

Во всех произведенных вычислениях веса не учитывались, так как длины всех ходов приблизительно равны.

Следовательно, на основании выполненных вычислений заключаем, что предложенный нами единый алгоритм уравнивания геодезических сетей [1] можно применять и при обработке нивелировок.

Список литературы: 1. Монин И. И. Единый алгоритм составления условных уравнений в геодезических сетях. — Геодезия, картография и аэрофотосъемка, 1982, вып. 35. 2. Линник Ю. В. Метод наименьших квадратов и основы теории обработки наблюдений. — М.: Госиздат, 1958.

Статья поступила в редколлегию 15. 01. 82

УДК 528.21/22

И. Ф. МОНИН

### К ОПРЕДЕЛЕНИЮ МАССЫ И ПОТЕНЦИАЛА ЗЕМЛИ

В настоящее время постоянную  $fM$  — произведение гравитационной постоянной на массу Земли, или, как ее стали называть, геоцентрическую гравитационную постоянную, уверенно определяют из наблюдения космических летательных аппаратов, запускаемых к планетам [2, 7]. Определение гравитационного потенциала  $W_0$  в исходном пункте нивелировок основано на совместном использовании данных спутниковых наблюдений и наземных геодезических измерений [2, 7, 8].

Постоянные  $fM$ ,  $W_0$  и др. принято называть основными параметрами уровня эллипсоида нормальной Земли, причем, как известно [1]:

$$fM = a^2 g_e \left( 1 - \alpha + \frac{3}{2}q - \frac{15}{14}\alpha q - \dots \right), \quad (1)$$

$$W_0 = ag_e \left( 1 - \frac{2}{3}\alpha + \frac{11}{6}q - \frac{1}{5}\alpha^2 - \frac{4}{7}\alpha q - \dots \right), \quad (2)$$

где  $a$  — большая полуось эллипсоида;  $\alpha$  — его сжатие;  $g_e$  — экваториальная постоянная земного ускорения;  $q = \omega^2 a / g_e$ ;  $\omega$  — угловая скорость суточного вращения Земли.

Уже давно М. С. Молоденский показал возможность определения  $g_e$  из обработки измерений ускорения силы тяжести на поверхности Земли. Можно надеяться, что в ближайшие годы прямые определения  $g_e$  будут чаще применяться, так как сейчас интенсивно ведутся гравиметрические съемки на суше и на водной поверхности Мирового океана.

Совместная обработка спутниковых данных и наземных измерений позволяет весьма надежно определять  $a$ ,  $\alpha$ ,  $g_e$  и др. пара-

метры нормального гравитационного поля Земли, а также уточнять фигуру и гравитационное поле.

В статьях [3—6] показана возможность и получены формулы для уточнения массы и потенциала Земли на основании аномалий силы тяжести и их производных. В этой статье предлагаются аналогичные формулы для определения тех же величин по аномалиям силы тяжести и высотам геоида.

Напишем известные соотношения теории фигуры Земли:

$$\frac{\partial T}{\partial \rho} + \frac{2T}{\rho} = -\Delta g + \frac{2}{\rho}(W_0 - U_0), \quad (3)$$

$$T = g_e \zeta + W_0 - U_0, \quad (4)$$

где  $T$  — возмущающий гравитационный потенциал во внешнем пространстве;  $\Delta g$  — смешанная аномалия силы тяжести;  $\rho$  — расстояние от центра земного эллипсоида до текущей точки поверхности Земли;  $W_0$ ,  $U_0$  — гравитационные потенциалы Земли на уровне моря и уровня эллипсоида на его поверхности;  $\zeta$  — расстояние между эллипсоидом и геоидом (высота геоида); (3) — граничное условие для возмущающего потенциала или основное уравнение гравиметрии.

Представляя возмущающий потенциал во внешнем пространстве, аномалии силы тяжести и высоты геоида на сфере радиуса  $\rho$  рядами сферических функций:

$$T = \sum_0^{\infty} \left( \frac{a}{\rho} \right)^{n+1} T_n, \quad (5) \quad \Delta g = \sum_0^{\infty} \Delta g_n, \quad \zeta = \sum_0^{\infty} \zeta_n, \quad (6)$$

где  $T_n$ ,  $\Delta g_n$ ,  $\zeta_n$  — сферические функции  $n$ -го порядка в разложении возмущающего потенциала, аномалий силы тяжести и высот геоида, легко получить на основании (3), (4), (5), (6) зависимости между сферическими функциями нулевого порядка:

$$T_0 = -a \Delta g_0 + 2(W_0 - U_0), \quad (7)$$

$$T_0 = g_e \zeta_0 + W_0 - U_0. \quad (8)$$

Для текущей точки внешнего пространства имеет место следующее разложение для возмущающего потенциала:

$$T = W_r - W_e = V_r - V_e = \frac{f \Delta M}{\rho} + \dots, \quad (9)$$

где  $W$  — потенциал силы тяжести геоида или уровня эллипсоида,  $V$  — потенциал притяжения;  $\Delta M$  — разность масс геоида и уровня эллипсоида.

