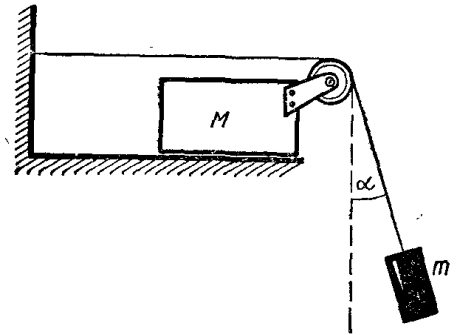


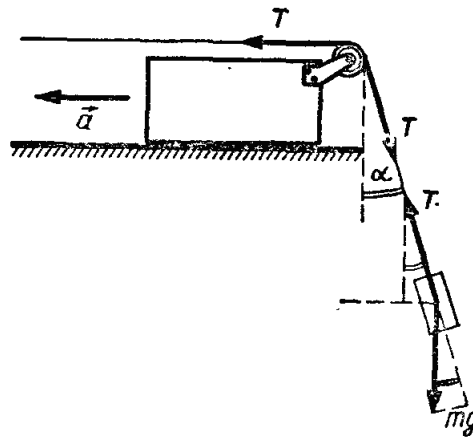
11 класс

11.1 В механической системе, изображенной на рисунке, брусок массой M может скользить по рельсам без трения. В начальный момент груз, подвешенный на нити, отводят на угол α и отпускают. Какова масса m этого груза, если угол, образуемый нитью с вертикалью, не меняется при движении системы?



Решение

Обозначим через T модуль силы упругости нити и через a модуль ускорения бруска (см. рисунок):



Так как угол α при движении системы остается постоянным, то горизонтальная проекция ускорения груза тоже равна a . Очевидно, что равна a и проекция ускорения груза на направление нити (изменение длины отрезка нити, находящегося за блоком, всегда равно модулю перемещения бруска). Поэтому, $mg \cos \alpha - T = ma$ и

$$T \sin \alpha = ma, \quad (1)$$

где m – масса груза.

На брусок с блоком в точке А действуют две силы упругости нити. Поэтому, для бруска можно записать следующее уравнение (в проекциях на горизонтальное направление):

$$T - T \sin \alpha = Ma. \quad (2)$$

Из уравнений (1) и (2) получаем:

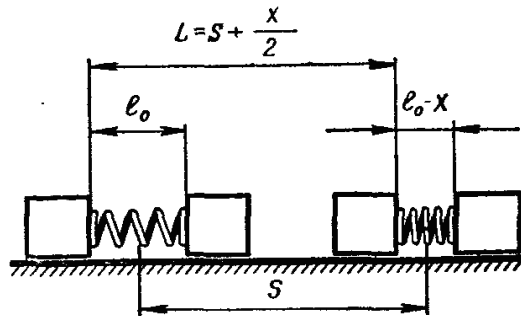
$$m = M \frac{\sin 2\alpha}{2 \cos \alpha - \sin 2\alpha}.$$

Ответ: $m = M \frac{\sin 2\alpha}{2 \cos \alpha - \sin 2\alpha}.$

11.2 На гладком горизонтальном столе лежат два одинаковых кубика массой m каждый. Кубики соединены пружиной жесткости k . Длина пружины в недеформированном состоянии равна l_0 . На левый кубик начинает действовать сила F , постоянная по модулю и направлению. Найдите минимальное и максимальное расстояние между кубиками при движении системы.



Решение



Когда расстояние l между кубиками минимально или максимально, оба кубика движутся с одинаковой скоростью \vec{v} и кинетическая энергия системы равна $2 \frac{mv^2}{2} = mv^2$. При этом потенциальная энергия системы равна потенциальной энергии сжатой пружины, т.е. $\frac{kx^2}{2}$ (где изменение длины пружины считается положительным, если длина l пружины меньше l_0 , и отрицательным, если длина l пружины больше l_0). Полная энергия системы равна сумме кинетической и потенциальной энергии, т.е. $mv^2 + \frac{kx^2}{2}$. Так как эту энергию система приобрела благодаря работе силы \vec{F} , то

$$FL = mv^2 + \frac{kx^2}{2} \quad (1)$$

Где L – расстояние, которое прошел левый (по рисунку) кубик к тому моменту, когда длина пружины стала минимальной. Если S – расстояние, пройденное центром масс системы (см. рисунок), то

$$L = S + \frac{1}{2}l_0 - \frac{1}{2}(l_0 - x) = S + \frac{x}{2}.$$

Скорость \vec{v} кубиков равна скорости центра масс системы. Так как на систему действует постоянная внешняя сила, то центр масс движется равноускорено с ускорением $a = \frac{F}{m}$. Поэтому, обозначив через t время от начала движения до того момента, когда длина пружины стала равна $l_0 - x$, можно записать:

$$v = at, \\ L = \frac{at^2}{2} + \frac{x}{2}.$$

Подставляя эти выражения для v и L в уравнение (1), получим:

$$F \left(\frac{at^2}{2} + \frac{x}{2} \right) = ma^2t^2 + \frac{kx^2}{2}.$$

Отсюда

$$\frac{F^2t^2}{4m} + \frac{x}{2}F = \frac{F^2t^2}{4m} + \frac{kx^2}{2}.$$

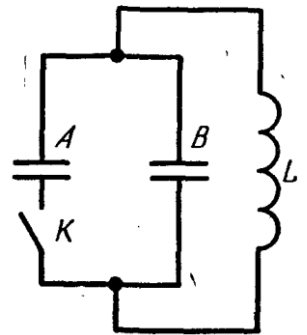
или $Fx = kx^2$.

Следовательно, $x_1 = 0$, $x_2 = \frac{F}{k}$.

Таким образом, минимальное расстояние между грузами равно $l_{\min} = l_0 - x_2 = l_0 - \frac{F}{k}$, а максимальное — $l_{\max} = l_0 - x_1 = l_0$.

Ответ: $l_{\min} = l_0 - \frac{F}{k}$, $l_{\max} = l_0$.

11.3 Два одинаковых конденсатора A и B , с емкостью C каждый, и катушка с индуктивностью L соединены как показано на рисунке. В начальный момент ключ K разомкнут, конденсатор A заряжен до напряжения U . Конденсатор B не заряжен и ток в катушке отсутствует. Определить максимальное значение тока в катушке после замыкания ключа.



Решение

Если бы не было конденсатора B , то после замыкания ключа в контуре возникли бы электромагнитные колебания. Из закона сохранения энергии можно было бы сразу найти максимальный ток. Но при наличии конденсатора B сначала произойдет перераспределение заряда между конденсаторами и лишь затем в контуре установятся колебания. Действительно, участок цепи, состоящий из двух конденсаторов и соединительных проводов, тоже можно считать колебательным контуром. Но его индуктивность — индуктивность проводов — очень мала (по сравнению с L), поэтому собственная частота колебаний в этом контуре будет очень большой (намного больше собственной частоты колебаний в контуре, который образуют конденсаторы и катушка индуктивности). Конечно, этот контур обладает и активным сопротивлением, но оно мало по сравнению, например, с индуктивным сопротивлением. Поэтому в течение некоторого времени после замыкания ключа колебания в контуре можно считать незатухающими. В контуре, состоящем из конденсаторов и проводов, произойдет много колебаний тока за то время, пока ток в катушке еще можно будет считать равным нулю. Из-за сопротивления проводов колебания в этом контуре будут затухающими. Это приведет к быстрому установлению равновесия и перераспределению зарядов поровну между конденсаторами (емкости кон-

денсаторов одинаковы). При этом часть энергии электрического поля заряженного конденсатора A перейдет во внутреннюю энергию.

Найдем, какая часть энергии остается в контуре после быстрого перераспределения заряда между конденсаторами. Первоначальный заряд конденсатора A был равен

$$Q = CU.$$

После перераспределения заряда между конденсаторами их заряды стали равны $\frac{Q}{2}$, а энергия – $W = \frac{Q^2}{8C} = \frac{CU^2}{8}$.

Следовательно, полная энергия, которая останется в контуре, равна $\frac{CU^2}{8} + \frac{CU^2}{8} = \frac{CU^2}{4}$.

Так как до замыкания ключа энергия в контуре была равна

$$W_0 = \frac{CU^2}{2},$$

то во внутреннюю перешла половина первоначальной энергии конденсатора A .

Теперь рассмотрим контур, состоящий из конденсаторов и катушки индуктивности. Ток в катушке будет максимальным, когда конденсаторы полностью разрядятся и их энергия перейдет в энергию магнитного поля в катушке. Из закона сохранения энергии следует, что

$$\frac{CU^2}{4} = \frac{LI_{\max}^2}{2}.$$

Отсюда, $I_{\max} = U \sqrt{\frac{C}{2L}}.$

Ответ: $I_{\max} = U \sqrt{\frac{C}{2L}}.$

11.4 Теплоизолированная полость небольшими одинаковыми отверстиями соединена с двумя объемами, содержащими газообразный гелий. Давление гелия в этих объемах поддерживается постоянным и равным P , а температуры поддерживаются равными T в одном из объемов и $2T$ в другом. Найти установившееся давление и температуру внутри полости.

