

Проведем через точку O_1 прямую параллельно AB и буквой C обозначим ее точку пересечения с продолжением радиуса O_2B за точку B . Четырехугольник O_1ABC – прямоугольник. Поэтому $CB = O_1A = 2$, $CO_2 = 2 + 3 = 5$ и по теореме Пифагора

$$AB = O_1C = \sqrt{O_1O_2^2 - CO_2^2} = \sqrt{49 - 25} = 2\sqrt{6}.$$

10. $2\frac{2}{3}$ часа. Обозначим буквами u и v выраженные в км/ч скорости, с которыми Василий ехал на автобусе и на велосипеде. Пусть также t – время в часах, затраченное им на дорогу от железнодорожной станции до деревни Бабушкино. Тогда скорость машины, на которой подвезли Василия до деревни, равна $\frac{3}{2}u$ км/ч, а расстояние от поселка до деревни равно $\frac{1}{6} \cdot \frac{3}{2}u$. Но то же расстояние он проехал на обратном пути за 1 час на велосипеде. Поэтому

$$\frac{1}{6} \cdot \frac{3}{2}u = v,$$

или $u = 4v$.

От станции до поселка Василий добирался $t - \frac{1}{6}$ часов со скоростью u км/ч. На обратном пути то же расстояние он проехал на такси со скоростью $6v$ км/ч за $t - 1$ часов. Имеем уравнение

$$u\left(t - \frac{1}{6}\right) = 6v(t - 1).$$

Из найденных равенств следует $4\left(t - \frac{1}{6}\right) = 6(t - 1)$, откуда находим $t = \frac{8}{3} = 2\frac{2}{3}$ ч.

11. 16. Обозначим буквами E, F, G середины ребер AD, BC, CS соответственно. Так как прямая EF параллельна DC , то прямая EF параллельна плоскости CDS и, значит, плоскость сечения пересекает плоскость CDS по прямой, параллельной EF и, следовательно, параллельной прямой DC . Через точку G в плоскости DCS можно провести единственную прямую, параллельную DC , – среднюю линию треугольника DCS . Обозначив буквой H середину ребра DS , заключаем, что четырехугольник $EFGH$ есть заданное условием задачи сечение пирамиды. Так как FG, GH, HE – средние линии в боковых гранях пирамиды, заключаем, что $FG = HE = \frac{7}{2}$, $GH = 3$. Кроме того, $EF = DC =$

$= 6$, поэтому искомый периметр сечения равен $2 \cdot \frac{7}{2} + 3 + 6 = 16$.

12. (1; 3), (3; 5). При $x = 1$ данное уравнение превращается в равенство $y^3 = 27$, из которого следует $y = 3$. Итак, пара $x = 1, y = 3$ удовлетворяет данному уравнению.

Далее считаем, что $x \geq 2$. Переносим x^3 в левую часть уравнения и раскладывая ее на множители, получаем $(y - x)(y^2 + xy + x^2) = 9x^2 + 17$, откуда следует

$$y - x = \frac{9x^2 + 17}{x^2 + xy + y^2}.$$

Из этого равенства следует $y - x > 0$, так что $y - x \geq 1$, ведь x, y — целые числа. Пользуясь неравенствами $y \geq x + 1, x \geq 2$, заключаем

$$1 \leq y - x \leq \frac{9x^2 + 17}{x^2 + x(x + 1) + (x + 1)^2} = \frac{9x^2 + 17}{3x^2 + 3x + 1} < 3.$$

Таким образом, возможны лишь два случая $y - x = 1$ и $y - x = 2$.

В первом случае получаем уравнение $(x + 1)^3 = x^3 + 9x^2 + 17$. Его можно переписать в виде $6x^2 - 3x + 16 = 0$. Это уравнение не имеет действительных решений.

Во втором случае имеем уравнение $(x + 1)^3 = x^3 + 9x^2 + 17$. После упрощения оно может быть переписано в виде $x^2 - 4x + 3 = 0$. Это уравнение имеет два целых корня $x_1 = 1$ и $x_2 = 3$. Учитывая, что $x \geq 2$, оставляем только одно решение $x = 3$. Соответствующее значение второй переменной равно $x + 2 = 5$.

Вариант 2

1. $-1 < x < 2, x \geq 8$. **2.** 125 рублей. **3.** -4 .

4. $2\sqrt{2}$.

