# Уравнение колебаний №1

Задачи из mathus

Уравнение гармонических колебаний

$$\ddot{x} + \omega^2 x = 0$$

можно получить из второго закона Ньютона  $ma_x = F_x$ .

## Задача 1

Однородный цилиндрический поплавок массой m и площадью сечения S плавает вертикально в стакане с водой. Поплавок слегка утопили, а затем отпустили, в результате чего поплавок начал колебаться. Найдите период этих колебаний. Плотность воды  $\rho$ , ускорение свободного падения g.

### Решение:

Пусть y — координата центра масс поплавка по оси 0y, направленной вертикально вверх. За 0 возьмём координату центра масс поплавка, когда он находится в равновесии (сила тяжести равна силе Архимеда). Пусть в этом случае объём погруженной в воду части поплавка  $V_0$ . В общем случае объём погруженной части поплавка  $V = V_0 - Sy$ . Запишем для поплавка второй закон Ньютона:

$$ma_y = -mg + \rho gV = (-mg + \rho gV_0) - \rho gSy = -\rho gSy$$

Это уравнение можно преобразовать к виду:

$$a_y = -\omega^2 y$$

где введено обозначение  $\omega = \sqrt{\frac{\rho g s}{m}}.$  Мы получили уравнение гармонических колебаний с периодом

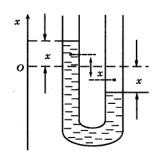
$$T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{m}{\rho g s}} \ .$$

# Задача 2

Найдите период малых колебаний жидкости в U-образной трубке постоянного сечения. Длина части сосуда, занятой жидкостью, равна l.

### Решение:

За начало отсчета выбираем уровень жидкости в состоянии равновесия и будем следить, для определенности, за уровнем поверхности жидкости в левом колене сосуда в процессе колебаний. Применим энергетический подход, выбирая в качестве нулевого уровня потенциальной энергии равновесное положение ясидкости. Запишем полную механическую энергию системы (жидкости в сосуде):



$$E = E_{\kappa} + E_{\Pi}, \tag{1}$$

где  $E_K = \frac{mv^2}{2}$  (полагаем, что модуль скорости жидкости одинаков во всех частях сосуда), а чтобы подсчитать потенциальную энергию  $E_{\Pi}$ , заметим, что состояние жидкости на

рисунке отличается от равновесного перемещением объема Sx из правого колена сосуда в левый, находим:

$$E_{\Pi} = Sx\rho g \cdot x = S\rho x^2 g. \tag{2}$$

Учитывая, что  $Sl \cdot \rho = m$  (3) из (1) и (2) находим:

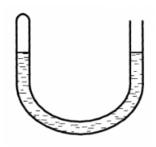
$$v^2 + \frac{2g}{l}x^2 = \frac{2E}{S\rho} = const, (4)$$

то есть имеем уравнение стандартного вида при  $\frac{2g}{l} = \omega^2$ . Таким образом,

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{l}{2g}}$$

# Задача 3

В U-образную трубку с открытыми концами налили ртуть, после чего один из концов трубки запаяли (рис.). Затем ртуть вывели из состояния равновесия, в результате чего возникли малые колебания ртути в трубке. Найдите период этих колебаний, если известно, что масса ртути m=367 г, её плотность  $\rho=13.6\cdot 10^3$  кг/м³, площадь поперечного сечения трубки S=1 см², а высота столба воздуха в запаянном конце трубки равна l=1 м. Внешнее атмосферное давление  $p_0=10^5$  Па. Процесс считать изотермическим.

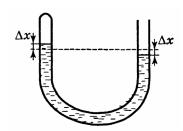


## Решение:

При смещении уровня ртути в каждом колене (см. рис) на расстояние Deltax из-за разности гидростатических давлений возникает сила, равная

$$F = 2\rho g S \Delta x$$

Воздух в левом колене сжимается, объем воздуха при этом становится равным  $(l-\Delta x)S$ . По закону Бойля-Мариотта



$$p_0 l = (p_0 + \Delta p) (l - \Delta x) = p_0 l - p_0 \Delta x + \Delta p l - \Delta p \Delta x.$$

Так как колебания малые, слагаемым  $\Delta p \Delta x$  можно пренебречь. Отсюда

$$\Delta p = \frac{\Delta x}{l} p_0,$$

а сила, действующая со стороны воздуха  $F_2 = (\Delta x/l)p_0S$ . Уравнение движения ртути имеет вид:

$$ma + S\left(2\rho g + \frac{p_0}{l}\right)\Delta x = 0.$$

Уравнение совпадает с уравнением движения груза на пружинке с эффективной «жесткостью».

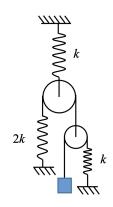
$$k = \left(2\rho g + \frac{p_0}{l}\right)S.$$

Тогда по аналогии

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}} = 2\pi \sqrt{\frac{m}{(2\rho g + \frac{p_0}{l}) S}} \approx 0,63 \text{ c.}$$

## Задача 5

Найдите собственную частоту  $\omega_0$  и максимально возможную амплитуду  $_m$  гармонических колебаний системы, изображённой на рисунке. Масса груза равна m. Блоки, пружины и нити невесомы, нити нерастяжимы, трения в осях блоков нет. Длины всех вертикальных участков нитей настолько велики, что не их длинами определяется максимальная амплитуда гармонических колебаний.



