

# Олимпиада «Ломоносов 2018-2019» по физике

## Отборочный этап

В 2018/2019 учебном году олимпиада «Ломоносов» по физике в МГУ проводилась в два этапа – отборочный и заключительный. Отборочный этап проходил в форме заочного испытания. На этом этапе каждый ученик 7-го – 11-го классов мог участвовать по собственному выбору в одном или двух турах, проводимых по единой форме. Задания каждого из туров были равноценными по сложности и составлялись отдельно для учащихся младших (7-х – 9-х) и старших (10-х – 11-х) классов. Эти задания были размещены в личных кабинетах участников на сайте <http://olymp.msu.ru>. Доступ к условиям заданий был открыт для участников дважды: с 13 по 17 ноября 2018 года (1-й тур) и с 6 по 10 декабря 2018 года (2-й тур). Прием решений и ответов по каждому из туров прекращался одновременно с их завершением.

Победители и призеры отборочного этапа были приглашены для участия в заключительном этапе олимпиады. Ниже приводятся примеры заданий для участников отборочного тура олимпиады Ломоносов. Поскольку числовые данные в условиях задач для каждого участника были индивидуальными, приводимые здесь решения задач и ответы к ним приведены в общем виде.

### Задание для 7-х – 9 классов

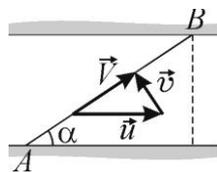
#### Первый тур

1. Одной из характеристик писчей бумаги является ее плотность  $\sigma$ , для измерения которой обычно используется внесистемная единица  $\text{г/м}^2$ . Какое давление  $p$  оказывает на стол лист бумаги плотностью  $\sigma$ ? Ускорение свободного падения примите равным  $g = 10 \text{ м/с}^2$ .

**Решение.** Сила тяжести, действующая на лист бумаги площадью  $S$ , равна  $P = \sigma Sg$ . Давление, оказываемое листом на стол,  $p = \frac{P}{S}$ . **Ответ:**  $p = \sigma g$ .

2. Мальчик переплывает реку, двигаясь по прямой из точки  $A$ , находящейся на одном берегу реки, в точку  $B$ , находящуюся ниже по течению на противоположном берегу реки, за время  $\tau$ . Скорость течения реки  $u = 1 \text{ м/с}$ . Найдите ширину реки  $h$ , если известно, что модуль скорости мальчика относительно воды  $v = 0,8 \text{ м/с}$ , а вектор этой скорости перпендикулярен прямой  $AB$ .

**Решение.** Скорость мальчика относительно берега  $\vec{V}$  складывается из скорости мальчика относительно воды и скорости течения, т.е.  $\vec{V} = \vec{v} + \vec{u}$ . При этом вектор  $\vec{V}$  направлен вдоль отрезка  $AB$ . По условию задачи вектор  $\vec{v}$  направлен перпендикулярно этому отрезку, поэтому эти три вектора образуют прямоугольный треугольник, как

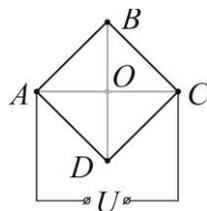


показано на рисунке. Из рисунка видно, что  $\sin \alpha = \frac{v}{V} = \frac{L}{AB}$ . Отсюда  $L = \frac{v}{u} AB$ .

Длина отрезка  $AB$  равна  $V\tau$ , причем значение скорости  $V$  можно найти по теореме Пифагора. Имеем  $AB = V\tau = \sqrt{u^2 - v^2} \cdot \tau$ . Окончательно для ширины реки получаем выражение

$$L = \frac{v}{u} AB = \frac{v\tau}{u} \sqrt{u^2 - v^2}. \quad \text{Ответ: } L = \frac{v\tau}{u} \sqrt{u^2 - v^2}.$$

3. Из медной проволоки площадью поперечного сечения  $s = 0,5 \text{ мм}^2$  изготовлен контур, имеющий форму квадрата  $ABCD$  со стороной  $a = 1 \text{ м}$ , а из алюминиевой проволоки того же сечения – его диагонали  $AC$  и  $BD$ , соединенные в точке  $O$  (см. рисунок). Вершины  $A$  и  $C$  подключены к источнику постоянного напряжения  $U$ . Найдите мощность  $N$ , выделяющуюся в рассматриваемой цепи, если сопротивление подводящих проводов пренебрежимо мало. Удельное



сопротивление меди  $\rho_M = 0,018 \text{ Ом}\cdot\text{мм}^2/\text{м}$ , удельное сопротивление алюминия  $\rho_a = 0,028 \text{ Ом}\cdot\text{мм}^2/\text{м}$ .

**Решение.** Из соображений симметрии ясно, что по диагонали  $BD$  ток не течет и ее можно удалить из схемы. Используя стандартные формулы для расчета сопротивления последовательно и параллельно соединенных проводников, находим, что сопротивление цепи  $R = \frac{R_{AB}R_{AC}}{R_{AB} + R_{AC}}$ , где

$$R_{AB} = \frac{\rho_M a}{s}, \quad R_{AC} = \frac{\rho_a a \sqrt{2}}{s}. \quad \text{Следовательно,} \quad R = \frac{\rho_M \rho_a a \sqrt{2}}{s(\rho_M + \rho_a \sqrt{2})}. \quad \text{По закону Джоуля–Ленца}$$

$$N = \frac{U^2}{R} = \frac{U^2 s (\rho_M + \rho_a \sqrt{2})}{\rho_M \rho_a a \sqrt{2}}. \quad \text{Ответ: } N = \frac{U^2 s (\rho_M + \rho_a \sqrt{2})}{\rho_M \rho_a a \sqrt{2}}.$$

**4.** С какой минимальной скоростью  $v_{\min}$  должен влететь в атмосферу Земли метеорит, состоящий из железа, чтобы полностью расплавиться в воздухе, если на нагрев метеорита расходуется относительная доля его начальной кинетической энергии, равная  $\alpha$ ? Начальная температура метеорита  $t_0 = -261 \text{ }^\circ\text{C}$ . Удельную теплоёмкость железа считайте равной  $c = 460 \text{ Дж}/(\text{кг } ^\circ\text{C})$ , температуру плавления железа –  $t_{\text{пл}} = 1539 \text{ }^\circ\text{C}$ , удельную теплоту плавления железа –  $\lambda = 270 \text{ кДж}/\text{кг}$ .

