

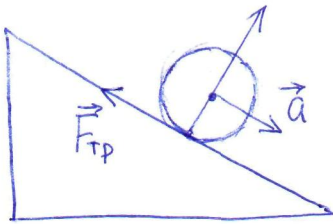
Семинар 11

Плоское движение твёрдого тела. Качение.

17. Найти ускорение центра тонкостенного мяча, скатывающегося без проскальзывания с наклонной плоскости, установленной под углом α к горизонту.

Ответ: $a = \frac{3}{5} g \sin \alpha$.

Решение.



Поступательное движение!

$$ma = mg \sin \alpha - F_{\text{тр}}$$

Вращательное движение!

$$I\beta = F_{\text{тр}} r$$

$$a = \beta r \Rightarrow F_{\text{тр}} = \frac{I\beta}{r} = \frac{Ia}{r^2}$$

$$ma = mg \cdot \sin \alpha - \frac{Ia}{r^2}$$

$$a = \frac{g \cdot \sin \alpha}{1 + \frac{I}{mr^2}}$$

Мяч как сфера! $I = \frac{2}{3} mr^2 \Rightarrow a = \frac{3}{5} g \sin \alpha$

18. Шар и сплошной цилиндр, имеющие равные массы, катятся без скольжения с одинаковой скоростью. Определить отношение их кинетических энергий $K_{ш} / K_{ц}$.

Ответ: 14/15.

Решение.

Подберем длину цилиндра так, чтобы радиус шара и цилиндра были равны.

$$v = \omega R$$

$$I = k m r^2 \quad (K_{ш} = \frac{2}{5}, \quad K_{ц} = \frac{1}{2}).$$

Кинетическая энергия:

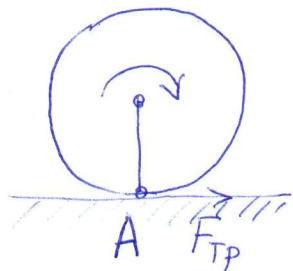
$$\begin{aligned} E &= \frac{m v^2}{2} + \frac{I \omega^2}{2} = \frac{m v^2}{2} + \frac{1}{2} k m r^2 \cdot \frac{v^2}{r^2} = \\ &= \frac{m v^2}{2} (1 + k) \end{aligned}$$

$$\frac{E_{ш}}{E_{ц}} = \frac{1 + K_{ш}}{1 + K_{ц}} = \frac{1 + \frac{2}{5}}{1 + \frac{1}{2}} = \frac{14}{15}.$$

19. Мяч радиуса R и массы m раскручен до угловой скорости ω и поставлен вертикально на горизонтальную шероховатую поверхность. С какой скоростью V будет двигаться мяч после прекращения проскальзывания?

Ответ: $V=2\omega R/5$.

Решение.



$$ma = F_{\text{тр}} = \mu N = \mu mg$$

$$a = \mu g = \text{const} \Rightarrow v(t) = \mu g t.$$

$$I\beta = M \Rightarrow I\beta = F_{\text{тр}} \cdot R = \mu mg R$$

$$\beta = \frac{\mu mg R}{I} = \text{const}$$

$$\beta = -\frac{d\omega}{dt} \Rightarrow \omega = \omega_0 - \beta t = \omega_0 - \frac{\mu mg R}{I} t$$

$$v = \omega R \Rightarrow \mu g t = \omega_0 R - \frac{\mu mg R^2}{I} t$$

↑
окончание проскальзывания

$$\mu g t \left(1 + \frac{mR^2}{I}\right) = \omega_0 R$$

$$t_x = \frac{\omega_0 R}{\mu g \left(1 + \frac{mR^2}{I}\right)} = \frac{\omega_0 R}{\mu g} \cdot \frac{1}{1 + \frac{3}{2}} = \frac{2}{5} \frac{\omega_0 R}{\mu g}$$

$$v_x = \mu g t_x = \frac{\omega_0 R}{1 + \frac{mR^2}{I}} = \frac{2}{5} \omega_0 R$$

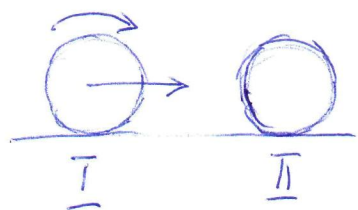
Другой вариант: относ. т. А $\sum \vec{M} = 0 \Rightarrow L = \text{const}$

$$L = \cancel{\frac{I\omega^2}{2}} I\omega + m v R = I\omega_0$$

$$\omega = v/R \Rightarrow v = \frac{\omega_0 R}{1 + \frac{mR^2}{I}}$$

9.79. Бильярдный шар катится без скольжения по горизонтальной плоскости со скоростью u и ударяется в покоящийся такой же бильярдный шар, причем линия центров параллельна скорости движения. Определить скорости обоих шаров после того, как их движение перейдет в чистое качение. Какая доля первоначальной кинетической энергии перейдет в тепло? Считать, что при столкновении шаров передачи вращательного движения не происходит. Потерей энергии на трение при чистом качении пренебречь.

