### Геодезическая гравиметрия 2018

# Домашнее задание № 6

# Абсолютные измерения силы тяжести

Крайний срок сдачи: 17 апреля 2018 г.

#### Основы баллистического метода

Теоретической основой баллистического метода определения абсолютного значения ускорения силы тяжести является закон ускоренного движения пробного тела в поле силы тяжести. Для системы координат, связанной с гравитационным полем ось z совпадает с направлением силы тяжести, поэтому можно записать

$$m\ddot{z} = mg(z)$$
,

где m — масса пробного тела,  $\ddot{z}=\frac{\mathrm{d}^2z}{\mathrm{d}t^2}$  (t — время), g — сила тяжести. В общем случае гравитационное поле Земли является неоднородным (то есть величина ускорения силы тяжести меняется с высотой), поэтому раскладывая g(z) в ряд, получаем дифференциальное уравнение движения в неоднородном поле силы тяжести

$$\ddot{z} = g_0 + g_z z,$$

где  $g_0$  — ускорение силы тяжести в начале координат при z=0 и t=0;  $g_z=W_{zz}=\frac{\partial g}{\partial z}$  — вертикальный градиент силы тяжести.

Решая уравнение для начальных условий

$$z(0) = z_0, \quad \dot{z}(0) = 0, \quad g_z = const,$$

получаем

$$z(t) = \frac{g_0 t^2}{2} + z_0 \operatorname{ch} \sqrt{g_z} t + \frac{v_0}{\sqrt{g_z}} \operatorname{sh} \sqrt{g_z} t.$$

Разлагая гиперболические функции в ряд и пренебрегая членами, содержащими градиент во второй степени, получаем

$$z(t) = z_0 + v_0 t + \frac{1}{2} g_0 t^2 + \frac{1}{2} g_z t^2 \left( z_0 + \frac{1}{3} v_0 t + \frac{1}{12} g_0 t^2 \right),$$

или

$$z(t) = z_0 + v_0 t + \frac{1}{2} g_0 t^2 + \frac{1}{6} g_z v_0 t^3 + \frac{1}{24} g_z g_0 t^4.$$
 (1)

Уравнение связывает величину ускорения силы тяжести  $g_0$  с параметрами движения пробной массы — пройденным путём z и временем t, которые могут быть измерены. Это исходное уравнение для всех баллистических гравиметров.

Вертикальный градиент силы тяжести  $g_z$  имеет нормальное значение -308,6 мкГал/м, однако это величина не постоянна на поверхности Земли. Градиент, как и сила тяжести, меняется из-за влияния близлежащих масс. На каждом гравиметрическом пункте он свой. Реальную величину  $g_z$  определяют из отдельных измерений со статическими гравиметрами, однако это делают не всегда или не всегда делают до момента начала абсолютных измерений.

Поэтому полезно избавиться от величины  $g_z$  в уравнении движения (1). Записываем упрощённо

 $z(t) = z_0^* + v_0^* t + \frac{1}{2} g_0^* t^2.$  (2)

Высота, на которой сила тяжести равна величине  $g_0^*$  называется эффективной высотой и обычно обозначается как  $h_{eff}$ . Значение ускорения силы тяжести на эффективной высоте не зависит от вертикального градиента.

Если за время свободного падения произведено N измерений пути  $z_i$  и времени  $t_i$  отсчитываемых от одного момента времени, то получим набор из N функционально связанных зависимостей вида

$$z_i = z_0^* + v_0^* t_i + \frac{1}{2} g_0^* t_i^2 + \varepsilon_i,$$

где  $\varepsilon$  — неучтенные (случайные) ошибки измерений времени и расстояния. Это простое уравнение можно решить методом полиномиальной регрессии ( $\varepsilon$  — нормально распределённая случайная величина с нулевым математическим ожиданием). Согласно методу наименьших квадратов

$$\sum_{i=1}^{N} \varepsilon_i^2 \to \min,$$

а искомый вектор параметров  $\mathbf{x} = [z_0^*, v_0^*, g_0^*]^T$  является решением нормального уравнения

$$\mathbf{x} = \left(\mathbf{A}^T \mathbf{A}\right)^{-1} \mathbf{A}^T \mathbf{y},\tag{3}$$

где

$$\mathbf{A} = \begin{bmatrix} \frac{\partial z_1}{\partial x_1} & \frac{\partial z_1}{\partial x_2} & \frac{\partial z_1}{\partial x_3} \\ \frac{\partial z_2}{\partial z_2} & \frac{\partial z_2}{\partial x_2} & \frac{\partial z_2}{\partial x_3} \\ \frac{\partial z_3}{\partial x_1} & \frac{\partial z_3}{\partial x_2} & \frac{\partial z_3}{\partial x_3} \\ \vdots & \vdots & \vdots \\ \frac{\partial z_N}{\partial x_1} & \frac{\partial z_N}{\partial x_2} & \frac{\partial z_N}{\partial x_3} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & t_1 & \frac{1}{2}t_1^2 \\ 1 & t_2 & \frac{1}{2}t_2^2 \\ 1 & t_3 & \frac{1}{2}t_2^2 \\ 1 & t_3 & \frac{1}{2}t_3^2 \\ \vdots & \vdots & \vdots \\ 1 & t_N & \frac{1}{2}t_N^2 \end{bmatrix}$$

— матрица коэффициентов,  $\mathbf{y} = [z_1, z_2, z_3, \dots, z_N]$  — вектор измеренных расстояний. Решая уравнение (3), получим величины  $z_0^*$ ,  $v_0^*$  и  $g_0^*$  на эффективной высоте.

