

РАЗЛОЖЕНИЕ ПЕРТУРБАЦИОННОЙ ФУНКЦИИ В РЯД

§ 1. Введение

При изучении возмущенного движения пертурбационную функцию всегда приходится представлять в виде бесконечного ряда. В этой главе мы рассмотрим разложения, применяемые при изучении движения планет.

В предыдущей главе мы видели, что при изучении возмущений, производимых в движении двух планет их взаимным притяжением, приходится рассматривать пертурбационные функции (§ 10 гл. XVI):

$$R_{0,1} = k^2 m' R; \quad R_{1,0} = k^2 m R', \quad (1.1)$$

где

$$R = \frac{1}{\Delta} - \frac{r \cos H}{r'^2}; \quad R' = \frac{1}{\Delta} - \frac{r' \cos H}{r^2},$$

причем

$$\Delta^{-1} = (r^2 + r'^2 - 2rr' \cos H)^{-1/2}, \quad (1.2)$$

а через H обозначен угол между радиусами-векторами r и r' .

Чтобы можно было использовать уравнения Лагранжа (§ 8 гл. XVI) для нахождения оскулирующих элементов, нужно иметь выражение пертурбационной функции через элементы орбит рассматриваемых планет и время. Выражения r и r' через элементы орбит и время нам известны (гл. VI). Обратимся к нахождению в функции этих величин угла H .

Пусть (рис. 24) NP и $N'P'$ проекции на гелиоцентрическую небесную сферу орбит планет с массами m и m' , причем в точках N и N' находятся восходящие узлы этих орбит по отношению к эклиптике $\gamma NN'$, принятой за основную координатную плоскость. Пусть, далее, в точки Π и Π' проектируются перигелии, а в точки P и P' — положения планет в рассматриваемый момент. Через N_0 обозначим восходящий узел орбиты планеты m' относительно орбиты m , а через J — угол между плоскостями этих орбит.

Полагая

$$NN_0 = N; \quad N'N_0 = N',$$

и замечая, что

$$NN' = \Omega' - \Omega,$$

из треугольника $NN'N_0$, образованного тремя узлами, получим

$$\left. \begin{aligned} \sin J \sin N &= \sin i' \sin (\Omega' - \Omega), \\ \sin J \cos N &= -\cos i' \sin i + \sin i' \cos i \cos (\Omega' - \Omega), \\ \cos J &= \cos i' \cos i + \sin i' \sin i \cos (\Omega' - \Omega), \\ \sin J \sin N' &= \sin i \sin (\Omega' - \Omega), \\ \sin J \cos N' &= \cos i \sin i' - \sin i \cos i' \cos (\Omega' - \Omega). \end{aligned} \right\} (1.3)$$

Эти уравнения позволяют найти угол J и вспомогательные величины N, N' .

Полагая

$$\tau = \Omega + N; \quad \tau' = \Omega' + N', \quad (1.4)$$

будем иметь

$$w = \tau + W; \quad w' = \tau' + W', \quad (1.5)$$

где через

$$w = \pi + v; \quad w' = \pi' + v'$$

обозначены долготы рассматриваемых планет в их орбитах, а через W и W' обозначены долготы планет, отсчитываемые от точки N_0 . Таким образом,

$$W = \Pi + v; \quad W' = \Pi' + v', \quad (1.6)$$

где

$$\Pi = \pi - \tau; \quad \Pi' = \pi' - \tau' \quad (1.7)$$

— долготы перигелиев, отсчитываемые от точки N_0 .

Очевидно,

$$\cos H = \cos W \cos W' + \sin W \sin W' \cos J.$$

или

$$\cos H = \cos (W' - W) - 2v \sin W \sin W', \quad (1.8)$$

где

$$v = \sin^2 (J/2).$$

Рассмотрим сначала главную часть каждой из пертурбационных функций, т. е. величину (1.2). После подстановки выражения (1.8) ее можно представить так:

$$\Delta^{-1} = \Delta_0^{-1} (1 + \beta)^{-1/2},$$

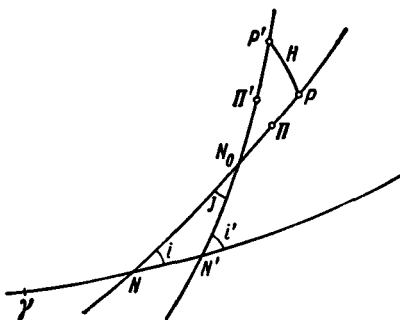


Рис. 24.

