

Теорема Бертрана. Предположим, что потенциальная энергия $V(r)$ такова, что

- 1) существуют нетривиальные (отличные от относительных равновесий) финитные движения;
- 2) траектории всех финитных движений замкнуты.

Тогда

$$V = -\frac{\mu m}{r}, \quad \mu > 0,$$

или

$$V = \frac{1}{2} kr^2, \quad k > 0,$$

т. е. имеем тяготение Ньютона или упругую силу.

Доказательство. Можно считать $m=1$. Для того чтобы траектория была замкнута, необходимо и достаточно, чтобы

$$\Phi(c, h) = \frac{p}{q} \pi,$$

где p, q — натуральные числа без общих делителей. Поскольку $\Phi(c, h)$ — непрерывная функция, отсюда следует, что $\Phi(c, h) = \text{const}$ в связной области определения. Но тогда на основании формулы Линдштедта

$$\Psi(c) = \lim_{h \rightarrow h_*} \Phi(c, h) = \pi \sqrt{\bar{\Pi}_c} = \text{const}, \quad (10.21)$$

и

$$5\bar{\Pi}_c'''^2 - 3\bar{\Pi}_c''\bar{\Pi}_c''''|_{\rho_*} = 0 \quad (10.22)$$

для всех $\rho_*(c)$, определяемых из уравнения

$$\bar{\Pi}_c' = \rho + \frac{1}{c^2} W'(\rho) = 0, \quad W(\rho) = V\left(\frac{1}{\rho}\right). \quad (10.23)$$

Используем первое обстоятельство: имеем

$$\bar{\Pi}_c'' = 1 + \frac{1}{c^2} W''(\rho),$$

так что

$$\Psi(c) = \text{const} \Rightarrow \frac{W''(\rho_*(c))}{c^2} = \lambda = \text{const.}$$

Отсюда с учетом (23)

$$\begin{aligned} \rho W'' + \lambda W' &= 0, \\ W' &= K\rho^{-\lambda}. \end{aligned}$$

Дифференцируя, получаем

$$\bar{\Pi}_c'' = 1 - K\lambda\rho^{-\lambda-1},$$