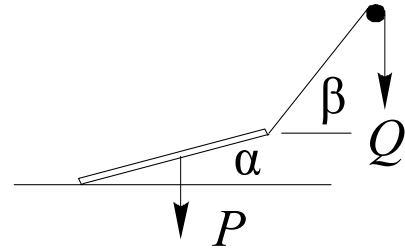


**Московская студенческая олимпиада
по теоретической механике 2009 г.
(МФТИ, 17 мая 2009)**

Задача С-1 (8 баллов)

Однородный стержень веса P опирается своим нижним концом на шероховатую горизонтальную плоскость и удерживается в равновесии под углом α к горизонту верёвкой, привязанной к её верхнему концу. Верёвка, перекинута через неподвижный шероховатый цилиндр и на другом конце несёт груз весом Q . Коэффициент трения стержня о плоскость и коэффициент трения верёвки о цилиндр равны f . Найти максимальное значение Q .



Решение:

Угол охвата цилиндра верёвкой равен $\frac{\pi}{2} + \beta$. На верхний конец стержня по нити действует сила $Q \exp\left(-f \frac{\pi}{2} - f\beta\right)$. На нижнем конце имеем вертикальную реакцию N и горизонтальную силу трения $F = fN$.

Уравнения равновесия стержня

$$Q \exp\left(-f \frac{\pi}{2} - f\beta\right) \cos \beta - fN = 0,$$

$$Q \exp\left(-f \frac{\pi}{2} - f\beta\right) \sin \beta + N - P = 0,$$

$$P \frac{l}{2} \cos \alpha - N l \cos \alpha - fN l \sin \alpha = 0.$$

Из последнего уравнения определяем вертикальную реакцию $N = \frac{P}{2(1 + f \operatorname{tg} \alpha)}$.

Первые два уравнения примут вид

$$Q \exp\left(-f \frac{\pi}{2} - f\beta\right) \cos \beta = \frac{fP}{2(1 + f \operatorname{tg} \alpha)},$$

$$Q \exp\left(-f \frac{\pi}{2} - f\beta\right) \sin \beta = \frac{P(1 + 2f \operatorname{tg} \alpha)}{2(1 + f \operatorname{tg} \alpha)},$$

таким образом, получаем

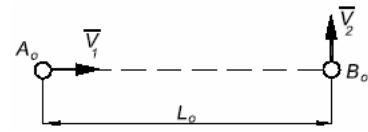
$$\operatorname{ctg} \beta = \frac{f}{1 + 2f \operatorname{tg} \alpha},$$

$$Q = \exp\left(f \frac{\pi}{2} + f\beta\right) \frac{P \sqrt{f^2 + (1 + 2f \operatorname{tg} \alpha)^2}}{2(1 + f \operatorname{tg} \alpha)}$$

Ответ: $Q = \exp\left(f \frac{\pi}{2} + f\beta\right) \frac{P \sqrt{f^2 + (1 + 2f \operatorname{tg} \alpha)^2}}{2(1 + f \operatorname{tg} \alpha)}$, где $\operatorname{ctg} \beta = \frac{f}{1 + 2f \operatorname{tg} \alpha}$.

Задача К-1 (4 балла)

Две точки A и B движутся по прямым, расположенным в одной плоскости, с постоянными скоростями V_1 и V_2 . В начальный момент времени расстояние между точками равно l_0 , направления скоростей указаны на чертеже. Определить минимальное расстояние между точками A и B .



Решение:

Расстояние между точками A и B в момент времени t :

$$S^2 = (l_0 - V_1 t)^2 + (V_2 t)^2 = l_0^2 - 2V_1 l_0 t + (V_1^2 + V_2^2)t^2 \quad (1)$$

Дифференцируя по времени

$$\frac{dS}{dt} = -2V_1 l_0 + 2(V_1^2 + V_2^2)t \quad (2)$$

Поскольку вторая производная S по времени строго положительна, в момент времени τ

$$\tau = \frac{V_1 l_0}{V_1^2 + V_2^2} \quad (3)$$

S достигает минимума.

