

Задача 41. Показать, что

а) наряду с интегралами:

$$\omega_z = c_1, \quad \omega_\xi + \frac{z}{\rho} \omega_z = c_2,$$

есть еще интеграл энергии

$$\frac{mv^2}{2} + I \frac{\omega^2}{2} + mgz = h;$$

б) амплитуда колебаний по z при начальных условиях $\omega_0 \parallel e_z$ (для простоты) равна

$$\frac{5}{2} \frac{\rho^2}{r^2} \frac{g}{\omega_0^2}.$$

Странность поведения шара в цилиндре до некоторой степени объясняется тем, что все взаимодействие шара с поверхностью цилиндра мы свели к появлению единственной силы, приложенной в единственной точке касания. На деле взаимодействие, разумеется, сложнее. Тем не менее при игре в баскетбол иногда можно наблюдать, как мяч, уже оказавшийся несколько ниже кольца, вдруг выкатывается из него.

§ 15. УРАВНЕНИЯ ЛАГРАНЖА. ПРИВЕДЕНИЕ ПО РАУСУ

Рассматривается голономная система с потенциальными силами: $F_v = -\frac{\partial V}{\partial r_v}$, причем потенциалу пока что не возбраняется зависеть от времени. Пусть на многообразии положений \mathfrak{M}_t имеются локальные координаты q_1, \dots, q_n , в силу чего

$$r_v = r_v(q_1, \dots, q_n, t), \quad v = 1, \dots, N.$$

Следовательно, скорости

$$\dot{r}_v = \sum_i \frac{\partial r_v}{\partial q_i} \dot{q}_i + \frac{\partial r_v}{\partial t}. \quad (15.1)$$

В каждой точке $\mathbf{r} = (r_1, \dots, r_N) \in \mathfrak{M}_t$ есть n линейно независимых наборов, касательных к \mathfrak{M}_t :

$$\delta_i = \left\{ \frac{\partial \mathbf{r}_1}{\partial q_i}, \dots, \frac{\partial \mathbf{r}_N}{\partial q_i} \right\}$$

(согласно замечанию о дифференцировании при фиксированном t из предыдущего параграфа). Подставим эти касательные наборы в основное уравнение принципа д'Аламбера — Лагранжа:

$$\sum_v \left(m_v \ddot{r}_v, \frac{\partial r_v}{\partial q_i} \right) = \sum_v \left(F_v, \frac{\partial r_v}{\partial q_i} \right).$$

Справа имеем

$$\sum_v \left(-\frac{\partial V}{\partial r_v}, \frac{\partial r_v}{\partial q_i} \right) = -\frac{\partial V}{\partial q_i}, \quad V(q, t) = V(\mathbf{r}(q, t), t).$$