**Решение.** Метеор нагревается и плавится в результате превращения части его кинетической энергии во внутреннюю энергию. Уравнение теплового баланса имеет вид  $\alpha \frac{m v_{\min}^2}{2} = mc(t_{\text{пл}} - t_0) + \lambda m$ , где  $m$  – масса метеорита. Отсюда  $v_{\min} = \sqrt{\frac{2c(t_{\text{пл}} - t_0) + 2\lambda}{\alpha}}$ .

**Ответ:**  $v_{\min} = \sqrt{\frac{2(c(t_{\text{пл}} - t_0) + \lambda)}{\alpha}}$ .

**5.** На поверхности воды плавает непрозрачный шар радиусом  $R$ , наполовину погруженный в воду. На какой максимальной глубине  $H_{\max}$  нужно поместить под центром шара точечный источник света, чтобы ни один световой луч не прошел в воздух? Показатель преломления воды  $n = 1,33$ .

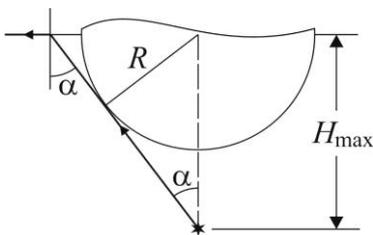
**Решение.** Искомое положение источника изображено на рисунке. Оно определяется из условия, что касательные к шару лучи света, испущенные источником, падают на границу раздела "вода – воздух" под предельным углом полного отражения. В этом случае действительно ни один луч от источника не выйдет в воздух, т.к. часть лучей будет перекрыта шаром, а все остальные лучи заведомо испытают полное отражение на границе раздела сред. Если переместить источник на меньшую глубину, свет по-прежнему не выйдет из воды, если же наоборот погрузить источник глубже, чем  $H_{\max}$ , то найдется часть лучей, которые будут падать на границу под углами, меньшими предельного угла полного отражения, и пройдут в воздух. Минимальный угол  $\alpha$  падения луча на границу "вода – воздух" определяется равенством  $\sin \alpha = \frac{R}{H_{\max}}$ . Поскольку при полном отражении  $\sin \alpha = \frac{1}{n}$ , то  $H_{\max} = Rn$ .

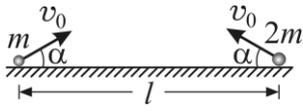
**Ответ:**  $H_{\max} = Rn$ .

**Ответ:**  $H_{\max} = Rn$ .

## Задание для 10-х – 11-х классов

### Первый тур

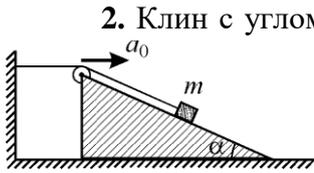




1. Два пластилиновых шарика массами  $m$  и  $2m$  одновременно бросают навстречу друг к другу с одинаковыми скоростями  $v_0 = 5 \text{ м/с}$ , лежащими в одной вертикальной плоскости и образующими с горизонтом углы  $\alpha = 30^\circ$ . Точки бросания шариков находятся на поверхности земли на расстоянии  $l$  друг от друга. После соударения шарики слипаются и движутся далее как одно тело. Найдите время  $\tau$  полета этого тела от момента соударения до момента падения на землю. Ускорение свободного падения примите равным  $g = 10 \text{ м/с}^2$ . Сопротивлением воздуха можно пренебречь.

**Решение.** Столкновение шариков произойдет в воздухе на равных расстояниях от точек бросания. Пренебрегая импульсом силы тяжести за время соударения, по закону сохранения импульса в проекции на вертикальную ось имеем:  $m v_y + 2m v_y = 3m v'_y$ . Отсюда следует, что вертикальная составляющая скорости шариков после соударения не изменится. Полное время движения шариков от момента бросания до момента падения на землю  $t_0 = \frac{2v_0 \sin \alpha}{g}$ , а время движения до соударения  $t_1 = \frac{l}{2v_0 \cos \alpha}$ . Искомое время  $\tau = t_0 - t_1 = \frac{2v_0 \sin \alpha}{g} - \frac{l}{2v_0 \cos \alpha}$ .

**Ответ:**  $\tau = \frac{2v_0 \sin \alpha}{g} - \frac{l}{2v_0 \cos \alpha}$ .



2. Клин с углом  $\alpha = 30^\circ$  при вершине находится на горизонтальном столе. На поверхности клина располагается брусок массой  $m$ , к которому привязана невесомая нерастяжимая нить. Второй конец нити перекинут через блок на клине и прикреплен к неподвижной опоре. При этом отрезок нити от опоры до блока горизонтален, а отрезок нити от блока до бруска параллелен поверхности клина. Найдите модуль  $T$  силы натяжения нити, если клин двигают по столу вправо с ускорением  $a_0 = 2 \text{ м/с}^2$ . Движение всех тел происходит в плоскости рисунка. Трением можно пренебречь. Ускорение свободного падения примите равным  $g = 10 \text{ м/с}^2$ .

