} - уравнение силовой линии поля силы тяжести нормальной Земли.

149

Уровенные поверхности потенциала силы тяжести нормальной Земли, как правило, задаются в неявном виде с помощью формулы [12, с. 223]

$$W_{n} = \frac{GM_{n}}{\rho} [1 - \sum_{n=1}^{N} J_{2n} \left(\frac{a}{\rho}\right)^{2n} P_{2n}(\Phi)] + \frac{\omega^{2} \rho^{2}}{2} \cos^{2} \Phi = const, (E.5)$$

где W_n - значение потенциала силы тяжести уровенной поверхности нормального поля, GM_n - гравитационная постоянная нормальной Земли, J_{2n} - коэффициенты разложения потенциала силы притяжения нормальной Земли, называемые зональными гармониками и определяемые из соотношения [23, 153],

$$J_{2n} = (-1)^{n+1} \frac{3e^{2n}}{(2n+1)(2n+3)} (1-n+5n\frac{J_2}{e^2}) , \qquad (B.6)$$

В формуле (Б.5) $P_{2n}(\Phi)$ - многочлены Лежандра, вычисляемые с помощью следующих рекуррентных формул [13, 178]

$$P_{0}(\Phi) = 1, P_{1}(\Phi) = \sin \Phi,$$

$$P_{m+1}(\Phi) = \frac{1}{m+1} [(2m+1)xP_{m}(\Phi) - mP_{m-1}(\Phi)].$$
(5.7)

Для удобства дальнейшего использования запишем формулу (Б.5) в следующем виде

$$W_n = \sum_{n=0}^{N} A_{2n} \rho^{-(2n+1)} P_{2n}(\Phi) + \frac{\omega^2 \rho^2}{2} \cos^2 \Phi = const, \quad (5.8)$$

где A_{2n} - постоянные, связанные с зональными гармониками равенствами

$$A_0 = GM, A_{2n} = -GMa^{2n}J_{2n}, n = 1...N.$$
 (5.9)

Их численные значения для систем координат GRS80 и WGS84 представлены в табл. Б.1.

Таблица Б.1

Численные значения постоянных, характеризующих нормальное поле Земли для моделей GRS80 и WGS84

Постоянная	GRS80	WGS84
1	2	3
<i>а</i> (м)	6378137	6378137
e^2	6,6943800229E-03	6,6943799901E-03
$W_0 (\text{m}^2/\text{cek}^2)$	62636860,8500461	62636851,7145700
$A_0 (\text{m}^3/\text{cek}^2)$	3,98600500000E+14	3,986004418000E+14
$A_2 (\text{m}^5/\text{cek}^2)$	-1,755519199163E+25	-1,755518653065E+25
$A_4 (\text{m}^2/\text{cek}^2)$	1,563970971391E+36	1,563970071371E+36
$A_6 (\text{m}^9/\text{cek}^2)$	-1,632496713576E+47	-1,632494961691E+47
$A_8 ~({ m M}^{11}/{ m ce\kappa}^2)$	1,557600103086E+58	1,557596403264E+58
$A_{10} (M^{13}/ce\kappa^2)$	-5,393143611524E+68	-5,393061576142E+68
a_0	-5,041156357587E-05	-5,041159669237E-05
$a_1 (M^{-1})$	1,791295805066E-12	1,791296981751E-12
$a_2 (M^{-1})$	9,446251766393E-12	9,446257956925E-12
b_0	-1,975182070515E-03	-1,975183360906E-03
<i>b</i> ₁ (м ⁻¹)	1,828440622169E-14	1,828431622337E-14
<i>b</i> ₂ (м ⁻¹)	2,385634791243E-14	2,385625770824E-14
<i>b</i> ₃ (м ⁻²)	4,855229928569E-17	4,855233102040E-17
$b_4 ({ m m}^{-2})$	-2,693272175510E-21	-2,693258472600E-21
b ₅ (м ⁻²)	4,887484931099E-17	4,887488125922E-17
a'_0	-5,007408941175E-05	-5,007412230821E-05
a'_1 (m ⁻¹)	8,926399305661E-13	8,926405169477E-13
a' ₂ (м ⁻¹)	4,691507483638E-12	4,691510558338E-12
b_0'	-1,961959451120E-03	-1,961960732938E-03

Продолжение таблицы Б.1

1	2	3
b_1' (м ⁻¹)	9,111499649593E-15	9,111454801706E-15
$b'_2(M^{-1})$	1,184832222677E-14	1,184827742700E-14
$b'_3(M^{-2})$	1,614782369332E-17	1,614783424803E-17
<i>b</i> ′ ₄ (м ⁻²)	-8,937418117974E-22	-8,937372646111E-22
$b_5'(M^{-2})$	1,618255416538E-17	1,618256474403E-17

Используя формулу (Б.8), найдем производные функции W_n .

$$\frac{\partial W_n}{\partial \rho} = -\sum_{n=0}^N A_{2n} (2n+1) \rho^{-(2n+2)} P_{2n}(\Phi) + \omega^2 \rho \cos^2 \Phi$$
, (5.10)
$$\frac{\partial W_n}{\partial \Phi} = \sum_{n=0}^N A_{2n} \rho^{-(2n+1)} P'_{2n}(\Phi) - \omega^2 \rho^2 \sin \Phi \cos \Phi$$

где $P'_{2n}(\Phi)$ -производная многочлена Лежандра по геоцентрической широте Φ . Используя рекуррентную формулу [13, с. 178], можно записать следующее выражение для этой функции,

$$P'_{2n}(\Phi) = -\frac{2n}{\cos\Phi} \left(\sin\Phi P_{2n}(\Phi) - P_{2n-1}(\Phi) \right) .$$
 (5.11)

Согласно [24, с. 111], производная функции, заданной неявно равна

$$\frac{\mathrm{d}\,\overline{Y}}{\mathrm{d}X} = -\frac{W_{n\,X}}{W_{n\,Y}}\,,\tag{E.12}$$

или, в полярных координатах,

$$\frac{\mathrm{d}\,\overline{Y}}{\mathrm{d}X} = -\frac{\frac{\partial W_n}{\partial \rho} \frac{\partial \rho}{\partial x} + \frac{\partial W_n}{\partial \Phi} \frac{\partial \Phi}{\partial x}}{\frac{\partial W_n}{\partial \rho} \frac{\partial \rho}{\partial y} + \frac{\partial W_n}{\partial \Phi} \frac{\partial \Phi}{\partial y}} \quad . \tag{E.13}$$

С учетом формул (Б.1), выражение (Б.13) запишется так:

$$\frac{d\overline{Y}}{dX} = -\frac{W_{n\rho}\cos\Phi - \frac{W_{n\Phi}}{\rho}\sin\Phi}{W_{n\rho}\sin\Phi + \frac{W_{n\Phi}}{\rho}\cos\Phi} .$$
(5.14)

Подставляя равенство (Б.14) в (Б.4), получим

$$\frac{\mathrm{d}\hat{Y}}{\mathrm{d}X} = -\frac{1}{\frac{\mathrm{d}\bar{Y}}{\mathrm{d}X}} = \frac{W_{n\,\rho}\sin\Phi + \frac{W_{n\,\Phi}}{\rho}\cos\Phi}{W_{n\,\rho}\cos\Phi - \frac{W_{n\,\Phi}}{\rho}\sin\Phi} \,. \tag{B.15}$$

Дифференцируя формулу (Б.15) и переходя к полярным координатам после тождественных преобразований, получим

$$\frac{d^2 \hat{Y}}{d X^2} = \frac{\Xi_1}{\rho \cdot \Xi_2^3},$$
 (5.16)

где

$$\Xi_{1} = W_{n\,\rho\Phi} \rho \Big(W_{n\,\rho}^{2} \rho^{2} - W_{n\,\Phi}^{2} \Big) - W_{n\,\rho} W_{n\,\Phi} \rho \Big(W_{n\,\rho\rho} \rho^{2} - W_{n\,\Phi\Phi} \Big) + W_{n\,\Phi}^{3} . (E.17)$$
$$\Xi_{2} = W_{n\,\rho} \rho \cos\Phi - W_{n\,\Phi} \sin\Phi . \tag{E.18}$$

Здесь $W_{n \rho \rho}, W_{n \rho \Phi}, W_{n \Phi \Phi}$ - вторые производные функции *W_n* по полярным координатам, равные

$$W_{n \rho \rho} = \sum_{n=0}^{N} A_{2n} (2n+1)(2n+2)\rho^{-(2n+3)} P_{2n}(\Phi) + \\ + \omega^2 \cos^2 \Phi$$

$$W_{n \rho \rho} = \sum_{n=0}^{N} A_{2n} (2n+1)(2n+2)\rho^{-(2n+3)} P_{2n}(\Phi) + \\ + \omega^2 \cos^2 \Phi$$

$$W_{n\,\rho\Phi} = -\sum_{n=0}^{N} A_{2n}(2n+1)\rho^{-(2n+2)}P'_{2n}(\Phi) - \omega^2\rho\sin 2\Phi, \quad (B.19)$$

$$W_{n\Phi\Phi} = \sum A_{2n} \rho^{-(2n+1)} P_{2n}''(\Phi) - \omega^2 \rho^2 \cos 2\Phi$$

где $P_{2n}''(\Phi)$ - вторая производная функции $P_{2n}(\Phi)$ по геоцентрической широте. Для ее отыскания можно воспользоваться дифференциальным уравнением, которому удовлетворяют все функции Лежандра, в том числе и многочлены Лежандра [24, с. 769]. После тождественных преобразований это уравнение можно записать так:

$$P_{2n}''(\Phi) = \tan \Phi P_{2n}'(\Phi) - 2n(2n+1)P_{2n}(\Phi) .$$
 (5.20)

Подстановка численных значений формул (Б.15-Б.20) в выражение (Б.3) позволяет найти координату *Y* любой точки силовой линии нормального поля по координате *X*.