Окончательно, подставив (3) в (1), получим

$$S_{\min} = \frac{l_0^2 V_2^2}{V_1^2 + V_2^2}$$

Ответ: $S_{\min} = \frac{l_0^2 V_2^2}{V_1^2 + V_2^2}$

Задача К-4 (6 баллов)

Точка движется по поверхности, задаваемой в некоторой неподвижной системе координат уравнением $x^2 + y^2 - z^2 = a^2$. Возможно ли такое движение точки, что ее ускорение равно нулю? Обосновать невозможность такого движения, либо найти все соответствующие искомому движению траектории.

Решение:

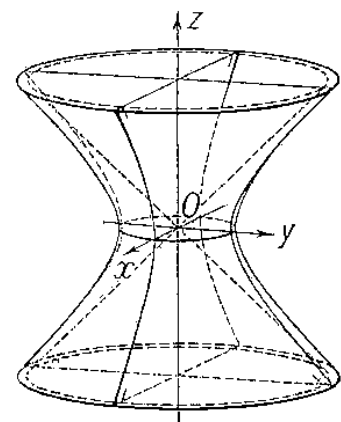
Движение с нулевым ускорением возможно только в том случае, если траектория – прямая линия, а скорость точки постоянна. Поверхность $x^2 + y^2 - z^2 = a^2$ представляет собой однополостной гиперболоид, имеющий два семейства прямолинейных образующих.

Две прямые этого семейства, проходящие через точку $(a, 0, 0)^T$ имеют вид

$$x = a$$

$$z = \pm y$$

Остальные прямые семейства получаются из этих двух прямых поворотом на произвольный угол θ вокруг оси Oz



Ответ: $a = x \cos \theta - y \sin \theta$
 $z = \pm(x \sin \theta + y \cos \theta)$, где θ - параметр семейства

Задача Д-1 (8 баллов)

Некоторые умельцы при отсутствии штопора открывают бутылки с вином, отпуская их с определенной высоты на пол. После удара о пол пробка оказывается выбитой, а бутылка в целости и сохранности, стоящей на полу. Предлагается этот процесс смоделировать падением последовательно одна за другой масс m_1, m_2, \dots, m_n ($m = \sum_{k=1}^n m_k$). В момент отражения первой массы от пола она сталкивается со второй массой и останавливается. Вторая масса после отражения от первой сталкивается с третьей массой и также останавливается т.д. И только последняя масса после отражения от предыдущей массы свободно движется вертикально вверх (и выбивает пробку). При каком соотношении масс имеет место описанный процесс и какова скорость последней массы, если перед ударом скорость всей системы равна V ? Удары считать абсолютно упругими.

Решение: Массы падают с одной высоты. На уровне пола первая масса после отражения имеет скорость $V_1 = V$, а вторая скорость $V_2 = -V$. Центр масс системы имеет скорость $V_C = \frac{m_1 V - m_2 V}{m_1 + m_2}$. В системе центра масс имеем скорости

$$V'_1 = V - V_C = \frac{2m_2 V}{m_1 + m_2}, \quad V'_2 = -V - V_C = -\frac{2m_1 V}{m_1 + m_2}$$

После столкновения в системе центра масс каждая масса изменяет свою скорость на противоположную $V''_1 = -\frac{2m_2 V}{m_1 + m_2}$, $V''_2 = \frac{2m_1 V}{m_1 + m_2}$. Поскольку скорость центра масс остаётся неизменной имеем

$$V_1 = V''_1 + V_C = \frac{m_1 - 3m_2}{m_1 + m_2} V, \quad V_2 = V''_2 + V_C = \frac{3m_1 - m_2}{m_1 + m_2} V.$$

Удары упругие, энергия сохраняется, и скорость второй массы будет максимальной, если энергия первой после столкновения обратится в нуль, то есть $m_1 = 3m_2$, $V_2 = 2V$.

