

Алгоритм расчета координат наземных станций

Координаты наземных станций задаются в виде каталога, в котором содержатся координаты и скорости пункта в земной системе координат на определенную эпоху. Таким образом, для получения координат на текущую эпоху необходимо воспользоваться следующей формулой:

$$\mathbf{r}(t) = \mathbf{r}_0 + \mathbf{v}(t - t_0)$$

где $\mathbf{r}(t)$ - вектор положения на эпоху t , а \mathbf{r}_0 – вектор положения на эпоху t_0 , \mathbf{v} – вектор скорости.

Для получения точного положения станции, необходимо учесть смещения, вызванные приливными эффектами, к которым относятся смещения от твердотельного прилива, океанической нагрузки и полюсного прилива.

Вычисление смещений от твердотельного прилива

На первом этапе вычисляется вектор смещения для прилива степени 2 с использованием принятых значений числа Лява h_2 и числа Шида l_2 по формуле:

$$\Delta \vec{r} = \sum_{j=2}^3 \frac{GM_j R_j^4}{GM_{\oplus} R_j^3} \left\{ h_2 \hat{r} \left(\frac{3}{2} (\hat{R}_j \cdot \hat{r})^2 - \frac{1}{2} \right) + 3l_2 (\hat{R}_j \cdot \hat{r}) [\hat{R}_j - (\hat{R}_j \cdot \hat{r}) \hat{r}] \right\},$$

GM_j = гравитационная постоянная Луны ($j = 2$) или Солнца ($j = 3$),

GM_{\oplus} = гравитационная постоянная Земли,

\hat{R}_j, R_j = единичный вектор от геоцентра к Луне или Солнцу и расстояние до Луны или Солнца,

\hat{r}, r = единичный вектор от геоцентра к опорной точке антенна и его расстояние от геоцентра,

h_2, l_2 = принятое значение числа Лява и числа Шида степени 2.

Для более высокой точности вычислений выполняется исправление чисел Лява и Шида: учитывается их зависимость от широты, т.е. к значению h_2 добавляется член $h^{(2)} \cdot \left[\frac{3}{2} \cdot \sin 2\varphi - \frac{1}{2} \right]$, где $h^{(2)} = -0,0006$. Аналогично к числу l_2 добавляется широтный член с коэффициентом $l^{(2)} = 0,0002$, что приводит к дополнительному смещению точки в касательной плоскости. Учет зависимости чисел от широты приводит к суммарному смещению, не превышающему 0,4 мм в радиальном и 0,2 мм в трансверсальном направлении.

Вычисление смещения точки вследствие приливов степени 3 выполняется с использованием чисел h_3 и l_3 :

$$\Delta \vec{r} = \sum_{j=2}^3 \frac{GM_j R_e^5}{GM_{\oplus} R_j^4} \left\{ h_3 \hat{r} \left(\frac{5}{2} (\hat{R}_j \cdot \hat{r})^3 - \frac{3}{2} (\hat{R}_j \cdot \hat{r}) \right) + l_3 \left(\frac{15}{2} (\hat{R}_j \cdot \hat{r})^2 - \frac{3}{2} \right) [\hat{R}_j - (\hat{R}_j \cdot \hat{r}) \hat{r}] \right\}$$

Здесь учитывается только вклад Луны, поскольку вклад Солнца пренебрежимо мал. Радиальное смещение из-за приливов степени 3 может достигать 1,7 мм, тогда как трансверсальное смещение всего 0,2 мм.

Учет вклада трансверсальных смещений члена $l^{(1)}$ определяется следующими формулами.