где

$$\Delta_0 = [r^2 + r'^2 - 2rr' \cos(W' - W)]^{1/2}, \quad (1.9)$$

$$\beta = \frac{4vrr' \sin W \sin W'}{r^2 + r'^2 - 2rr' \cos(W' - W)}. \quad (1.10)$$

В том случае, когда $|\beta| < 1$, формула бинома дает

$$\begin{aligned} \Delta^{-1} = & \Delta_0^{-1} - rr' \Delta_0^{-3} \cdot 2v \sin W \sin W' + \\ & + r^2 r'^2 \Delta_0^{-5} \cdot 6v^2 \sin^2 W \sin^2 W' - \\ & - r^3 r'^3 \Delta_0^{-7} \cdot 20v^3 \sin^3 W \sin^3 W' + \\ & \dots \end{aligned} \quad (1.11)$$

Вторые части пертурбационных функций (1.1), иначе говоря, величины

$$R_1 = \frac{r \cos H}{r'^2}; \quad R'_1 = \frac{r' \cos H}{r^2},$$

можно представить так:

$$\left. \begin{aligned} r' R_1 &= \frac{r}{r'} [(1 - v) \cos(W' - W) + v \cos(W' + W)], \\ r' R'_1 &= \left(\frac{r'}{r}\right)^2 [(1 - v) \cos(W' - W) + v \cos(W' + W)]. \end{aligned} \right\} (1.12)$$

Равенства (1.11) и (1.12) дают выражение пертурбационной функции через r , v , r' , v' . Остается заменить эти величины их выражениями через элементы и время, чтобы получить ту форму пертурбационной функции, которая обычно употребляется при изучении движения планет. Эта операция будет рассмотрена в следующих параграфах.

Примечание. Если исключить Плутона, то для каждой пары остальных больших планет будем иметь $|\beta| < 0,04$. В этом легко убедиться при помощи неравенства

$$|\beta| \leq \frac{4vrr'}{(r' - r)^2},$$

непосредственно вытекающего из (1.10).

Таким образом, во всех этих случаях ряд (1.11) сходится и притом настолько быстро, что можно удовольствоваться написанными нами членами.

Для Плутона и Нептуна условие $|\beta| < 1$ не соблюдается и ряд (1.11) расходится. Для Плутона и Урана он сходится, но очень медленно. Аналогичные случаи встречаются и при вычис-

лении возмущений некоторых малых планет от Юпитера и Марса.

Во всех таких случаях приходится пользоваться другими методами разложения пертурбационной функции.

§ 2. Вычисление вспомогательных величин

Для вычисления величин J , N , N' , характеризующих взаимное расположение орбит двух планет, вместо формул (1.3) можно пользоваться формулами Делабра, выражающими три смежных элемента сферического треугольника через три других элемента. Эти формулы дают:

$$\left. \begin{aligned} \sin \frac{J}{2} \sin \frac{N+N'}{2} &= \sin \frac{\Omega'-\Omega}{2} \sin \frac{i'+i}{2}, \\ \sin \frac{J}{2} \cos \frac{N+N'}{2} &= \cos \frac{\Omega'-\Omega}{2} \sin \frac{i'-i}{2}, \\ \cos \frac{J}{2} \sin \frac{N-N'}{2} &= \sin \frac{\Omega'-\Omega}{2} \cos \frac{i'+i}{2}, \\ \cos \frac{J}{2} \cos \frac{N-N'}{2} &= \cos \frac{\Omega'-\Omega}{2} \cos \frac{i'-i}{2}. \end{aligned} \right\} \quad (2.1)$$

Если первые два из этих равенств умножить соответственно на $\cos \frac{1}{2}(\Omega'+\Omega)$ и $\sin \frac{1}{2}(\Omega'+\Omega)$, а затем сложить, то получим первое из следующих соотношений:

$$\begin{aligned} \sin \frac{J}{2} \sin \frac{\tau'+\tau}{2} &= \sin \frac{\Omega'+\Omega}{2} \cos \frac{\Omega'-\Omega}{2} \sin \frac{i'-i}{2} + \\ &\quad + \cos \frac{\Omega'+\Omega}{2} \sin \frac{\Omega'-\Omega}{2} \sin \frac{i'+i}{2}, \\ \sin \frac{J}{2} \cos \frac{\tau'+\tau}{2} &= \cos \frac{\Omega'+\Omega}{2} \cos \frac{\Omega'-\Omega}{2} \sin \frac{i'-i}{2} - \\ &\quad - \sin \frac{\Omega'+\Omega}{2} \sin \frac{\Omega'-\Omega}{2} \sin \frac{i'+i}{2}, \\ \cos \frac{J}{2} \sin \frac{\tau'-\tau}{2} &= \frac{1}{2} \sin(\Omega'-\Omega) \left(\cos \frac{i'-i}{2} - \cos \frac{i'+i}{2} \right), \\ \cos \frac{J}{2} \cos \frac{\tau'-\tau}{2} &= \sin^2 \frac{\Omega'-\Omega}{2} \cos \frac{i'+i}{2} + \cos^2 \frac{\Omega'-\Omega}{2} \cos \frac{i'-i}{2}. \end{aligned}$$

Остальные соотношения получают аналогично. Положим для краткости

$$A = \sin \frac{J}{2} \sec \frac{i}{2} \sec \frac{i'}{2}; \quad B = \cos \frac{J}{2} \sec \frac{i}{2} \sec \frac{i'}{2}. \quad (2.2)$$