Эффективная высота находится внутри интервала измерений и её нельзя непосредственно измерить. Для того, что бы связать её с измеренной высотой установки гравиметра над пунктом, необходимо вычислить расстояние между эффективной высотой и начальным положением пробного тела ( $z=0,\,t=0,\,v=0$ ), высота h которого известна (измерена). Приближённо (существуют более точные, но и более громоздкие зависимости) это можно сделать так

$$h_{eff} = h - \underbrace{\frac{1}{2} \frac{v_0^{*2}}{g_0^*}}_{h_0} - \underbrace{\left(\frac{1}{3} \Delta z + \frac{1}{6} v_0^* \Delta t\right)}_{h_1},$$

где  $h_0$  — расстояние от начального положения тела до начала измерений,  $h_1$  — расстояние от начала измерений до эффективной высоты,  $\Delta z$  — весь пройденный путь за полное время броска  $\Delta t$ .

#### Исходные данные

Исходными данными для домашнего задания служат результаты абсолютных измерений с лазерным баллистическим гравиметром  $\Gamma E \Pi - M$  на пункте Государственной фундаментальной гравиметрической сети ( $\Gamma \Phi \Gamma C$ ) «ЦНИИГАиК» (Москва):

$arphi\left[^{\circ} ight]$	$\lambda  [^{\circ}]$	H[M]
55,85503	37,51604	153

Измерения выполнены несимметричным способом методом многих (N=5000) станций. Для гравиметра типа ГБЛ–М время одного броска  $\Delta t \approx 0.2\,\mathrm{c}$ , за которое пробное тело проходит расстояние  $\Delta z \approx 0.66\,\mathrm{m}$ .

Значения  $g_0^*$  осреднены программой постобработки результатов измерений для отдельных серий измерений. Одна серия обычно составляет 100 бросков (единичных измерений) длительностью  $\approx 17$  минут. Каждый бросок обрабатывается отдельно, при этом каждый раз решается уравнение типа (3).

Для каждой серии измерений приведены

- 1. дата и среднее время серии (UTC+00);
- 2. среднее значение ускорения силы тяжести  $g_0^*$  по серии, мк $\Gamma$ ал;
- 3. стандартное отклонение  $\sigma_{g_0^*}$  среднего значения, мк $\Gamma$ ал;
- 4. число бросков, принятых в обработку N (после отбраковки грубых вылетов);
- 5. среднее значение атмосферного давления P по серии, мм.рт.ст;
- 6. среднее значение скорости  $v_0^*$  в начале измерений;
- 7. остаточное давление в вакуумной камере  $B_i$ ;
- 8. среднее значение поправки за прилив, мкГал;
- 9. эффективная высота  $h_{eff}$ , для которой определена величина  $g_0^*$ , м;

#### Содержание задания

Окончательная обработка результатов нескольких серий измерений на пункте и оценка точности.

### Порядок обработки

1. Абсолютное значение силы тяжести на пункте из наблюдений в каждой серии вычисляется по формуле

$$g = g_0^* + \Delta g_B + \Delta g_\lambda + \Delta g_a + \Delta g_{tide} + \Delta g_{polar},$$

где  $\Delta g_B$  — поправка за остаточное давление воздуха в баллистической камере;  $\Delta g_\lambda$  — поправка за конечность скорости света;  $\Delta g_a$  — поправка за изменение атмосферного давления;  $\Delta g_{tide}$  — поправка за прилив;  $\Delta g_{polar}$  — поправка за движение полюса.

Поправку за остаточное давление находят по формуле

$$\Delta g_B = \underbrace{5,0}_{\alpha} B_i$$
 [мкГал],

величина  $B_i$  выражена в единицах  $10^{-8}$  Па,  $\alpha = 5.0$  — коэффициент, определяемый экспериментально.

Поправка за конечность скорость света (доплеровское сокращение длины волны) равна

 $\Delta g_{\lambda} = \frac{3}{c} g_0^* \left( v_0^* + \frac{1}{2} g_0^* \Delta t \right),$ 

где  $c=299792458\,\mathrm{m/c}$  — скорость света,  $g_0^*$  — вычисленное значение силы тяжести,  $v_0^*$  — скорость падающего тела в момент начала измерений;  $\Delta t$  — полное время измерений в броске.