### Решение:

Пусть натяжение нижней нити равно T, тогда натяжение верхней равно 2T, а сила упругости верхней пружины равна 4T. Тогда деформация верхней пружины равна  $\frac{4T}{k}$ , деформация левой пружины  $\frac{2T}{2k}=\frac{T}{k}$ . Значит, нижний блок опустится на

$$\left(\frac{4T}{k} + \frac{4T}{k} + \frac{T}{k}\right) = \frac{9T}{k}.$$

Деформация правой пружины равна  $\frac{T}{k}$ . Положение равновесия груза расположено ниже положения, при котором все пружины недеформированы, на

$$\left(\frac{9T}{k} + \frac{9T}{k} + \frac{T}{k}\right) = \frac{19T}{k}.$$

Следовательно,

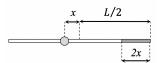
$$A_{\text{max}} = \frac{19T}{k} = \frac{19mg}{k}.$$

Собственная частота гармонических колебаний системы равна

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{k_{\text{9KB}}}{m}} = \sqrt{\frac{k}{19m}}.$$

# Задача 6

Гладкий стержень длины L и массы M находится в невесомости. На стержень надета маленькая бусинка, масса которой гораздо меньше массы стержня. Определите период малых колебаний бусинки вблизи центра стержня. Гравитационная постоянная равна G.



### Решение:

Возможное решение. Когда бусинка отклонена от положения равновесия на малое расстояние x, то в силу симметрии со стороны «белой» части стержня не действует сил (см. рисунок), а со стороны кусочка длиной 2x действует сила, равная  $G\frac{m\left(\frac{2x}{L}M\right)}{\left(\frac{L}{2}\right)^2}$ , где m — масса бусинки. Запишем 2-й закон Ньютона для бусинки:

$$m\ddot{x} = -G\frac{m\left(\frac{2x}{L}M\right)}{\left(\frac{L}{2}\right)^2} \Rightarrow \ddot{x} + \left(G\frac{8M}{L^3}\right)x = 0,$$

откуда получаем

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{L^3}{8GM}} = \pi \sqrt{\frac{L^3}{2GM}}.$$

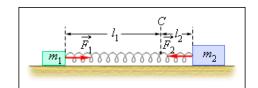
## Задача 7

Два груза массами  $m_1$  и  $m_2$ , соединённые пружиной жёсткостью k, находятся на гладкой горизонтальной поверхности. Найдите период малых колебаний этой системы.

### Решение:

При растяжении или сжатии пружины на тела действуют упругие силы  $\vec{F}_1$  и  $\vec{F}_2$ , равные по модулю (см. рис.)

Эти силы сообщают телам ускорения  $\vec{a}_1$  и  $\vec{a}_2$  Модули этих ускорений обратно пропорциональны массам тел. В таком же отношении находятся модули скоростей тел и их смещений из положения равновесия. Отсюда следует, что неподвижная точка на пружине (точка C) делит пружину в отношении



$$\frac{l_1}{l_2} = \frac{m_2}{m_1}$$

Жесткости каждой части пружины равны

$$k_1 = k \frac{l_1 + l_2}{l_1} = k \left( 1 + \frac{m_1}{m_2} \right),$$
  
$$k_2 = k \frac{l_1 + l_2}{l_2} = k \left( 1 + \frac{m_2}{m_1} \right).$$

Период колебаний системы можно определить, применив формулу для периода колебаний пружинного маятника к любому из двух тел:

$$T=2\pi\sqrt{rac{m_1}{k_1}}=2\pi\sqrt{rac{m_1m_2}{k\left(m_1+m_2
ight)}}$$
 или  $T=2\pi\sqrt{rac{m_2}{k_2}}=2\pi\sqrt{rac{m_1m_2}{k\left(m_1+m_2
ight)}}.$ 

Подстановка числовых значений в формулу для периода колебаний дает:

$$T = 1,57c.$$

## Задача 8

В глубинах вселенной вдали от всех тяготеющих масс находится тонкий однородный стержень длины L=10 м и массой M=1,0 кг. По нему без трения может скользить бусинка массой m=0,1 кг. В начальный момент бусинка слегка смещена относительно центра стержня и система неподвижна. Через какое время  $\tau$  бусинка впервые достигнет середины стержня? Гравитационная постоянная  $G=6,67\cdot 10^{-11}~{\rm H\cdot M^2/K\Gamma^2}$ 

