

§ 16. Другие формы метода Ганзена

Применение разложения (15.6), на котором основан изложенный в предыдущем параграфе метод, может иногда представлять неудобства, тем более значительные, чем больше величина γ_2 , определяемая формулой (15.4). В самом деле, для нахождения $(a'/\Delta)^n$ при $n=1, 3, \dots, 2h+1$, эта формула требует нахождения \mathfrak{D}^{-n} при $n=1, 3, \dots, 2h+2k+1$, если приходится учитывать степени γ_2 до k -й включительно.

Вызываемое этим увеличение работы в какой-то мере компенсируется снижением точности, с которой надо находить \mathfrak{D}^{-n} по мере увеличения n . Тем не менее, во многих случаях может оказаться более выгодным другой путь использования малости последнего члена в соотношении (15.3), нежели указанный в предыдущем параграфе.

В основу этого варианта данного им метода разложения пертурбационной функции Ганзен положил разложение правой части равенства (15.3) на два множителя.

Положим

$$(\Delta/a')^2 = [C - q \cos(E - Q)] \left[1 - \frac{\gamma_2}{q} \cos(E + Q) \right]. \quad (16.1)$$

Отождествляя это выражение с (15.3), получим соотношения

$$\left. \begin{aligned} C &= D - \frac{1}{2} \gamma_2 \cos 2Q, \\ qf \sin F &= (q^2 - C\gamma_2) \sin Q, \\ qf \cos F &= (q^2 + C\gamma_2) \cos Q, \end{aligned} \right\} \quad (16.2)$$

из которых могут быть найдены величины C , q и Q . В самом деле, из них легко получаем

$$f^2 \sin(Q + F) \sin(Q - F) = \gamma_2 \sin^2 2Q \left(D - \frac{1}{2} \gamma_2 \cos 2Q \right), \quad (16.3)$$

$$q \sin 2Q = f \sin(Q + F). \quad (16.4)$$

Вследствие малости γ_2 решение уравнения (16.3) относительно Q выполняется очень просто. После этого формулы (16.2) и (16.4) дадут C и q .

Выражение (16.1) в свою очередь может быть преобразовано к виду

$$(\Delta/a')^2 = N [1 - 2a \cos(E - Q) + a^2] [1 - 2b \cos(E + Q) + b^2]. \quad (16.5)$$

Для этого нужно только сделать подстановку, аналогичную (15.13), а именно:

$$\begin{aligned} C &= \mathfrak{N}(1 + a^2); & q &= 2\mathfrak{N}a, \\ 1 &= \mathfrak{N}_1(1 + b^2); & \gamma_2/q &= 2\mathfrak{N}_1b. \end{aligned}$$

Вычисление a , b и N можно выполнить по формулам

$$\begin{aligned}\sin \psi &= q/C; & \sin \psi_1 &= \gamma_2/q, \\ a &= \operatorname{tg}(\psi/2); & b &= \operatorname{tg}(\psi_1/2), \\ N &= \mathfrak{N}\mathfrak{N}_1 = C \cos^2(\psi/2) \cos^2(\psi_1/2).\end{aligned}$$

При вычислении величин, относящихся ко второму множителю в (16,5), вследствие малости γ_2 может оказаться полезным применение формул:

$$\begin{aligned}b &= \frac{1}{2} \frac{\gamma_2}{q} + \frac{1}{8} \left(\frac{\gamma_2}{q} \right)^3 + \frac{1}{16} \left(\frac{\gamma_2}{q} \right)^5 + \frac{5}{128} \left(\frac{\gamma_2}{q} \right)^7 + \dots, \\ \mathfrak{N}_1 &= \cos^2(\psi_1/2) = 1 - \frac{1}{2} \frac{\gamma_2}{q} b.\end{aligned}$$

Что же касается величин, относящихся к первому множителю, то при машинном вычислении алгебраические формулы

$$a = \frac{1}{q} (C - \sqrt{C^2 - q^2}); \quad \mathfrak{N} = \frac{1}{2} (C + \sqrt{C^2 - q^2})$$

могут оказаться более удобными.

Выражение (16.5) показывает, что разложение пертурбационной функции по кратным E (при фиксированном значении M') приводится к нахождению рядов

$$[1 - 2a \cos(E - Q) + a^2]^{-\frac{n}{2}} = \frac{1}{2} \sum_{-\infty}^{+\infty} b_n^{(t)} \cos i(E - Q), \quad (16.6)$$

$$[1 - 2b \cos(E + Q) + b^2]^{-\frac{n}{2}} = \frac{1}{2} \sum_{-\infty}^{+\infty} b_n^{(t)} \cos i(E + Q) \quad (16.7)$$

и их почленному перемножению.

Коэффициенты ряда (16.6) находятся при помощи общих методов (§§ 7, 8 и 10). Что же касается ряда (16.7), в котором обычно приходится принимать во внимание лишь несколько членов, то он может быть удобно получен и при помощи гармонического анализа.

Дальнейшие операции по нахождению рядов (15.10) и (15.12) выполняются так, как это было указано в предыдущем параграфе.

В разработанной им теории движения планет Ганзен принял за независимую переменную эксцентрическую аномалию возмущаемой планеты. Поэтому, после того как получен ряд (15.10), он выражает входящую в него величину M' через E .

Так как

$$M = nt + M_0; \quad M' = n't + M'_0,$$

ТО

$$M' = \mu M + C,$$

где $\mu = n'/n$, а C не зависит от времени.

Уравнение Кеплера дает

$$M' = \mu E - \mu e \sin E + C.$$

Подстановка этого выражения в (15.10) и использование формул (2.7) гл. VI приводит к разложению

$$(a'/\Delta)^n = \sum_{i, i'} \{ [i, i', c]_n \cos (i - i' \mu) E + [i, i', s]_n \sin (i - i' \mu) E \},$$

которым пользовался Ганзен.