Поправка за изменение атмосферного давления вычисляется по формуле

$$\Delta g_a = 0.4 \left( P - P_0 \right),\,$$

где P — атмосферное давление в **мм.рт.ст**,  $P_0$  — нормальное (модельное) атмосферное давление в **мм.рт.ст**. которое вычисляется так

$$P_0 = 1013,25 \left(1 - \frac{0,0065H}{288,15}\right)^{5.2599}$$
 [мбар],

где H — высота пункта над уровнем моря. Барометрический фактор K=0,4 здесь изменён по сравнению с рекомендованным IAG значением K=0,3 по причине того, что давление выражено в мм.рт.ст, а не в милибарах.

Поправка за движение полюса вычисляется по формуле

$$\Delta g_{polar} = -1{,}164 \times 10^8 \omega^2 a \sin 2\varphi \left(\frac{x_p}{\rho''}\cos \lambda - \frac{y_p}{\rho''}\sin \lambda\right)$$
 [мкГал],

где  $\omega$  — угловая скорость вращения Земли; a — большая полуось,  $\varphi$ ,  $\lambda$  — широта и долгота пункта;  $x_p, y_p$  — координаты полюса;  $\rho'' = \frac{360^\circ \times 60' \times 60''}{2\pi} \approx 206265''$ .

Координаты полюса на заданную дату взять с сайта Международной службы вращения Земли (IERS):

https://datacenter.iers.org/eop/-/somos/5Rgv/latest/9 Описание данных:

https://datacenter.iers.org/eop/-/somos/5Rgv/getMeta/9/finals2000A.all.

Величина поправки за прилив приведена в задании.

2. Окончательный результат  $\bar{q}$  находят как среднее из результатов n серий

$$\bar{g} = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^{n} g. \tag{4}$$

3. Для оценки точности сначала вычисляют выборочное стандартное отклонение (среднюю квадратическую ошибку)

$$\sigma_g = \sqrt{\frac{\sum\limits_{i=1}^{n} (g - \bar{g})^2}{n - 1}},\tag{5}$$

которое характеризует разброс значений g относительно среднего значения  $\bar{g}$ .

Затем находят выборочное стандартное отклонение среднего значения (средняя квадратическая ошибка среднего)

$$\sigma_{\bar{g}} = \frac{\sigma_g}{\sqrt{n}}.\tag{6}$$

4. Если точность окончательного результата оценивать только по внутренней сходимости измерений, то она может получиться существенно заниженной из-за неучета прочих источников ошибок, присущих всем измерениям с данным прибором на данном пункте. К ним относятся ошибки учёта влияния внешних условий (величина которых может меняться от пункта к пункту) и ошибки, связанные с конструкцией прибора. В геодезии такие ошибки часто называют «систематическими», однако в современной теории оценки точности этот термин почти не применяется в силу своей ограниченности, как, впрочем, и термин «ошибка».

Оценкой стандартного отклонения результата измерения служит суммарная стандартная неопределенность  $u_c$ , которую получают из оценки стандартного отклонения результатов измерений каждой входной величины  $x_i$  в виде стандартных неопределённостей  $u(x_i)$ 

Каждую входную оценку  $x_i$  и связанную с ней стандартную неопределенность  $u(x_i)$  получают из вероятностного распределения значений входной величины  $X_i$ . Это вероятностное распределение можно интерпретировать как частотную вероятность, основанную на серии k наблюдений  $X_{i,k}$  величины  $X_i$ , или как априорное распределение. Оценки составляющие стандартной неопределенности по типу A основаны на частотном представлении вероятности, а по типу B — на априорных распределениях. Следует понимать, что в обоих случаях распределения отражают некоторое модельное представление знаний о случайной величине.

Некоторые априорные составляющие суммарной стандартной неопределёности для гравиметра ГБЛ-М приведены в таблице.

Источник неопределённости	Величина $u(x_i)$ , мк $\Gamma$ ал
Определение длины волны лазера	±1
Измерение интервалов времени	<u>±</u> 1
Поправка за остаточное давления	±2
Поправка за изменение атмосферного давления	$\pm 0.5$
Поправка за прилив	$\pm 2$
Поправка за движение полюса	$\pm 0.5$
Вращение пробного тела и ошибка дифракции	±2
Влияние электромагнитных сил	$\pm 1$
Микросейсмы	$\pm 2$
Выставление вертикали	<u>±</u> 1
$\sum$	$\pm 4,5$

Сумма в последней строке априорных составляющих суммарной стандартной неопределённости (пользуясь более привычными терминами - сумма систематических составляющих) вычисляется по величинам, указанным в таблице стандартным методом

$$u_2 = \sqrt{\sum u^2(x_i)} \tag{7}$$

Суммарная стандартная неопределённость, то есть оценка точности окончательного результата, вычисляется так

$$u_c = \sqrt{u_1^2 + u_2^2},\tag{8}$$

где  $u_1 = \sigma_{\bar{a}}$  вычисляется по формуле (6).

В качестве окончательной оценки значения ускорения силы тяжести  $\bar{g}$  принимается расширенная суммарная стандартная неопределенность

$$U_c = ku_c, (9)$$

где k — коэффициент охвата, который обычно принимается равным 2, что соотвествует интервалу доверия с уровнем, близким к 95%.

### Дополнительно

Попробуйте изменить формулы (4) – (6) для учёта неравноточности измерений в сериях.