#### Решение:

В процессе колебаний центр масс системы тел будет оставаться неподвижным. Начало лабораторной системы отсчета OX поместим в центр масс. Подвижную систему отсчета  $OX_1$  свяжем со спицей. В ЛСО ускорение бусинки при малом ее смещении  $x_1$  относительно спицы определяется силой притяжения концевого отрезка спицы длиной  $2x_1$  и расположенного на расстоянии  $\approx L/2$  от бусинки:

$$a_{m,C} = \frac{F_x}{m} = -\frac{Gm(M/L)2x_1}{m(L/2)^2} = -\frac{8GM}{L^3}x_1.$$

Ускорение стержня при этом смещении бусинки

$$a_{M,C} = -\frac{F_x}{M} = \frac{Gm(M/L)2x_1}{M(L/2)^2} = \frac{8Gm}{L^3}x_1.$$

Тогда ускорение  $a_m$  бусинки относительно стержня будет равно

$$a_m = a_{m,C} - a_{M,C} = -\frac{8G(M+m)}{L^3}x_1.$$

Получено уравнение гармонических колебаний бусинки относительно спицы. Период этих колебаний

$$T = 2\pi/\omega = \pi L \sqrt{\frac{L}{2G(M+m)}}.$$

Искомое время равно четверти периода гармонических колебаний

$$\tau = T/4 \approx 2, 0 \cdot 10^6$$
c  $\approx 24$  суток.

## Задача 9

Бусинка с положительным зарядом q может двигаться без трения по натянутой нити длины 2L, на концах которой закреплены положительные заряды Q. Найдите период малых колебаний бусинки, если её масса равна m.



Решенпе 1. Потенциальная энергия системы зарядов при нахождении бусинки в центре нити:

$$U_1 = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \frac{2qQ}{L};$$

2. Потенциальная энергия при смещении бусинки на расстояние х вправо

$$U_2 = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \left( \frac{qQ}{L+x} + \frac{qQ}{L-x} \right)$$

3. Изменение потенциальной энергии при сдвигании бусинки

$$\Delta U = U_2 - U_1 = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \left( \frac{qQ}{L+x} + \frac{qQ}{L-x} - \frac{2qQ}{L} \right)$$

4. Упростим уравнение для  $\Delta U$ , приведя скобку к общему знаменателю:

$$\Delta U = \frac{qQ}{4\pi\varepsilon_0} \left( \frac{L^2 - Lx + L^2 + Lx - 2L^2 + 2x^2}{L(L^2 - x^2)} \right); \qquad L \gg x$$
$$\Delta U \approx \frac{qQ}{2\pi\varepsilon_0 L^3} x^2$$

5. В рассматриваемой колебательной системе возвращающей силой является сила электростатическог взаимодействия зарядов, при этом квазиупругий коэффициент системы определяется следующим образом:

$$\Delta U \approx \frac{qQ}{2\pi\varepsilon_0 L^3} x^2 \approx \frac{kx^2}{2}; \qquad \Rightarrow \qquad k^* = \frac{qQ}{\pi\varepsilon_0 L^3}$$

6. Циклическая частота собственных колебаний:

$$\omega = \sqrt{\frac{k^*}{m}} = \sqrt{\frac{qQ}{\pi \varepsilon_0 \ mL^3}};$$

Отсюда и период T равен

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = \sqrt{\frac{\pi \varepsilon_0 \text{mL}^3}{\text{qQ}}}.$$

## Задача 10

Два маленьких шарика с зарядами +q каждый надеты на непроводящий вертикальный стержень. Нижний шарик закреплён, а верхний может свободно скользить по стержню. Расстояние между шариками в положении равновесия равно L. Найдите период малых колебаний верхнего шарика. Трением пренебречь. Ускорение свободного падения g.

Решение:

В положении равновесия

$$mg - \frac{kq^2}{L^2} = 0.$$

При движении верхнего шарика вдоль вертикальной оси

$$ma_x = k \frac{q^2}{(L+x)^2} - mg$$

(ось x направлена вдоль стержня вверх, и начало отсчета совмещено с положением равновесия), и с учетом первого уравнения

$$\frac{kq^2}{gL^2}a_x = \frac{kq^2}{(L+x)^2} - \frac{kq^2}{L^2} \Rightarrow a_x = -g\frac{x(2L+x)}{(L+x)^2}.$$

Т.к. колебания малые, то x << L, и  $a_x \approx -\frac{2g}{L}x$ . Частота колебаний в этом случае равна

$$\omega = \sqrt{\frac{2g}{L}},$$

а период колебаний

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{L}{2g}}.$$

Ответ:

$$T = \pi \sqrt{\frac{2L}{g}}.$$

## Задача 12

Определите время полёта камня от одного полюса Земли до другого по прямому тоннелю, прорытому через центр. Плотность Земли считать постоянной. Радиус Земли принять равным  $R=6400\,\,\mathrm{km}.$ 

### Решение:

Камень, или иной, обладающий массой предмет, опущенный в такую шахту, будет совершать колебательное движение, потому что на поверхности планеты сила тяжести будет максимальной, а в центре Земли — сведётся к минимуму. По мере опускания камня в тоннеле будет уменьшаться масса, участвующая в гравитационном взаимодействию. Камень в шахте испытывает притяжение только тех слоёв планеты, которые располагаются ниже его положения. Масса шара

$$M = \frac{4}{3}\pi R^3 \rho$$

пропорциональна  $R^3$ , поэтому:

$$\frac{M_r}{M_R} = \frac{r^3}{R^3}$$

2. Из закона гравитации для силы, действующей со стороны нижних слоёв Земли (r>R), следует:

 $F = \frac{GM_rm}{r^2} = \frac{GM_Rm}{R^3}r; \quad \frac{GM_R}{R^2} = g_R; \Rightarrow F = mg\frac{r}{R}$ 

3. Возвращающей силой в данном случае будет изменяющаяся периодически сила тяжести. Квазиупругий коэффициент определится как:

$$F = k^*r; \Rightarrow k^* = \frac{mg}{R}, \left[\frac{H}{M}\right]$$

4. Период колебаний камня от полюса к полюсу:

$$T=2\pi\sqrt{rac{m}{k^*}}=2\pi\sqrt{rac{R}{g}}pprox 6.28\sqrt{rac{6.4-10^6}{10}}pprox 84$$
 мин;

5. Время полёта камня от полюса до полюса:

$$au=rac{T}{2}=42$$
 мин

## Задача 13

В модели атома Томсона предполагалось, что положительный заряд q, равный по модулю заряду электрона, равномерно распределён внутри шара радиуса R. Чему будет равен период колебаний (внутри шара вдоль диаметра) электрона, помещённого в такой шар? Масса электрона m.

Решение:

При смещении электрона на расстояние r от центра атома на него действует сила

$$F = E(r) \cdot q = \frac{qr}{4\pi\varepsilon_0 R^3} \cdot q.$$

Уравнение движения электрона:

$$m\ddot{r} + \frac{q^2r}{4\pi\varepsilon_0 R^3} = 0 \qquad \Rightarrow$$

$$\Rightarrow T = \pi \sqrt{\frac{4\pi\varepsilon_0 R^3 m}{q^2}} = \frac{4\pi R}{q} \sqrt{\pi\varepsilon_0 Rm}$$

# Задача 14 (аналогичная)

Предположим, что между Калининградской и Московской областями прорыт прямолинейный железнодорожный тоннель, длиной  $L=1000\,$  км. Вагон ставят на рельсы в начале тоннеля в Московской области и отпускают без начальной скорости.

- 1) Через какое время вагон достигнет Калининградской области?
- 2) Найдите максимальную скорость вагона. Землю считать шаром радиусом R=6400 км с одинаковой плотностью по всему объему. Вращение Земли, сопротивление воздуха и все виды трения при движении не учитывать.

#### Решение:

Пусть тело массой m движется по тоннелю в виде хорды KL, изображенному на рис. В некоторый момент времени это тело имеет координату x. В этот момент со стороны Земли на него действует сила тяжести, равная

$$F = \frac{GmM \cdot 4\pi r^3/3}{r^2 \cdot 4\pi R^3/3} = \frac{GmMr}{R^3},$$

где M — масса Земли, а r — радиус окружности, проходящей через тело массой. Проекция этой силы на ось х равна  $F_x = -F\cos\alpha = -F\frac{x}{r} = -\frac{GmMx}{R^3} = -mg\frac{x}{R}$ , где g — ускорение свободного падения на поверхности Земли. Теперь мы можем записать уравнение движения нашего тела:

$$m\ddot{x} = -mg\frac{x}{R},$$

или

$$\ddot{x} + \frac{g}{R}x = 0.$$

Это уравнение описывает гармонические колебания с циклической частотой  $\omega=\sqrt{g/R}$ . Следовательно, наш вагон достигнет Калининградской области через время, равное половине периода колебаний  $(T=2\pi/\omega)$ :

$$au=\pi\sqrt{rac{R}{g}}pprox 42$$
 мин.

Для ответа на второй вопрос будем искать решение уравнения гармонических колебаний в виде  $x(t) = A \sin \omega t + B \cos \omega t$  где A и B - константы. Используя начальные условия: x(0) = L/2 и  $\dot{x}(0) = 0$ , найдем: B = L/2 и A = 0. Окончательно получим

$$x(t) = \frac{L}{2}\cos\omega t$$

Скорость вагона будет изменяться со временем по закону

$$v(t) = \dot{x}(t) = -\frac{L\omega}{2}\sin\omega t$$

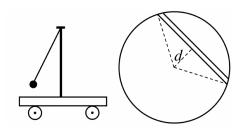
Отсюда находим абсолютную величину максимальной скорости вагона:

$$v_m = \frac{L\omega}{2} = \frac{L}{2}\sqrt{\frac{g}{R}} \approx 600 \text{M/c}.$$

Заметим, что максимальную скорость  $v_m$  можно найти сразу, воспользовавшись связью при гармонических колебаниях между  $v_m$  и амплитудой колебаний, равной L/2:  $v_m = \omega \frac{L}{2}$ .