Те же рассуждения применяем для второй и третьей массы. До столкновения имеем

$$V_C = \frac{m_2 2V - m_3 V}{m_2 + m_3},$$

$$V'_2 = 2V - V_C = \frac{3m_3 V}{m_2 + m_3}, \quad V'_3 = -V - V_C = -\frac{3m_2 V}{m_2 + m_3},$$

а после столкновения

$$V_2 = -\frac{3m_3 V}{m_2 + m_3} + V_C = \frac{(-4m_3 + 2m_2)V}{m_2 + m_3}, \quad V_3 = \frac{3m_2 V}{m_2 + m_3} + V_C = \frac{(5m_2 - m_3)V}{m_2 + m_3}.$$

Полагая $m_2 = 2m_3$, получаем $V_3 = 3V$.

$$\text{Аналогично для третьей и четвёртой массы имеем} \quad V_C = \frac{m_3 3V - m_4 V}{m_3 + m_4},$$

$$V'_3 = 3V - V_C = \frac{4m_4 V}{m_3 + m_4}, \quad V'_4 = -V - V_C = -\frac{4m_3 V}{m_3 + m_4} \text{ и далее}$$

$$V_3 = -\frac{4m_4 V}{m_3 + m_4} + V_C = \frac{(-5m_4 + 3m_3)V}{m_3 + m_4}, \quad V_4 = \frac{4m_3 V}{m_3 + m_4} + V_C = \frac{(7m_3 - m_4)V}{m_3 + m_4}$$

Полагая $m_3 = \frac{5}{3}m_4$, получаем $V_4 = 4V$.

Итак, имеем ряд значений

$$\begin{aligned}
V_1 &= -\frac{2m_2V}{m_1+m_2} + V_C = \frac{-3m_2+m_1}{m_1+m_2}V, & V_2 &= \frac{2m_1V}{m_1+m_2} + V_C = \frac{3m_1-m_2}{m_1+m_2}V, \\
& m_1 = 3m_2, \quad V_2 = 2V; \\
V_2 &= -\frac{3m_3V}{m_2+m_3} + V_C = \frac{-4m_3+2m_2}{m_2+m_3}V, & V_3 &= \frac{3m_2V}{m_2+m_3} + V_C = \frac{5m_2-m_3}{m_2+m_3}V, \\
& m_2 = 2m_3, \quad V_3 = 3V; \\
V_3 &= -\frac{4m_4V}{m_3+m_4} + V_C = \frac{-5m_4+3m_3}{m_3+m_4}V, & V_4 &= \frac{4m_3V}{m_3+m_4} + V_C = \frac{7m_3-m_4}{m_3+m_4}V \\
& m_3 = \frac{5}{3}m_4, \quad V_4 = 4V; \\
V_{n-1} &= \frac{-(n+1)m_n + (n-1)m_{n-1}}{m_{n-1}+m_n}V, & V_n &= \frac{(2n-1)m_{n-1} - m_n}{m_{n-1}+m_n}V, \\
& m_{n-1} = \frac{n+1}{n-1}m_n, \quad V_n = nV; \tag{1}
\end{aligned}$$

Наконец, рассмотрим столкновение n и $n+1$ массы. Центр их масс имеет скорость $V_C = \frac{m_n nV - m_{n+1}V}{m_n + m_{n+1}}$. В системе центра масс до столкновения имеем относительные скорости

$$V'_n = nV - V_C = \frac{(n+1)m_{n+1}V}{m_n + m_{n+1}}, \quad V'_{n+1} = -V - V_C = -\frac{(n+1)m_nV}{m_n + m_{n+1}},$$

после столкновения они изменяют свой знак, поэтому имеем

$$\begin{aligned}
V_n &= -\frac{(n+1)m_{n+1}V}{m_n + m_{n+1}} + V_C = \frac{-(n+2)m_{n+1} + nm_n}{m_n + m_{n+1}}V, \\
V_{n+1} &= \frac{(n+1)m_nV}{m_n + m_{n+1}} + V_C = \frac{(2n+1)m_n - m_{n+1}}{m_n + m_{n+1}}V.
\end{aligned}$$

Из этих выражений получаем $m_n = \frac{n+2}{n}m_{n+1}$, $V_{n+1} = (n+1)V$,

что совпадает с результатом (1) для индекса на единицу больше.