Б.2. Точность определения координат точек силовой линии с помощью многочлена

Запишем уравнение силовой линии (Б.3) для точки *С*, находящейся на поверхности земного эллипсоида:

$$Y_C \cong Y_A + \left(\frac{d\hat{Y}}{dX}\right)_A (X_C - X_A) + \frac{1}{2} \left(\frac{d^2\hat{Y}}{dX^2}\right)_A (X_C - X_A)^2 .(B.21)$$

Как известно [24, с. 145], абсолютная ошибка формулы (Б.21) равна

$$\left|\Delta \hat{Y}_{C}\right| = \left|\frac{1}{3!}(X_{C} - X_{A})^{3}\left(\frac{d^{3}\hat{Y}}{dX^{3}}\right)_{C'}\right|,$$
 (5.22)

где $\left(\frac{d^3\hat{Y}}{dX^3}\right)_{C'}$ - третья производная функции силовой линии

нормального поля в точке C', расположенной между точками A и C. Дифференцируя формулу (Б.16) по X. получим

$$\frac{d^{3}\hat{Y}}{dX^{3}} = \frac{Z_{1X}\rho Z_{2} - Z_{1}(\rho_{X}Z_{2} + 3\rho Z_{2X})}{\rho^{2}Z_{2}^{4}} .$$
(5.23)

Используя равенства (Б.1, Б.19), будем иметь

$$\Xi_{1X} = \frac{1}{\Xi_{2}} \begin{pmatrix} -W_{n\,\rho\rho\rho}W_{n\,\rho}^{2}W_{n\,\Phi}\rho^{4} + W_{n\,\rho\rho\Phi}W_{n\,\rho}\rho^{2}(W_{n\,\rho}^{2}\rho^{2} - 2W_{n\,\Phi}^{2}) + \\ +W_{n\,\rho\Phi\Phi}W_{n\,\Phi}(2W_{n\,\rho}^{2}\rho^{2} - W_{n\,\Phi}^{2}) + W_{n\,\Phi\Phi\Phi}W_{n\,\rho}W_{n\,\Phi}^{2} - W_{n\,\rho\rho}^{2}W_{n\,\rho}\rho^{4} + \\ +W_{n\,\rho\rho}W_{n\,\rho\Phi}\rho^{2}(W_{n\,\rho}^{2}\rho^{2} - W_{n\,\Phi}^{2}) + W_{n\,\rho\Phi}W_{n\,\Phi\Phi}(W_{n\,\rho}^{2}\rho^{2} - W_{n\,\Phi}^{2}) + \\ +W_{n\,\Phi\Phi}^{2}W_{n\,\rho}W_{n\,\Phi} - 3W_{n\,\rho\rho}W_{n\,\rho}^{2}W_{n\,\Phi}\rho^{3} + 3W_{n\,\rho\Phi}W_{n\,\rho}^{3}\rho^{3} + \\ + 2W_{n\,\rho\Phi}W_{n\,\rho}W_{n\,\Phi}^{2}\rho + W_{n\,\Phi\Phi}W_{n\,\rho}^{2}W_{n\,\Phi}\rho + 3W_{n\,\Phi\Phi}\frac{W_{n\,\Phi}^{3}}{\rho} \end{pmatrix},$$
(5.24)
$$\Xi_{2X} = \frac{1}{\Xi_{2}} \begin{pmatrix} W_{\rho\rho}(W_{\rho}\rho^{2}\cos\Phi - W_{\Phi}\frac{\sin\Phi}{\rho}) - W_{\rho\Phi}(W_{\rho}\rho\sin\Phi - W_{\Phi}\cos\Phi) - \\ -W_{\Phi\Phi}W_{\Phi}\frac{\sin\Phi}{\rho} + W_{\rho}^{2}\rho\cos\Phi - \frac{W_{\Phi}^{2}}{\rho}\cos\Phi \end{pmatrix},$$
(5.25)
$$\rho_{X} = \frac{W_{\rho\rho}}{(W_{\rho}\rho\cos\Phi - W_{\Phi}\sin\Phi)}, \Phi_{X} = \frac{W_{\Phi}}{\rho(W_{\rho}\rho\cos\Phi - W_{\Phi}\sin\Phi)} .$$
(5.26)

Для анализа поведения $\frac{d^3 \hat{Y}}{dX^3}$ в нормальном поле вдоль меридионального эллипса, от экватора до полюса была выбрана 91 точка с геоцентрическими координатами

$$\Phi_{H\,0} = 0, \, \Phi_{H\,i} = \Phi_{H\,i-1} + 1^0, \, \, \Phi_{H\,90} = 90^0.$$
 (5.27)

Для каждой точки вычислялась геодезическая широта B_i^0 и радиус вектор ρ_i^0 по формулам [20, с. 23-24]

$$B_{i}^{0} = \arctan\left(\frac{\tan \Phi_{H\,i}}{1 - e^{2}}\right), \ \rho_{H\,i} = \frac{a\sqrt{1 - e^{2}}}{\sqrt{1 - e^{2}\cos^{2}\Phi_{H\,i}}} \ . \ (\text{5.28})$$

Прямоугольные координаты точек меридионального эллипса земного эллипсоида, учитывая соотношения (Б.1), могут быть найдены из формул

$$X_{Hi} = \rho_{Hi} \cos \Phi_{Hi} , Y_{Hi} = \rho_{Hi} \sin \Phi_{Hi} .$$
 (6.29)

Из каждой i - той точки на меридиональном эллипсе была построена нормаль. На каждой нормали было выбрано по 20 точек с геодезическими высотами, отличающимися на 500 м, а именно:

$$h_1 = -500 \text{ m}, \ h_j = h_{j-1} + 500 \text{ m}, \ h_{20} = 9000 \text{ m}.$$
 (Б.30)

Таким образом, общее количество точек, расположенных над и под земным эллипсоидом на 91 нормали, составило

$$N = 1820.$$

Координаты этих точек определялись из условия

$$h_j^2 = (X_{ij} - X_{Hi})^2 + (Y_{ij} - Y_{Hi})^2 , \qquad (5.31)$$

где X_{ij}, Y_{ij} - координаты точки на i – той нормали, расположенной от ее основания на расстоянии, равном h_j . Используя формулу (Б.31) для точки с координатами X_{ij}, Y_{ij} , получим

$$Y_{ij} - Y_{H\,i} = \tan B_i^0 (X_{ij} - X_{H\,i}) \,. \tag{B.32}$$

Подстановка (Б.32) в (Б.31) дает следующие рабочие формулы для вычисления координат точек X_{ij}, Y_{ij} ,

$$X_{ij} = \frac{h_j}{\sqrt{1 + \tan^2 B_i^0}} + X_{Hi}$$

$$Y_{ij} = (X_{ij} - X_{Hi}) \tan B_i^0 + Y_{Hi}$$
(E.33)

Функция $\frac{d^3\hat{Y}}{dX^3}$ была вычислена по вышеописанной сетке для точек с координатами X_{ij}, Y_{ij} . Анализ полученных результатов показал, что функция $\frac{d^3\hat{Y}}{dX^3}$ практически не зависит от ρ и со средней квадратической ошибкой, равной

$$m_{\frac{d^3\hat{Y}}{dX^3}} = 1,3 \cdot 10^{-18},$$

может быть представлена формулой

$$\frac{d^{3}\hat{Y}}{dX^{3}} \approx 9,25 \cdot 10^{-16} \cdot \frac{\sin B_{0}}{\cos^{3} B_{0}} .$$
 (Б.34)

Формула (Б.34) получена методом наименьших квадратов.

Возвращаясь к рис. Б.1, запишем

$$X_A - X_H = h\cos B_0 \ . \tag{5.35}$$

Как будет показано ниже, расстояние между точками E_H и E_C для геодезических высот, удовлетворяющих неравенству

$$-500 \,\mathrm{m} \le h \le 9000 \,\mathrm{m}$$
,

не превышает 0,005 м. Поэтому, пренебрегая данной погрешностью, запишем

$$X_C - X_A \approx X_H - X_A = -h\cos B_0$$
. (Б.36)
Используя формулу (Б.22), будем иметь

$$\left|\Delta \hat{Y}_{C}\right| = 1,54E - 16 \left|h^{3} \sin B_{0}\right|$$
 (Б.37)

Средняя квадратическая ошибка определения координат точек пересечения силовой линии, проведенной из произвольной точки пространства, с поверхностью земного эллипсоида может быть определена из следующей формулы

$$m_{\Delta \hat{Y}_{C}} = \sqrt{\frac{\sum_{i=1}^{N} \Delta \hat{Y}_{C}^{2}}{N-1}}$$
 (5.38)

Для точек, расположенных в узлах сетки, заданной равенствами (Б.27-Б.33), средняя квадратическая ошибка получилась равной

$$m_{\Delta \hat{Y}_c} = 3 \cdot 10^{-5} \ \text{M} = 0,03 \ \text{MM}$$

Анализируя величину полученной СКО, можно сделать вывод, что ошибки вычисления координат точки E_C с помощью многочлена, составленного из первых трех членов ряда Тейлора, на порядок меньше погрешности определения координат точек земной поверхности. Таким образом, уравнение (Б.21) можно успешно использовать как уравнение силовой линии нормального поля.

Б.З. Разность координат оснований нормали и силовой линии нормального поля

Для того, чтобы проанализировать различие в положении точек E_H и E_C (рис. Б.1), т.е., в положении оснований нормали и силовой линии, в каждой точке E_C была рассчитана геодезическая широта по формуле

$$B = \arctan\left(\frac{d\hat{Y}}{dX}\right) = \arctan\left(\frac{W_{\rho}\sin\Phi + \frac{W_{\Phi}}{\rho}\cos\Phi}{W_{\rho}\cos\Phi - \frac{W_{\Phi}}{\rho}\sin\Phi}\right).$$
(Б.39)

Полярные координаты ρ , Φ точек E_H и E_C , определялись по прямоугольным с помощью соотношений (Б.1). Разность широт этих точек аппроксимировалась функцией вида

$$\Delta B = B_H - B_C \approx a_1 h^2 \sin 2B, \qquad (5.40)$$

где B_H , B_C - геодезическая широта точек E_H и E_C , соответственно, h - геодезическая высота точки A, из которой опускаются на поверхность земного эллипсоида нормаль и силовая линия нормального поля.

Коэффициент *a*₁, найденный методом наименьших квадратов с СКО

$$m_{\Delta B} = 1.4 \cdot 10^{-6} \ (ce\kappa) \,,$$

получился равным

$$a_1 = 1,34 \cdot 10^{-11} (ce\kappa / m^2).$$

Таким образом, максимальная разность широт между точками E_H и E_C для

$$H = 9000M, B = 45^{\circ},$$

равна

$$\Delta B = 0,001 \, ce\kappa$$

что соответствует расстоянию 0,005 м на поверхности земного шара. На рис. Б.2 представлен график изменения ΔB в зависимости от геодезической высоты h на параллели с геодезической широтой 45^{0} .

Анализируя график на рис. Б.2, можно сделать вывод, что различием между точками E_H и E_C нельзя пренебрегать в случае, если исходная точка А, из которой проведены нормаль линия, имеет значительную И силовая Для геодезическую высоту. территории Украины максимальное отклонение в геодезической широте между нормалью и силовой линией составляет (при $B = 45^{\circ}$. $h = 2100 \, \text{M}$)

 $\Delta B_{\rm max} = 0,00006\,ce\kappa\,,$



что соответствует расстоянию в 0,3 мм.



Б.4. Сравнение длины нормали и силовой линии нормального поля

Для нахождения длины силовой линии от точки *А* до точки пересечения с земным эллипсоидом воспользуемся формулой [24, с. 120]

$$S_C = \int_A^{E_C} \sqrt{1 + \left(\frac{d\hat{Y}}{dX}\right)^2} dX \quad . \tag{E.41}$$

или, используя формулу (Б.39),

$$S_C = \int_{A}^{E_C} \sqrt{1 + \tan^2 B} dX = \int_{A}^{E_C} \sec B dX$$
 (5.42)

Для нахождения интеграла (Б.42), значение подынтегральной функции может быть вычислено в трех точках - *A*, *E*_C и *B*. Последняя точка располагается на

силовой линии между точками A, E_C , так, что ее координата X_B удовлетворяет условию

$$X_B = \frac{X_A + X_C}{2} \,. \tag{5.43}$$

Используя формулу Симпсона, можно записать [24, с. 697]

$$S_C \cong \frac{(X_A - X_C)}{6} \left(\sec B_A + 4 \sec B_B + \sec B_C\right), \quad (\text{b.44})$$

где B_A, B_B, B_C - значения геодезической широты в точках A, B, E_C , соответственно.