Решение.



После соударения у шара I $v_I = 0$, $\omega_I > 0$, у шара II $v_{II} > 0$, $\omega_{II} = 0$.
Шары обменялись скоростями, но не вращением!

1) Для шара I из задачи 19:

$$v_I = \frac{\omega_0 R}{1 + \frac{mR^2}{I_{ш}}} = \frac{v_0}{1 + \frac{5}{2}} = \cancel{\frac{2}{7} v_0} \frac{2}{7} v_0$$

2) Для шара II:

$$ma = -F_{тр} = -\mu mg \Rightarrow a = -\mu g \Rightarrow v(t) = v_0 - \mu g t$$

$$I\beta = M = F_{тр} \cdot R = \mu mg R \Rightarrow \omega = \beta t = \frac{\mu mg R}{I} t$$

Прекращение проскальзывания: $v = \omega R$

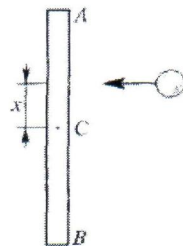
$$v_0 - \mu g t = \frac{\mu mg R^2}{I} t \Rightarrow t_x = \frac{v_0}{\mu g \left(1 + \frac{mR^2}{I}\right)}$$

$$v_{II} = v_0 - \mu g t_x = v_0 - \frac{v_0}{1 + \frac{mR^2}{I_{ш}}} = \frac{5}{7} v_0$$

$$\begin{aligned} 3) \Delta E_k &= \left(\frac{mv_0^2}{2} + \frac{I\omega_0^2}{2} \right) - \left(\frac{mv_I^2}{2} + \frac{I\omega_I^2}{2} \right) - \left(\frac{mv_{II}^2}{2} + \frac{I\omega_{II}^2}{2} \right) = \\ &= \frac{7}{10} m (v_0^2 - v_I^2 - v_{II}^2) = \frac{7}{10} m v_0^2 \left(1 - \left(\frac{2}{7} \right)^2 - \left(\frac{5}{7} \right)^2 \right) = \frac{2}{7} m v_0^2 \end{aligned}$$

$$\Delta E_k / E_k = \frac{4}{7} \left(1 - \left(\frac{2}{7} \right)^2 - \left(\frac{5}{7} \right)^2 \right) = \frac{20}{49}$$

9.115. На идеально гладкой горизонтальной поверхности лежит стержень длины l и массы M , который может скользить по этой поверхности без трения (рис. 188). В одну из точек стержня ударяет шарик массы m , движущийся перпендикулярно к стержню. На каком расстоянии x от середины стержня должен произойти удар, чтобы шарик передал стержню всю свою кинетическую энергию? Удар считать абсолютно упругим. При каком соотношении масс M и m это возможно?



Решение.

Пусть v_1 — скорость шара после удара, v_2 — скорость центра стержня, ω — угл. скорость вращения.

$$\begin{cases} mv_0 = mv_1 + Mv_2 & (\text{ЗСИ}) \\ mv_0 x = mv_1 x + I_c \omega & (\text{ЗСМУ}) \\ \frac{mv_0^2}{2} = \frac{mv_1^2}{2} + \frac{Mv_2^2}{2} + \frac{I_c \omega^2}{2} & (\text{ЗСЭ}) \end{cases}$$

$$Mv_2 = m(v_0 - v_1), \quad I_c \omega = m(v_0 - v_1)x$$

$$\frac{m}{2}(v_0^2 - v_1^2) = \frac{M}{2} \left(\frac{m(v_0 - v_1)}{M} \right)^2 + \frac{I_c}{2} \left(\frac{m(v_0 - v_1)x}{I_c} \right)^2$$

$$\Rightarrow v_0^2 - v_1^2 = \frac{m}{M} (v_0 - v_1)^2 + \frac{mx^2}{I_c} (v_0 - v_1)^2$$

$$v_0 + v_1 = \left(\frac{m}{M} + \frac{mx^2}{I_c} \right) (v_0 - v_1)$$

При $v_1 = 0$: $\frac{m}{M} + \frac{mx^2}{I_c} = 1, \quad I_c = \frac{1}{12} M l^2$

$$\frac{m}{M} \left(1 + \frac{12x^2}{l^2} \right) = 1 \Rightarrow x = \frac{l}{2\sqrt{3}} \sqrt{\frac{M}{m} - 1}$$

Это возможно при $x \geq 0 \Rightarrow M \geq m$

$$\text{и } x \leq \frac{l}{2} \Rightarrow x^2 \leq \frac{l^2}{4} \Rightarrow \frac{l^2}{12} \left(\frac{M}{m} - 1 \right) \leq \frac{l^2}{4} \Rightarrow M \leq 4m$$

9.163. Баскетбольный мяч, закрученный с угловой скоростью ω_0 , брошен на пол под углом $\alpha = 11,4^\circ$ к вертикали со скоростью $v_0 = 2$ м/с. Ось вращения перпендикулярна плоскости падения. Определить величину угловой скорости ω_0 , при которой мяч отскочит от пола вертикально. Коэффициент трения мяча о пол $k = 0,2$. Радиус мяча $R = 15$ см. Считать, что вся масса мяча сосредоточена в тонком поверхностном слое, изменением формы мяча при ударе пренебречь.