**Решение.** Ускорение  $\vec{a}$  бруска в неподвижной системе отсчета равно  $\vec{a} = \vec{a}_0 + \vec{a}_{\text{отн}}$ . При этом относительное ускорение бруска  $\vec{a}_{\text{отн}}$  направлено вдоль наклонной поверхности клина вверх и, поскольку длина нити постоянна, по модулю совпадает с  $a_0$ . Из рисунка (а) видно, что  $a = 2a_0 \sin \frac{\alpha}{2}$ , а вектор  $\vec{a}$  образует с вертикалью угол  $\alpha/2$ . Силы, действующие на брусок в неподвижной системе отсчета, изображены на рисунке (б), где  $m\vec{g}$  – сила тяжести,  $\vec{T}$  – сила натяжения нити,  $\vec{N}$  – сила реакции наклонной поверхности клина. Записывая уравнение движения бруска в проекции на ось  $Ox$ , имеем:  $m a \sin \frac{\alpha}{2} = T - mg \sin \alpha$ . Используя полученное выше выражение для  $a$ , а также формулу  $2 \sin^2 \frac{\alpha}{2} = 1 - \cos \alpha$ , получаем, что

$T = mg \sin \alpha + m a_0 (1 - \cos \alpha)$ . **Ответ:**  $T = m \cdot (g \sin \alpha + a_0 (1 - \cos \alpha))$ .

3. В вертикально расположенном цилиндрическом сосуде под невесомым подвижным поршнем содержится некоторое количество идеального газа. Газ медленно нагревают так, что он совершает работу  $A$ . Во сколько раз  $\alpha$  изменяется при этом среднее число соударений молекул газа с единичной площадкой на стенке сосуда за единицу времени? Начальный объем газа  $V_0 = 10 \text{ л}$ , атмосферное давление  $p_0 = 10^5 \text{ Па}$ . Трение между поршнем и стенками сосуда считайте пренебрежимо малым.

**Решение.** Число соударений молекул с единичной площадкой за единицу времени равно  $\bar{Z} = \frac{1}{2}n|\overline{v_x}|$ , где  $n$  – концентрация молекул, а  $|\overline{v_x}|$  – средний модуль проекции скоростей молекул на направление, перпендикулярное стенке. Чтобы оценить  $|\overline{v_x}|$ , воспользуемся выражением для среднеквадратичной скорости молекул, а именно  $\sqrt{\overline{v^2}} = \sqrt{\frac{3RT}{M}}$ , где  $R$  – универсальная газовая постоянная,  $T$  – абсолютная температура, а  $M$  – молярная масса газа. Поскольку  $v^2 = v_x^2 + v_y^2 + v_z^2$ , а в силу хаотичности движения молекул  $\overline{v_x^2} = \overline{v_y^2} = \overline{v_z^2}$ , то  $\overline{v_x^2} = \frac{1}{3}\overline{v^2}$  и  $\sqrt{\overline{v_x^2}} = \sqrt{\frac{\overline{v^2}}{3}} = \sqrt{\frac{RT}{M}}$ . Из соображений размерности ясно, что  $|\overline{v_x}|$  отличается от  $\sqrt{\overline{v_x^2}}$  только некоторым числовым множителем. Поэтому  $\bar{Z} \sim n\sqrt{T}$ . Следовательно, искомое отношение числа соударений  $\alpha = \frac{\bar{Z}_1}{\bar{Z}_0} = \frac{n_1}{n_0} \sqrt{\frac{T_1}{T_0}} = \frac{V_0}{V_1} \sqrt{\frac{T_1}{T_0}}$ , где  $V_1$  и  $T_1$  – объем и температура газа в конечном состоянии,  $T_0$  – начальная температура газа. Работа газа в изобарном процессе  $A = p_0(V_1 - V_0) = \nu R(T_1 - T_0)$ , где  $\nu = \frac{p_0 V_0}{RT_0}$  – количество газа. Из этих равенств находим, что  $\frac{V_1}{V_0} = \left(1 + \frac{A}{p_0 V_0}\right)$ ,  $\frac{T_1}{T_0} = \left(1 + \frac{A}{p_0 V_0}\right)$ . Подставляя найденные соотношения в формулу для  $\alpha$ , получаем, что  $\alpha = \frac{1}{\sqrt{1 + A/(p_0 V_0)}}$ . **Ответ:**  $\alpha = \frac{1}{\sqrt{1 + A/(p_0 V_0)}}$ .

**4.** В демонстрационной модели генератора переменного тока плоская проволочная рамка площадью  $S = 0,02 \text{ м}^2$  равномерно вращается в однородном магнитном поле. Ось вращения перпендикулярна вектору магнитной индукции поля, модуль которого равен  $B = 0,3 \text{ Тл}$ . Через токосъёмные контактные кольца к рамке подключают лампочку от карманного фонарика с вольфрамовой нитью накаливания. До какой температуры  $t$  нагревается эта нить, если мощность светового излучения лампочки равна  $P_{\text{св}}$ ? Относительная доля работы тока, преобразованной в это излучение, равна  $\eta = 0,9$ . Сопротивление нити накаливания при температуре  $0^\circ\text{C}$  равно  $R_0 = 1 \text{ Ом}$ . Температурный коэффициент сопротивления вольфрама считайте равным  $\alpha = 0,005 \text{ К}^{-1}$ . Угловая скорость вращения рамки  $\omega = 300 \text{ рад/с}$ . Сопротивлением и индуктивностью рамки можно пренебречь.

**Решение.** Мощность, выделяющаяся в лампочке, равна  $P = \frac{1}{2} \frac{E_0^2}{R}$ , где  $R$  – сопротивление лампочки,  $E_0 = BS\omega$  – амплитудное значение ЭДС электромагнитной индукции. Сопротивление нити накаливания лампочки при рабочей температуре  $R = R_0(1 + \alpha(t - 0^\circ\text{C}))$ . Относительная доля работы тока, преобразованной в световое излучение лампочки, равна  $\eta = \frac{P_{\text{св}}}{P}$ . Решая совместно записанную систему уравнений, получаем, что  $t = \frac{\eta \cdot B^2 \cdot S^2 \cdot \omega^2}{2P_{\text{св}} R_0 \alpha} - \frac{1}{\alpha}$ .