Длина силовой линии рассчитывалась для каждой точки A сетки, представленной условиями (Б.27-Б.33). Полученные численные данные сравнивались с длиной нормали, опущенной из той же точки A на поверхность земного эллипсоида, т.е. с геодезической высотой h. Разность длин силовой линии и нормали аппроксимировались с помощью формулы

$$\Delta S = S_C - h \approx a_2 h^2 \sin^2 B , \qquad (5.45)$$

где a_2 - постоянная, определяемая по методу наименьших квадратов. Ее численное значение получилось равным

$$a_2 = 1,19 \cdot 10^{-12} \ (m^{-1}).$$

СКО формулы (Б.45) равна

$$m_{\Delta S} = 4,5 \cdot 10^{-6} \ (m) \, .$$

График изменения ΔS в зависимости от геодезической высоты для широты $B = 90^{\circ}$ дан на рис. Б.З.

Анализируя график на рис. Б.3, можно сделать вывод, что различием в длине нормали и силовой линии нормального поля можно пренебречь. Абсолютная ошибка в самом неблагоприятном случае на полюсе на высоте 9000 м не превышает 0,1 мм.

Для территории Украины на самой высокой ее точке¹⁷ разность между длинами силовой линии и нормали не превышает 0,003 мм.



Рис. Б.3. График изменения функции ΔS в зависимости от высоты *h* на широте $B = 90^{\circ}$

¹⁷ Это г. Говерла $H = 2061 \, M, B = 48^{0} 10'$

Приложение В

Комплект программ для вычисления высот «EGM-геоида» геометрическим методом на основе формулы Брунса

'ПРОГРАММА РАСЧЕТА ВЫСОТ ГЕОИДА
ГЕОМЕТРИЧЕСКИМ МЕТОДОМ НА ОСНОВЕ ФОРМУЛЫ БРУНСА
'Автор А. Дмитренко
T
Option Explicit
Dim Nmax As Integer
Dim N As Long
Dim M As Long
Dim i As Long
Dim C() As Double
Dim S() As Double
Dim j(12) As Double
Dim CCC(12) As Double
Dim CC() As Double
Dim SS() As Double
Dim a As Double
Dim e2 As Double
Dim GM As Double
Dim WO As Double
Dim WOEl As Double
Dim w As Double
Dim k As Double
Dim Ge As Double
Dim PL() As Double
Dim roEl As Double
Dim rol As Double
Dim F As Double

Dim B As Double
Dim Bgr As Double
Dim Lgr As Double
Dim L As Double
Dim U As Double
Dim V As Double
Dim DWW As Double
Dim dH As Double
Dim ANH As Double
Dim ANH1 As Double
Dim H As Double
Dim nj As Integer
Const PI As Double = 3.14159265358979
'Функция вычисления геоцентрической широты по
геодезическим широте и высоте
Function Geoc(BB As Double, GH As Double) As
Dim GN As Double
II ADS(BB - PI / 2) <= 0.0000000000000000000000000000000000
If $Abs(BB + PI / 2) \le 0.000000000001$ Then GoTo
Metkal0
$GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2)$
Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) *
Tan (BB))
GoTo Metkall
Metkal0:
Geoc = BB
Metkal1:
End Function
'Функция вычисления высоты геоида по расширенной
формуле Брунса

Продолжение приложения В

Function Anom(rr As Double) As Double
Dim Wn As Long
Dim Wm As Long
Dim AN As Double
Dim G As Double
'Вычисление возмущающего потенциала
AN = 0
For Wn = 2 To Nmax
For Wm = 0 To Wn
AN = AN + (a / rr) ^ Wn * PL(Wn, Wm) * (CC(Wn, Wm) * Cos(Wm * L) + SS(Wn, Wm) * Sin(Wm * L))
Next Wm
Next Wn
'Вычисление силы тяжести на нормальном эллипсоиде по формуле Сомильяна
G = Ge * (1 + k * Sin(B) ^ 2) / Sqr(1 - e2 * Sin(B) ^ 2)
'Вычисление высоты геоида
Anom = GM / (G * rr) * AN + (WO - WOEL) / G
End Function
тяжести точки с геоц. координатами
' и потенциала силы тяжести на геоида (W-W0El)
Function Wvnesh(rr As Double) As Double
Dim Wn As Integer
Dim Wm As Integer
V = 0
For Wn = 2 To Nmax

```
For Wm = 0 To Wn
                        V = V + (a / rr) ^ Wn * PL(Wn, Wm) * (C(Wn, Vm)) * (C(Wn
Wm) * Cos(Wm * L) + S(Wn, Wm) * Sin(Wm * L))
       Next Wm
Next Wn
V = GM / rr * (1 + V) 'Потенциал силы притяжения
U = (w * rr * Cos(F)) ^ 2 / 2 'Потенциал
центробежной силы
Wvnesh = V + U - WOEl 'Разность потенциала силы
тяжести в точке с геоцентрическими коорд. и потен.
на геоиде
End Function
'Функция вычисления радиуса-вектора точки на
эллипсоиде по геоцентрической широте
Function roN(roNF As Double) As Double
roN = a * Sqr(1 - e2) / Sqr(1 - e2 * Cos(roNF) ^{
2)
End Function
'Функция для вычисления формулы
sqr(2*(2n+1))*Π(sqr(2i-1)/(2i)))
Function Koef(nnn As Long) As Double
Dim nni As Double
Dim nnj As Long
Dim nnk As Integer
Koef = 1
For nnj = 1 To nnn
Koef = Koef * ((2 * nnj - 1) / Sqr((2 * nnj - 1) *
(2 * nnj)))
Next nnj
Koef = Koef * Sqr(2 * (2 * nnn + 1))
End Function
```

```
'Модуль ввода данных
Sub GetData()
Nmax = 360 'Nmax - максимальная степень
гравиатационной модели Земли
ReDim C(Nmax, Nmax) As Double
ReDim S(Nmax, Nmax) As Double
ReDim CC(Nmax, Nmax) As Double
ReDim SS(Nmax, Nmax) As Double
i = 2
' Загрузка нормализованных гравитационных
коэффициентов,
' расположенных на Листе1 в колоннах С и D
' Коэффициенты скопированы из сайта NGA (NIMA)
For N = 2 To Nmax
    For M = 0 To N
        C(N, M) = Juct1.Cells(i, 3)
        S(N, M) = Juct1.Cells(i, 4)
        CC(N, M) = C(N, M)
        SS(N, M) = S(N, M)
        i = i + 1
   Next M
Next N
'Загрузка параметров модели EGM96, расположенных
на Листе1
' а, е2 - большая полуось и квадрат
эксцентриситета нормального эллипсоида
' W0 - потенциал силы тяжести нормального
эллипсоида
' WOEl - потенциал силы тяжести геоида (идеального
эллипсоида)
```

r - , ,
' w - угловая скорость вращения гравитационной модели Земли
' k -константа нормальной гравитации (формула
Сомильяна)
' J(2) – зональная гармоника нормального поля
второй степени
' Ge - нормальная сила тяжести на экваторе
а = Лист1.Cells(1, 7)
e2 = Лист1.Cells(2, 7)
WO = Лист1.Cells(3, 7)
WOEl = JMCT1.Cells(4, 7)
GM = Juct1.Cells(5, 7)
w = Лист1.Cells(6, 7)
k = Лист1.Cells(7, 7)
j(2) = Лист1.Cells(8, 7)
Ge = Juct1.Cells(9, 7)
Расчет зональных гармоник нормального поля до 12
степени
For $N = 2$ To 6
$j(2 * N) = ((-1) ^ (N + 1)) * 3 * e2 ^ N / (2 * 1)$
N + 1) / (2 * N + 3) * (1 - N + 5 * N * j(2) / e2)
Next N
Расчет нормализованных гравитационных
коэффициентов С(1) нормального поля
For $N = 1$ To 6
CCC(2 * N) = -j(2 * N) / Sqr(4 * N + 1)
Next N
'Расчет нормализованных гравитационных
коэффициентов С(і) возмущающего потенциала силы
ТЯЖЕСТИ
For $N = 1$ To 6
CC(2 * N, 0) = C(2 * N, 0) - CCC(2 * N)
Next N

End Sub
'Модуль вычисления функций Лежандра методом прямой рекурсии колонн
Sub FLech()
ReDim PL(Nmax, Nmax) As Double
If Abs(F - PI / 2) <= 0.000000000001 Then GoTo Metka3
If Abs(F + PI / 2) <= 0.000000000001 Then GoTo Metka4
GoTo Metka5
Metka3:
'Вычисление функций Лежандра для точек полюса
For N = 0 To Nmax
PL(N, 0) = 1
Next N
For N = 1 To Nmax
For $M = 0$ To N
PL(N, M) = 0
Next M
Next N
GoTo Metka6
Metka4:
GoTo Metka6
Metka5:
'MLi = 1
PL(0, 0) = 1
PL(1, 0) = Sqr(3) * Sin(F)
'Вычисление функций P(n,n) и P(n,n-1)

Продолжение приложения В

For N = 1 To Nmax
$PL(N, N) = Koef(N) * Cos(F) ^ N$
PL(N, N - 1) = Sqr(2 * N + 1) * Sin(F) * PL(N -
1, N - 1)
Next N
'Прямая рекурсия колонн
For N = 2 To Nmax
For $M = 0$ To $N - 2$
$\begin{array}{rrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrrr$
Next M
Next N
Metka6:
End Sub
`Главный модуль программы
Sub UndGeom()
Dim Maini As Integer
'Формирование шапки таблицы вывода
Лист2.Cells(1, 1) = "B"
Лист2.Cells(1, 2) = "L"
Лист2.Cells(1, 3) = "N(BrunsGeom)"
Лист2.Cells(1, 4) = "dW(BrunsGeom)"
'Загрузка исходных параметров моделей силы тяжести
GetData
Maini = 1

Bgr = 89.5
Metka0:
Lgr = 0
B = Bgr * PI / 180
Metka01:
L = Lgr * PI / 180
'Первое приближение
H = 0
F = Geoc(B, H)
Flech
roEl = roN(F)
ANH1 = Anom(roEl)
ANH = ANH1
nj = 1
'Начало второго и третьего приближений
Metka04:
F = Geoc(B, ANH)
dH = ANH / Cos(B - F)
rol = roN(F) + dH
FLech
ANH = Anom(rol)
DWW = Wvnesh(rol)
nj = nj + 1
If nj <= 2 Then GoTo Metka04 'Конец второго и
третьего приолижения
'Вывод результата на печать
$\operatorname{JIACT2.Cells}(\operatorname{Maini} + 1, 1) = \operatorname{Bgr}$
JINCT2.Cells (Maini + 1, 2) = Lgr
JINCT2.CELLS (Maln1 + 1, 3) = ANH $T_{\text{res}} = 2$ Calle (Maini + 1, 4) DEFE
JINCTZ.CELLS(Maini + 1, 4) = DWW

Maini = Maini + 1 Lgr = Lgr + 0.5 If Lgr <= 360 Then GoTo Metka01 Bgr = Bgr - 0.5 If Bgr >= -89.5 Then GoTo Metka0 End Sub

Приложение Г

Комплект программ для вычисления высот «EGM-геоида» методом, основанным на использовании многочлена Тейлора и формулы Брунса

