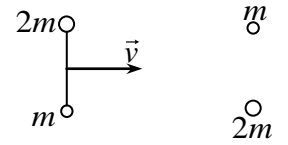


Решения

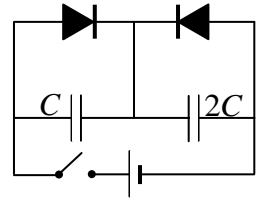
Задач заключительного тура олимпиады «Росатом» 2016-2017 учебного года Физика, 11 класс, комплект 4

1. С двумя молями гелия проводят процесс, в котором его молярная теплоемкость не меняется и равна C . Известно, что гелий совершил в этом процессе работу A . Найти изменение температуры гелия в этом процессе.

2. К концам невесомого стержня длиной l прикреплены два маленьких шарика с массами m и $2m$. Стержень, двигаясь поступательно в направлении перпендикулярном ему самому со скоростью v , налетает на два точно таких же покоящихся тела, находящихся на расстоянии l друг от друга (см. рисунок). Одновременно происходят два центральных абсолютно неупругих столкновения. Найти силу натяжения стержня сразу после этого. Силу тяжести не учитывать.

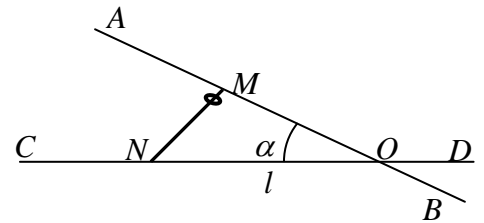


3. Электрическая цепь составлена из источника ЭДС ε , двух диодов и двух первоначально незаряженных конденсаторов с емкостью C и $2C$ (см. рисунок). Ключ замыкают. Найти заряды конденсаторов q_C и q_{2C} после установления равновесия. Затем ключ размыкают, меняют полярность источника и снова замыкают ключ. Найти новые заряды конденсаторов q'_C и q'_{2C} . Диоды идеальны: их сопротивление электрическому току в направлении стрелки в обозначении диода на схеме равно нулю, в обратном направлении – бесконечности.

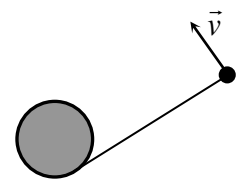


идеальны: их сопротивление электрическому току в направлении стрелки в обозначении диода на схеме равно нулю, в обратном направлении – бесконечности.

4. (Г.Галилей «Беседы и математические доказательства двух новых наук», 1637 г.). Маленькое колечко движется по гладкой спице MN. Начало движения колечка – точка M – лежит на прямой AB, наклоненной под углом α к горизонту, конец – точка N – на горизонтали CD, на расстоянии l от точки O пересечения горизонтали CD с наклонной прямой AB. На каком расстоянии от точки O должна быть расположена точка M, чтобы время движения колечка от точки M до точки N было минимальным?



5. На поверхности стола расположен вертикальный цилиндр радиуса R , на который намотана длинная невесомая нерастяжимая нить. К концу свободного куска нити, длина которого равна l_0 , привязано тело. Телу сообщают скорость v , направленную перпендикулярно нити так, что нить начинает наматываться на цилиндр (см. рисунок, вид сверху). Найти время, за которое на цилиндр наматывается одна пятая часть нити. Трение отсутствует.



Решения

1. Применяем к рассматриваемому процессу первый закон термодинамики

$$Q = \Delta U + A$$

С другой стороны, для гелия (одноатомный газ)

$$\Delta U = \frac{3}{2} \nu R \Delta T$$

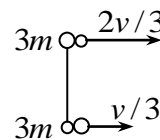
И

$$Q = C \nu \Delta T$$

Отсюда

$$\Delta T = \frac{A}{\nu(C - 3R/2)}, \quad C > \frac{3R}{2}$$

2. Поскольку столкновения шариков абсолютно неупругие, после удара они будут двигаться вместе. Скорости шариков найдем по закону сохранения импульса: два верхних (см. рисунок) шарика будут иметь скорость $2v/3$, два нижних (см. рисунок) - $v/3$. А поскольку скорости шариков будут разными, движение гантели будет уже не поступательным. В системе отсчета, связанной с центром масс гантели, ее движение есть вращение вокруг центра. Найдем скорости шариков в этой системе отсчета. Скорость центра масс равна

