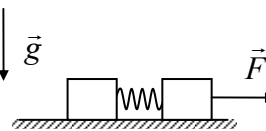


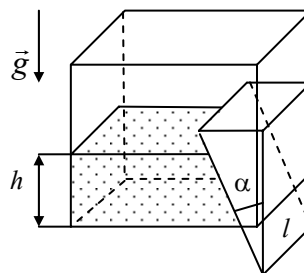
Условия задач. Теоретический тур.

1. Максимальная дальность полета камня, выпущенного из неподвижной катапульты, равна $S = 22,5$ м. Найдите максимально возможную дальность полета камня, выпущенного из этой же катапульты, установленной на платформе, которая движется горизонтально с постоянной скоростью $v = 15,0$ м/с. Сопротивление воздуха не учитывать, ускорение свободного падения считать $g = 10,0$ м/с².

2. Два одинаковых груза массой M каждый, соединенные пружиной, лежат на шероховатой горизонтальной плоскости в поле тяжести земли. Какую минимальную горизонтальную силу необходимо приложить к правому грузу, чтобы пришел в движение левый груз? Коэффициент трения грузов о плоскость μ . В начальном состоянии пружина не деформирована.



3. В углу аквариума находится клин массой M с углом при вершине α , который может скользить вдоль вертикальной стенки. Какой максимальный уровень воды установится в аквариуме, если коэффициент трения клина о вертикальную стенку μ ? Ширина клина l , плотность жидкости ρ .



4. В теплоизолированный цилиндрический сосуд поместили кусок льда при нулевой температуре и прочно прикрепили его ко дну. Затем залили этот лед таким же по массе количеством воды. Вода полностью покрыла лед и достигла уровня $H = 20$ см. Определите, какова была температура этой воды, если после установления теплового равновесия уровень ее опустился на $b = 0,40$ см. Плотность воды $\rho_0 = 1,0 \cdot 10^3$ кг/м³, льда $\rho_1 = 0,9 \cdot 10^3$ кг/м³, удельная теплоемкость воды $c_0 = 4,2$ кДж/(кг·К), удельная теплоемкость льда в два раза меньше. Удельная теплота плавления льда $L = 3,3 \cdot 10^5$ Дж/кг.

5. Одна сторона тонкой металлической пластинки освещена Солнцем. При температуре воздуха T_0 освещенная сторона имеет температуру T_1 , противоположная – T_2 . Какими будут значения температур, если взять пластину двойной толщины?

Решения задач.

Решение 1. Хорошо известно, что максимальная дальность полета тела, брошенного под углом к горизонту, достигается при угле вылета равном 45° и определяется формулой

$$S = \frac{v_o^2}{g}. \quad (1)$$

Из этой формулы можно найти скорость, которую катапульта сообщает камню

$$v_o = \sqrt{gS} = 15 \text{ м/с}.$$

Рассмотрим теперь полет камня, выпущенного из движущейся катапульты. Введем систему координат, оси которой: X – направлена горизонтально, а Y – вертикально. Начало координат совместим с положением катапульты в момент вылета камня.

Для вычисления вектора скорости камня необходимо учесть горизонтальную скорость движения катапульты $v = v_o$. Допустим, что катапульта выбрасывает камень под углом α к горизонту. Тогда компоненты начальной скорости камня в нашей системе координат могут быть записаны в виде

$$\begin{aligned} v_{x0} &= v_o + v_o \cos \alpha \\ v_{y0} &= v_o \sin \alpha, \end{aligned} \quad (2)$$

Закон движения камня имеет вид

$$\begin{aligned} x &= v_{x0}t = v_o(1 + \cos \alpha)t \\ y &= v_{y0}t - \frac{gt^2}{2} = v_o t \sin \alpha - \frac{gt^2}{2} \end{aligned} \quad (3)$$