Для масс имеем выражения:

$$m_2 = \frac{2m_1}{2 \cdot 3}, \quad m_3 = \frac{2m_1}{3 \cdot 4}, \quad m_4 = \frac{2m_1}{4 \cdot 5}, \quad \dots \quad m_k = \frac{2m_1}{k(k+1)}.$$

Составим выражение для массы всей системы

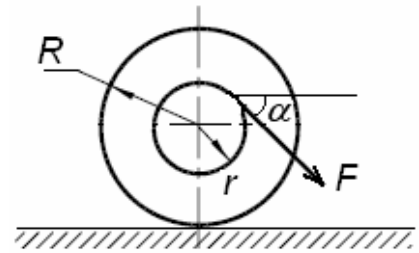
$$\begin{aligned}
m &= \sum_{k=1}^n m_k = m_1 + 2m_1 \left[\left(\frac{1}{2} - \frac{1}{3} \right) + \left(\frac{1}{3} - \frac{1}{4} \right) + \left(\frac{1}{4} - \frac{1}{5} \right) + \dots + \left(\frac{1}{n} - \frac{1}{n+1} \right) \right] = \\
&= 2m_1 \left(1 - \frac{1}{n+1} \right) = m_1 \frac{2n}{n+1} \rightarrow m_1 = \frac{m(n+1)}{1 \cdot 2 \cdot n}, \quad m_2 = \frac{m(n+1)}{2 \cdot 3 \cdot n}, \\
m_3 &= \frac{m(n+1)}{3 \cdot 4 \cdot n}, \quad m_4 = \frac{m(n+1)}{4 \cdot 5 \cdot n}, \quad \dots \quad m_k = \frac{m(n+1)}{k(k+1)n}, \quad \dots \quad m_n = \frac{m}{n^2}
\end{aligned}$$

Кинетическая энергия последней массы равна энергии всей системы в начальный момент.

Ответ: $m_k = \frac{m(n+1)}{k(k+1)n}$, $k=1, 2, \dots, n$, $V_n = nV$.

Задача Д-2 (6 баллов)

Катушка массы m и радиуса R приводится в движение из состояния покоя посредством сматываемой с нее нити, расположенной под углом α к горизонту. К нити приложена постоянная сила F . Определить скорость центра масс катушки, когда он переместится на расстояние s . Момент инерции катушки относительно оси, проходящей через ее центр масс C перпендикулярно плоскости материальной симметрии равен J . Коэффициент трения качения катушки f . Катушка катится без скольжения. Массой нити пренебречь. Радиус оси катушки, на которую намотана нить – r .



Решение:

Катушка является неизменяемой материальной системой, и сумма работ внутренних сил равна нулю. Поэтому по теореме об изменении кинетической энергии

$$T_2 - T_1 = \sum_{k=1}^n A(F_k^{внеш})$$

На элементарном перемещении центра масс δS работу совершают пара сил трения качения и сила F :

$$\delta A = \delta A_{мп.к.} + \delta A(F)$$

Элементарная работа пары трения качения

$$\delta A_{мп.к.} = -Nf \delta \varphi = -(mg - F \sin \alpha) f \frac{\delta S}{R}$$

Элементарная работа силы F

$$\delta A(F) = F \delta S \cos \alpha + Fr \delta \varphi = \frac{F}{R} (R \cos \alpha + r) \delta S$$

Таким образом:

$$\delta A = (F(R \cos \alpha + r) - (P - F \sin \alpha) f) \frac{\delta S}{R}$$

Проинтегрировав от нуля до s , получим:

$$A = (F(R \cos \alpha + r) - (P - F \sin \alpha) f) \frac{s}{R}$$

Изменение кинетической энергии катушки

$$T_2 - T_1 = T_2 = \frac{1}{2} m v_C^2 + \frac{1}{2} J \omega^2 = \frac{v_C^2}{2} \left(m + \frac{J}{R^2} \right)$$

Окончательно

$$v_C = \sqrt{\frac{2sR}{mR^2 + J} (F(R \cos \alpha + r) - (P - F \sin \alpha) f)}$$

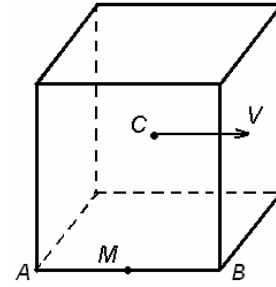
Из последней формулы видно, что катушка находится в движении, если

$$F > \frac{Pf}{R \cos \alpha + r + f \sin \alpha}$$

$$\text{Ответ: } v_C = \sqrt{\frac{2sR}{mR^2 + J} (F(R \cos \alpha + r) - (P - F \sin \alpha) f)}, \quad F > \frac{Pf}{R \cos \alpha + r + f \sin \alpha}$$