Вклад суточных приливов (с $l^{(1)} = 0,0012$):

$$\delta \vec{t} = -l^{(1)} \sin \phi \sum_{j=2}^3 \frac{GM_j R_e^4}{GM_{\oplus} R_j^3} P_2^1(\sin \Phi_j) [\sin \phi \cos 2(\lambda - \lambda_j) \hat{n} - \cos 2\phi \sin(\lambda - \lambda_j) \hat{e}]$$

Вклад полусуточных приливов (с $l^{(1)} = 0,0024$):

$$\delta \vec{t} = -\frac{1}{2} l^{(1)} \sin \phi \cos \phi \sum_{j=2}^3 \frac{GM_j R_e^4}{GM_{\oplus} R_j^3} P_2^2(\sin \Phi_j) [\cos 2(\lambda - \lambda_j) \hat{n} - \sin \phi \cos 2\phi \sin(\lambda - \lambda_j) \hat{e}]$$

Вклад компонент с $l^{(1)}$ в горизонтальное смещение из-за суточных и полусуточных приливов составляет примерно 0,8 мм и 1.0 мм соответственно.

В следующих уравнениях h^I и l^I являются мнимыми компонентами чисел $h_{2m}^{(o)}$ и $l_{2m}^{(o)}$.

Вклад суточных приливов δr в радиальную и $\delta \vec{t}$ в трансверсальную часть (с $h^I = -0,0025$, $l^I = -0,0007$)

$$\delta r = -\frac{3}{4} h^I \sum_{j=2}^3 \frac{GM_j R_e^4}{GM_{\oplus} R_j^3} \sin 2\Phi_j \sin 2\phi \sin(\lambda - \lambda_j)$$

$$\delta \vec{t} = -\frac{3}{2} l^I \sum_{j=2}^3 \frac{GM_j R_e^4}{GM_{\oplus} R_j^3} \sin 2\Phi_j [\cos 2\phi \sin(\lambda - \lambda_j) \hat{n} + \sin \phi \cos(\lambda - \lambda_j) \hat{e}]$$

Вклад полусуточных приливов (с $h^I = -0,0022$, $l^I = -0,0007$):

$$\delta r = -\frac{3}{4} h^I \sum_{j=2}^3 \frac{GM_j R_e^4}{GM_{\oplus} R_j^3} \cos^2 \Phi_j \cos^2 \phi \sin 2(\lambda - \lambda_j)$$

$$\delta \vec{t} = -\frac{3}{4} l^I \sum_{j=2}^3 \frac{GM_j R_e^4}{GM_{\oplus} R_j^3} \cos^2 \Phi_j [\sin 2\phi \sin 2(\lambda - \lambda_j) \hat{n} - 2 \cos \phi \cos 2(\lambda - \lambda_j) \hat{e}]$$

На этапе 2 вычисляются поправки из-за частотной зависимости чисел Лява и Шиды $h_{2m}^{(o)}$ и $l_{2m}^{(o)}$.

Вклад суточных приливов находится из выражений:

$$\delta r = [\delta R_f^{(ip)} \sin(\theta_f + \lambda) + \delta R_f^{(op)} \cos(\theta_f + \lambda)] \sin 2\phi$$

$$\delta \vec{t} = [\delta T_f^{(ip)} \cos(\theta_f + \lambda) - \delta T_f^{(op)} \sin(\theta_f + \lambda)] \sin \phi \vec{e} + \\ + [\delta T_f^{(ip)} \sin(\theta_f + \lambda) + \delta T_f^{(op)} \cos(\theta_f + \lambda)] \cos 2\phi \vec{n}$$

где коэффициенты $\delta R_f^{(ip)}$, $\delta R_f^{(op)}$, $\delta T_f^{(ip)}$, $\delta T_f^{(op)}$ приводятся в Соглашениях IERS 2010.

Вклад долгопериодических приливов находится из выражений:

$$\delta r = \left(\frac{3}{2} \sin^2 \phi - \frac{1}{2} \right) (\delta R_f^{(ip)} \cos \theta_f + \delta R_f^{(op)} \sin \theta_f).$$

и

$$\delta \vec{t} = \left(\delta T_f^{(ip)} \cos \theta_f + \delta T_f^{(op)} \sin \theta_f \right) \sin 2\theta \vec{n}.$$

Суммирование вкладов всех компонентов определяет вектор смещения точки вследствие действия твердотельных приливов в системе топоцентрических координат.