'ПРОГРАММА РАСЧЕТА ВЫСОТ ГЕОИДА МЕТОДОМ, ОСНОВАННЫМ
НА ИСПОЛЬЗОВАНИИ МНОГОЧЛЕНА В СОЧЕТАНИИ С ФОРМУЛОЙ
БРУНСА
'Автор А.Дмитренко
Option Explicit
Dim Nmax As Integer
Dim N As Long
Dim M As Long
Dim i As Long
Dim C() As Double
Dim S() As Double
Dim J(12) As Double
Dim CCC(12) As Double
Dim CC() As Double
Dim SS() As Double
Dim a As Double
Dim e2 As Double
Dim GM As Double
Dim WO As Double
Dim WOEl As Double
Dim w As Double
Dim PL() As Double
Dim ro As Double
Dim rol As Double
Dim F As Double
Dim B As Double
Dim Bgr As Double
Dim Lgr As Double

Dim L As Double
Dim U As Double
Dim V As Double
Dim dH As Double
Dim Ge As Double
Dim k As Double
Dim NH As Double
Dim G As Double
Dim dWW As Double
Const PI As Double = 3.14159265358979
'Функция вычисления геоцентрической широты по
геодезическим широте и высоте
Function Geoc(BB As Double, GH As Double) As
Double
Dim GN As Double
If Abs(BB - PI / 2) <= 0.000000000001 Then GoTo
Metka10
If Abs(BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo Metkal0
$GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2)$
Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) *
Tan (BB))
GoTo Metkall
Metka10:
Geoc = BB
Metkal1:
End Function
'Функция вычисления аномалии высоты + нулевая
ундуляция (высоты квазигеоида) по радиусу -
вектору
Function Anom(rr As Double) As Double
Dim Wn As Long
Dim Wm As Long
Dim AN As Double

```
Вычисление возмущающего потенциала
AN = 0
For Wn = 2 To Nmax
   For Wm = 0 To Wn
      AN = AN + (a / rr) ^ Wn * PL(Wn, Wm) *
(CC(Wn, Wm) * Cos(Wm * L) + SS(Wn, Wm) * Sin(Wm *
L))
  Next Wm
Next Wn
Вычисление аномалии высоты+ нулевая ундуляция
Anom = GM / (G * rr) * AN + (WO - WOEL) / G
End Function
'Функция вычисления производной аномалии высоты по
радиусу-вектору
Function dAnomro(rr As Double) As Double
Dim Wn As Long
Dim Wm As Long
'Dim WV As Double
'Dim Wi As Integer
Dim AN1 As Double
Вычисление производной возмущающего потенциала
AN1 = 0
For Wn = 2 To Nmax
   For Wm = 0 To Wn
     AN1 = AN1 + (Wn + 1) * (a / rr) ^ Wn *
PL(Wn, Wm) * (CC(Wn, Wm) * Cos(Wm * L) + SS(Wn,
Wm) * Sin(Wm * L))
 Next Wm
Next Wn
'Вычисление производной аномалии высоты
dAnomro = -AN1 * GM / rr ^ 2 / G
End Function
```

'Функция вычисления разности потенциала силы
тяжести точки с геоц. координатами
и потенциала силы тяжести на геоиде (W-WUE1)
Function Wvnesh(rr As Double) As Double
Dim Wn As Integer
Dim Wm As Integer
For Wn = 2 To Nmax
For Wm = 0 To Wn
$V = V + (a / rr) ^ Wn * PL(Wn, Wm) * (C(Wn, Wm) * Cos(Wm * L) + S(Wn, Wm) * Sin(Wm * L))$
Next Wm
Next Wn
V = GM / rr * (1 + V) 'Потенциал силы притяжения
U = (w * rr * Cos(F)) ^ 2 / 2 'Потенциал
центробежной силы
Wvnesh = V + U - WOEl 'Разность потенциала силы
тяжести в точке с геоцентрическими коорд. и потен.
на геоиде
End Eurotion
Функция вычисления радиуса-вектора точки на
Function rel(rel) la Deuble) la Deuble
$rull = 2 + Car(1 - 2) / Car(1 - 2) + Car(rull) \wedge$
$\frac{1}{10} = a + Sqr(1 - ez) + Sqr(1 - ez + Cos(rowr))$
2) End Eurotion
11.*
$(2 \pm (2 \pm 1)) \pm \pi$ (ато (2 i 1) ((2 i)))
$Sqr(2^{(2n+1)})^{n}(Sqr(21-1)/(21)))$
Function Koel (nnn As Long) As Double
DIM NNJ AS LONG
Расчет произведения

For nnj = 1 To nnn
Koef = Koef * ((2 * nnj - 1) / Sqr((2 * nnj -
1) * (2 * nnj)))
Next nnj
'Вычисление формулы
Koef = Koef * Sqr(2 * (2 * nnn + 1))
End Function
'Модуль ввода данных
Sub GetData()
Nmax = 360 'Nmax - максимальная степень
гравитационной модели Земли
ReDim C(Nmax, Nmax) As Double
ReDim S(Nmax, Nmax) As Double
ReDim CC(Nmax, Nmax) As Double
ReDim SS(Nmax, Nmax) As Double
i = 2
' Загрузка нормализованных гравитационных
коэффициентов,
' расположенных на Листе1 в колоннах С и D
' Коэффициенты скопированы из сайта NGA (NIMA)
For N = 2 To Nmax
For $M = 0$ To N
C(N, M) = Лист1.Cells(i, 3)
S(N, M) = Лист1.Cells(i, 4)
CC(N, M) = C(N, M)
SS(N, M) = S(N, M)
i = i + 1
Next M
Next N
'Загрузка параметров модели EGM96, расположенных
на Листеl
' а, е2 – большая полуось и квадрат
эксцентриситета нормального эллипсоида

' WU - потенциал силы тяжести нормального
эллипсоида
' WUE1 - потенциал силы тяжести геоида (идеального
эллипсоида)
GM – геоцентрическая гравитационная постоянная,
' w – угловая скорость вращения гравитационной
модели Земли
' k -константа нормальной гравитации (формула
Сомильяна)
' J(2) – зональная гармоника нормального поля
второй степени
' Ge – нормальная сила тяжести на экваторе
а = Лист1.Cells(1, 7)
e2 = Juct1.Cells(2, 7)
W0 = Лист1.Cells(3, 7)
WOEl = JMCT1.Cells(4, 7)
GM = JNCT1.Cells(5, 7)
W = JUCT1.Cells(6, 7)
$k = \pi \mu c \tau 1. Cells(7, 7)$
J(2) = Лист1.Cells(8, 7)
Ge = IIVCT1.Cells(9, 7)
Расчет зональных гармоник нормального поля до 12
степени
For $N = 2$ To 6
$J(2 * N) = ((-1) ^{(N+1)} * 3 * e^{2} ^{(N)} / (2 * 1)^{(N+1)}$
$N + 1) / (2 * N + 3) * (1 - N + 5 * N * J(2) / e^{2})$
Next N
Расчет нормализованных правитационных
коэффициентов С(і) нормального поля
For $N = 1$ To 6
$CCC(2 \times N) = -1(2 \times N) / Sar(4 \times N + 1)$
$\frac{1}{10000000000000000000000000000000000$
гасчет пормализованных гравитационных
козффинистор С(т) розмущающего поленнизия силы
$E_{0} = 1 = 0$
rot n - 1 to o

CC(2 * N, 0) = C(2 * N, 0) - CCC(2 * N)
Next N
End Sub
'Модуль вычисления функций Лежандра методом прямой
рекурсии колонн
Sub FLech()
ReDim PL(Nmax, Nmax) As Double
If Abs(F - PI / 2) <= 0.000000000001 Then GoTo
Metka3
If Abs(F + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo
Metka4
GoTo Metka5
Metka3:
'Вычисление функций Лежандра для точек полюса
For N = 0 To Nmax
PL(N, 0) = 1
Next N
For N = 1 To Nmax
For $M = 0$ To N
PL(N, M) = 0
Next M
Next N
GoTo Metka6
Metka4:
GoTo Metka6
Metka5:
'Вычисление функций P(n,n) и P(n,n-1)
PL(0, 0) = 1
PL(1, 0) = Sqr(3) * Sin(F)
For N = 1 To Nmax
$PL(N, N) = Koef(N) * Cos(F) ^ N$

PL(N, N - 1) = Sqr(2 * N + 1) * Sin(F) * PL(N - 1)
1, N - 1)
Next N
'Прямая рекурсия колонн
For N = 2 To Nmax
For $M = 0$ To $N - 2$
PL(N, M) = Sin(F) * (2 * N - 1) / (N - M) *
Sqr((2 * N + 1) / (2 * N - 1) * (N - M) / (N + M))
^ PL(N - 1, M) - Sqr((2 ^ N + 1) / (2 ^ N - 3) ^ $(N + M) + (N + M) + (N + M - 1) + ($
$(N - M) / (N + M) ^{(N - M - 1)} / (N + M - 1)) ^{(N + M - 1)}$
(N + M + 1) $(N + M)$ $(N + M)$ $(N + M)$ $(N + M)$
Next M
Next N
Metka0.
End Sub
'Главный модуль расчета
Sub UndTeilor()
Dim MH As Double
Dim Maini As Long
'Формирование шапки таблицы вывода
Лист2.Cells(1, 1) = "В"
Лист2.Cells(1, 2) = "L"
Лист2.Cells(1, 3) = "N(BrunsTejlor)"
Лист2.Cells(1, 4) = "dW(BrunsTejlor)"
'Ввод исходных данных
GetData
Mainj = 0
Bgr = 89.5
Metka0:
Lgr = 0
B = Bgr * PI / 180
MH = 0
--
Metkal:
'Расчет геоцентрической широты по геодезической
широте и высоте
F = Geoc(B, MH)
'Расчет полностью нормализованных функций Лежандра
FLech
'Вычисление нормальной силы тяжести на нормальном
эллипсоиде
$G = Ge * (1 + k * Sin(B) ^ 2) / Sqr(1 - e2 * $
Sin(B) ^ 2)
'Вычисление радиуса-вектора точки на эллипсоиде
ro = roN(F)
Metka2:
L = Lgr * PI / 180
' Расчет высоты геоида с помощью многочлена и
формулы Брунса
NH = Anom(ro) * (1 + dAnomro(ro))
'Расчет радиуса-вектора точки на геоиде
dH = NH / Cos(B - F)
rol = ro + dH
'Расчет разности потенциала силы тяжести
пространственной точки и точки на геоиде
dWW = Wvnesh(ro1)
Вывод результатов вычислений на печать
Mainj = Mainj + 1
Лист2.Cells(Mainj + 1, 1) = Bgr
Лист2.Cells(Mainj + 1, 2) = Lgr
Лист2.Cells(Mainj + 1, 3) = NH
Лист2.Cells(Mainj + 1, 4) = dWW
Lgr = Lgr + 0.5
If Lgr <= 360 Then GoTo Metka2
Bgr = Bgr - 0.5
If Bgr >= -89 Then GoTo Metka0
End Sub

Приложение Д

Комплект программ для вычисления и анализа точности функций Лежандра методом прямой рекурсии колонн

U
ПРОГРАММА АНАЛИЗА ТОЧНОСТИ РАСЧЕТА ФУНКЦИЙ
ЛЕЖАНДРА
'МЕТОДОМ ПРЯМОЙ РЕКУРСИИ КОЛОНН. Nmax=3000
'Автор А. Дмитренко
Option Explicit
Dim Nmax As Integer
Dim N As Long
Dim M As Long
Dim PL() As Double
Dim F As Double
Dim B As Double
Dim Bgr As Double
Dim MLi As Long
Dim SPL() As Double
Dim sig() As Double
Dim dPn() As Double
Const PI As Double = 3.14159265358979
Const a As Double = 6378137
Const e2 As Double = 0.00669437999014
'Функция вычисления геоцентрической широты по
геодезическим широте и высоте
Function Geoc(BB As Double, GH As Double) As Double
Dim GN As Double
If Abs(BB - PI / 2) <= 0.000000000001 Then GoTo
Metka10
If Abs(BB + PI / 2) <= 0.000000000001 Then GoTo
Metka10