Из второго уравнения системы (3) найдем время полета, положив $y = 0$,

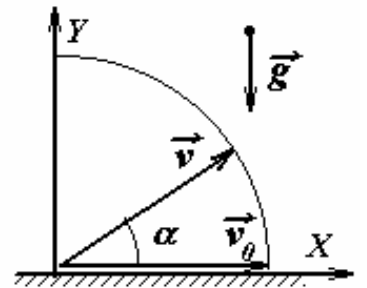
$$\tau = \frac{2v_o \sin \alpha}{g}. \quad (4)$$

Подставив это выражение в первое уравнение системы (3), получим дальность полета камня

$$S_1 = v_o(1 + \cos \alpha) \frac{2v_o \sin \alpha}{g}. \quad (5)$$

Отвлечемся немного от решения данной конкретной задачи и порассуждаем о полученном выражении. Во-первых, если катапульта неподвижна ($v = 0$), то формула (5) переходит в известное выражение для дальности полета тела, брошенного с начальной скоростью под углом α к горизонту

$$S' = \frac{2v_o^2 \sin \alpha \cos \alpha}{g}. \quad (6)$$

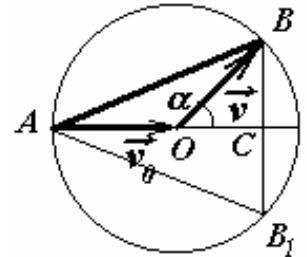


Во-вторых, из (5) совсем не следует, что S_1 будет максимально при $\alpha = 45^\circ$ (это справедливо для (6), когда $v = 0$).

Предлагая эту задачу на республиканскую олимпиаду, авторы были убеждены, что девять десятых участников получают формулу (5) и затем подставят в нее значение $\alpha = 45^\circ$. Однако, к нашему сожалению, мы ошиблись: ни один из олимпийцев не усомнился в том, что максимальная дальность полета всегда (!) достигается при угле вылета, равном 45° . Этот широко известный факт имеет ограниченные рамки применимости: он справедлив только, если: а) не учитывать сопротивление воздуха; б) точка вылета и точка падения находятся на одном уровне; в) метательный снаряд неподвижен.

Вернемся к решению задачи. Итак, нам необходимо найти значение угла α , при котором S_1 определяемое формулой (5), максимально. Можно, конечно, найти экстремум функции, используя аппарат дифференциального исчисления: найти производную, положить ее равной нулю и, решив полученное уравнение, найти искомое значение α . Однако, учитывая, что задача была предложена ученикам 9-х классов, мы дадим ее геометрическое решение. Воспользуемся тем обстоятельством, что $v = v_0 = 15$ м/с.

Расположим векторы \vec{v} и \vec{v}_0 как показано на рис. Так как их длины равны, то вокруг них можно описать окружность с центром в точке O . Тогда длина отрезка AC равна $v_0 + v_0 \cos \alpha$ (это есть v_{x0}), а длина отрезка BC равна $v_0 \sin \alpha$ (это v_{y0}). Их произведение равно удвоенной площади треугольника ABC , или площади треугольника ABB_1 . Обратите внимание, что именно произведение $v_{x0} v_{y0}$ входит в выражение для дальности полета (5). Иными словами, дальность полета равна произведению площади $\triangle ABB_1$ на постоянный множитель $2/g$. А теперь зададимся вопросом: какой из вписанных в данную окружность треугольников имеет максимальную площадь? Естественно, правильный! Поэтому искомое значение угла $\alpha = 60^\circ$.



Вектор \overline{AB} есть вектор полной начальной скорости камня, он направлен под углом 30° к горизонту (опять же отнюдь не 45°).

Таким образом, окончательное решение задачи следует из формулы (5), в которую следует подставить $\alpha = 60^\circ$.

$$S_1 = \frac{2v_0^2}{g} (1 + \cos 60^\circ) \sin 60^\circ = S \frac{3\sqrt{3}}{2} = 58,5 \text{ м.}$$

Решение 2. Для того, чтобы сдвинуть тело 2 с места, необходимо приложить к нему горизонтально силу, которая превышает максимальную силу трения покоя, которая в данном случае равна

$$F_{mp2} = \mu mg. \quad (1)$$

В качестве силы, которая сдвигает это тело, выступает сила упругости пружин, модуль которой, согласно закону Гука, равен

$$F_{уп} = k\Delta x, \quad (2)$$

где k – жесткость пружины, Δx – ее удлинение.