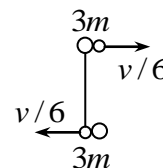


$$v_c = \frac{1}{2} \left(\frac{2v}{3} + \frac{v}{3} \right) = \frac{v}{2}$$

Поэтому скорость шариков в этой системе отсчета равна

$$v_{\text{верх}} = \frac{2v}{3} - \frac{v}{2} = \frac{v}{6}, \quad v_{\text{нижн}} = \frac{v}{2} - \frac{v}{3} = \frac{v}{6},$$

(см. рисунок). Другими словами, каждая пара шариков массой $3m$ движется со скоростью $v/6$ по окружности радиуса $l/2$ и, следовательно, сила натяжения стержня равна



$$T = \frac{3m(v/6)^2}{l/2} = \frac{mv^2}{6l}$$

3. При замыкании ключа ток пойдет через левый диод, а правый диод будет «закрыт» - на месте правого диода будет фактически разрыв цепи. Поскольку сопротивление диода в прямом направлении равно нулю, потенциалы обкладок левого конденсатора одинаковы - левый конденсатор не будет заряжен $q_{\text{лев}} = 0$, а все напряжение источника оказывается приложенным к правому конденсатору. Поэтому

$$q_{\text{прав}} = 2\varepsilon C$$

После изменения полярности источника открывается правый диод, но закрывается левый. Поэтому будет заряжаться левый конденсатор, и разряжаться правый. Но правый конденсатор может разрядиться только так, что положительный заряд его левой обкладки может перетечь только на правую обкладку левого конденсатора, а вытечь через диоды не может (диоды не пропустят положительный заряд от точки соединения конденсаторов). Если бы емкость левого конденсатора была больше емкости правого, он «взял» бы себе весь заряд правого и какая-то часть заряда протекла через правый диод. Но у нас емкость правого конденсатора больше емкости левого, поэтому правый конденсатор разрядится не до конца. Найдем заряды конденсаторов после установления равновесия. Пусть на левой обкладке левого конденсатора будет заряд $q'_{\text{лев}} = -x$ (на правой - x). Тогда на левой обкладке правого конденсатора будет заряд $q'_{\text{прав}} = 2\varepsilon C - x$ (на правой - $-(2\varepsilon C - x)$). Условие равновесия зарядов дает

$$-\frac{2\varepsilon C - x}{2C} + \frac{x}{C} = \varepsilon$$

Отсюда

$$-2\varepsilon C + x + 2x = 2C\varepsilon \quad x = \frac{4\varepsilon C}{3}$$

Следовательно, заряды левого и правого конденсатора после изменения полярности источника равны

$$q'_{\text{лев}} = \frac{4\varepsilon C}{3} \quad (\text{у левой обкладки отрицательный, у правой - положительный})$$

$$q'_{\text{прав}} = \frac{2\varepsilon C}{3} \quad (\text{у левой обкладки положительный, у правой - положительный})$$

4. Пусть длина отрезка MO равна x . Длину отрезка MN находим по теореме косинусов

$$MN = \sqrt{l^2 + x^2 - 2lx \cos \alpha}$$

А угол MNO (обозначим его β) – по теореме синусов

$$\frac{x}{\sin \beta} = \frac{\sqrt{l^2 + x^2 - 2lx \cos \alpha}}{\sin \alpha} \Rightarrow \sin \beta = \frac{x \sin \alpha}{\sqrt{l^2 + x^2 - 2lx \cos \alpha}}$$