**Ответ:**  $t = \frac{\eta \cdot B^2 \cdot S^2 \cdot \omega^2}{2P_{\text{св}} R_0 \alpha} - \frac{1}{\alpha}$ .

5. Расстояние от предмета до экрана  $L$ . Какое максимальное увеличение  $\Gamma_{\max}$  изображения предмета на экране можно получить с помощью тонкой линзы с фокусным расстоянием  $F = 10$  см? Ответ округлите до сотых.

**Решение.** Обозначим через  $a$  и  $b$  расстояния от предмета до линзы и от линзы до экрана. По формуле тонкой линзы  $\frac{1}{a} + \frac{1}{b} = \frac{1}{F}$ , а по условию  $b = L - a$ . Из записанных выражений получаем квадратное уравнение относительно  $a$ , а именно  $a^2 - La + LF = 0$ . Корни этого уравнения  $a_{1,2} = \frac{L}{2}(1 \pm \sqrt{1 - 4F/L})$ . Поэтому  $b_{1,2} = \frac{L}{2}(1 \mp \sqrt{1 - 4F/L})$ . Увеличение, даваемое линзой,  $\Gamma = \frac{b}{a}$ . Это выражение максимально, если  $b = b_{\max} = b_2$ ,  $a = a_{\min} = a_2$ . Следовательно,  $\Gamma_{\max} = \frac{1 + \sqrt{1 - 4F/L}}{1 - \sqrt{1 - 4F/L}}$ .

**Ответ:**  $\Gamma_{\max} = \frac{1 + \sqrt{1 - 4F/L}}{1 - \sqrt{1 - 4F/L}}$ .

## Заключительный этап

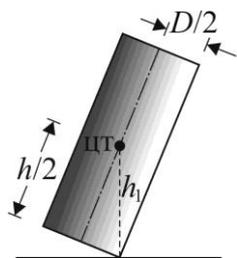
Проведение заключительного этапа олимпиады «Ломоносов» было назначено на 22 февраля 2019 года. Для учащихся всех классов этот этап проводился в очной форме на физическом факультете МГУ и на трех региональных площадках в городах Астана (Казахстан), Белгород и Невинномысск. Задание для учащихся 7-х – 8-х а также 9-х классов состояло из четырех задач по темам, изучаемым в рамках программы по физике для основной общеобразовательной школы. Задания для учащихся 10-х – 11-х классов были составлены в полном соответствии с Кодификатором ЕГЭ 2019 года по физике и охватывали основные разделы Кодификатора, а именно, 1) механику, 2) молекулярную физику и термодинамику, 3) электродинамику и 4) оптику. Типовое задание состояло из четырех различных разделов, состоящих из задач и уточняющих вопросов по теории. В первом разделе были помещены задания по механике, во втором разделе – задания по молекулярной физике и термодинамике, в третьем разделе – задания по электродинамике, в четвертом разделе – задания по оптике

Ниже приводятся задания заключительного этапа олимпиады «Ломоносов – 2018/2019»

### Задание для 7-х – 8-х классов

1. Сплошной однородный цилиндр высотой  $h = 8$  см и диаметром основания  $D = 6$  см стоит на горизонтальной плоскости. Медленно наклоняя цилиндр, его опрокидывают. Во сколько раз  $n$  энергия, выделившаяся при падении цилиндра на стол, превысит минимальную работу, совершенную при его опрокидывании? Ответ округлите до десятых.

**Решение.** Поскольку в начальном, промежуточном и конечном состояниях цилиндра его кинетическая энергия равна нулю, совершенная при опрокидывании цилиндра работа и выделившаяся при его падении энергия равны соответствующим изменениям его потенциальной энергии. Потенциальная энергия цилиндра относительно стола определяется высотой над столом его центра тяжести, который совпадает с геометрическим центром цилиндра. Начальная потенциальная энергия цилиндра  $E_{\text{П0}} = \frac{mgh}{2}$ , где  $m$  – масса цилиндра,  $g$  –



модуль ускорения свободного падения. Цилиндр начнет опрокидываться при таком угле наклона, при котором вертикаль, проведенная из центра тяжести, выйдет за пределы опоры (см. рисунок).

Потенциальная энергия в момент опрокидывания  $E_{\text{П1}} = mgh_1 = \frac{mg\sqrt{h^2 + D^2}}{2}$ . Конечная

потенциальная энергия цилиндра  $E_{\text{П2}} = \frac{mgD}{2}$ . Выделившаяся при падении цилиндра энергия

$E = E_{\text{П1}} - E_{\text{П2}} = \frac{mg}{2}(\sqrt{h^2 + D^2} - D)$ . Работа, затраченная на приведение цилиндра в наклонное

положение,  $A = E_{\text{П1}} - E_{\text{П0}} = \frac{mg}{2}(\sqrt{h^2 + D^2} - h)$ . Из записанных выражений находим, что

$$n = \frac{E}{A} = \frac{\sqrt{h^2 + D^2} - D}{\sqrt{h^2 + D^2} - h}. \quad \text{Ответ: } n = \frac{\sqrt{h^2 + D^2} - D}{\sqrt{h^2 + D^2} - h} \approx 2.$$

2. В чайник со свистком налили воду массой  $m_1 = 1$  кг и поставили на электрическую плитку. Через время  $\tau_1 = 6$  мин вода закипела и раздался свисток. Какова масса  $m_2$  воды, оставшейся в чайнике после кипения воды, продолжавшегося в течение еще  $\tau_2 = 2$  мин? Начальная температура воды  $t = 20$  °С, температура кипения воды  $t_k = 100$  °С. Удельная теплота парообразования воды  $r = 2,3$  МДж/кг, а ее удельная теплоёмкость  $c = 4,2$  кДж/(кг·°С). Теплоемкостью чайника и потерями теплоты за счет рассеяния в окружающую среду можно пренебречь.