Продолжение приложения Д

$GN = a / Sgr(1 - e^2 * Sin(BB) ^ 2)$
$Geoc = Atn((GN * (1 - e^2) + GH) / (GN + GH) *$
Tan (BB))
Como Metkall
Metkall:
Geoc = BB
Metkal1:
End Function
'Функция для вычисления формулы
sqr(2*(2n+1))*Π(sqr(2i-1)/(2i)))
Function Koef(nnn As Long) As Double
Dim nnj As Long
Koef = 1
For nnj = 1 To nnn
Koef = Koef * ((2 * nnj - 1) / Sgr((2 * nnj - 1)
* (2 * nnj)))
Next nnj
5
Koef = Koef * Sgr(2 * (2 * nnn + 1))
End Function
'Модуль вычисления функций Лежандра методом прямой
рекурсии колонн
Sub FLech()
ReDim PL(Nmax, Nmax) As Double
If Abs(F - PI / 2) <= 0.000000000001 Then GoTo
Metka3
If Abs(F + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo
If Abs(F + PI / 2) <= 0.000000000001 Then GoTo Metka4
If Abs(F + PI / 2) <= 0.000000000001 Then GoTo Metka4 GoTo Metka5
If Abs(F + PI / 2) <= 0.000000000001 Then GoTo Metka4 GoTo Metka5 Metka3:
If Abs(F + PI / 2) <= 0.000000000001 Then GoTo Metka4 GoTo Metka5 Metka3:

'Вычисление функций Лежандра для точек полюса

For N = 0 To Nmax
PL(N, 0) = 1
Next N
For N = 1 To Nmax
For $M = 0$ To N
PL(N, M) = 0
Next M
Next N
GoTo Metka6
Metka4:
GoTo Metka6
Metka5:
'Вычисление функций Р(n,n) и Р(n,n-1)
PL(0, 0) = 1
PL(1, 0) = Sqr(3) * Sin(F)
For N = 1 To Nmax
$PL(N, N) = Koef(N) * Cos(F) ^ N$
PL(N, N - 1) = Sqr(2 * N + 1) * Sin(F) * PL(N - 1)
1, N - 1)
Next N
'Прямая рекурсия колонн
For N = 2 To Nmax
For $M = 0$ To $N - 2$
PL(N, M) = Sin(F) * Sqr((2 * N - 1) / (N - M))
* $(2 * N + 1) / (N + M)$ * PL $(N - 1, M)$ - Sqr $((2 * 1))$
N + 1) / (2 * N - 3) * (N + M - 1) / (N + M) * (N (N + M)
M - 1) / (N - M)) * PL(N - 2, M)
Next M
Next N
Metkao:
Ena Sub
'Главный модуль программы
Sud Tochn ()

Dim Bi As Integer
Nmax = 3000 'Максимальная степень функций Лежандра
ReDim SPL(Nmax) As Double
ReDim dPn(Nmax) As Double
ReDim sig(Nmax) As Double
'Формирование шапки таблиц
Лист1.Cells(1, 1) = "n\B"
Лист2.Cells(1, 1) = "n\B"
For N = 1 To Nmax
Π MCT1.Cells(N + 1, 1) = N
Π MCT2.Cells(N + 1, 1) = N
Next N
For $M = -89$ To 89
Лист1.Cells(1, M + 91) = M
Лист2.Cells(1, M + 91) = M
Next M
'Начало цикла по геодезической широте
Bgr = -89
Bi = Fix(Bgr)
Metka:
'Расчет геодезической широты в радианах
B = Bgr * PI / 180
'Расчет геоцентрической широты
F = Geoc(B, 0)
'Вычисление функций Лежандра
FLech
Обнуление начальных значений сумм
For N = 0 To Nmax

SPL(N) = 0
Next N
'Расчет сумм Pnm^2
For N = 0 To Nmax
For $M = 0$ To N
SPL(N) = SPL(N) + PL(N, M) * PL(N, M)
Next M
Next N
'Вычисление и вывод на печать, на Лист1, среднего
отклонения Pnm^2 от теоретического значения (2n+1)
Вычисление суммы квадратов среднего отклонения
(функция sig)
MLi = 2
sig(0) = 0
For N = 1 To Nmax
dPn(N) = (SPL(N) - (2 * N + 1)) / N
Лист1.Cells(MLi, Bi + 91) = dPn(N)
sig(N) = sig(N - 1) + dPn(N) * dPn(N)
MLi = MLi + 1
Next N
Вычисление и вывод на печать, на Лист2,
стандартного отклонения суммы Pnm^2 от
теоретического значения
ML1 = 2
For $N = 1$ To Nmax
sig(N) = Sqr(sig(N) / N)
JINCT2.Cells(ML1, B1 + 91) = sig(N)
Next N
BT = BT + T
Bgr = Bl
II BI <= 89 Then Goto Metka
конец цикла
Ena Sub

Приложение Е

Комплект программ для вычисления и анализа точности функций Лежандра методом обратной рекурсии строк

'ПРОГРАММА АНАЛИЗА ТОЧНОСТИ РАСЧЕТА ФУНКЦИЙ
ЛЕЖАНДРА
'МЕТОДОМ ОБРАТНОЙ РЕКУРСИИ СТРОК. Nmax=3000
'Автор А. Дмитренко
Option Explicit
Dim Nmax As Integer
Dim N As Long
Dim M As Long
Dim j As Integer
Dim PL() As Double
Dim F As Double
Dim B As Double
Dim Bgr As Double
Dim SPL() As Double
Dim MLi As Long
Dim sig() As Double
Dim dPn() As Double
Const PI As Double = 3.14159265358979
Const a As Double = 6378137
Const e2 As Double = 0.00669437999014
'Функция вычисления геоцентрической широты по
геодезическим широте и высоте
Function Geoc(BB As Double, GH As Double) As Double
Dim GN As Double
If Abs(BB - PI / 2) <= 0.000000000001 Then GoTo
Metka10

```
If Abs(BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo
Metka10
GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2)
Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) *
Tan(BB))
GoTo Metkall
Metkal0:
Geoc = BB
Metkall:
End Function
'Функция для вычисления формулы
sqr(2*(2n+1))*Π(sqr(2i-1)/(2i)))
Function Koef(nnn As Long) As Double
Dim nnj As Long
Koef = 1
For nnj = 1 To nnn
Koef = Koef * ((2 * nnj - 1) / Sqr((2 * nnj - 1) *
(2 * nnj)))
Next nni
Koef = Koef * Sqr(2 * (2 * nnn + 1))
End Function
'Модуль вычисления функций Лежандра методом
обратной рекурсии строк
Sub FLechStr()
ReDim PL(Nmax, Nmax) As Double
ReDim PL1 (Nmax, Nmax) As Double
ReDim SPL(Nmax) As Double
If Abs(F - PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo
Metka3
If Abs(F + PI / 2) <= 0.000000000001 Then GoTo
Metka4
GoTo Metka5
Metka3:
Вычисление функций Лежандра для точек полюса
```

For N = 0 To Nmax
PL(N, 0) = 1
Next N
For N = 1 To Nmax
For $M = 0$ To N
PL(N, M) = 0
Next M
Next N
GoTo Metka6
Metka4:
GoTo Metka6
Metka5:
'Вычисление функций P(n,n) и P(n,n-1)
MLi = 1
PL(0, 0) = 1
PL(1, 0) = Sqr(3) * Sin(F)
For N = 1 To Nmax
$PL(N, N) = Koef(N) * Cos(F) ^ N$
If $N = 1$ Then $j = 2$ Else $j = 1$
PL(N, N - 1) = 1 / Sqr(j) * Sqr(2 * N) * Sin(F)
* Cos(F) ^ (N - 1) * Koef(N)
Next N
Обратная рекурсия строк
For $N = 2$ To Nmax
For $M = N - 2$ To U Step -1
If $M = 0$ Then $j = 2$ Else $j = 1$
PL(N, M) = 1 / Sqr(j) * (2 * (M + 1) * Sin(F))
$/ \cos(E) * PL(N, M + 1) - Sqr((N + M + 2) * (N - M + 1))$
(N + M) = 1
Next M
Next N
Metkab:
End Cub
тлавчени модуле программе

Sub Tochn()
Dim Bi As Integer
Nmax = 3000 'Максимальная степень функций Пежанпра
ReDim SPL (Nmax) As Double
PoDim dPn (Nmax) As Double
Rebim drif(Nmax) As bouble
REDIM SIG (NMAX) AS DOUDLE
Формирование шапки таблиц
Лист1.Cells(1, 1) = "n\B"
Лист2.Cells(1, 1) = "n\B"
For N = 1 To Nmax
$J_{MCT1.Cells}(N + 1, 1) = N$
Лист2.Cells(N + 1, 1) = N
Next N
$F_{0}r M = -89 T_{0} 89$
$\frac{1}{1} \frac{1}{1} \frac{1}$
$\frac{1}{1} = \frac{1}{1} = \frac{1}$
$\operatorname{JINCTZ.CETIS(1, M + 91) - M}$
Next M
Начало цикла по геодезической широте
Bgr = -89
Bi = Fix(Bgr)
Metka:
'Расчет геодезической широты в радианах
B = Bgr * PI / 180
'Расчет геоцентрической широты
F = Geoc(B, 0)
Вышиспение функций Пежанпра
El och Str
L TECHOLT
Обнуление первоначальных значений сумм
For $N = 0$ To Nmax

SPL(N) = 0
Next N
'Расчет сумм Pnm^2
For N = 0 To Nmax
For $M = 0$ To N
SPL(N) = SPL(N) + PL(N, M) * PL(N, M)
Next M
Next N
'Вычисление и вывод на печать, на Лист1, среднего
отклонения Pnm^2 от теоретического значения (2n+1)
'Вычисление суммы квадратов среднего отклонения
(функция sig)
MLi = 2
sig(0) = 0
For N = 1 To Nmax
dPn(N) = (SPL(N) - (2 * N + 1)) / N
Лист1.Cells(MLi, Bi + 91) = dPn(N)
sig(N) = sig(N - 1) + dPn(N) * dPn(N)
MLi = MLi + 1
Next N
'Вычисление и вывод на печать, на Лист2,
стандартного отклонения суммы Pnm^2 от
теоретического значения
ML1 = 2
For $N = 1$ To Nmax
sig(N) = Sqr(sig(N) / N)
JINCT2.Cells(ML1, B1 + 91) = sig(N)
ML1 = ML1 + 1
Next N
RI = RI + T
Bgr = Bl
II BI <= 89 Then GoTo Metka
конец цикла
Ena Sub

Приложение Ж

Комплект программ для вычисления и анализа десятичных логарифмов функций Лежандра максимальных степени и порядка в зависимости от геодезической широты и степени

