

Поскольку нет проскальзывания, а трение качения равно нулю, реакцию опоры в теореме об изменении кинетической энергии учитывать не следует (тема 9). Имеем

$$\mathbf{D} = F \cos \alpha \mathbf{e}_x + (F \sin \alpha - mg) \mathbf{e}_y, \quad \mathbf{G}_S = F \alpha \mathbf{e}_z.$$

Поэтому по формулам (28) и (29):

$$Q \dot{x} = F \cos \alpha \dot{x} - Fa \dot{\varphi} = F \frac{r \cos \alpha - a}{r} \dot{x},$$

$$Q = F \frac{r \cos \alpha - a}{r}.$$

Поскольку

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial T}{\partial \dot{x}} - \frac{\partial T}{\partial x} \equiv M \left(1 + \frac{d^2}{r^2} \right) \ddot{x},$$

из универсального уравнения Лагранжа получаем ответ:

$$\ddot{x} = \frac{F}{M} \frac{r(r \cos \alpha - a)}{r^2 + d^2}. \quad (15.30)$$

В принципе следовало бы еще задать коэффициент трения скольжения k , вычислить R_x и проверить неравенство $|R_x| \leq k |R_y|$. Но здесь мы считали $k = \infty$, так что единственное условие возможности качения состоит в том, что вертикальная составляющая силы не превосходит веса катушки: $F \sin \alpha \leq mg$.

В заключение заметим, что вычисление обобщенных сил по описанной схеме нецелесообразно, когда систему можно рассматривать как идеализированную и движущуюся только за счет потенциальных сил (как правило, это сила тяжести и силы упругости): тогда удобнее сразу вычислить потенциальную энергию $V(q_1, \dots, q_n)$ и составить уравнения Лагранжа (здесь $Q_i = -\partial V / \partial q_i$).

Тема 16

ОГРАНИЧЕННАЯ ЗАДАЧА ТРЕХ ТЕЛ

Две массы $m_1 = M - \mu$ и $m_2 = \mu$ движутся в согласии с законом тяготения Ньютона (задача двух тел). Кроме того, в пространстве имеется еще третья масса $m_3 = m$, которая находится под действием сил притяжения к первым двум телам, но сама влияющая на них не оказывает (например, случай системы Земля — Луна — спутник). Смысл слов «ограниченная» состоит именно в этом. Уравнения движения массы m имеют вид

$$m \ddot{\mathbf{r}} = -f \frac{m(M - \mu)}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}_1(t)|^3} (\mathbf{r} - \mathbf{r}_1(t)) - f \frac{m\mu}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}_2(t)|^3} (\mathbf{r} - \mathbf{r}_2(t)),$$

где изменение $\mathbf{r}_1(t)$, $\mathbf{r}_2(t)$ нам известно. Поскольку уравнения движения можно сократить на m , в дальнейшем считаем $m = 1$.