Решение.

Пусть T — время соударения, τ — время скольжения до начала катения без проскальзывания

$N(t)$ — профиль силы реакции опоры.

Изменение импульса:

$$\text{по вертикали} - |\Delta p_y| = 2mv_0 \cos \alpha = \int_0^T N(t) dt \quad (1)$$

$$\text{по горизонтали} - |\Delta p_x| = mv_0 \sin \alpha = k \int_0^\tau N(t) dt \quad (2)$$

Если проскальзывание не прекратилось, то $T = \tau$

$$\text{Делим (2) на (1)} \Rightarrow \operatorname{tg} \alpha = 2k$$

$$\text{Проверка: } \operatorname{tg}(11,4^\circ) = 0,2 < 0,4 = 2k \Rightarrow \tau < T$$

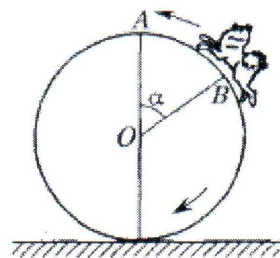
Следовательно, $v_{\text{гор}} = 0$ и $\omega = 0$.

$$\text{Вращ. движение: } I(\omega_0 - \omega) = R \cdot k \int_0^\tau N(t) dt \approx$$

$$I\omega_0 = R \cdot mv_0 \sin \alpha$$

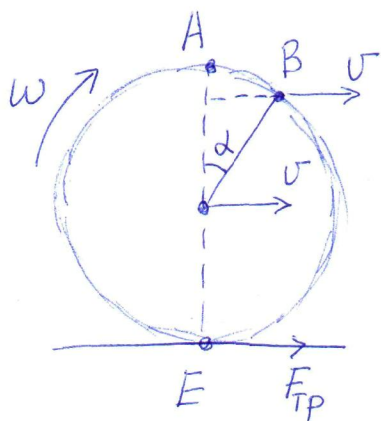
$$\omega_0 = \frac{R \cdot mv_0 \sin \alpha}{\frac{2}{3} m R^2} = \frac{3}{2} \frac{v_0 \sin \alpha}{R} \approx 4 \text{ рад/с.}$$

9.76. По поверхности большого полого цилиндра, лежащего на горизонтальной плоскости, начинает бежать собака массы m в направлении к наивысшей точке A и притом так, что она все время находится на одном и том же расстоянии от этой точки (рис. 176). В результате цилиндр начинает катиться по горизонтальной плоскости без скольжения. Масса цилиндра M , а угол AOB равен α . Определить:



- 1) ускорение a оси цилиндра;
- 2) силу трения $F_{тр}$ между цилиндром и плоскостью во время качения;
- 3) время t , в течение которого собака способна оставаться на указанном расстоянии от точки A , если максимальная полезная мощность, которую она способна развить, равна N_{max} . Какая при этом будет достигнута максимальная скорость v_{max} поступательного движения цилиндра? (Полезной мощностью здесь называется мощность, которая затрачивается собакой на увеличение кинетической энергии системы.).

Решение.



1) Момент импульса относительно мгновенной оси вращ. (точка E):

$$L = I_E \omega + m v \cdot r (1 + \cos \alpha)$$

$$I_E = 2 M r^2, \quad v = \omega r$$

$$\Rightarrow L = r v [2 M + m (1 + \cos \alpha)]$$

Момент сил относ. т. E: $\Delta m g \sin \alpha \cdot r$

$$\Rightarrow \frac{dL}{dt} = r \cdot a [2 M + m (1 + \cos \alpha)] = m g r \sin \alpha$$

$$\Rightarrow a = \frac{m g \sin \alpha}{2 M + m (1 + \cos \alpha)}$$

2) Т.к. проскальзывания цилиндра по гориз. поверхн. нет, то $F_{тр} = (m + M) \cdot a$

3) Т.к. $a = \text{const}$, то $v = at$, $\omega = v/R$

Кинетическая энергия:

$$E_k = \frac{1}{2}(M+m)v^2 + \frac{1}{2}I_E \omega^2 = (2M+m) \frac{v^2}{2} = (2M+m) \frac{a^2 t^2}{2}$$

Мощность:

$$N_{\max} = \frac{dE_k}{dt} = (2M+m) \cdot a^2 t$$

$$t_{\max} = \frac{N_{\max}}{(2M+m)a^2}$$

$$v_{\max} = a \cdot t_{\max} = \frac{N_{\max}}{(2M+m)a}$$