Поскольку ускорение колечка при его движении по спице MN равно $g \sin \beta$, то время его спуска можно найти из соотношения

$$\sqrt{l^2 + x^2 - 2lx \cos \alpha} = \frac{g \sin \beta t^2}{2}$$

Используя далее соотношение для $\sin \beta$, получим

$$t^2 = \frac{2(l^2 + x^2 - 2lx \cos \alpha)}{gx \sin \alpha}$$

Найдем x , отвечающее минимуму этой функции. Дифференцируя и приравнявая производную к нулю, получим

$$\frac{2x - 2l \cos \alpha}{gx \sin \alpha} - \frac{(l^2 + x^2 - 2lx \cos \alpha)}{gx^2 \sin \alpha} = \frac{2x^2 - 2lx \cos \alpha - l^2 - x^2 + 2lx \cos \alpha}{gx^2 \sin \alpha} = \frac{x^2 - l^2}{gx^2 \sin \alpha} = 0$$

Откуда получаем

$$MO = l$$

5. Установим зависимость угла поворота нити от времени. Во-первых, заметим, что нить в процессе движения тела всегда перпендикулярна скорости тела (нить не «сминается» и не растягивается). Поэтому сила натяжения не совершает над телом работу, и, следовательно, тело движется с постоянной скоростью. Угловая же скорость тела изменяется, поскольку его движение в течение каждого малого интервала времени есть вращение вокруг той точки, где нить отходит от цилиндра, а длина нити изменяется.

Пусть к некоторому моменту времени t нить повернулась на угол α по сравнению с первоначальным положением. Установим связь между t и α . Поскольку к этому моменту на цилиндр намоталась нить длиной αR , то для длины нити справедливо соотношение

$$l = l_0 - \alpha R \quad (1)$$

Из формулы (1) следует, что угловая скорость нити в этот момент будет равна $\omega = v/(l_0 - \alpha R)$. Поэтому за бесконечно малый интервал времени Δt около момента времени t нить повернется на бесконечно малый угол

$$\Delta \alpha = \omega \Delta t = \frac{v \Delta t}{l_0 - \alpha R} \quad (2)$$

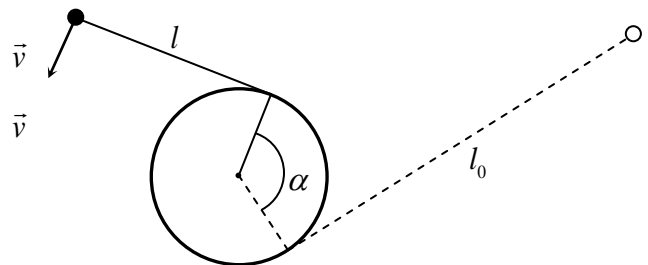
Из формулы (2) можно найти производную функции $t(\alpha)$:

$$t'(\alpha) = \frac{\Delta t}{\Delta \alpha} = \frac{l_0}{v} - \frac{R}{v} \alpha \quad (3)$$

Из формулы (3) следует, что производная функции $t(\alpha)$ зависит от своего аргумента α так же, как скорость равноускоренно движущегося тела зависит от времени

$$x'(t) = v_0 + at \quad (4)$$

Поэтому зависимость $t(\alpha)$ – такая же, как и зависимость координаты равноускоренно движущегося тела от времени



$$x(t) = x_0 + v_0 t + \frac{at^2}{2} \quad (5)$$

Причем, как это следует из сравнения (3) и (4), в качестве v_0 и a в зависимости $t(\alpha)$ нужно использовать величины l_0/v и $-R/v$:

$$t(\alpha) = t_0 + \frac{l_0}{v} \alpha - \frac{R}{v} \frac{\alpha^2}{2} \quad (6)$$

Величина t_0 в выражении (5) имеет смысл «начального» значения времени, т.е. времени, отвечающего повороту на нулевой угол. Поэтому эту величину нужно положить равной нулю. В результате имеем окончательно

$$t(\alpha) = \frac{l_0}{v} \alpha - \frac{R}{v} \frac{\alpha^2}{2} \quad (7)$$

Из зависимости (7) легко найти время τ , необходимое для полной намотки одной пятой части нити на цилиндр. Когда такая длина наматывается на цилиндр, нить повернется на угол $\alpha = l_0/5R$. Поэтому для времени τ имеем из (7):

$$\tau = \frac{l_0}{v} \frac{l_0}{5R} - \frac{R}{v} \frac{l_0^2}{50R^2} = \frac{9l_0^2}{50vR}$$