## Задача 15

На тележке укреплен математический маятник длины l. Тележку отпускают в туннель, прокопанный внутри Земли по такой хорде, что минимальное расстояние от центра Земли до туннеля равно половине радиуса Земли  $d=\frac{R}{2}(R-$  радиус Земли; см. рисунок). Сколько колебаний совершит маятник за то время, когда тележка пройдет весь туннель. Радиус и масса Земли R и ускорение свободного падения на поверхности Земли



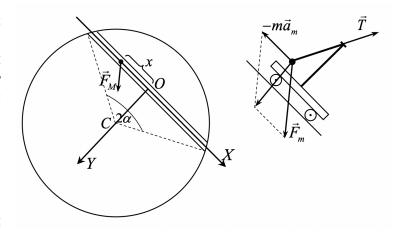
известны. Плоскость колебаний маятника совпадает с направлением движения тележки.

### Решение:

Пусть туннель «опирается» на угол  $2\alpha$  (см. рисунок). Как известно, на тело массой m, находящееся внутри Земли на расстоянии r от ее центра, действует направленная к центру Земли сила тяжести

$$F_m = \frac{mgr}{R}$$

где mg — сила тяжести, действующая на тело на поверхности Земли, R — радиус Земли. Применяя второй закон Ньютона к тележке,



найдем, что ее ускорение  $a_m$  направлено вдоль туннеля и равно по величине

$$a_m = \frac{F_{m,x}}{m} = \frac{gr_x}{R} \tag{1}$$

где  $F_x$  — проекция силы тяжести на ось OX, направленную вдоль туннеля (см. рисунок), m — масса тележки. Поскольку  $r_x = x$ , из уравнения (1) следует, что ускорение тележки пропорционально расстоянию от нее до точки O (ближайшей к центру точки туннеля); это значит, что тележка (вместе с маятником на ней) будет совершать гармонические колебания относительно точки O с периодом

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{R}{g}} \tag{2}$$

Следовательно, до противоположной точки туннеля тележка доедет за половину периода (2)

$$t = \pi \sqrt{\frac{R}{g}} \tag{3}$$

(причем независимо от того, на какой угол «опирается» туннель). Второй закон Ньютона для маятника имеет вид

$$m_0 \cdot \vec{a}_{\scriptscriptstyle \rm M} = \vec{F}_m + \vec{T}$$

где  $m_0$  — масса маятника,  $\vec{a}_m$  — его ускорение в инерциальной системе отсчета (например, относительно Земли),  $\vec{T}$  — сила натяжения нити. Но поскольку маятник колеблется на тележке, которая движется с ускорением, нам нужно найти его ускорение относительно тележки  $\vec{a}_{\text{м.о.т.}}$  Используя далее, закон, аналогичный закону сложения скоростей (но для ускорений)  $\vec{a}_{\text{м}} = \vec{a}_{\text{м.о.т.}} + \vec{a}_m$ , получим

$$m_0 \vec{a}_{\text{M.O.T.}} = \vec{F}_m + \vec{T} - m_0 \vec{a}_m$$
 (4)

(для знакомых с понятием сил инерции отметим, что уравнение (4) является вторым законом Ньютона в неинерциальной системе отсчета, связанной с тележкой, а  $-m_0\vec{a}_m$  и есть действующая на маятник сила инерции). Но с учетом (1) величина  $m_0\vec{a}_m$  есть проекция действующей на маятник силы тяжести на ось x, поэтому вектор  $\vec{F}_m - m_0\vec{a}_m$  направлен перпендикулярно туннелю, а его величина равна проекции силы тяжести на ось OY, перпендикулярную туннелю. Поэтому модуль этого вектора равен

$$\left|\vec{F}_m - m_0 \vec{a}_m\right| = \frac{m_0 g r_y}{R} = \frac{m_0 g O C}{R} = m_0 g \cos \alpha \tag{5}$$

и не меняется в процессе движения тележки по туннелю (см. рисунок). Из уравнений (4)—(5) следует, что уравнение для ускорения маятника относительно тележки совпадает с уравнением для ускорения математического маятника, но в качестве «силы тяжести» в нем фигурирует постоянная сила  $m_0 g \cos \alpha$ . А это значит, что маятник будет совершать колебания с периодом

$$T_m = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g\cos\alpha}}$$

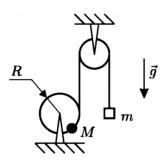
Поэтому за время t (3) маятник совершит следующее количество колебаний

$$N = \frac{t}{T} = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{R \cos \alpha}{l}} = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{d}{l}} = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{R}{2l}}$$

## Задача 17

Два лёгких блока соединены нерастяжимой лёгкой нитью (рис.). На краю нижнего блока радиуса R закреплена точечная масса M, соединенная с нитью. К другому концу нити прикреплён груз m, причем M>m.

Найдите период T малых колебаний системы около положения равновесия.