Следовательно, сферическая функция нулевого порядка в разложении возмущающего потенциала может быть выражена и так:

$$T_0 = \frac{f \Delta M}{a}. \quad (10)$$

В результате на основании (7), (8), (10) получаем следующую зависимость:

$$\frac{f\Delta M}{a} = -a\Delta g_0 + 2(W_0 - U_0), \quad (11)$$

$$\frac{f\Delta M}{a} = g_e \zeta_0 + W_0 - U_0. \quad (12)$$

Применяя к  $\Delta g_0$  и  $\zeta_0$  в равенствах (11) и (12) теорему восстановления сферических функций

$$F_n = \frac{2n+1}{4\pi} \int F P_n(\cos \psi) d\sigma, \quad F = \sum_0^{\infty} F_n, \quad (13)$$

где  $F$  — произвольная непрерывная функция сферических координат, заданная на сфере радиуса  $a$ ;  $F_n$  — сферическая функция  $n$ -го порядка;  $P_n(\cos \psi)$  — полином Лежандра;  $\psi$  — угловое расстояние между текущей и фиксированной точками сферы;  $d\sigma$  — элемент поверхности единичной сферы, найдем:

$$\Delta g_0 = \frac{1}{4\pi} \int \Delta g d\sigma, \quad \zeta_0 = \frac{1}{4\pi} \int \zeta d\sigma, \quad (14)$$

а подставляя (14) в равенства (11) и (12), напомним два уравнения, определяющие  $f\Delta M$  и  $W_0 - U_0$ :

$$\frac{f\Delta M}{a} = -\frac{a}{4\pi} \int \Delta g d\sigma + 2(W_0 - U_0),$$

$$\frac{f\Delta M}{a} = \frac{g_e}{4\pi} \int \zeta d\sigma + W_0 - U_0.$$

Таким образом, предложенные формулы для уточнения массы и потенциала Земли имеют вид:

$$f\Delta M = \frac{a^2 g_e}{4\pi} \int \left( \frac{2\zeta}{a} + \frac{\Delta g}{g_e} \right) d\sigma, \quad (15)$$

$$W_0 - U_0 = \frac{a g_e}{4\pi} \int \left( \frac{\zeta}{a} + \frac{\Delta g}{g_e} \right) d\sigma. \quad (16)$$

Проверим формулы (15) и (16) на модели, взятой из работы [3]. В качестве геоида там принят уровенный эллипсоид Красовского; за отсчетную поверхность взят эллипсоид вращения, у которого большая полуось такая же, а малая на 100 м больше, чем у эллипсоида Красовского. Используемая модель имеет следующие характеристики гравитационного поля:

$$\Delta g = g_e \Delta \beta \sin^2 \Phi, \quad \zeta = -a \Delta \alpha \sin^2 \Phi, \quad (17)$$

где  $\Phi$  — геоцентрическая широта,  $\Delta \alpha = 0,0000157$  — разность между сжатиями геоида и эллипсоида;  $\Delta \beta = -0,0000158$  — разность между коэффициентами  $\beta$  в нормальной формуле для силы тяжести на геоиде и уровенном эллипсоиде.

Подставляя в формулы (15) и (16) вместо аномалий силы тяжести  $\Delta g$  и высот геоида  $\zeta$  их выражения (17) и замечая, что

$$\int \sin^2 \Phi d\sigma = \frac{4}{3} \pi,$$

будем иметь:

$$f\Delta M = \frac{a^2 g_e}{4\pi} \int (-2\Delta \alpha + \Delta \beta) \sin^2 \Phi d\sigma = \frac{1}{3} a^2 g_e (-2\Delta \alpha + \Delta \beta), \quad (18)$$

$$W_0 - U_0 = \frac{a g_e}{4\pi} \int (-\Delta \alpha + \Delta \beta) \sin^2 \Phi d\sigma = \frac{1}{3} a g_e (-\Delta \alpha + \Delta \beta). \quad (19)$$

Из формул (1) и (2) находим:

$$f\Delta M = -a^2 g_e \Delta \alpha, \quad (20) \quad W_0 - U_0 = -\frac{2}{3} a g_e \Delta \alpha. \quad (21)$$

Сравнивая формулы (18) и (20), (19) и (21), видим, что результаты вычислений по ним отличаются друг от друга в пределах точности решения задачи сферического случая. Таким образом, формулы (15) и (16) позволяют вычислять  $f\Delta M$  и  $W_0 - U_0$  с относительной погрешностью порядка сжатия Земли. Данные аномалий силы тяжести  $\Delta g$  и высот геоида  $\zeta$  нужно брать из наземных и спутниковых наблюдений.

Список литературы: 1. Жонголович И. Д. Внешнее гравитационное поле и фундаментальные постоянные, связанные с ним. — Тр. Ин-та теор. астроном. АН СССР, 1952, вып. 3. 2. Машимов М. М. Уравнивание геодезических сетей. — М.: Недра, 1979. 3. Монин И. Ф. К определению массы Земли. — Геодезия, картография и аэрофотосъемка, 1976, вып. 24. 4. Монин И. Ф. Про визначення гравітаційного потенціалу Землі на геоїді. — ДАН УРСР. Сер. Б, 1967, № 8. 5. Монин И. Ф. Про можливість визначення гравітаційного потенціалу Землі на геоїді з гравіметричних вимірів. — ДАН УРСР. Сер. Б, 1971, № 7. 6. Монин И. Ф. Про вибір гравітаційного потенціалу на еліпсоїді в теорії фігури Землі. — ДАН УРСР. Сер. Б, 1971, № 8. 7. Пеллинен Л. П. Высшая геодезия. — М.: Недра, 1978. 8. Юркина М. И. Потенциал в начале счета высот и контроль геометрического нивелирования. — Геодезия и картография, 1981, № 10.

Статья поступила в редколлегию 12. 11. 81