ПРОГРАММА РАСЧЕТА И АНАЛИЗА ДЕСЯТИЧНЫХ ЛОГАРИФМОВ P(nn) 'В ЗАВАСИМОСТИ ОТ ГЕОДЕЗИЧЕСКОЙ ШИРОТЫ В И n. Nmax=3000 'Автор А. Дмитренко Option Explicit Dim Nmax As Integer Dim N As Long Dim M As Long Dim F As Double Dim B As Double Dim Bgr As Double Dim MLi As Long Dim PLL() As Double Dim PLL10() As Double Const PI As Double = 3.14159265358979Const a As Double = 6378137Const e2 As Double = 0.00669437999014 Const LOG10e = 0.434294481903253'Функция вычисления геоцентрической широты по геодезическим широте и высоте Function Geoc(BB As Double, GH As Double) As Double

Dim GN As Double

Продолжение приложения Ж

```
If Abs(BB - PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo
Metka10
If Abs(BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo
Metkal0
GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2)
Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) *
Tan(BB))
GoTo Metkall
Metkal0:
Geoc = BB
Metkall:
End Function
'Функция для вычисления формулы
логарифм (корень (3) П (корень ((2i+1)/2i)))
Function KoefL(nnn As Long) As Double
Dim nni As Double
Dim nni As Long
Dim nnk As Integer
KoefL = 0
For nnj = 2 To nnn
KoefL = KoefL + 0.5 * (LOG((2 * nnj + 1)) - LOG((2))
* nnj)))
Next nnj
KoefL = KoefL + 0.5 * LOG(3)
End Function
'Главный модуль программы
Sub Log10Pnn()
Dim Bi As Integer
Nmax = 3000 'Максимальная степень функций Лежандра
ReDim PLL(Nmax, Nmax) As Double
ReDim PLL10 (Nmax, Nmax) As Double
'Формирование шапки таблиц
Лист1.Cells(1, 1) = "n \ B"
```

For N = 1 To Nmax
Лист1.Cells(N + 1, 1) = N
Next N
For $M = -89$ To 89
Лист1.Cells(1, M + 91) = M
Next M
'Начало цикла по геодезической широте
Bgr = -89
Bi = Fix(Bgr)
Metka:
'Расчет геодезической широты в радианах
B = Bgr * PI / 180
'Расчет геоцентрической широты
F = Geoc(B, 0)
'Вычисление и вывод на печать логарифмов функций
Лежандра
MLi = 2
For N = 1 To Nmax
PLL(N, N) = KoefL(N) + N * LOG(Cos(F))
'Натуральный логарифм Pnn
PLL10(N, N) = PLL(N, N) * LOG10е 'Десятичный
логарифм Pnn
Лист1.Cells(MLi, Bi + 91) = PLL10(N, N)
MLi = MLi + 1
Next N
Bi = Bi + 1
Bgr = Bi
If Bi <= 89 Then GoTo Metka
'Конец цикла
'Конец цикла

Приложение К

Комплект программ для вычисления минимальной степени функций Лежандра, для которой проявляется эффект «абсолютного

нуля»

'ПРОГРАММА РАСЧЕТА МИНИМАЛЬНОЙ СТЕПЕНИ, ПРИ КОТОРОЙ
НАЧИНАЕТСЯ ПРИНУДИТЕЛЬНОЕ ОБНУЛЕНИЕ
'ФУНКЦИЙ ЛЕЖАНДРА Pnn (проявление "эффекта
абсолютного нуля")
'Автор А. Дмитренко
Option Explicit
Dim Nmax As Long
Dim N As Long
Dim M As Long
Dim F As Double
Dim B As Double
Dim Bgr As Double
Dim MLi As Long
Dim PLL() As Double
Dim PLL10() As Double
Dim NO(180) As Double
Const PI As Double = 3.14159265358979
Const a As Double = 6378137
Const e2 As Double = 0.00669437999014
Const LOG10e = 0.434294481903253
'Функция вычисления геоцентрической широты по
геодезическим широте и высоте
Function Geoc(BB As Double, GH As Double) As Double
Dim GN As Double
If Abs(BB - PI / 2) <= 0.000000000001 Then GoTo
Metka10

If Abs(BB + PI / 2) <= 0.000000000001 Then GoTo Metka10
$GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2)$
Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) * Tan(BB))
GoTo Metkall
Metka10:
Geoc = BB
Metkal1:
End Function
'Функция для вычисления формулы
логарифм(корень(3)П(корень((2і+1)/2і)))
Function KoefL(nnn As Long) As Double
Dim nni As Double
Dim nnj As Long
Dim nnk As Integer
KoefL = 0
For nnj = 2 To nnn
KoefL = KoefL + 0.5 * (LOG((2 * nnj + 1)) - LOG((2
* nnj)))
Next nnj
KoefL = KoefL + 0.5 * LOG(3)
End Function
'Главный модуль программы
Sub NO()
Dim Bi As Integer
Nmax = 100000 'Максимальная степень функций
Лежандра
ReDim PLL(Nmax) As Double
ReDim PLL10(Nmax) As Double
'Формирование шапки таблиц
Лист1.Cells(1, 1) = "В"
Лист1.Cells(1, 2) = "n0"

'Начало цикла по геолезической широте
Bar = -89
$B_{i} = Fix(Bar)$
MLi = 2
Metka:
'Расчет геодезической широты в радианах
B = Bgr * PI / 180
'Расчет геоцентрической широты
F = Geoc(B, 0)
'Начало цикла по отысканию граничной степени n0
N = 1
M4:
PLL(N) = KoefL(N) + N * LOG(Cos(F)) 'Натуральный
логарифм Pnn
PLL10(N) = PLL(N) * LOG10е 'Десятичный логарифм
Pnn
II PLLIU(N) <= -310 Then GOTO MI EISE GOTO MZ
ML:
$\operatorname{NO}(\operatorname{BL} + \operatorname{SO}) = \operatorname{N}$
$\frac{1}{1000} = \frac{1}{1000} = 1$
MLi = MLi + 1
GOTO M3
M2 ·
N = N + 1
GoTo M4
'Конец цикла по отысканию n0
M3:
Bi = Bi + 1
Bgr = Bi
If Bi < 0 Then GoTo Metka
'Конец цикла
End Sub

Приложение Л

Комплект программ для вычисления и анализа точности первой модификации функций Лежандра

'ПРОГРАММА ВЫЧИСЛЕНИЯ ФУНКЦИЙ I МОДИФИКАЦИИ ПРЯМОЙ
РЕКУРСИИ КОЛОНН
'ОЦЕНКА ТОЧНОСТИ РАСЧЕТА ЭТИХ ФУНКЦИИ. Nmax=2800
'Автор А. Дмитренко
Option Explicit
Dim Nmax As Integer
Dim N As Long
Dim M As Long
Dim PL1() As Double
Dim F As Double
Dim B As Double
Dim Bgr As Double
Dim MLi As Long
Dim SP1() As Double
Dim SPL1() As Double
Dim sig() As Double
Dim sigL() As Double
Dim dPn() As Double
Dim dPnL() As Double
Const PI As Double = 3.14159265358979
Const a As Double = 6378137
Const e2 As Double = 0.00669437999014
'Функция вычисления геоцентрической широты по
геодезическим широте и высоте
Function Geoc(BB As Double, GH As Double) As Double
Dim GN As Double
If Abs(BB - PI / 2) <= 0.000000000001 Then GoTo Metkal0

```
If Abs(BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo
Metka10
GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2)
Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) *
Tan(BB))
GoTo Metkall
Metkal0:
Geoc = BB
Metkall:
End Function
'Функция для вычисления формулы
sqr(2*(2n+1))*Π(sqr(2i-1)/(2i)))
Function Koef(nnn As Long) As Double
Dim nnj As Long
Koef = 1
For nnj = 1 To nnn
  Koef = Koef * ((2 * nnj - 1) / Sgr((2 * nnj - 1)
* (2 * nnj)))
Next nnj
Koef = Koef * Sqr(2 * (2 * nnn + 1))
End Function
'Модуль вычисления функций I модификации прямой
рекурсии колонн
Sub FLech1()
ReDim PL1 (Nmax, Nmax) As Double
'Вычисление функций P(n,n) и P(n,n-1) I модификации
PL1(0, 0) = 10^{(-280)}
PL1(1, 0) = 10^{(-280)} * Sqr(3) * Sin(F)
For N = 1 To Nmax
```

Продолжение приложения Л

$PL1(N, N) = Koef(N) * 10 ^ (-280)$
PL1(N, N - 1) = Sqr(2 * N + 1) * Sin(F) * PL1(N)
-1, N-1)
Next N
'Прямая рекурсия колонн для функций I модификации
For N = 2 To Nmax
For $M = 0$ To $N - 2$
PL1(N, M) = Sin(F) * Sqr((2 * N - 1) / (N -
M) * (2 * N + 1) / (N + M)) * PL1(N - 1, M) -
Sqr($(2 * N + 1)$ / $(2 * N - 3) * (N + M - 1)$ / $(N + M - 1)$
M) * (N - M - 1) / (N - M)) * PL1(N - 2, M)
Next M
Next N
'Вывод на печать функций I модификации с n=Nmax
MLi = 1
For N = 0 To Nmax
If N <> Nmax Then GoTo Metkal
For $M = 0$ To N
Лист3.Cells(MLi, 1) = N
Лист3.Cells(MLi, 2) = M
Лист3.Cells(MLi, 4) = PL1(N, M)
MLi = MLi + 1
Next M
Metkal:
Next N
End Sub
'Главный модуль программы
Sub TochnModI()
Dim Bi As Integer
Nmax = 2800 'Максимальная степень функций I
модификации
REDIM SPI(NMAX) AS DOUDLE
ReDim dPn(Nmax) As Double

ReDim sig(Nmax) As Double
ReDim SPL1(Nmax) As Double
ReDim dPnL(Nmax) As Double
ReDim sigL(Nmax) As Double
'Формирование шапки таблицы
Лист1.Cells(2, 1) = "n\B"
Лист2.Cells(2, 1) = "n\B"
For N = 1 To Nmax
Π MCT1.Cells(N + 2, 1) = N
π Juct1.Cells(N + 4 + Nmax, 1) = N
Π MCT2.Cells(N + 2, 1) = N
Π NCT2.Cells(N + 4 + Nmax, 1) = N
Next N
For $M = -89$ To 89
Лист1.Cells(2, M + 91) = M
Лист1.Cells(4 + Nmax, M + 91) = M
Лист2.Cells(2, M + 91) = M
Лист2.Cells(4 + Nmax, M + 91) = M
Next M
'Начало цикла по геодезической широте
Bgr = -89
Bi = Fix(Bgr)
Metka:
'Расчет геодезической широты в радианах
B = Bgr * PI / 180
'Расчет геоцентрической широты
F = Geoc(B, 0)
'Вычисление функций I модификации
FLech1
'Обнуление сумм р'(n,m)^2