R

### Решение:

Угол  $\alpha_0$ , соответствующий положению равновесия, определяется из уравнения:

$$Mg\sin\alpha_0 = mg \tag{8}$$

По второму закону Ньютона для груза m (рис.):

$$ma = mg - T. (9)$$

По второму закону Ньютона для точечной массы M в проекции на ось Ox :

$$Ma = T - Mg\sin\alpha. \tag{10}$$

Так как нить нерастяжимая, то значения ускорений точечной массы M и груза m совпадают. Исключая T из уравнений (9) и (10), получим:

$$(M+m)a = mg - Mg\sin\alpha. \tag{11}$$

Масса M закреплена на краю блока, поэтому выполняется соотношение:

$$a = R\ddot{\alpha}$$
.

Угол  $\alpha$  представим в виде:

$$\alpha = \alpha_0 + \beta, \quad \beta \ll 1,$$

Тогда

$$\sin \alpha = \sin \alpha_0 \cos \beta + \sin \beta \cos \alpha_0 \approx \sin \alpha_0 + \cos \alpha_0 \cdot \beta. \tag{12}$$

Подставляя (12) в (11), получим:

$$(M+m)R\ddot{\alpha} = -Mq\cos\alpha_0 \cdot \beta.$$

Учитывая, что  $\ddot{\alpha} = \ddot{\beta}$ , получаем уравнение гармоническх колебаний:

$$\ddot{\beta} + \omega^2 \beta = 0,$$

где  $\omega = \sqrt{\frac{Mg\cos\alpha_0}{(M+m)R}}$ . Выразим  $\cos\alpha_0$  из (8). Окончательно получаем:

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{R}{g}} \cdot \left(\frac{M+m}{M-m}\right)^{\frac{1}{4}}.$$

## Задача 18

## Критерии для задачи из МОШ

## Задача 19

Паук сплёл паутинку в виде правильного шестиугольника со стороной l=45 см (рис.) и закрепил крайние точки радиальных нитей радиусом r=0,01 мм так, что сила их натяжения оказалась равна  $F_0=6$  мН. Считайте деформации паутины упругими, а её модуль Юнга  $E=2\cdot 10^8$  Па. При относительном удлинении, превышающем  $\varepsilon_{\rm max}=0,2$ , нить паутины рвётся.

- 1) Найдите максимальную массу M мухи, которая, попав в паутину, не порвёт её, если скорость мухи  $v=2~\mathrm{m/c}$ . Считайте, что муха попадает в центр паутины перпендикулярно её плоскости.
- 2) В центр паутины попалась муха массой m=0.1 г. Найдите период T малых колебаний мухи вдоль перпендикуляра к плоскости паутины. Попав в паутину, махать крыльями муха не может.

## Решение:

При попадании мухи в центр паутины перпендикулярно её плоскости будут растягиваться только радиальные нити. Из закона Гука находим их начальное относительное удлинение

$$\varepsilon_0 = \frac{F_0}{ES},$$

где  $S=\pi r^2$  — площадь поперечного сечения нити паутины. Максимальную массу M мухи найдём из условия, что муха остановилась, когда натяжение паутины достигло предельного значения. Энергия упругой деформации 6 радиальных нитей при относительном удлинении  $\varepsilon$  имеет вид:

$$W = 6 \cdot \frac{E\varepsilon^2}{2} \cdot Sl$$

Напомним попутно, что  $E \varepsilon^2/2$  имеет смысл плотности энергии деформации. Из закона сохранения энергии

$$\frac{Mv^2}{2} + 6 \cdot \frac{E\varepsilon_0^2}{2} \cdot Sl = 6 \cdot \frac{Ee_{\text{max}}^2}{2} \cdot Sl$$

получим

$$M = \frac{6ESl}{v^2} \left( \varepsilon_{\text{max}}^2 - \varepsilon_0^2 \right) = \frac{6\pi r^2 lE}{v^2} \left( \varepsilon_{\text{max}}^2 - \frac{F_0^2}{\pi^2 r^4 E^2} \right) \approx 1.3 \text{ г.}$$

При малых колебаниях можно пренебречь возникающим переменным удлинением радиальных нитей по сравнению с начальным  $\varepsilon_0$ , так как по теореме Пифагора это удлинение будет порядка второй степени малого смещения x мухи (перпендикулярного плоскости паутины). Возвращающая сила F создаётся проекциями 6 радиальных сил  $F_0$  на направление колебаний:

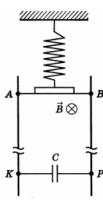
$$F \approx -6 \cdot F_0 \cdot \frac{x}{\sqrt{l^2 + x^2}} \approx -\frac{6F_0}{l} \cdot x.$$

Таким образом, эффективная жёсткость  $k = 6F_0/l$ . а период колебаний

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}} = 2\pi \sqrt{\frac{ml}{6F_0}} \approx 0.22c$$

## Задача 20

На пружинке жёсткости k висит груз (рис.). К грузу прикреплена горизонтально расположенная медная рейка AB длины l. Рейка может скользить без трения по неподвижным вертикальным проводящим рельсам AK и BP, имея с ними хороший электрический контакт. К рельсам с помощью проводов подсоединён конденсатор ёмкости C. Система находится в однородном магнитном поле, вектор индукции  $\vec{B}$  которого перпендикулярен рейке и рельсам. Найдите период вертикальных колебаний груза. Масса груза с рейкой равна m. Сопротивление рейки, рельсов и проводов можно не учитывать.