Вычисление смещений от океанического прилива

Учет смещения опорной измерительной точки вследствие океанических приливов получается из оценки изменения приливообразующего потенциала, вызванного гравитационным взаимодействием Земли с Луной и Солнцем. Каждый из компонентов смещения (в радиальном, западном или южном направлении) опорной точки ΔC для конкретной точки и эпохи выражается по следующей формуле:

$$\Delta C = \sum_{k=1}^N f_{ck} A_{ck} \cos(\chi_k(t)),$$

A_{ck} и ϕ_{ck} - амплитуды и фазы составляющих океанической нагрузки для конкретной станции;

N – количество учитываемых приливных волн (как правило, 11).

$\chi_k(t)$ – аргумент приливной волны, рассчитываемый по формуле:

$$\chi_k(t) = phase_k + t freq_k + \frac{t^2}{2} acc_k$$

где величины $phase$ (фаза), $freq$ (частота) и acc (ускорение) специфичны для каждой волны.

Значения A_{ck} , ϕ_{ck} , $phase_k$, acc_k и acc_k рассчитываются по глобальной модели океанов (например, FES2012).

Вычисление смещений от полюсного прилива

Деформации Земли, вызванные ее вращением, можно трактовать так же, как и приливы, если в качестве приливообразующего потенциала рассматривать центробежный.

В системе отсчета x, y, z , где ось z направлена вдоль средней оси вращения Земли, x – вдоль Гринвичского меридиана, y – дополняет систему до прямоугольной, мгновенная ориентация вектора вращения Земли описывается выражением:

$$\bar{\Omega} = \Omega_0[m_1\hat{x} + m_2\hat{y} + (1 + m_3)\hat{z}],$$

где Ω_0 - средняя угловая скорость вращения;

m_1 и m_2 - описывают движение полюса;

m_3 - описывает вариации скорости вращения Земли.

Центробежный потенциал, вызванный вращением Земли, в точке \bar{r} описывается выражением:

$$V(r, \theta, \lambda) = \frac{\Omega^2 r^2}{2} \sin 2\theta (m_1 \cos \lambda + m_2 \sin \lambda)$$

Член, связанный с m_3 , опускается, так как эффект, вызывающий деформацию поверхности вследствие вариации скорости вращения Земли, оценивается величиной менее 1 мм.

Радиальное (S_r) и горизонтальные (S_θ и S_λ) смещения точки, положительные в радиальном, южных и восточных направлениях, соответственно, в топоцентрической системе координат, выражаются через центробежный потенциал V как:

$$S_r = h_2 \frac{V}{g},$$

$$S_\theta = \frac{l_2}{g} \partial_\theta V,$$

$$S_\lambda = \frac{l_2}{g} \frac{1}{\sin \theta} \partial_\lambda V,$$

где h_2 и l_2 - числа Лява;

g – ускорение силы тяжести около поверхности Земли.

Величины m_1 и m_2 выражаются следующим образом:

$$m_1 = x_p - \bar{x}_p$$

$$m_2 = -(y_p - \bar{y}_p)$$

где x_p и y_p — текущие координаты полюса, а \bar{x}_p и \bar{y}_p — средние положения оси вращения, вычисляемые по формулам (в единицах микросекунд дуги):

$$\bar{x}_p(t) = \sum_{i=0}^3 (t - t_0)^i \times \bar{x}_p^i$$

$$\bar{y}_p(t) = \sum_{i=0}^3 (t - t_0)^i \times \bar{y}_p^i$$

где t — астрономическая эпоха, t_0 — эпоха 2000.0, а коэффициенты \overline{x}_p^i и \overline{y}_p^i даны в таблице 21:

Таблица 1 – Коэффициенты среднего полюса

i	До 2010.0		После 2010.0	
	\overline{x}_p^i	\overline{y}_p^i	\overline{x}_p^i	\overline{y}_p^i
0	55.974	346.346	23.513	358.891
1	1.8243	1.7896	7.6141	-0.6287
2	0.18413	-0.10729	0.0	0.0
3	0.007024	-0.000908	0.0	0.0