

Елементи на Делоне: Лема3 (Θ и θ)

Нека разгледаме сферата с радиус r :

$$S_r^2 = \{x = (x_1, x_2, x_3) : x_1^2 + x_2^2 + x_3^2 = r^2\}.$$

Нека δ_0 е правата, която минава през нулата и $\angle(x_1, \delta_0) = \theta$. Разглеждаме равнината α , която минава през нулата, през правата δ_0 и през планетата $J^* = (x_1, x_2, x_3)$. Означаваме с i ъгъла между α и между началната равнина. Този ъгъл се нарича инклинация на J^* .

Лема 3. 1) Ъгълът между правите δ_0 и OJ^* е

$$\psi = \arccos\left(\frac{x_1}{r} \cos \theta + \frac{x_2}{r} \sin \theta\right).$$

2) В сила са равенствата

$$\sin i = \frac{x_3}{r \sin \psi}, \quad \cos i = -\frac{\partial \psi}{\partial \theta} = \frac{-\frac{x_1}{r} \cos \theta + \frac{x_2}{r} \sin \theta}{\sin \psi}.$$

3) $\Theta = G \cos i$ и следователно орбитата на J^* лежи в една неизменна равнина, т. е. ъгълът i е константен.

Доказателство. 1) Съгласно дефиницията на косинус,

$$\cos \psi = \frac{\langle OJ^*, OB \rangle}{|OJ^*| \cdot |OB|},$$

където $\langle OJ^*, OB \rangle$ е евклидово скалярно произведение, а $|x|$ е дължината на вектора x . Но $OJ^* = (x_1, x_2, x_3)$, а $B = (r \cos \theta, r \sin \theta, 0)$, откъдето

$$\cos i = \frac{\langle (x_1, x_2, x_3), (r \cos \theta, r \sin \theta, 0) \rangle}{r \cdot r} = \frac{x_1}{r} \cos \theta + \frac{x_2}{r} \sin \theta.$$

Това означава, че

$$\psi = \arccos\left(\frac{x_1}{r} \cos \theta + \frac{x_2}{r} \sin \theta\right).$$

2) Разглеждаме правоъгълния $\triangle OCJ^*$. Тъй като

$$|OJ^*| = r, \quad \angle COJ^* = \psi,$$

то $J^*C = r \sin \psi$.

Разглеждаме и правоъгълния $\triangle OCJ^*$. За него е изпълнено, че

$$\sin i = \frac{x_3}{r \sin \psi},$$

откъдето пресмятаме

$$\begin{aligned} \cos i &= \sqrt{1 - \sin^2 i} \\ &= \sqrt{1 - \frac{x_3^2}{r^2 \sin^2 \psi}} \\ &= \frac{1}{\sin \psi} \sqrt{\sin^2 \psi - 1 + \frac{x_1^2 + x_2^2}{r^2}} \\ &= \frac{1}{\sin \psi} \sqrt{-\cos^2 \psi + \frac{x_1^2 + x_2^2}{r^2}} \\ &= \frac{1}{\sin \psi} \sqrt{-\left(\frac{x_1}{r} \cos \theta + \frac{x_2}{r} \sin \theta\right)^2 + \frac{x_1^2 + x_2^2}{r^2}} \\ &= \frac{1}{\sin \psi} \sqrt{\left(-\frac{x_1}{r} \cos \theta + \frac{x_2}{r} \sin \theta\right)^2} \\ &= \frac{1}{\sin \psi} \left(-\frac{x_1}{r} \cos \theta + \frac{x_2}{r} \sin \theta\right). \end{aligned}$$

3) Хамилтонианът $H = -\frac{m^3 \gamma^2}{2L^2}$ не зависи от θ . Тъй като Θ и θ са двойка спрегнати канонични променливи, то $\Theta = \frac{\partial H}{\partial \theta} = 0$. Аналогично, H не зависи от g и от

$$\Theta = \text{constant}. G = \frac{\partial H}{\partial g}.$$

Следователно, G е константа.

От друга страна, по построение чрез пораждаща функция S ,

$$\Theta := -\frac{\partial S}{\partial \theta} = -G \frac{\partial \psi}{\partial \theta} = G \cos i.$$

И тъй като Θ и G са константи, то и ъгъл i е константен.

Доказахме, че инклинацията i на планетата не зависи от времето t , т. е. движението на планетата е в една и съща равнина.

Следствие. Правата δ_θ е линия на възлите, защото траекторията на планетата J^* пресича Ox_1x_2 в две точки от δ_θ . В зависимост от движението единия възел е възходящ, а другият низходящ. Ако ъгъл $i = 0$, то няма смисъл да говорим за възли, защото цялата траектория лежи в равнината Ox_1x_2 .

Георги Георгиев, georgi_milan@yahoo.com

Михаела Милева, michaela_mileva@abv.bg