Таким образом, необходимо удлинить пружину (т. е. сдвинуть тело 1) на величину

$$\Delta x = \frac{\mu mg}{k}. \quad (3)$$

Если мы приложим к телу 1 постоянную силу F таким образом его движение не будет равноускоренным, так как на него действует, помимо постоянной силы трения $F_{mp} = \mu mg$ сила упругости $F_{уп} = k\Delta x$, которая не является постоянной. Качественно движение тела 1, при неподвижном теле 2, можно описать следующим образом. Если сила F по модулю превышает силу трения F_{mp1} то тело начнет двигаться с положительным ускорением, при этом сила упругости начнет возрастать, в некоторой точке $F_{уп}$ превысит разность $F - F_{mp1}$ и ускорение изменит свой знак. Тело 1 еще некоторое время будет двигаться в положительном направлении и затем остановиться. Максимальная деформация пружины будет в момент остановки тела. Эту максимальную деформацию Δx_1 можно найти, воспользовавшись энергетическими соображениями: работа постоянной силы F численно равна изменению энергии пружины плюс работа силы трения. Кинетическая энергия тела в начальный и конечный моменты движения равна нулю.

$$F\Delta x_1 = \mu mg\Delta x_1 + \frac{k(\Delta x_1)^2}{2} \quad (4)$$

или

$$F = \mu mg + \frac{k\Delta x_1}{2} \quad (5)$$

Очевидно, что для ответа на поставленный в задаче вопрос следует положить в (5) $\Delta x_1 = \Delta x$ определяемое (3). Окончательно получим

$$F = \mu mg + \frac{\mu mg}{2} = \frac{3}{2}\mu mg. \quad (6)$$

Обратите внимание на два обстоятельства:

1. Искомая сила равна сумме силы трения, действующей на тело 1, и половине (!) силы трения, действующей на тело 2;

2. Ответ не зависит от величины жесткости пружины. Подумайте, как объяснить эти обстоятельства в том случае, когда жесткость пружины очень велика (скажем, вместо пружины металлический стержень).

Не объясняет ли данная задача старую бурлацкую песню «поддернем, поддернем, да ухнем!»?

Решение 3. Пусть в рассматриваемый момент уровень воды в аквариуме равен H . Тогда среднее давление жидкости на клин

$$\langle P \rangle = \frac{1}{2} \rho g H,$$

соответственно средняя сила давления

$$F_D = \frac{1}{2} \rho g h l \frac{h}{\cos \alpha}, \quad (1)$$

где l — ширина клина. Сила F_D стремится приподнять клин, а силы тяжести и трения препятствуют этому. Понятно, что если при некотором значении H клин все же будет приподнят, таким образом вода начнет выливаться из аквариума и клин опустится.

Таким «автоколебательным» режимом и будет установлен возможный максимальный уровень жидкости в аквариуме.

Условие равновесия клина

$$m\vec{g} + \vec{F}_{mp} + \vec{F}_B + \vec{N} = \vec{0}. \quad (2)$$

Атмосферным давлением, обратите внимание, мы, записывая (2), пренебрегли. Подумайте самостоятельно, почему оно не вошло в значение $\langle P \rangle$.

В проекциях на оси OX и OY

$$F_B \cos \alpha = N, \quad (3) \quad F_D \sin \alpha = mg + F_{mp}. \quad (4)$$

В предельном случае (клин начинает подниматься)

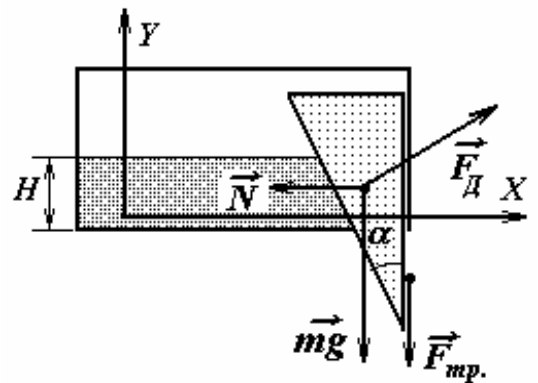
$$F_{mp} = \mu N = \mu F_D \cos \alpha.$$