Из прямоугольного треугольника ABC находим

$$AB = BC \cos \frac{\pi}{8}, \quad AC = BC \sin \frac{\pi}{8}.$$

Поэтому

$$S_{ABC} = \frac{1}{2} AB \cdot AC = \frac{1}{2} BC^2 \cdot \sin \frac{\pi}{8} \cos \frac{\pi}{8} = 4 \sin \frac{\pi}{4} = 2\sqrt{2}.$$

5. $3/2$.

Нужно привести все логарифмы к одному основанию, например 2, и вынести дробные степени из-под логарифмов. В резуль-

тате данное выражение может быть переписано так:

$$\frac{\log_2 \sqrt{2}}{\log_2 \sqrt{3}} \cdot \frac{\log_2 \sqrt{3}}{\log_2 \sqrt[3]{2}} = \frac{1/2}{1/3} = \frac{3}{2}.$$

6. 7. Для решения задачи существенно, что точки P , Q и середина R отрезка AB лежат на одной прямой. Для доказательства этого заметим, что медианы PR и QR в равнобедренных треугольниках APB и AQB соответственно являются и высотами. Учитывая, что через точку R можно провести единственный перпендикуляр к прямой AB , заключаем, что прямые PR и QR совпадают. Затем используется теорема Пифагора:

$$PR = \sqrt{AP^2 - AR^2} = \sqrt{225 - 144} = 9, \\ QR = \sqrt{AQ^2 - AR^2} = \sqrt{400 - 144} = 16.$$

Точки P , Q могут лежать как по одну сторону от прямой AB , так и по разные. Если они лежат по разные стороны, то $PQ = 9 + 16 = 25 > AB$, но это противоречит условию задачи. Значит, они лежат по одну сторону и $PQ = 16 - 9 = 7$.

7. $\frac{4}{5}$. Если t и s – время в минутах, затраченное велосипедистом на путь до встречи и после встречи соответственно, то аналогичные затраты времени для пешехода равны $t + 20$ и $s + 5$ минут. Постоянство скоростей означает, что $\frac{t}{s} = \frac{t + 20}{s + 5}$. Отсюда следует $t = 4s$, и искомая величина равна $\frac{t}{t + s} = \frac{4}{5}$.

8. $2\sqrt{2}$. Длина хорды, на которую опирается вписанный угол α , равна $2R \sin \alpha$, где R – радиус окружности. Отрезок, заданный в условии, равен половине этой хорды, т.е. $R \sin \frac{\pi}{4} = 2$.

Отсюда следует $R = \frac{2}{\sin \frac{\pi}{4}} = 2\sqrt{2}$.

9. $\pi n, n \in \mathbb{Z}$. Все решения данного уравнения удовлетворяют условию $\cos 3x \neq 0$. В области, определяемой этим неравенством, данное уравнение равносильно уравнению $\cos x + \sin 2x = \cos 3x$. Учитывая тождество $\cos 3x - \cos x = -2 \sin x \sin 2x$, перепишем получившееся уравнение в виде $\sin 2x (2 \sin x + 1) = 0$. Это уравнение равносильно совокупности двух уравнений $\sin 2x = 0$ и $\sin x = -\frac{1}{2}$. Множество решений первого уравнения имеет вид $x = \frac{\pi k}{2}$, где k пробегает все целые числа. Из них лишь

при четных значениях $k = 2n$ получаются точки $x = \pi n$, удовлетворяющие условию $\cos 3x \neq 0$. Множество решений второго уравнения имеет вид $x = (-1)^{n-1} \frac{\pi}{6} + \pi n$, где n пробегает целые числа. Все эти числа удовлетворяют равенству $\cos 3x = 0$ и потому не являются решениями данного уравнения. Итак, множество решений данного уравнения имеет вид πn , $n \in \mathbb{Z}$.

10. $(0; 0)$, $(3; 1)$, $\left(-\frac{1}{5}; -\frac{3}{5}\right)$. Данная система уравнений может быть переписана в виде

$$\begin{cases} x(2x + y) = 8x - 3y, \\ y(2x + y) = 3x - 2y. \end{cases}$$

Если первое уравнение системы умножить на y , а второе на x , и вычтуть затем получившиеся уравнения друг из друга, получится уравнение $y(8x - 3y) - x(3x - 2y) = 0$, которое после упрощения приводится к виду

$$3x^2 + 3y^2 - 10xy = 0.$$

Пара чисел $x = 0$, $y = 0$ удовлетворяет этому последнему уравнению и, как легко видеть, исходной системе уравнений.