**Решение.** Количество теплоты, необходимое для того чтобы нагреть воду до температуры кипения,  $Q_1 = cm_1(t_k - t)$ , где  $t_k$  температура кипения. Количество теплоты, требующееся для превращения воды массой  $\Delta m$  в пар,  $Q_2 = r\Delta m$ . Количество теплоты, полученное от плитки мощностью  $N$  за время  $\tau$ , равно  $N\tau$ . Согласно уравнению теплового баланса имеем

$$N\tau_1 = cm_1(t_k - t), \quad N\tau_2 = r\Delta m. \quad \text{Отсюда } \Delta m = \frac{cm_1(t_k - t)\tau_2}{r\tau_1} \text{ и } m_2 = m_1 - \Delta m = m_1 \left(1 - \frac{c\tau_2(t_k - t)}{r\tau_1}\right).$$

$$\text{Ответ: } m_2 = m_1 - \Delta m = m_1 \left(1 - \frac{c\tau_2(t_k - t)}{r\tau_1}\right) \approx 0,95 \text{ кг.}$$

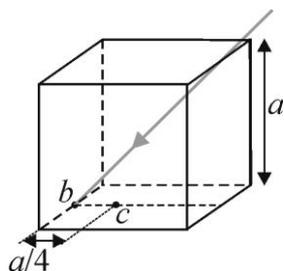
3. Гальванометр с неизвестным внутренним сопротивлением включили в цепь источника постоянного тока один раз последовательно с резистором сопротивлением  $R = 10$  Ом, а второй раз параллельно с ним. При этом в первый раз стрелка гальванометра отклонилась на  $X_1 = 2$  деления шкалы, а во второй раз на  $X_2 = 4$  деления. Определите по этим данным внутреннее сопротивление гальванометра  $r$ , если напряжение на клеммах источника в обоих случаях одно и то же.

**Решение.** Отклонения стрелки гальванометра  $X$  в обоих случаях пропорциональны силе тока  $I$ , протекающего по прибору. Применяя закон Ома для соответствующих однородных участков цепи,

нетрудно найти, что  $I_1 = \frac{U}{R+r}$ , а  $I_2 = \frac{U}{r}$ , где  $U$  – напряжение на клеммах источника. Отношение

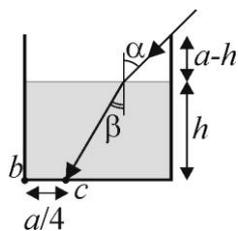
этих показаний прибора равно  $\frac{X_2}{X_1} = \frac{R+r}{r}$ . Отсюда уже легко выразить искомую величину

$$r = \frac{X_1}{X_2 - X_1} R. \quad \text{Ответ: } r = \frac{X_1}{X_2 - X_1} R = 10 \text{ Ом.}$$



4. Непрозрачный сосуд имеет форму куба с длиной ребра  $a = 50$  см. Внутри сосуда параллельно одной из его боковых граней направляют луч света, как показано на рисунке. Луч попадает в точку  $b$ , находящуюся на ребре куба. До какого уровня  $h$  необходимо заполнить сосуд водой, чтобы луч света попал в точку  $c$ , расположенную на дне сосуда на расстоянии  $a/4$  от точки  $b$ . Показатель преломления воды  $n = 1,33$ .

**Решение.** Поскольку сосуд имеет форму куба, угол падения луча на поверхность воды  $\alpha = 45^\circ$ . Для того чтобы луч попал в точку  $c$ , должно выполняться равенство  $h \cdot \operatorname{tg} \beta + a - h = a - a/4$ .



Отсюда  $h = \frac{a}{4(1 - \operatorname{tg} \beta)}$ . По закону преломления света:  $\frac{\sin \alpha}{\sin \beta} = n$ . Тогда

$$\operatorname{tg} \beta = \frac{\sin \beta}{\sqrt{1 - \sin^2 \beta}} = \frac{\sin \alpha}{\sqrt{n^2 - \sin^2 \alpha}}. \quad \text{Следовательно,} \quad h = \frac{a\sqrt{n^2 - \sin^2 \alpha}}{4(\sqrt{n^2 - \sin^2 \alpha} - \sin \alpha)}$$

Учитывая, что  $\sin \alpha = \frac{\sqrt{2}}{2}$ , получаем окончательно, что  $h = \frac{a\sqrt{n^2 - 0,5}}{4\sqrt{n^2 - 0,5} - 2\sqrt{2}}$ .

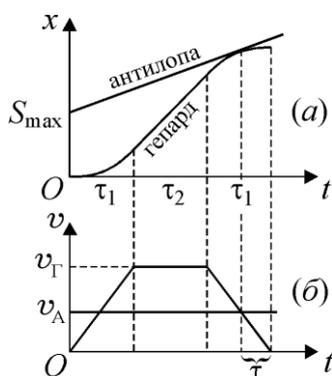
**Ответ:**  $h = \frac{a\sqrt{n^2 - 0,5}}{4\sqrt{n^2 - 0,5} - 2\sqrt{2}} \approx 34 \text{ см.}$

### Задание для 9-х классов

1. Гепард, заметив антилопу, убегающую от него со скоростью  $v_A = 20 \text{ м/с}$ , начинает ее преследовать. Разгоняясь равноускоренно, он за  $\tau_1 = 4 \text{ с}$  развивает скорость  $v_\Gamma = 30 \text{ м/с}$ , с которой бежит в течение  $\tau_2 = 10 \text{ с}$ . Затем, почувствовав перегрев своего тела, гепард прекращает преследование, останавливаясь с тем же по модулю ускорением, что и при разгоне. На каком максимальном расстоянии  $S_{\max}$  должны находиться друг от друга в начальный момент эти животные, чтобы гепард смог полакомиться пойманной антилопой?

*Замечание.* Вследствие отсутствия потовых желез на теле и плохого отвода теплоты через кожу гепард не может развивать максимальную скорость (примерно 110 км/час) в течение длительного времени без опасного для его организма перегрева.