И из (3) – (4) следует:

$$F_D = \frac{mg}{\sin \alpha - \mu \cos \alpha} = \frac{1}{2} \rho g \frac{l}{\cos \alpha} H^2,$$

откуда и получаем окончательный ответ

$$H = \sqrt{\frac{2mg}{\rho g l (\operatorname{tg} \alpha - \mu)}}. \quad (5)$$



Выясним, всегда ли справедлив ответ в форме (5). Подкоренное выражение не может быть отрицательным, поэтому сразу отмечаем, что (5) имеет смысл при $\mu < \operatorname{tg}\alpha$. Физически это означает, что клин может быть поднят только не при очень сильном трении. А как быть при $\mu \geq \operatorname{tg}\alpha$? Понятно, что в этом случае условие (4) будет выполнено при значении силы трения $F_{тр}$ меньше предельного (т. е. трением покоя). И воды, следовательно, можно наливать сколько угодно в аквариум – ее максимальный уровень уже будет определяться иными причинами (например, высотой стенок).

Решение 4. Для решения важно заметить, что не весь лед растаял. Таким образом, установившееся температура в системе $t_k = 0^\circ\text{C}$. Из уравнения теплового баланса:

$$cM(t_B - t_K) = \lambda m, \quad (1)$$

где m – масса растаявшего льда, M – масса (начальная) воды. Учет изменения объема

$$\frac{m}{\rho_o} - \frac{m}{\rho_B} = bS; \quad \frac{M}{\rho_o} + \frac{M}{\rho_B} = HS. \quad (2)$$

Из (1), (2) получаем

$$t_B = \frac{\lambda b}{cH} \frac{\rho_B - \rho_o}{\rho_B + \rho_o} = 37,7^\circ\text{C}.$$

Решение 5. В этой задаче необходимо использовать разумные предложения (которые, впрочем, формулируется в форме строгих физических законов).

Пусть освещенная сторона пластинки поглощает в единицу времени энергию q_o . В состоянии теплового равновесия эта энергия излучается в окружающую среду как с освещенной (q_1), так и с затемненной (q_2) стороны. Причем можно считать, что количество отданной теплоты пропорционально разности температур поверхности и окружающего воздуха.

Запишем условия теплового баланса

$$q_o = q_1 + q_2 = a(T_1 - T_o) + a(T_2 - T_o), \quad (1)$$

где a – некоторая постоянная в рамках нашей задачи величина. Количество теплоты q_2 излучаемое затемненной стороной, переноситься внутри пластины. Этот поток теплоты пропорционален скорости изменения температуры с расстоянием

$$q_2 = k \frac{T_1 - T_2}{d} = a(T_2 - T_o), \quad (2)$$

где d – толщина пластины, k – некоторый постоянный коэффициент (он называется теплопроводностью), зависящий от свойств материала, из ко-

торого изготовлена пластина. Аналогичные соотношения можно записать для пластины толщиной $2d$

$$q_o = a(T_1' - T_o) + a(T_2' - T_o), \quad (3)$$

$$q_2' = k \frac{T_1' - T_2'}{2d} = a(T_2' - T_o), \quad (4)$$

где T_2' и T_1' – температуры освещенной и неосвещенной сторон пластины вдвое большей толщины.

Совместное решение системы уравнений (1) – (4) приводит к результату

$$T_1' = \frac{(T_1 + T_2 - 2T_o)(2T_1 - T_2 - 2T_o)}{2(T_1 - T_o)},$$

$$T_2' = \frac{(T_2 - T_o)(T_1 + T_2 - 2T_o)}{2(T_1 - T_o)}.$$

Республиканская олимпиада. 9 класс. Гродно 1991 г