

**Решение теоретического тура по физике
11 класс**

Задача 1. Обозначим направление начальной скорости v шара массой m до соударения за ось Ox , а перпендикулярное направление в плоскости движения за ось Oy . После соударения направление движения покоящегося шара совпадает с линией, соединяющей центры шаров, так как только в этом направлении действуют силы упругости. (1)

Закон сохранения импульса в проекции на ось Ox имеет вид

$$mv = mv_{1x} + 3mv_2 \cos \alpha, \quad (1) \quad (1 \quad)$$

а в проекции на ось Oy

$$mv_{1y} = 3mv_2 \sin \alpha. \quad (2) \quad (1 \quad)$$

По закону сохранения энергии для абсолютно упругого удара имеем

$$\frac{mv^2}{2} = \frac{m(v_{1x}^2 + v_{1y}^2)}{2} + \frac{3mv_2^2}{2}. \quad (3) \quad (1 \quad)$$

Решая совместно систему уравнений (1)-(3), получаем

$$2v_2^2 = vv_2 \cos \alpha, \quad (4)$$

откуда получаем два решения

$$v_2 = 0, \quad (5)$$

$$v_2 = \frac{1}{2}v \cos \alpha = \frac{1}{4}v. \quad (6) \quad (1 \quad)$$

Решение (5) соответствует начальному состоянию до столкновения, поэтому правильным ответом является соотношение (6).

Из закона сохранения энергии получаем

$$v_1 = v \sqrt{1 - \frac{3}{4} \cos^2 \alpha} = v \frac{\sqrt{13}}{4}. \quad (7) \quad (1 \quad)$$

Задача 2. *Первый способ решения:* Теплоемкость в точке F равна нулю, поэтому адиабата является касательной к прямой KL в точке F. Уравнение адиабаты:

$$pV^\gamma = const \quad (1)$$

Продифференцируем по объему V :

$$p'_V V^\gamma + \gamma p V^{\gamma-1} = 0 \quad (2)$$

Угловой коэффициент прямой KL равен:

$$k = p'_V = -\frac{c_p p_F}{c_v V_F} = -\gamma \frac{p_F}{V_F} \quad (3)$$

Второй способ решения: Рассмотрим процесс, описываемый прямой, проходящей через точку F. При небольшом изменении объема ΔV газ получит теплоту:

$$Q = \Delta U + p_F \Delta V \quad (4)$$

Используя уравнение состояния идеального газа, свяжем измерение температуры ΔT с изменениями давления Δp и объема ΔV

$$p_F \Delta V + V_F \Delta p = \nu R \Delta T \quad (5)$$

Отсюда получим выражение для теплоты:

$$Q = (C_p/R)p_F\Delta V + (C_V/R)V_F\Delta p \quad (6)$$

которая равна нулю, так как теплоемкость остается равной нулю в течение всего малого процесса. Прямая АВ, проходящая через К имеет наклон:

$$k = \frac{\Delta p}{\Delta V} = -\frac{C_p p_F}{C_v V_F} = -\gamma \frac{p_F}{V_F} \quad (7)$$

для многоатомного газа $\gamma = 4/3$

Общая часть:

Уравнение прямой КL:

$$p = p_F - \gamma \frac{p_F}{V_F}(V - V_F) \quad (8)$$

Удобно построить эту прямую, найдя значение объема V_1 при нулевом давлении:

$$V_1 = 7V_F/4 \quad (9)$$

Из точки F построим перпендикуляр FE к оси V. Точке E соответствует значение объема V_F . Разделив отрезок OE пополам, и его левую часть еще пополам, найдем отрезок DE равный $3V_F/4$ (рис. 2.1). На оси V от точки E отложим отрезок EP, равный DE. По построению $OP = V_1$. Проведем прямую через P и F, на которой находятся К и L. Треугольник KML прямоугольный, поэтому $MF=ML=MK$. Проведем окружность радиуса MF с центром в точке F. Точки К и L лежат на прямой FP.