**Решение.** Поместим начало системы координат в точку старта гепарда, а координатную ось  $Ox$



направим вдоль прямой, по которой движутся животные. На рисунке изображены графики зависимости координат (рис. *a*) и скоростей (рис. *б*) гепарда и антилопы от времени. Из рис. *a* видно, что гепард догонит антилопу, если расстояние между животными в момент начала погони не превышает  $S_{\max}$ . В свою очередь,  $S_{\max}$  находится из условия, что в тот момент, когда гепард догоняет антилопу, одновременно с равенством координат животных достигается и равенство их скоростей (если в этот момент гепард не схватил антилопу, то в последующем он будет от нее отставать).

Из рис. *б* видно, что время  $T$  движения животных до момента, когда их скорости сравниваются, равно:  $T = \tau_1 + \tau_2 + (\tau_1 - \tau)$ . При этом входящий в это выражение промежуток времени  $\tau$  может быть найден из отношения:  $\frac{v_\Gamma}{\tau_1} = \frac{v_A}{\tau}$ , которое следует из подобия

треугольников на графиках  $v = v(t)$ . Отсюда  $\tau = \frac{v_A}{v_\Gamma} \tau_1$ . Пути, пройденные гепардом и антилопой

за время  $T$ , равны:  $S_\Gamma = v_\Gamma(\tau_1 + \tau_2) - \frac{1}{2} v_A \tau$ ,  $S_A = v_A(2\tau_1 + \tau_2 - \tau)$ . Начальное расстояние между гепардом и антилопой равно разности их путей:  $S_{\max} = S_\Gamma - S_A$ .

**Ответ:**  $S_{\max} = v_\Gamma(\tau_1 + \tau_2) - v_A(2\tau_1 + \tau_2) + \frac{1}{2} \frac{v_A^2}{v_\Gamma} \tau_1 \approx 86,7 \text{ м.}$

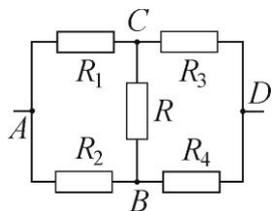
2. В калориметр с водой, имеющей температуру  $t_1 = 8^\circ \text{C}$ , помещают кусок льда, причем масса льда равна массе воды. После установления теплового равновесия оказалось, что отношение

массы льда к массе воды равно  $k = 8/7$ . Пренебрегая теплообменом калориметра с окружающей средой, определите начальную температуру  $t_2$  льда. Удельные теплоёмкости льда и воды считайте равными  $c_{\text{л}} = 2,1$  кДж/(кг·°С) и  $c_{\text{в}} = 4,2$  кДж/(кг·°С), соответственно, удельную теплоту плавления льда –  $\lambda = 0,33$  МДж/кг, а температуру плавления льда  $t_0 = 0$  °С. Ответ приведите в градусах Цельсия.

**Решение.** Пусть  $m$  – первоначальная масса воды, равная первоначальной массе льда. Если  $m_1$  – масса кристаллизовавшейся воды, то после установления теплового равновесия полная масса льда будет  $m_{\text{л}} = m + m_1$ , а масса оставшейся воды  $m_{\text{в}} = m - m_1$ . По условию  $\frac{m + m_1}{m - m_1} = k$ , откуда

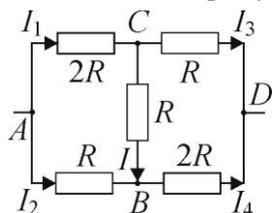
$m_1 = m \frac{k-1}{k+1}$ . Согласно уравнению теплового баланса,  $mc_{\text{в}}(t_0 - t_1) + mc_{\text{л}}(t_0 - t_2) - m_1\lambda = 0$ . Отсюда

$$t_2 = \frac{(c_{\text{в}} + c_{\text{л}})t_0 - c_{\text{в}}t_1 - \lambda(k-1)/(k+1)}{c_{\text{л}}}. \quad \text{Ответ: } t_2 = \frac{(c_{\text{в}} + c_{\text{л}})t_0 - c_{\text{в}}t_1 - \lambda(k-1)/(k+1)}{c_{\text{л}}} \approx -26,5^\circ\text{С}.$$



**3.** Электрическая цепь, схема которой изображена на рисунке, подключена к источнику постоянного напряжения в точках  $A$  и  $D$ . Известно, что сила тока через резистор  $R_2$  равна  $I_2 = 0,6$  А. Пренебрегая сопротивлением проводов, определите силу тока  $I_1$ , текущего через резистор  $R_1$ . Считайте, что  $R_1 = R_4 = 2R$ ,  $R_2 = R_3 = R$ , где  $R = 1$  Ом.

**Решение.** На рисунке указаны токи, текущие через резисторы. Из этого рисунка, соотношения между величинами сопротивлений и соображений симметрии следует, что  $I_1 = I_4$ ,  $I_2 = I_3$ . Для узла  $C$  справедливо равенство  $I_3 = I_1 - I$ , или  $I_1 = I_2 + I$ . По закону Ома  $U_{AB} = I_2R$ ,  $U_{AC} = I_12R$ ,  $U_{CB} = IR$ . Кроме того,  $U_{AB} = U_{AC} + U_{CB}$ .



Из записанных равенств находим, что  $I_1 = \frac{2}{3}I_2$ . **Ответ:**  $I_1 = \frac{2}{3}I_2 = 0,4$  А.

**4.** С помощью тонкой собирающей линзы получено мнимое изображение предмета с увеличением  $\Gamma_1 = 20$ . Когда, не двигая линзу, сместили предмет параллельно самому себе на расстояние  $\Delta a = 4$  мм, увеличение изображения предмета стало равным  $\Gamma_2 = 25$ . Найдите оптическую силу линзы  $D$ .

**Решение.** Увеличение изображения предмета  $\Gamma$ , определяемое как отношение поперечного размера изображения  $H$  к поперечному размеру предмета  $h$  (см.