He		He
P, T		$P, 2T$

Решение

При равновесии число частиц в полости должно оставаться постоянным. Это означает, что число частиц, которые за время Δt попадают в полость, должно быть равно числу частиц, вылетающих за это время из полости. Используя формулу для числа частиц, попадающих в газе на

площадку площадью S , можно число частиц N , попадающих в полость, выразить так:

$$N = N_1 + N_2 = \frac{1}{2} n_1 S |\overline{v_{x_1}}| * \Delta t + \frac{1}{2} n_2 S |\overline{v_{x_2}}| * \Delta t.$$

где n_1 и n_2 — значения концентрации частиц, соответственно в левом и правом объемах, $|\overline{v_{x_1}}|$ и $|\overline{v_{x_2}}|$ — соответственно средние значения модулей проекций скоростей частиц в этих объемах на ось X , перпендикулярную отверстиям.

Число же частиц N_0 , которые за это же время вылетают из полости через отверстия общей площадью $2S$, равно

$$N_0 = 2 \frac{1}{2} n S |\overline{v_x}| \Delta t.$$

где n — концентрация частиц в полости, $|\overline{v_x}|$ — среднее значение модуля проекции частиц на ось X . Приравнявая N и N_0 получим:

$$n_1 |\overline{v_{x_1}}| + n_2 |\overline{v_{x_2}}| = 2n |\overline{v_x}|.$$

где $|\overline{v_{x_1}}|$, $|\overline{v_{x_2}}|$ и $|\overline{v_x}|$ пропорциональны средним квадратичным скоростям $\overline{v_1}$, $\overline{v_2}$ и \overline{v} частиц.

Поэтому можно записать: $n_1 \overline{v_1} + n_2 \overline{v_2} = 2n \overline{v}$.

Среднеквадратичная скорость частиц определяется формулой:

$$v = \sqrt{\frac{3KT}{m}},$$

где m — масса молекулы и T — температура газа, k — постоянная Больцмана.

Концентрацию же частиц можно найти из формулы $p = nkT$ для давления p газа:

$$n = \frac{p}{kT}.$$

Используя эти выражения для v и n , получим:

$$p_1 T_1^{-\frac{1}{2}} + p_2 T_2^{-\frac{1}{2}} = 2p_n T_n^{-\frac{1}{2}} \quad (1)$$

Не меняется в полости и полная энергия частиц. Это означает, что энергия, приносимая N частицами, влетающими в полость, уносится N_0 частицами, вылетающими из полости. Но средняя энергия, приходящаяся на одну частицу, равна $\frac{3}{2}kT$. Следовательно, частицы, попадающие за время Δt в полость, приносят энергию $E = \frac{1}{2} n_1 S |\overline{v_{x_1}}| \Delta t \frac{3}{2} kT_1 + \frac{1}{2} n_2 S |\overline{v_{x_2}}| \Delta t \frac{3}{2} kT_2$, а частицы улетающие из полости, уносят за это время энергию $E_0 = \frac{1}{2} n S |\overline{v_x}| \Delta t \frac{3}{2} kT_n$.

Приравнявая E и E_0 , получим:

$$p T^{\frac{1}{2}} + p (2T)^{\frac{1}{2}} = 2p_n T_n^{\frac{1}{2}} \quad (2)$$

Решая уравнения (1) и (2) совместно, найдем:

$$T_n = \sqrt{2T}, \quad p_n = \frac{\sqrt{2} + 1}{2\sqrt[4]{2}} p.$$

Ответ: $T_n = \sqrt{2T}, \quad p_n = \frac{\sqrt{2}+1}{2\sqrt[4]{2}} p.$

11.5 Почему с моста лучше видно рыбу, плывущую в реке, чем с низкого берега?

Решение

Когда рыба рассматривается с моста, лучи света, идущие от нее, проходят поверхность воды почти перпендикулярно к ней. При этом свет отражается от поверхности воды незначительно, и поэтому световой поток, идущий от рыбы, сравнительно велик. Если же рассматривать рыбу с низкого берега, то лучи, идущие от рыбы к наблюдателю, образуют с нормалью к поверхности большой угол и большая часть светового потока отражается от поверхности.

В глаз наблюдателя, кроме того, попадают лучи солнца, создающие слепящий фон. При наблюдении с моста в глаз попадают те лучи, которые падали на поверхность воды и отражались от нее почти под прямым углом. Отражаются эти лучи сравнительно слабо и создают неяркий фон. Наоборот, отражение лучей, попадающих на поверхность под большим углом, велико и солнечный свет при рассматривании рыбы с берега создает яркий фон, ухудшающий условия наблюдения рыбы.