Далее можно считать, что $x \neq 0$. Обозначив $t = \frac{y}{x}$ и разделив обе части последнего уравнения на x , получим квадратное уравнение $3t^2 - 10t + 3 = 0$. Его корни равны 3 и $\frac{1}{3}$. Поэтому должно выполняться одно из равенств $y = 3x$ или $y = \frac{1}{3}x$. Подставляя эти выражения в первое уравнение исходной системы и учитывая, что $x \neq 0$, найдем еще две пары чисел $x = -\frac{1}{3}$, $y = -\frac{3}{5}$ и $x = 3$, $y = 1$. Эти пары чисел, как легко убедиться с помощью проверки, также являются решениями исходной системы уравнений.

11. $\frac{\sqrt{6}}{2}$. *Указание.* Проведите плоскость через одно из выбранных ребер и середину другого. Этим задача сводится к плоской.

12. $0 < x \leq 2$. *Указание.* Функция, стоящая в левой части неравенства, монотонно возрастает на множестве $x > 0$ и принимает значение 4 в точке $x = 2$. Значит, множество решений данного неравенства имеет вид $0 < x \leq 2$.

1. Относительно неподвижной системы отсчета, которую будем считать инерциальной, пластинка совершает сложное движение – суперпозицию поступательного движения и вращения. Поскольку поверхность, по которой скользит пластинка, гладкая и горизонтальная, скорость $\vec{v}_Ц$ центра масс пластинки (точки $Ц$) постоянна. Рассмотрим мгновенное положение пластинки в момент времени $t = 0$ (рис.10). Проведем биссектрису AO угла BAC и восстановим перпендикуляр CO к стороне AC в вершине C . В момент времени $t = 0$ по условию $\vec{v}_A \perp AO$ и $\vec{v}_C \perp CO$. Следовательно, движение пластинки в этот момент времени можно представить как вращение с некоторой угловой скоростью ω вокруг мгновенной оси, перпендикулярной плоскости рисунка и проходящей через точку O . Поскольку

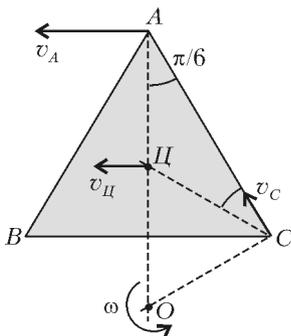


Рис. 10

$$OC = OC = \frac{AO}{2} \text{ и } \omega = \frac{v_A}{AO} = \frac{\vec{v}_Ц}{OC},$$

то

$$v_Ц = \frac{\vec{v}_A}{2}.$$

Учитывая, что точка $Ц$ движется равномерно и прямолинейно, получаем ответ:

$$\Delta \vec{r} = \frac{1}{2} \vec{v}_A \tau.$$

2. Для того чтобы сдвинуть брусок вдоль наклонной плоскости вверх, нужно приложить к нему силу, модуль которой

$$F_0 = F_{ск} + F_{тр},$$

где $F_{ск} = mg \sin \alpha$ – модуль «скатывающей» силы (составляющей силы тяжести вдоль наклонной плоскости), $F_{тр} = \mu mg \cos \alpha$ – модуль максимальной силы трения покоя, равный модулю силы трения скольжения. При действии на брусок горизонтальной силы \vec{F}_1 направление силы трения изменится, а модуль ее останется таким же. Силы, действующие на брусок в этом случае,

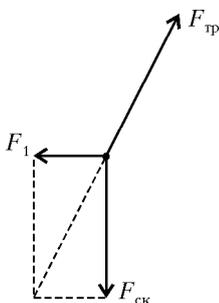


Рис. 11

изображены на рисунке 11 в проекции на наклонную плоскость. Брусок сдвинется с места, когда

$$F_1^2 + F_{\text{ск}}^2 = F_{\text{тр}}^2.$$

Из записанных выражений находим

$$F_{\text{тр}} = \frac{F_0^2 + F_1^2}{2F_0}, \quad F_{\text{ск}} = \frac{F_0^2 - F_1^2}{2F_0}, \quad \frac{F_{\text{тр}}}{F_{\text{ск}}} = \frac{\mu}{\text{tg } \alpha}.$$