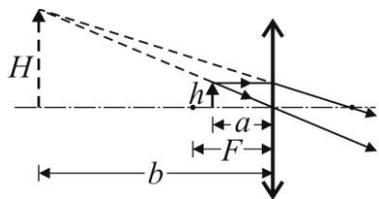


рисунок), равно  $\Gamma = \frac{b}{a}$ . С учетом того, что изображение мнимое, по

формуле тонкой линзы имеем  $\frac{1}{a} - \frac{1}{b} = \frac{1}{F}$ , откуда  $b = \frac{aF}{F - a}$ .

Следовательно,  $\Gamma = \frac{F}{F - a}$ . По условию задачи  $\Gamma_1 = \frac{F}{F - a_1}$ ,  $\Gamma_2 = \frac{F}{F - a_2}$ ,  $a_2 - a_1 = \Delta a$ . Исключая из

этих соотношений  $a_1$  и  $a_2$ , получаем, что  $D = \frac{1}{F} = \frac{\Gamma_2 - \Gamma_1}{\Delta a \cdot \Gamma_1 \cdot \Gamma_2}$ . **Ответ:**  $D = \frac{\Gamma_2 - \Gamma_1}{\Delta a \cdot \Gamma_1 \cdot \Gamma_2} = 2,5$  дптр.

## Вариант задания для 10-х – 11-х классов

- 1. Задача.** Вертолёт Ми-171 массой  $m = 7 \cdot 10^3$  кг неподвижно висит над поверхностью Земли. Какую мощность  $N$  развивает при этом его двигатель, если диаметр винта вертолётa  $d = 20$  м. Считайте, что доля мощности двигателя, расходуемая на образование вертикальной струи воздуха, составляет  $\eta = 80\%$  от его полной мощности, а скорость воздуха в этой струе примерно одинакова по всему ее сечению. Плотность воздуха  $\rho = 1,3$  кг/м<sup>3</sup>. Ускорение свободного падения примите равным  $g = 10$  м/с<sup>2</sup>.



**Вопросы.** Сформулируйте второй и третий законы Ньютона.

**Решение.** Масса отбрасываемого за время  $\Delta t$  винтом вертолётa воздуха равна  $\Delta m = \frac{\rho v \Delta t \cdot \pi d^2}{4}$ , где  $v$  – скорость струи воздуха от винта. Импульс, переданный воздуху за это время,  $\Delta p = \Delta m \cdot v = \frac{\rho v^2 \Delta t \cdot \pi d^2}{4}$ . Подъёмная сила, действующая на вертолёт,  $F = \frac{\Delta p}{\Delta t} = \frac{\rho v^2 \pi d^2}{4}$ .

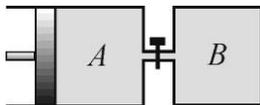
Поскольку вертолёт неподвижен,  $F = mg$ , откуда получаем, что  $v = \sqrt{\frac{4mg}{\pi \rho d^2}}$ . Энергия,

передаваемая воздуху за время  $\Delta t$ , равна  $\Delta E = \frac{\Delta m v^2}{2} = \frac{\pi \rho v^3 d^2 \Delta t}{8}$ . Мощность, развиваемая

двигателем вертолётa,  $N = \frac{\Delta E}{\eta \Delta t} = \frac{\pi \rho v^3 d^2}{8\eta} = \frac{mg}{d\eta} \sqrt{\frac{mg}{\pi \rho}}$ .

**Ответ:**  $N = \frac{100\%}{\eta} \cdot \frac{mg}{d} \sqrt{\frac{mg}{\pi \rho}} \approx 573$  кВт.

- 2. Задача.** Цилиндр  $A$  соединён с сосудом  $B$  короткой трубкой с краном. В исходном



состоянии в сосуде и в цилиндре справа от поршня находились равные количества гелия при одинаковой температуре и давлении  $p_0 = 1$  атм. Закрыв кран, объём гелия в цилиндре изобарно уменьшили в  $n = 3$  раза, а гелий в сосуде нагрели так, что его давление возросло в  $k = 3$  раза. Затем, зафиксировав положение поршня, открыли кран. Пренебрегая объёмом трубки и теплообменом гелия с окружающими телами, определите установившееся давление  $p$  в сосуде. Ответ выразите в атмосферах.

**Вопросы.** Запишите уравнение Менделеева–Клапейрона (уравнение состояния идеального газа). Какими уравнениями описываются изотермический, изобарный и изохорный процессы?

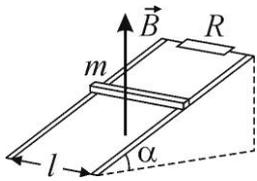
**Решение.** Согласно уравнению Менделеева–Клапейрона абсолютная температура  $T_0$ , объём  $V_0$  и число молей гелия в сосуде  $\nu$  удовлетворяют соотношению:  $p_0 V_0 = \nu R T_0$ , где  $R$  – универсальная газовая постоянная. После закрытия крана согласно закону Гей-Люссака температура в цилиндре понизится до  $T_A = \frac{T_0}{n}$ , а согласно закону Шарля температура в сосуде станет равной  $T_B = k T_0$ .

После открывания крана внутренняя энергия гелия не изменяется, т.е.  $\frac{3}{2} \nu R (T_A + T_B) = \frac{3}{2} 2 \nu R T$ , где

$T$  – установившаяся температура, причём  $p V_0 \left(1 + \frac{1}{n}\right) = 2 \nu R T$ . Из записанных выражений

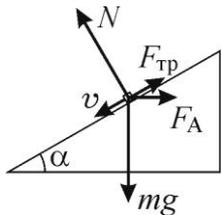
получаем, что  $p = p_0 \frac{kn+1}{n+1}$ . **Ответ:**  $p = p_0 \frac{kn+1}{n+1} = 2,5$  атм.