## Решение:

Направим ось вниз, поместив начало координат в точку, соответствующую равновесному положению груза и выведем груз с жёстко связанной с ним рейкой из положения равновесия. Пусть в некоторый момент времени груз имеет координату . Тогда уравнение движения груза можно записать в следующем виде:

$$m\ddot{x} = -BIL - k(x + l_0) + mq, (1)$$

где  $l_0$  — удлинение пружины в положении равновесия, причём

$$kl_0 = mg, (2)$$

I - ток в цепи, состоящей из медной рейки AB, рельсов и конденсатора, который возникает вследствие того, что при движении рейки AB в магнитном поле на её концах возникает разность потенциалов U=BLv, где  $v=\dot{x}-$  скорость движения груза. Поскольку конденсатор подключен параллельно рейке, напряжение на конденсаторе, равное  $U_C=q/C$ , равно напряжению на рейке:

$$\frac{q}{C} = BL\dot{x}.$$

Продиффреренцировав по времени полученное выражение и учтя, что  $\dot{q}=I$ , получим

$$I = BLX\ddot{x}$$
. (3)

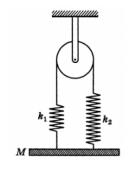
После подстановки в уравнение (1) соотношений (2) и (3), получаем уравнение гармонических колебаний

$$\ddot{x} + \frac{k}{m + B^2 L^2 C} x = 0$$

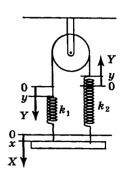
и период колебаний  $T = 2\pi \sqrt{\frac{m + B^2 L^2 C}{k}}$ .

## Задача 21

Определите период колебаний однородного бруска, подвешенного на двух пружинах, жёсткости которых равны  $k_1$  и  $k_2$  соответственно  $(k_1 > k_2)$ . Пружины связаны нерастяжимой нитью, перекинутой через невесомый блок (рис.). Масса бруска равна M. При колебаниях брусок все время остаётся горизонтальным.



Решение:



Пусть x — смещение бруска вниз для произвольного момента времени, y — смещение верхнего конца пружин. Удлинение левой пружины  $\Delta x_1 = x - y$ , удлинение правой пружины  $\Delta x_2 = x + y$  (рис. 149).Из условия малости масс блока и нити следует, что силы упругости обеих пружин одинаковы:

$$k_1(x-y) = k_2(x+y)$$

Отсюда

$$y = \frac{k_1 - k_2}{k_1 + k_2} x.$$

Удлинения левой и правой пружин соответственно равны

$$\Delta x_1 = \frac{2k_2}{k_1 + k_2} x, \Delta x_2 = \frac{2k_1}{k_1 + k_2} x.$$

Уравнение движения бруска:

$$M\ddot{x} = -k_1 \Delta x_1 - k_2 \Delta x_2 = 0,$$

Откуда

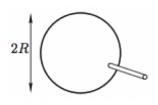
$$\ddot{x} + \frac{4k_1k_2}{M(k_1 + k_2)}x = 0.$$

Это уравнение описывает гармонические колебания с периодом

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{M(k_1 + k_2)}{4k_1k_2}}.$$

# Задача 22

Через короткую трубку выдувают мыльный пузырь массой m=0,01 г и коэффициентом поверхностного натяжения  $\sigma=0,01\mathrm{H}/\mathrm{M}$  (рис.). Пузырь заряжают зарядом  $Q=5,4\cdot10^{-8}$  Кл. Трубка остаётся открытой.



- 1) Определите равновесный радиус пузыря  $R_0$ .
- 2) Определите период малых колебаний пузыря, если при колебаниях он сохраняет сферическую форму.
- 3) Оцените, с какой скоростью разлетятся брызги, если пузырь внезапно зарядить зарядом  $Q_1=10Q$

Электрическая постоянная  $\varepsilon_0 = 8,85 \cdot 10^{-12} \text{ K}^2/(\text{Дж·м}).$ 

## Решение:

Найдем давление на пузырь, обусловленное электростатическими силами. Рассмотрим малый элемент  $\Delta S$  его поверхности. Напряженность  $E_0$  электрического поля, действующего на него, по модулю равна напряженности  $E_1$  поля, создаваемого им самим вблизи его поверхности (это следует, например, из того, что напряженность поля внутри пузыря должна быть равна нулю). Тогда на пузырь действует электрическая сила

$$F_9 = E_0 \Delta Q = E_0 \frac{Q \Delta S}{4\pi R^2}$$
, где  $E_0 = E_1 = \frac{1}{2\varepsilon_0} \frac{Q}{4\pi R^2}$ .