Решая эту систему уравнений относительно искомого коэффициента трения, получаем ответ:

$$\mu = \frac{1 + k^2}{1 - k^2} \text{tg } \alpha = 0,325.$$

3. Когда шарик касается обода колеса, удлинение пружины составляет $\Delta l = R - l$. Центробежное ускорение шарика при этом равно $a = \omega^2 R$, где ω – угловая скорость вращения колеса. Согласно второму закону Ньютона и закону Гука, в случае касания шариком обода уравнение движения шарика имеет вид

$$m\omega^2 R = k(R - l).$$

При этом модуль линейной скорости шарика и всех точек обода колеса $v = \omega R$. Следовательно, кинетическая энергия вращающегося обода с грузом

$$E_{\text{к}} = \frac{1}{2}(m + M)\omega^2 R^2,$$

а потенциальная энергия растянутой пружины

$$E_{\text{п}} = \frac{1}{2}k(R - l)^2.$$

Согласно закону изменения механической энергии, работа по раскручиванию колеса

$$A = E_{\text{к}} + E_{\text{п}}.$$

Подставляя в это выражение записанные выше соотношения, получаем ответ:

$$A = \frac{1}{2}k(R - l) \left(\left(2 + \frac{M}{m} \right) R - l \right).$$

4. Совместим начало системы отсчета, связанной с кабиной лифта, с нижним концом недеформированной пружины, а координатную ось $0x$ направим вертикально вниз. Когда кабина

неподвижна, координата гири в положении равновесия равна

$$x_0 = \frac{mg}{k}.$$

В момент начала движения кабины скачком смещается вниз положение равновесия гири, координата которой в равновесии становится равной

$$x_1 = \frac{m(g+a)}{k}.$$

В результате начинаются гармонические колебания гири с периодом

$$T = 2\pi\sqrt{\frac{m}{k}},$$

который не зависит от ускорения кабины. График зависимости координаты гири x от времени t изображен на рисунке 12, на котором $t = 0$ соответствует моменту начала движения кабины. Как видно из рисунка, время τ , за которое длина пружины достигает максимального значения, равно половине периода колебаний гири:

$$\tau = \frac{T}{2}.$$

Путь, пройденный кабиной за это время, равен

$$s = \frac{a\tau^2}{2}.$$

Объединяя записанные выражения, получаем ответ:

$$s = \frac{\pi^2 am}{2k} \approx 0,49 \text{ м}.$$

5. Угол отклонения маятника от вертикали изменяется во времени по закону

$$\alpha = \alpha_0 \cos \omega t,$$

где $\omega = \sqrt{\frac{g}{l}}$ – круговая частота. Следовательно, модуль линейной скорости маятника $v = l|\alpha'|$ зависит от времени следующим образом:

$$v = \alpha_0 l \omega |\sin \omega t|.$$

Здесь через α' обозначена производная от угла α по времени. Модуль вертикальной составляющей \vec{v}_y скорости маятника

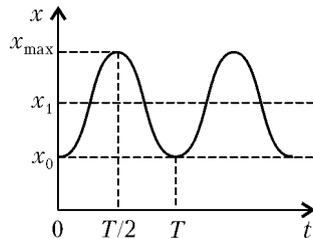


Рис. 12

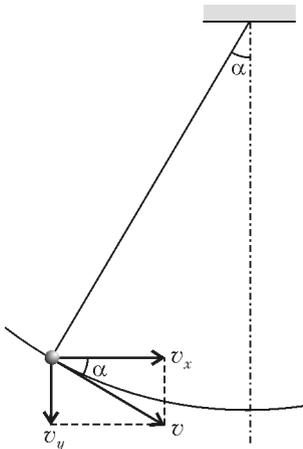


Рис. 13

равен (рис.13)

$$|v_y| = |v \sin \alpha| \approx |v\alpha| = \\ = \alpha_0^2 l \omega |\sin \omega t \cos \omega t| = \frac{\alpha_0^2 l \omega}{2} |\sin 2\omega t| .$$