**3. Задача.** По двум проводящим длинным шинам, установленным под углом  $\alpha = 30^\circ$  к горизонту, поступательно соскальзывает расположенный перпендикулярно шинам медный брусок массой  $m = 100$  г (см. рисунок). Вся система находится в однородном вертикальном магнитном поле, модуль индукции которого равен  $B = 0,1$  Тл. Сверху шины замкнуты на резистор сопротивлением  $R = 0,1$  Ом. Коэффициент трения между поверхностями шин и бруска равен  $\mu = 0,5$ , а расстояние между шинами  $l = 1$  м. Пренебрегая сопротивлением шин, бруска и мест контакта между ними, найдите тепловую мощность  $N$ , выделяющуюся в резисторе при движении бруска с установившейся скоростью. Ускорение свободного падения примите равным  $g = 10$  м/с<sup>2</sup>.



**Вопросы.** Сформулируйте закон электромагнитной индукции и правило Ленца.

**Решение.** Брусок движется по шинам под действием сил, модули и направления которых изображены на рисунке, где  $mg$  – модуль силы тяжести,  $N$  – модуль нормальной составляющей силы реакции шин,  $F_A$  – модуль силы Ампера,  $F_{тр}$  – модуль силы трения скольжения. На концах бруска возникает ЭДС индукции, обусловленная действием силы Лоренца на свободные заряды в движущемся проводнике, и по модулю равная  $\mathcal{E} = Blv \cos \alpha$ . По контуру, образованному шинами, бруском и резистором, начинает течь ток силой  $I = \frac{\mathcal{E}}{R}$ . В результате появляется сила



Ампера, действующая на брусок, и по модулю равная  $F_A = IBl$ . Она нарастает до тех пор, пока скорость движения бруска не перестает увеличиваться, достигая значения  $v_{уст}$ . Соответствующее уравнение движения имеет вид  $0 = mg \sin \alpha - \mu(mg \cos \alpha + F_A \sin \alpha) - F_A \cos \alpha$ . Сила протекающего

в контуре тока равна при этом  $I = \frac{Blv_{уст} \cos \alpha}{R}$ , а сила Ампера:  $F_A = \frac{B^2 l^2 v_{уст} \cos \alpha}{R}$ . Подставляя

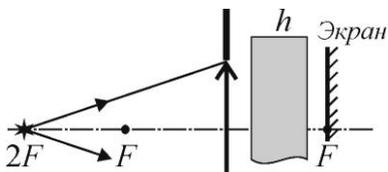
полученное выражение для силы Ампера в уравнение движения, найдем установившуюся скорость движения бруска:  $v_{уст} = \frac{mgR}{B^2 l^2 \cos \alpha} \cdot \frac{(\sin \alpha - \mu \cos \alpha)}{(\cos \alpha + \mu \sin \alpha)}$ . Используя это выражение, находим,

что сила тока в контуре  $I = \frac{mg}{Bl} \cdot \frac{(\sin \alpha - \mu \cos \alpha)}{(\cos \alpha + \mu \sin \alpha)}$ . Тепловая мощность, выделяющаяся в резисторе,

по закону Джоуля–Ленца равна  $N = I^2 R = \left[ \frac{mg}{Bl} \cdot \frac{(\sin \alpha - \mu \cos \alpha)}{(\cos \alpha + \mu \sin \alpha)} \right]^2 R$ .

**Ответ:**  $N = \left[ \frac{mg}{Bl} \cdot \frac{(\sin \alpha - \mu \cos \alpha)}{(\cos \alpha + \mu \sin \alpha)} \right]^2 R \approx 0,036 \text{ Вт} \approx 36 \text{ мВт}$ .

**4. Задача.** Тонкая собирающая линза плотно вставлена в круглое отверстие в непрозрачной ширме. Точечный источник света располагается на главной оптической оси на удвоенном фокусном расстоянии от нее. При этом на экране, установленном в фокальной плоскости по другую сторону от линзы перпендикулярно ее главной оптической оси, наблюдается светлое пятно диаметра  $d = 1$  см. Каким станет диаметр  $d_1$  светлого пятна на экране, если между ним и линзой поместить плоскопараллельную стеклянную пластинку толщиной  $h = 2$  см с показателем преломления  $n = 2$ ? Фокусное расстояние линзы  $F = 10$  см. Учтите, что для малых значений аргумента  $x$ , заданного в радианах, справедливы приближенные формулы  $\sin x \approx \text{tg } x \approx x$ .



**Вопросы.** Какие линзы называют тонкими? Что такое фокусное расстояние и оптическая сила тонкой линзы?

**Решение.** Ход одного из крайних лучей, ограничивающих световое пятно на экране, изображен на рисунке. В отсутствие пластинки ход луча показан штриховой линией, а при наличии пластинки – сплошной. Видно, что преломление света на боковых поверхностях пластинки приводит к тому, что луч смещается параллельно самому себе на некоторое расстояние, что вызывает изменение размеров светлого пятна на экране. Как следует из рисунка,  $\Delta r = h(\operatorname{tg} \alpha - \operatorname{tg} \beta)$ , где  $\alpha$  и  $\beta$  – углы падения и преломления на левой поверхности пластинки, причем  $\operatorname{tg} \alpha = \frac{d}{2F}$ . По условию  $\frac{d}{2F} = 0,05 \ll 1$ , поэтому справедливы приближенные формулы  $\operatorname{tg} \alpha \approx \alpha$ ,  $\operatorname{tg} \beta \approx \beta$ . Кроме того,  $\sin \alpha \approx \alpha$ ,  $\sin \beta \approx \beta$  и закон преломления на гранях пластинки принимает вид  $\frac{\sin \alpha}{\sin \beta} \approx \frac{\alpha}{\beta} \approx n$ . Из записанных равенств

следует, что  $\Delta r \approx \frac{dh}{2F} \cdot \frac{n-1}{n}$ . Учитывая, что  $d_1 = d + 2\Delta r$ , получаем окончательно, что

$$d_1 = d \left( 1 + \frac{h}{F} \cdot \frac{n-1}{n} \right). \quad \text{Ответ: } d_1 = d \left( 1 + \frac{h}{F} \cdot \frac{n-1}{n} \right) = 1,1 \text{ см.}$$