For N = 0 To Nmax
SP1(N) = 0
SPL1(N) = 0
Next N
'Вычисление сумм p'(nm)^2 с помощью логарифмирования
For N = 0 To Nmax
For $M = 0$ To N
SP1(N) = SP1(N) + (PL1(N, M) * 10 ^ 280 * Cos(F) ^ M) ^ 2
If F <> 0 Then SPL1(N) = SPL1(N) + Exp(2 * LOG(Abs(PL1(N, M))) + 2 * 280 * LOG(10) + 2 * M * LOG(Abs(Cos(F)))) Else SPL1(N) = SPL1(N) + (PL1(N, M) * 10 ^ 280) ^ 2
Next M
Next N
'Вычисление и вывод на печать, на Лист1, среднего отклонения p'(nm)^2 от теоретического значения (2n+1)
'Вычисление суммы квадратов среднего отклонения (функция sig)
MLi = 3
sig(0) = 0
sigL(0) = 0
Лист1.Cells(1, 1) = "Среднее отклонение p'(nm)^2 от теоретического значения (2n+1), рассчитанное без логарифмирования"
Лист1.Cells(Nmax + 3, 1) = "Среднее отклонение p'(nm)^2 от теоретического значения (2n+1), рассчитанное логарифмированием"
For N = 1 To Nmax
For N = 1 To Nmax dPn(N) = (SP1(N) - (2 * N + 1)) / N
For N = 1 To Nmax dPn(N) = (SP1(N) - (2 * N + 1)) / N dPnL(N) = (SPL1(N) - (2 * N + 1)) / N
For N = 1 To Nmax dPn(N) = (SP1(N) - (2 * N + 1)) / N dPnL(N) = (SPL1(N) - (2 * N + 1)) / N
For N = 1 To Nmax dPn(N) = (SP1(N) - (2 * N + 1)) / N dPnL(N) = (SPL1(N) - (2 * N + 1)) / N Лист1.Cells(MLi, Bi + 91) = dPn(N)

```
sig(N) = sig(N - 1) + dPn(N) * dPn(N)
   sigL(N) = sigL(N - 1) + dPnL(N) * dPnL(N)
  MLi = MLi + 1
Next N
'Вычисление и вывод на печать, на Лист2,
стандартного отклонения суммы Pnm^2 от
теоретического значения
MT_i = 3
Лист2.Cells(1, 1) = "Стандартное отклонение суммы
p'(nm)^2 от теоретического значения (2n+1),
рассчитанное без логарифмирования"
Лист2.Cells (Nmax + 3, 1) = "Стандартное отклонение
суммы p'(nm)^2 от теоретического значения,
рассчитанное логарифмированием"
For N = 1 To Nmax
   sig(N) = Sgr(sig(N) / N)
  sigL(N) = Sqr(sigL(N) / N)
   Лист2.Cells(MLi, Bi + 91) = sig(N)
   Лист2.Cells(MLi + Nmax + 2, Bi + 91) = sigL(N)
  MLi = MLi + 1
Next N
Bi = Bi + 1
Bgr = Bi
If Bi <= 89 Then GoTo Metka
'Конец цикла
End Sub
```

Приложение М

Комплект программ для вычисления и анализа точности второй модификации функций Лежандра

'ПРОГРАММА ВЫЧИСЛЕНИЯ ФУНКЦИЙ II МОДИФИКАЦИИ ПРЯМОЙ
РЕКУРСИИ КОЛОНН
'ОЦЕНКА ТОЧНОСТИ РАСЧЕТА ЭТИХ ФУНКЦИЙ. Nmax=2800
'Автор А. Дмитренко
Option Explicit
Dim Nmax As Integer
Dim N As Long
Dim M As Long
Dim PL() As Double
Dim PL2() As Double
Dim F As Double
Dim B As Double
Dim Bgr As Double
Dim MLi As Long
Dim SP2() As Double
Dim SPL2() As Double
Dim LogP() As Double
Dim z As Double
Dim sig() As Double
Dim sigL() As Double
Dim dPn() As Double
Dim dPnL() As Double
Const PI As Double = 3.14159265358979
Const a As Double = 6378137
Const e2 As Double = 0.00669437999014
Функция вычисления геоцентрической широты по
геодезическим широте и высоте
Function Geoc(BB As Double, GH As Double) As Double
Dim GN As Double

```
If Abs(BB - PI / 2) <= 0.000000000001 Then GoTo
Metka10
If Abs(BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo
Metka10
GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2)
Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) *
Tan(BB))
GoTo Metkall
Metkal0:
Geoc = BB
Metkall:
End Function
'Функция для вычисления формулы
sqr(2*(2n+1))*Π(sqr(2i-1)/(2i)))
Function Koef(nnn As Long) As Double
Dim nnj As Long
Koef = 1
For nnj = 1 To nnn
  Koef = Koef * ((2 * nnj - 1) / Sgr((2 * nnj - 1)
* (2 * nnj)))
Next nnj
Koef = Koef * Sqr(2 * (2 * nnn + 1))
End Function
'Функция для вычисления формулы логарифма
корень (3) П (корень ((2i+1)/2i))
Function KoefL(nnn As Long) As Double
Dim nni As Double
Dim nnj As Long
Dim nnk As Integer
KoefL = 0
For nnj = 2 To nnn
KoefL = KoefL + 0.5 * (LOG((2 * nnj + 1)) - LOG((2))
* nnj)))
```

Next nnj
KoefL = KoefL + 0.5 * LOG(3)
End Function
'Модуль вычисления многочленов и функций Лежандра
Sub FLech2()
ReDim LogP(Nmax, Nmax) As Double
ReDim PL(Nmax, Nmax) As Double
ReDim PL2(Nmax, Nmax) As Double
· · · ·
MLi = 1
LogP(0, 0) = 0
PL(0, 0) = 1
$PL2(0, 0) = 10^{-6} (-280)$
$PL2(1, 0) = 10^{-280} \text{ an(F)}$
$ \mathbf{D}_{\mathbf{u}} _{\mathbf{u}}$
ычисления логарифма функции $P(\Pi,\Pi)$, функции $p''(n,n)$, $p''(n$
For $N = 1$ To Nmax
$\frac{1}{100} \frac{1}{100} \frac{1}$
$PL(N, N) = Koef(N) * Cos(F) ^ N$
$PL2(N, N) = 10^{(-280)}$
$PL2(N, N - 1) = 10^{(-280)} * Sqr(2 * N + 1) *$
Sin(F)
Next N
'Рекурсионная формула для функций р"(n,m)
For N = 2 To Nmax
For $M = 0$ To $N - 2$
PL2(N, M) = Sin(F) * Sqr((2 * N - 1) / (N - 1))
M) * (2 * N + 1) / (N + M)) * PL2(N - 1, M) - (2 + M) + (2 + M)
$Sqr((2 ^ N + 1) / (2 ^ N - 3) ^ (N + M - 1) / (N + M)) + D(2/N - 2 M)$
$\frac{M}{M} \sim (N - M - 1) / (N - M) \sim PL2(N - 2, M)$
Next M
'Вывол на печать функций Р"(n.m) с n=Nmax

MLi = 1
For N = 0 To Nmax
If N <> Nmax Then GoTo Metkal
For $M = 0$ To N
Лист6.Cells(MLi, 1) = N
Лист6.Cells(MLi, 2) = M
Лист6.Cells(MLi, 4) = PL2(N, M)
MLi = MLi + 1
Next M
Metkal:
Next N
End Sub
'Главный модуль программы
Sub TochnModII()
Dim Bi As Integer
Nmax = 2800
ReDim SP2(Nmax) As Double
ReDim SPL2(Nmax) As Double
ReDim dPn(Nmax) As Double
ReDim sig(Nmax) As Double
ReDim dPnL(Nmax) As Double
ReDim sigL(Nmax) As Double
Формирование шапки таблицы
Лист1.Cells(2, 1) = "n\B"
Лист2.Cells(2, 1) = "n\B"
For N = 1 To Nmax
JINCTI. Cells $(N + 2, 1) = N$
JINCTI. Cells $(N + 4 + Nmax, 1) = N$
JINCT2. Cells $(N + 2, 1) = N$
$JINCT \angle .Cells(N + 4 + Nmax, 1) = N$
NEXT N

For $M = -89$ To 89
Лист1.Cells(2, M + 91) = M
Π MCT1.Cells(4 + Nmax, M + 91) = M
Π MCT2.Cells(2, M + 91) = M
Π MCT2.Cells(4 + Nmax, M + 91) = M
Next M
'Начало цикла по геодезической широте
Bgr = -89
Bi = Bgr
Metka:
'Расчет геодезической широты в радианах
B = Bgr * PI / 180
'Расчет геоцентрической широты
F = Geoc(B, 0)
'Вычисление функций II модификации
FLech2
'Обнуление сумм р"(n,m)^2
For N = 0 To Nmax
SP2(N) = 0
SPL2(N) = 0
Next N
'Вычисление сумм р"(nm)^2 с помощью
логарифмирования
For N = U To Nmax
For $M = U$ To N
$SP2(N) = SP2(N) + (PL2(N, M) * 10 ^ 280 * DL(M, M)) = 0.2$
$PL(M, M)) \sim 2$
II BI $\langle \rangle$ U Then SPL2(N) = SPL2(N) + Exp(2 ^ (100 (Jbc (DL2(N M)))) + 200 t LOC(10) + Loc (DL2(N M)))
$(LOG(ADS(FL2(N, M))) + 200 ^ LOG(LU) + LOGP(M, M)))$ $Flee SDI2(N) = SDI2(N) + (DI2(N M) + 10 ^ 200 + 100)$
$\frac{1}{1} \frac{1}{1} \frac{1}$
$\frac{1}{2} = I \cap C (Abs(DI2(N M)))$
z = IOG(RDS(IIZ(N, III)))

'SPL2(N) = SPL2(N) + Exp(2 * (z + 280 *
LOG(10) + LogP(M, M)))
Next M
Next N
'Вычисление и вывод на печать, на Лист1, среднего
отклонения p"(nm)^2 от теоретического значения
(2n+1)
Вычисление суммы квадратов среднего отклонения
(функция sig)
MLi = 3
sig(0) = 0
sigL(0) = 0
Лист1.Cells(1, 1) = "Среднее отклонение p''(nm)^2
от теоретического значения (2n+1), рассчитанное без
логарифмирования"
Листl.Cells(Nmax + 3, 1) = "Среднее отклонение
p''(nm)^2 от теоретического значения (2n+1),
рассчитанное логарифмированием"
FOR $N = 1$ TO NINGX
$\frac{dPn(N) - (SP2(N) - (2 ^ N + 1)) / N}{dPn(N) - (CD(2(N)) - (2 + N + 1)) / N}$
$dPIIL(N) = (SPIZ(N) = (Z ^ N + I)) / N$
$\mathbf{D} = \mathbf{D} = $
JINCTI.CEIIS(MLI, BI + 9I) = dPn(N)
JINCTI.CEIIS(MLI + NMAX + 2, BI + 9I) = OPIL(N)
rig(N) = rig(N = 1) + dDr(N) + dDr(N)
$\operatorname{SIG}(N) = \operatorname{SIG}(N = 1) + \operatorname{dPH}(N) \wedge \operatorname{dPH}(N)$
$\operatorname{SIGL}(N) = \operatorname{SIGL}(N = 1) + \operatorname{dPIIL}(N) \wedge \operatorname{dPIIL}(N)$
MI.i = MI.i + 1
Novt N
'Вычисление и вывол на печать, на Лист2.
стандартного отклонения суммы P"nm^2 от
теоретического значения
MLi = 3

Продолжение приложения М

· ·
Лист2.Cells(1, 1) = "Стандартное отклонение суммы
p''(nm)^2 от теоретического значения (2n+1),
рассчитанное без логарифмирования"
Лист2.Cells(Nmax + 3, 1) = "Стандартное отклонение
суммы p''(nm)^2 от теоретического значения,
рассчитанное логарифмированием"
For N = 1 To Nmax
sig(N) = Sqr(sig(N) / N)
<pre>sigL(N) = Sqr(sigL(N) / N)</pre>
Лист2.Cells(MLi, Bi + 91) = sig(N)
Лист2.Cells(MLi + Nmax + 2, Bi + 91) = sigL(N)
MLi = MLi + 1
Next N
Bi = Bi + 1
Bgr = Bi
If Bi <= 89 Then GoTo Metka
End Sub