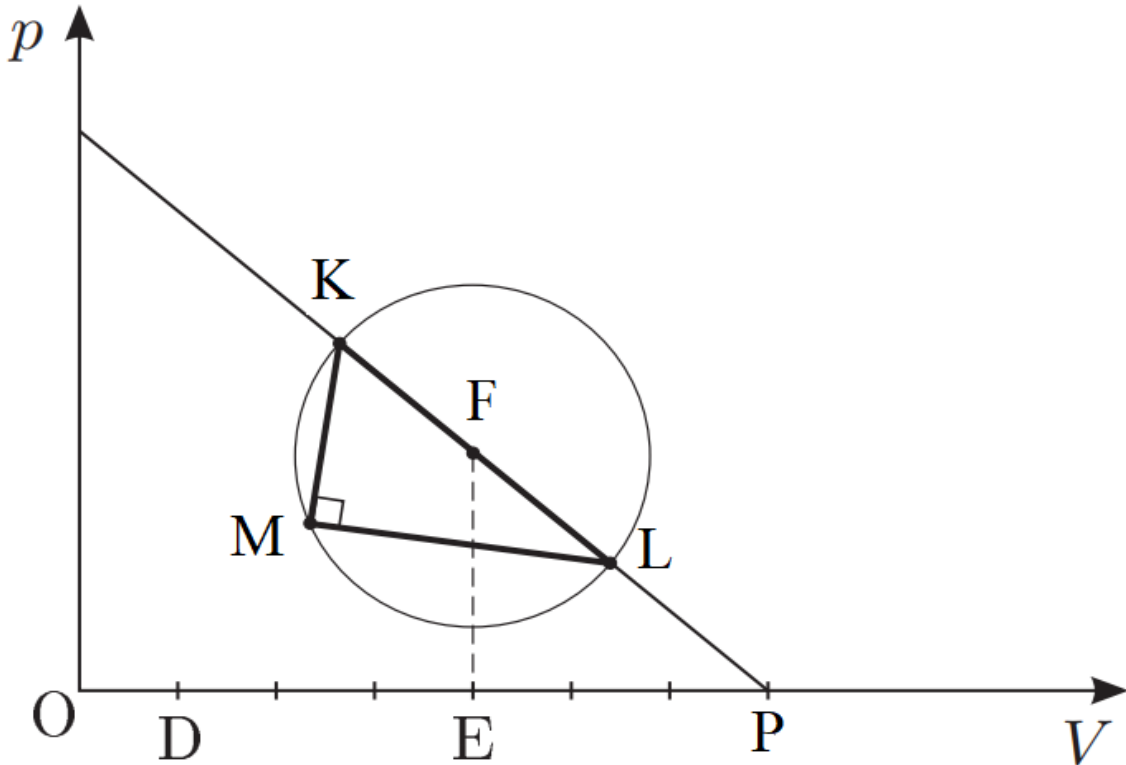


Рисунок 2.1

Критерии оценивания

Первый способ:

Указано, что адиабата касается прямой KL (1)

Найден угловой коэффициент наклона k (1)

Второй способ:

Записано первое начало термодинамики (0.5)

Приведена связь измерений температуры, давления, объема (0.5)

Найден угловой коэффициент наклона k (1)

Общая часть:

Учтено, что для многоатомного газа $C_V = 3R$ ($\gamma = 4/3$) (1)

Записано уравнение прямой KL ()

Приведено построение прямой KL (1)

Найдены точки K и L. (1)

Задача_3. Нужно рассмотреть два случая малых напряжений U_0 , когда правый конденсатор вообще не будет заряжаться, так как напряжение на среднем конденсаторе не превзойдет напряжение открытия диода U_D , и случая, когда заряжается и правый конденсатор. Если диод

не открывается, то первоначальный заряд левого конденсатора делится поровну между двумя конденсаторами. Напряжения на конденсаторах большой промежуток времени после замыкания ключа:

$$U_1 = \frac{U_0}{2}, \quad U_2 = \frac{U_0}{2}, \quad U_3 = 0 \quad (1 \text{ балл})$$

Видно, что этот случай реализуется при $U_D \geq U_0/2$. Выделившееся в цепи количество теплоты Q найдем из закона сохранения энергии:

$$Q = \frac{CU_0^2}{2} - 2 \frac{C(U_0/2)^2}{2} = \frac{CU_0^2}{4}. \quad (1 \text{ балл})$$

Поскольку ток через диод не тѣк, все тепло выделилось на резисторе. Теперь рассмотрим случай $U_D < U_0$. При зарядке правого конденсатора напряжение на нём U_3 будет меньше, чем напряжение на среднем U_2 на величину U_D . Напряжения на левом и среднем конденсаторах U_1 и U_2 к окончанию перезарядки будут равными $U_1 = U_2 = U$. Условие сохранения заряда:

$$CU_0 = 2CU + C(U - U_D), \quad U = \frac{U_0 + U_D}{3} \quad (1 \text{ балл})$$

Общее количество теплоты, выделившееся к концу процесса в схеме будет равно разности начальной и конечной энергий конденсаторов:

$$Q = \frac{CU_0^2}{2} - 2 \frac{CU^2}{2} - \frac{C(U - U_D)^2}{2} = \frac{C(U_0^2 - U_D^2)}{3}. \quad (1 \text{ балл})$$

Напряжение на третьем конденсаторе: $U_3 = U - U_D = \frac{(U_0 - 2U_D)}{3}$. (1 балл)