Максимальное значение этой величины достигается при $|\sin 2\omega t| = 1$. Отсюда получаем

$$v_{y \max} = \frac{1}{2} \alpha_0^2 \sqrt{gl} = 1 \text{ см/с} .$$

6. Смещение уровней жидкости от положения равновесия на расстояние x приведет к появлению в нижнем сечении U-образной трубки разности давлений, равной $2\rho gx$. Вследствие этого возникнет сила, возвращающая жидкость в положение равновесия и равная по модулю $2S\rho gx$. Под действием этой силы жидкость придет в ускоренное движение, причем модуль ускорения каждой частицы жидкости будет одним и тем же. Согласно второму закону Ньютона, уравнение движения жидкости имеет вид

$$ma = -2S\rho gx .$$

Это уравнение описывает гармонические колебания жидкости с круговой частотой

$$\omega = \sqrt{\frac{2\rho gS}{m}} .$$

Учитывая, что период колебаний T связан с круговой частотой ω формулой $T = \frac{2\pi}{\omega}$, получаем ответ:

$$T = \pi \sqrt{\frac{2m}{\rho gS}} \approx 1 \text{ с} .$$

Молекулярная физика и термодинамика

1. На участке пластинки площадью S за время τ осаждается масса серебра

$$M_0 = mN_0S\tau ,$$

где m – масса атома серебра, N_0 – число атомов, попадающих на единичную площадку в единицу времени. С другой стороны,

$$M_0 = \rho v_0 S \tau .$$

Из этих выражений находим

$$v_0 = \frac{mN_0}{\rho}.$$

Давление, оказываемое атомами, осаждающимися на пластинке, равно

$$p = muN_0,$$

где u – скорость атомов, летящих к пластинке. Следовательно,

$$v_0 = \frac{p}{\rho u}.$$

Учитывая, что

$$u = \sqrt{\frac{2E}{m}} \text{ и } m = \frac{M}{N_A},$$

получаем ответ:

$$v_0 = \frac{p}{\rho} \sqrt{\frac{M}{2EN_A}} \approx 9 \cdot 10^{-8} \text{ см/с}.$$

2. Внутренняя энергия гелия (идеального одноатомного газа) равна суммарной кинетической энергии теплового движения его атомов:

$$U = \frac{m}{M} N_A \frac{m_0 v^2}{2} = \frac{m v^2}{2},$$

где m – масса гелия, M – его молярная масса, N_A – постоянная Авогадро, m_0 – масса атома гелия, v – средняя квадратичная скорость атомов гелия. С другой стороны, внутренняя энергия гелия связана с его абсолютной температурой T формулой

$$U = \frac{3}{2} \frac{m}{M} RT,$$

где R – универсальная газовая постоянная. Уравнение состояния гелия имеет вид

$$pV = \frac{m}{M} RT,$$

где p – давление гелия, V – объем сосуда. Из записанных выражений находим

$$p = \frac{m v^2}{3V}.$$

После установления равновесия внутренняя энергия гелия по условию должна быть равна сумме первоначальных внутренних энергий гелия в первом и во втором сосудах, т.е.

$$\frac{(m + nm)v_k^2}{2} = \frac{m v_1^2}{2} + \frac{nm v_2^2}{2},$$

где v_k – средняя квадратичная скорость атомов гелия в конечном состоянии. Отсюда

$$v_k^2 = \frac{v_1^2 + nv_2^2}{n+1}.$$

Таким образом,

$$\frac{p_k}{p_1} = \frac{(1+n)v_k^2}{2v_1^2} = \frac{1}{2} \left(1 + n \frac{v_2^2}{v_1^2} \right).$$

3. В соответствии с первым законом термодинамики,

$$\Delta Q = \Delta U + A,$$

где

$$\Delta U = \frac{3}{2} \nu R (T - T_0)$$

– изменение внутренней энергии газа,

$$A = \frac{k}{2} (4h^2 - h^2)$$

– работа газа, равная изменению потенциальной энергии упругой деформации пружины. Из уравнений Клапейрона–Менделеева, записанных для начального и конечного состояний газа, находим

$$p_0 V_0 = \frac{kh}{S} hS = kh^2 = \nu RT_0, \quad pV = \frac{k \cdot 2h}{S} \cdot 2hS = 4kh^2 = \nu RT.$$

Следовательно,

$$\Delta U = \frac{9}{2} kh^2.$$

Учитывая, что $A = \frac{3}{2} kh^2$, получаем ответ:

$$\Delta Q = 6kh^2 = 24 \text{ Дж}.$$

4. До погружения в воду в стакане находилась смесь воздуха и водяного пара, причем давление этой смеси равно

$$p_0 = p_v + p_n,$$

где p_v – парциальное давление воздуха, $p_n = fp_n/100\%$ – парциальное давление пара. Отсюда

$$p_v = p_0 - \frac{f}{100\%} p_n.$$

После медленного погружения стакана в воду пар в стакане достиг насыщения, и давление газовой смеси в стакане стало