Приложение Н

Комплект программ для вычисления и анализа точности функций Лежандра, определенных методом логарифмирования

'ПРОГРАММА ВЫЧИСЛЕНИЯ ФУНКЦИЙ ЛЕЖАНДРА МЕТОДОМ
ОПЕНКА ТОЧНОСТИ РАСЧЕТА ЭТОГО МЕТОЛА. Nmax=3000
'Автор А. Дмитренко
Option Explicit
Dim Nmax As Integer
Dim Npr As Integer
Dim N As Long
Dim M As Long
Dim PL() As Double
Dim PL3() As Double
Dim zn() As Integer
Dim F As Double
Dim B As Double
Dim Bgr As Double
Dim MLi As Long
Dim SPL() As Double
Dim SPL3() As Double
Dim SigL() As Double
Dim dPnL() As Double
Dim Bi As Integer
0
Const PI As Double = 3.14159265358979
Const a As Double = $63/8137$
CONST 62 AS DOUDTE = 0.0000943/999014
РЕОДЕЗИЧЕСКИМ ШИРОТЕ И ВЫСОТЕ

Продолжение приложения Н

```
Function Geoc(BB As Double, GH As Double) As Double
Dim GN As Double
If Abs(BB - PI / 2) <= 0.000000000001 Then GoTo
Metka10
If Abs(BB + PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo
Metka10
GN = a / Sqr(1 - e2 * Sin(BB) ^ 2)
Geoc = Atn((GN * (1 - e2) + GH) / (GN + GH) *
Tan(BB))
GoTo Metkall
Metkal0:
Geoc = BB
Metkall:
End Function
'Функция для вычисления формулы
(корень (3) П (корень ((2i+1)/2i)))
Function Koef(nnn As Long) As Double
Dim nnj As Long
Koef = 1
For nnj = 1 To nnn
  Koef = Koef * ((2 * nnj - 1) / Sqr((2 * nnj - 1)
* (2 * nnj)))
Next nnj
Koef = Koef * Sqr(2 * (2 * nnn + 1))
End Function
'Функция для вычисления формулы логарифма
(корень (3) П (корень ((2i+1)/2i)))
Function KoefL(nnn As Long) As Double
Dim nnj As Long
KoefI = 0
```

```
For nnj = 2 To nnn
   KoefL = KoefL + 0.5 * (LOG((2 * nnj + 1)) -
LOG((2 * nnj)))
Next nnj
KoefL = KoefL + 0.5 * LOG(3)
End Function
'Модуль вычисления функций Лежандра методом
логарифмирования
Sub FLech3()
Dim D As Double
ReDim PL(Nmax, Nmax) As Double
ReDim PL3 (Nmax, Nmax) As Double
ReDim zn (Nmax, Nmax) As Integer
'Расчет функций Лежандра в точках полюса
If Abs(F - PI / 2) <= 0.0000000000001 Then GoTo
Metka3
If Abs(F + PI / 2) <= 0.000000000001 Then GoTo
Metka4
GoTo Metka5
Metka3:
  For N = 0 To Nmax
   PL(N, 0) = 1
  Next N
  For N = 1 To Nmax
 For M = 0 To N
     PL(N, M) = 0
    Next M
 Next N
GoTo Metka6
Metka4:
GoTo Metka6
Metka5:
```

MLi = 1
'Вычисление функций Лежандра классическим методом
'Функции P(n,n), P(n,n-1)
PL(0, 0) = 1
PL(1, 0) = Sqr(3) * Sin(F)
For N = 1 To Nmax
$PL(N, N) = Koef(N) * Cos(F) ^ N$
PL(N, N - 1) = Sqr(2 * N + 1) * Sin(F) * PL(N)
- 1, N - 1)
Next N
'Прямая рекурсия колонн
For N = 2 To Nmax
For $M = 0$ To $N - 2$
PL(N, M) = Sin(F) * Sqr((2 * N - 1) / (N - 1))
M) * $(2 * N + 1) / (N + M)$ * PL $(N - 1, M)$ - Sqr $((2)$
* N + 1) / (2 * N - 3) * (N + M - 1) / (N + M) * (N)
-M - 1) / (N - M) + PL(N - 2, M)
Next M
Next N
'Вычисление функций Лежандра логарифмическим
методом
If $B_1 = 0$ Then GoTO MI
'Функции P(n,n), P(n,n-1)
zn(0, 0) = 1
PL3(0, 0) = LOG(1)
PL3(1, 0) = 0.5 * LOG(3) + LOG(Abs(Sin(F)))
zn(1, 0) = Sgn(F)
For $N = 1$ TO NMAX
$PLS(N, N) = KOEIL(N) + N \wedge LUG(UOS(F))$ $DLS(N, N) = 0 + LOC(2 + N + 1) + 1$
$FLS(N, N - I) = U.S \wedge LUG(Z \wedge N + I) + UC(Aba(Sin(E))) + DI2(N - 1 N - 1)$
LUG(ADS(SIII(F))) + FLS(N - 1, N - 1)
$\frac{2\Pi(N, N) - I}{2\pi(N - 1) - San(E)}$
$\frac{2\Pi(N, N-1) - SG\Pi(F)}{Nout N}$
NEXL N

'Прямая рекурсия колонн
For N = 2 To Nmax
For $M = 0$ To $N - 2$
D = Sqr((N + M - 1) / (2 * N - 3) * (N - M) - 1) / (2 * N - 1)) * Exp(PL3(N - 2, M) - PL3(N - 1, M)) / Sin(F) * zn(N - 2, M) * zn(N - 1, M)
If Abs(D) $>$ 1 Then GoTo L1
PL3(N, M) = LOG(Abs(Sin(F))) + 0.5 * (LOG(2 * N - 1) - LOG(N - M) + LOG(2 * N + 1) - LOG(N + M)) + PL3(N - 1, M) + LOG(1 - D)
= 1 Else 7n(N M) = -1
G010 L3
т1.
DI2(N M) = 0.5 * (IOC(2 * N + 1) = IOC(2 *
$\begin{array}{l} \text{FLS}(N, M) = 0.5 \text{ w} (\log(2 \text{ w} N + 1)) = \log(2 \text{ w} N + 1) \\ \text{N} = 0.5 \text{ w} (\log(2 \text{ w} N + 1)) = \log(2 \text{ w} N + 1) \\ \text{N} = 10 \text{ G}(N + M - 1) = 10 \text{ G}(N + M) + 10 \text{ G}(N - M - 1) \\ \text{O}(N - M) + \text{PLS}(N - 2, M) + 10 \text{ G}(1 - 1 \text{ / } D) \end{array}$
If $zn(N - 2, M) > 0$ Then $zn(N, M) = -1$ Else $zn(N, M) = 1$
L3:
Next M
Next N
Metka6:
'Вывод на печать функций Лежандра со степенью Npr
Лист3.Cells(1, 1) = "N"
Лист3.Cells(1, 2) = "M"
Лист3.Cells(1, 3) = "P(n,m)"
Лист3.Cells $(1, 4) = "lnP(n,m)"$
Лист3.Cells(1, 5) = "znak(n,m)"
MLi = 2
For N = 0 To Nmax

Продолжение приложения Н

If N <> Nor Then Cotto NMNM
For M = 0 mo N
$\frac{1}{100} = 0 10 \text{N}$
$\frac{1}{10000000000000000000000000000000000$
JIACT3.CETIS(MLI, 2) = M
JIACTS.CETIS(MLI, S) = PL(N, M)
JINCT3.CEIIS(ML1, 4) = PL3(N, M)
JINCT3.CEIIS(ML1, 5) = Zn(N, M)
$JINCT3.CEIIS(ML1, 6) = Exp(PL3(N, M)) ^ {Zn(N, M)}$
Next M
NMNM:
Next N
M1 .
End Sub
Главный модуль программы
Sub TochLegrLog()
Nmax = 3000 'Максимальная степень функций Лежандра
Npr = 3000 'Степень функций, выводимых на печать
ReDim SPL3(Nmax) As Double
ReDim dPnL(Nmax) As Double
ReDim SigL(Nmax) As Double
'Формирование шапки таблицы
Лист1.Cells(2, 1) = "n\B"
Лист2.Cells(2, 1) = "n\B"
For N = 1 To Nmax
Π MCT1.Cells(N + 2, 1) = N
Π MCT2.Cells(N + 2, 1) = N
Next N
For $M = -89$ To 89
Лист1.Cells(2, M + 91) = M
Продолжение приложения Н

Лист2.Cells(2, M + 91) = M
Next M
'Начало цикла по геодезической широте
Bgr = -89
Bi = Fix(Bgr)
Metka:
'Расчет геодезической широты в радианах
B = Bgr * PI / 180
'Расчет геоцентрической широты
F = Geoc(B, 0)
'Вычисление функций Лежандра методом
логарифмирования
FLech3
'Обнуление сумм р'"(n,m)^2
For N = 0 To Nmax
SPL3(N) = 0
Next N
'Вычисление сумм p"'(nm)^2 с помощью
логарифмирования
For $N = 0$ To Nmax
For $M = 0$ To N
If Bi $\langle \rangle$ 0 Then SPL3(N) = SPL3(N) + Exp(2 *
PL3(N, M)) Else SPL3(N) = SPL3(N) + PL(N, M) ^ 2
Next M
Next N
'Вычисление и вывод на печать, на Лист1, среднего
отклонения p"'(nm)^2 от теоретического значения
(2n+1)
'Вычисление суммы квадратов среднего отклонения
(функция sig)

MLi = 3
$\operatorname{SigL}(0) = 0$
Лист1.Cells(1, 1) = "Среднее отклонение p''' (nm)^2
от теоретического значения (2n+1)"
For N = 1 To Nmax
dPnL(N) = (SPL3(N) - (2 * N + 1)) / N
Лист1.Cells(MLi, Bi + 91) = dPnL(N)
SigL(N) = SigL(N - 1) + dPnL(N) * dPnL(N)
MLi = MLi + 1
Next N
'Вычисление и вывод на печать, на Лист2,
стандартного отклонения суммы Pnm^2 от
теоретического значения
MLi = 3
Лист2.Cells(1, 1) = "Стандартное отклонение суммы p'''(nm)^2 от теоретического значения (2n+1)"
For N = 1 To Nmax
SigL(N) = Sqr(SigL(N) / N)
Лист2.Cells(MLi, Bi + 91) = SigL(N)
MLi = MLi + 1
Next N
B1 = B1 + 1
Bgr = B1
If Bi <= 89 Then GoTo Metka
'Конец цикла
End Sub

Научное издание

Дмитренко Александр Петрович

Современные трансформации определения геоида

Монография

Издательство «Минерал» АГНУ: Директор Н.С. Куцый Редактор О.И. Ткач Компьютерный набор и верстка авторская

> Подписано к печати 10.08.2012. Формат 60х84/16 Бумага офсетная. Ризография. Усл. печ. листов 11. Тираж 300 экз. Заказ № 28.

Издательство «Минерал» АГН Украины 50002, Кривой Рог, ул. Пушкина, 44. Отпечатано в типографии «Октан-Принт»