Тепло, выделившееся на диоде

$$Q_D = q_D \cdot U_D,$$

где $q_D = CU_3$ - заряд правого конденсатора к концу процесса перезарядки. Таким образом

$$Q_D = \frac{C(U_0 U_D - 2U_D^2)}{3}. \quad (1 \text{ балл})$$

Остальное тепло выделится на резисторе:

$$Q_R = Q - Q_D = \frac{C(U_0^2 - U_0 U_D + U_D^2)}{3}. \quad (1 \text{ балл})$$

Задача 4. а) Пусть ток идёт по часовой стрелке при взгляде сверху (Когда мы определим направления сил, то увидим что направление тока влияет лишь на направление в котором момент стремится вращать рамку, но не на его величину и не на направление оси вращения).

z -составляющая магнитного поля порождает силы действующие на каждую сторону рамки в её плоскости «внутри» рамки, которые стремятся её деформировать, но не могут создать момент сил.

y -составляющая магнитного поля воздействует только на стороны, перпендикулярные ей. Эти силы направлены по нормали к плоскости «вверх» и «вниз»

$$F_{1z} = -F_{2z} = Iba \quad (1 \text{ балл})$$

Такая пара сил будет закручивать рамку вокруг её центральной оси, параллельной x .

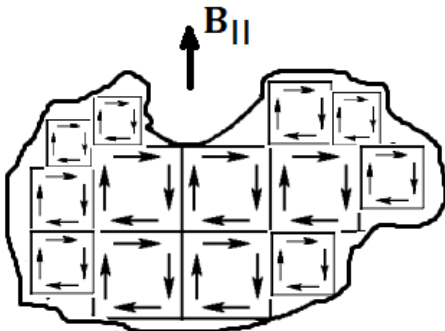
Момент этой пары сил можно отсчитать относительно неё, но он не зависит от выбора оси относительно которой отсчитываем плечи сил:

$$M = F_{1z}y_1 + F_{2z}y_2 = Iba(y_2 - y_1) = Iba^2 = IBS \quad (2 \text{ балл})$$

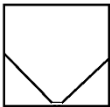
б) Контур сложной формы можно разбить на такое количество прямоугольных контуров разной величины с одной из сторон ориентированной вдоль $B_{||}$, какое необходимо для заданной точности вычислений, а момент будет определяться суммой моментов действующих на них.

$$M = IB \sum \Delta S = IBS$$

(2 балл)



с) Симметрия схемы позволяет разъединить точки.



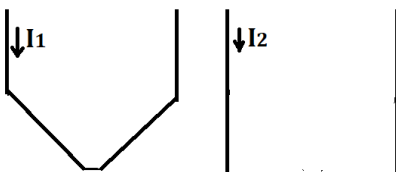
Ток разделяется по ветвям в пропорции к их сопротивлениям (и соответственно к длинам)

$$I = I_1 + I_2$$

$$\frac{I_1}{I_2} = \frac{R_2}{R_1} = \frac{l_2}{l_1} = \frac{2a}{\sqrt{2}a} = \sqrt{2}$$

$$\text{Откуда: } I_1 = \frac{I\sqrt{2}}{\sqrt{2}+1}; I_2 = \frac{I}{\sqrt{2}+1} \quad (2 \text{ балл})$$

А сам контур можно представить в виде суммы двух контуров (это не единственный вариант разбиения контура) с площадями $S_1 = \frac{3}{4}a^2$ и $S_2 = a^2$: (1 балл)



При отклонении рамки на угол α от вертикали

$$B_{||} = B \cos \alpha$$

$$M = M_1 + M_2 = (I_1 S_1 + I_2 S_2) B \cos \alpha = \frac{3\sqrt{2} + 4}{4(\sqrt{2} + 1)} I B \cos \alpha \quad (1 \text{ балл})$$

Момент силы тяжести рамки удобно выразить в виде суммы моментов сил тяжести отдельных звеньев.

$$M = \left(2\rho a * \frac{a}{2} + \rho a * a + 2\rho \frac{a\sqrt{2}}{2} * \frac{3}{4} a \right) * g \sin \alpha = \left(2 + \frac{3}{4}\sqrt{2} \right) \rho a^2 \sin \alpha \quad (1 \text{ балл})$$

Равенство моментов

$$\frac{3\sqrt{2} + 4}{4(\sqrt{2} + 1)} I B \cos \alpha = \left(2 + \frac{3}{4}\sqrt{2} \right) \rho a^2 \sin \alpha$$

даёт

$$\tan \alpha = \frac{3\sqrt{2} + 4}{11\sqrt{2} + 14} \frac{I B}{\rho a^2} \approx 1.74 \quad (1 \text{ балл})$$

$$\alpha = \arctan 1.74 \approx 60^\circ$$