Таким образом, давление на пузырь, обусловленное электростатическими силами, равно

$$p_{\rm 9} = \frac{F_{\rm 9}}{\Delta S} = \frac{Q^2}{32\pi^2\varepsilon_0 R^4}$$

Давление сил поверхностного натяжения составляет

$$p_{\sigma} = -\frac{4\sigma}{R}.$$

Суммарное давление  $p = p_9 + p_\sigma$  в равновесном состоянии равно нулю:

$$\frac{Q^2}{32\pi^2 \varepsilon_0 R_0^4} - \frac{4\sigma}{R_0} = 0.$$

Следовательно, равновесный радиус пузыря равен

$$R_0 = \sqrt[3]{\frac{Q^2}{128\pi^2\varepsilon_0\sigma}} \approx 3,0 \text{ cm}$$

Если радиус пузыря изменился по сравнению с равновесным значением  $R_0$ , то на малый элемент  $\Delta S$  его поверхности будет действовать сила

$$F = p\Delta S = 4\sigma \left(\frac{R_0^3}{R^4} - \frac{1}{R}\right) \Delta S$$

При малых изменениях радиуса  $\Delta R \ll R_0$  выражение для силы принимает вид

$$F = \left. \frac{dp}{dR} \right|_{R=R_0} \cdot \Delta R \Delta S = \left. 4\sigma \Delta R \Delta S \left( -\frac{4R_0^3}{R^5} + \frac{1}{R^2} \right) \right|_{R=R_0} = -\frac{12\sigma}{R_0^2} \Delta R \Delta S.$$

Знак "минус" означает, что равновесное состояние пузыря устойчиво. Запишем второй закон Ньютона для элемента поверхности  $\Delta S$  массой  $\Delta m$ :

$$\Delta m \Delta R'' = -\frac{12\sigma}{R_0^2} \Delta R \Delta S$$
, где  $\Delta m = \frac{m \Delta S}{4\pi R_0^2}$ 

откуда получаем

$$\Delta R'' + 48 \frac{\pi \sigma}{m} \Delta R = 0$$

Это — уравнение свободных колебаний с круговой частотой

$$\omega = \sqrt{\frac{48\pi\sigma}{m}}$$

Таким образом, период колебаний будет равен

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = \sqrt{\frac{\pi m}{12\sigma}} \approx 16 \mathrm{Mc}$$

Скорость разлета брызг у можно оценить из закона сохранения энергии. Пренебрегая поверхностной энергией, запишем

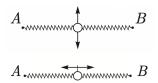
$$\frac{1}{2} \frac{Q_1^2}{4\pi\varepsilon_0 R_0} = \frac{mv^2}{2},$$

откуда

$$v = \sqrt{\frac{100Q^2}{4\pi \varepsilon_0 R_0 m}} pprox 94 \; \mathrm{m/c}$$

# Задача 23

Тонкую невесомую пружину, растянутую на некоторую величину  $\Delta l_1$ , закрепили на гладком горизонтальном столе в точках A и B. Отношение периодов малых поперечных (верхний рисунок) и продольных (нижний рисунок) колебаний небольшого грузика, расположенного посередине пружины, равно  $n_1=4$ . После того как деформацию пружины увеличили на  $\Delta x=3,5$  см, отношение



периодов стало равно  $n_2=3$ . Найдите длину нерастянутой пружины  $l_0$ , а также значение деформации  $\Delta l_1$  в первом и деформации  $\Delta l_2$  во втором случаях. Считайте, что пружина в условиях опыта подчиняется закону Гука.

### Решение:

Если жёсктость всей пружины длиной l равна k, то период продольных колебаний грузика можно найти по формуле:

$$T_{\parallel}^2 = 4\pi^2 \frac{m}{4k},$$

где m — масса грузика. Уравнение движения грузика в поперечном направлении имеет вид:

$$m\varphi''\frac{l}{2} = 2F_{\text{ymp}}\varphi = -2k\Delta l\varphi \iff \varphi'' + \frac{4k\Delta l}{ml}\varphi = 0$$

Мы получили уравнение гармонических колебаний с циклической частотой  $\omega_{\perp}^2=(4k\Delta l)/(ml),$  их период:

$$T_{\perp}^{2} = 4\pi^{2} \frac{ml}{4k\Delta l} = 4\pi^{2} \frac{m}{4k} \left( 1 + \frac{l_{0}}{\Delta l} \right).$$

Отношение периодов:

$$rac{T_\perp^2}{T_\parallel^2}=n^2=1+rac{l_0}{\Delta l},$$
 откуда  $rac{\Delta l}{l_0}=rac{1}{n^2-1}.$ 

Поскольку  $\Delta x = \Delta l_2 - \Delta l_1$ :

$$\frac{\Delta x}{l_0} = \frac{1}{n_2^2 - 1} - \frac{1}{n_1^2 - 1} = \frac{n_1^2 - n_2^2}{(n_2^2 - 1)(n_1^2 - 1)},$$

откуда

$$l_0 = \frac{(n_2^2 - 1)(n_1^2 - 1)}{n_1^2 - n_2^2} \Delta x = 60 \text{ cm}$$
$$\Delta l_1 = \frac{l_0}{n_1^2 - 1} = 4 \text{ cm}$$
$$\Delta l_2 = \frac{l_0}{n_2^2 - 1} = 7.5 \text{ cm}$$