

в себя (с учетом распределения масс) при некотором повороте или отражении, сохраняющим точку Q , то и эллипсоид инерции также окажется инвариантным. Отсюда —

правило симметрии

для определения главных направлений в точке Q (рис. 18):

1) плоскость симметрии есть главная (если через точку проходит плоскость симметрии тела, то один главный вектор ей перпендикулярен, а два других лежат в ее плоскости);

2) ось симметрии есть главная (если через точку Q проходит ось симметрии тела, то один из главных векторов направлен по ней).

Обычно моменты инерции тел вычисляются не дискретным суммированием, а интегрированием непрерывного распределения масс по объему.

Теорема Эйлера. Пусть

$$\mathbf{G}_Q = G\mathbf{e} + G'\mathbf{e}' + G''\mathbf{e}'' \quad —$$

момент в системе $Q\xi\eta\zeta$ всех внешних сил, действующих на твердое тело, а сама точка Q является либо началом инерциальной системы отсчета, либо центром масс тела. Тогда в каждый момент времени

$$\begin{aligned} A \frac{dp}{dt} + (C - B)qr &= G, \\ B \frac{dq}{dt} + (A - C)rp &= G', \\ C \frac{dr}{dt} + (B - A)pq &= G'' \end{aligned} \quad (9.6)$$

(уравнения Эйлера) и

$$\frac{dT_Q}{dt} = (\boldsymbol{\omega}, \mathbf{G}_Q); \quad (9.7)$$

величины G , G' , G'' могут зависеть, в частности, от ориентации тела и его угловой скорости.

Доказательство. Рассматривая репер \mathbf{e} , \mathbf{e}' , \mathbf{e}'' как подвижную систему координат, имеем

$$\begin{aligned} \frac{d\Lambda_Q}{dt} &= \frac{\delta\Lambda_Q}{\delta t} + [\boldsymbol{\omega} \times \Lambda_Q] = \mathbf{G}_Q, \\ A\dot{p}\mathbf{e} + B\dot{q}\mathbf{e}' + C\dot{r}\mathbf{e}'' + \begin{vmatrix} \mathbf{e} & p & A p \\ \mathbf{e}' & q & B q \\ \mathbf{e}'' & r & C r \end{vmatrix} &= G\mathbf{e} + G'\mathbf{e}' + G''\mathbf{e}'' . \end{aligned}$$

В проекции на \mathbf{e} , \mathbf{e}' , \mathbf{e}'' получаем уравнения Эйлера. Выражение для T_Q дифференцируется непосредственно.

ВРАЩЕНИЕ ТЕЛА ПО ИНЕРЦИИ