Задача Д-3 (8 баллов)

Во время межгалактического перелета американская астронавтка потеряла чемодан с инструментами. Чемодан массы m имеет форму куба и поступательно движется по инерции так, что скорость его центра масс коллинеарна ребру куба AB и равна V . Внеземной патруль, чудом избежавший столкновения с чемоданом, мгновенно закрепил в пространстве точку M , лежащую на середине ребра AB . Определить траекторию, а также величины скорости и ускорения центра масс чемодана при его дальнейшем движении. Длина $AB = a$. Куб считать однородным.



Решение: Момент сил удара при закреплении относительно точки M равен нулю, следовательно кинетический момент при закреплении не изменится и будет равен

$$K_M = MC \cdot mV = \frac{mVa}{\sqrt{2}}.$$

Эллипсоид инерции в точке M является эллипсоидом вращения, большая полуось которого направлена вдоль CM .

Поскольку вектор $\vec{K}_M \perp \vec{CM}$ и направлен вдоль одной из главных осей инерции, дальнейшее движение представляет собой вращение вокруг этого вектора с постоянной угловой скоростью. Таким образом, траектория центра масс куба является окружностью.

Найдем угловую скорость куба:

$$J_M = J_C + \frac{ma^2}{2} = \frac{1}{6}ma^2 + \frac{1}{2}ma^2 = \frac{2}{3}ma^2$$

$$K_M = J_M \cdot \omega \Rightarrow \frac{mVa}{\sqrt{2}} = \frac{2}{3}ma^2 \cdot \omega \Rightarrow \omega = \frac{3V}{2\sqrt{2}a}$$

Скорость центра масс после закрепления

$$V_C = \omega \frac{a}{\sqrt{2}} = \frac{3}{4}V$$

Ускорение центра масс

$$W_C = \frac{V_C^2}{a/\sqrt{2}} = \frac{9V^2}{8\sqrt{2}a}$$

Ответ: Точка C движется по окружности с центром в т. M и радиусом $\frac{a}{\sqrt{2}}$, лежащей в

плоскости векторов \vec{V} и \vec{CM} . $V_C = \frac{3}{4}V$, $W_C = \frac{9V^2}{8\sqrt{2}a}$

Задача Д-4 (10 баллов)

Два плоских тела - диск и тонкое кольцо, изготовленные из одинакового материала, - лежат на шероховатой горизонтальной плоскости, не касаясь друг друга. В начальный момент им сообщается одинаковая угловая скорость. Линейные скорости центров масс в начальный момент равны нулю. Найти отношение радиусов тел, при котором их движение прекратится одновременно. Считать, что распределение нормальных контактных напряжений однородно.

Решение: Обозначим радиусы диска и кольца R_d и R_k соответственно. На каждый элемент ds поверхности контакта движущихся тел действует сила трения пропорциональная нормальной реакции $dF_{mp} = f \frac{mg}{S} ds$, где f - коэффициент трения, mg - вес тела, S - площадь пятна контакта.

Момент трения определяется выражением $M_{mp} = \int_s r f_{mp} ds = \frac{mgf}{S} \int_s r ds$.

Для диска имеем $M_d = \frac{mgf}{\pi R^2} \int r \cdot r d\varphi dr = \frac{2}{3} mgf R_d$

Для кольца - $M_k = \frac{mgf}{2\pi R} \int R \cdot R d\varphi = mgf R_k$.

Моменты трения постоянны и движение замедленное $\omega = \omega_o - \frac{M_{mp}}{J} t$, где

$J_d = \frac{1}{2} m R_d^2$ - момент инерции диска, $J_k = m R_k^2$ - момент инерции кольца.

Поскольку время движения до остановки одинаково получаем $\frac{J_d}{M_d} = \frac{J_k}{M_k} \rightarrow \frac{3m_d R_d^2}{4m_d g f R_d} = \frac{m_k R_k^2}{m_k g f R_k}$ или $3R_d = 4R_k$.

Ответ: $3R_d = 4R_k$.