

Итак, если $\mu > \mu_0$, то $L \rightarrow \infty$.

Если:

$$\frac{M}{m_1 + m_2 + M} < \mu < \mu_0 = \frac{M}{m_2} \frac{2m_1 + m_2 + 2M}{m_1 + m_2 + M},$$

то:

$$L = \frac{g}{k} \frac{m_2}{m_1 + M} \cdot (\mu(m_1 + m_2 + M) - M).$$

Если:

$$\mu < \mu_{\min} = \frac{M}{m_1 + m_2 + M}, \quad \text{то} \quad L = 0.$$

Зависимость L от μ изображена на рисунке 25.

Теперь вычислим время движения бруска до начала проскальзывания. При этом система движется по гармоническому закону:

$$L = \frac{Mg}{k} (1 - \cos \omega t),$$

где $\omega^2 = k/(m_1 + m_2 + M)$. Отсюда получим, что:

$$t = \sqrt{\frac{m_1 + m_2 + M}{k}} \cdot \arccos \left(1 - \frac{kL}{Mg} \right) \quad \text{при} \quad \mu \leq \mu_0,$$

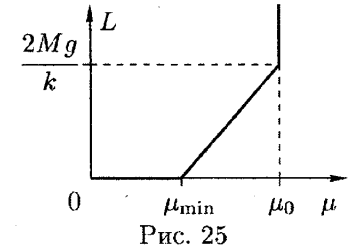


Рис. 25

а при $\mu > \mu_0$ проскальзывание никогда не начнётся.

Критерии оценивания

Записан второй закон Ньютона для всех движущихся тел.....	1
Определён μ_{\min}	2
Определён μ_0	2
Найден характер движения при $\mu > \mu_0$	1
Найден путь при $\mu_{\min} < \mu < \mu_0$	2
Определено время движения бруска.....	2

Задача 3. Тепловая машина

Рассмотрим работу тепловой машины за время $\Delta t = 1$ с. Запишем выражение для КПД η цикла Карно:

$$\eta = \frac{Q_1 - Q_2}{Q_1} = \frac{P}{P + P_2} = \frac{T_1 - T}{T_1}.$$

Здесь P — полезная мощность машины, P_2 — тепловая мощность, передаваемая холодильнику. Из этого выражения следует:

$$P = P_2 \frac{T_1 - T}{T}.$$

Согласно условию задачи $P_2 = (Q_2)_{\Delta t=1 \text{ с}} = \alpha(T - T_2)$.

Задача 2. Движение без проскальзывания

Применим второй закон Ньютона для груза, доски и бруска:

$$T - F_{\text{тр}} = m_1 a_1,$$

$$Mg - T = M a_1,$$

$$F_{\text{тр}} - kx = m_2 a_2.$$

Здесь T — сила натяжения нити, $F_{\text{тр}}$ — сила трения, x — удлинение пружины.

Пока $F_{\text{тр}} < \mu m_2 g$, проскальзывания не будет. Искомый путь L найдём из условия $a_1 = a_2$, или иначе:

$$\frac{Mg - \mu m_2 g}{m_1 + M} = \frac{\mu m_2 g - kx}{m_2}.$$

Отсюда:

$$L = \frac{g}{k} \frac{m_2}{m_1 + M} \cdot (\mu(m_1 + m_2 + M) - M).$$

Если:

$$\mu < \frac{M}{m_1 + m_2 + M} = \mu_{\min},$$

проскальзывание начинается сразу, то есть $L = 0$.

При достаточно большом коэффициенте трения μ система, будучи представленная самой себе, начнёт совершать колебательное движение с амплитудой $A = Mg/k$. Максимальное растяжение пружины равно $2A$. Тогда из условия $L_{\max} = 2A$, мы сможем определить минимальный коэффициент трения μ_0 , при котором проскальзывания не будет:

$$\mu_0 = \frac{M}{m_2} \frac{2m_1 + m_2 + 2M}{m_1 + m_2 + M}.$$

Из этих соотношений следует:

$$P = \alpha \frac{(T - T_2)(T_1 - T)}{T} = \alpha \left[T_1 + T_2 - \left(T + \frac{T_1 T_2}{T} \right) \right].$$

Величина $(T + T_1 T_2 / T)$ принимает минимальное значение при $T = T_m = \sqrt{T_1 T_2} = 489,9 \text{ К} \approx 490 \text{ К}$. Следовательно:

$$P_{\max} = \alpha \left[T_1 + T_2 - 2\sqrt{T_1 T_2} \right] = \alpha \left[\sqrt{T_1} - \sqrt{T_2} \right]^2 \approx 120 \text{ кВт},$$

при этом:

$$\eta = \frac{T_1 - T_m}{T_m} = 38,7 \text{ \%}.$$

Критерии оценивания

Получено выражение для P через T_1, T_2 и T	4
Найдена температура, при которой мощность максимальна	3
Найдена максимальная мощность	2
Определено КПД	1

Задача 4. Движение заряженных частиц

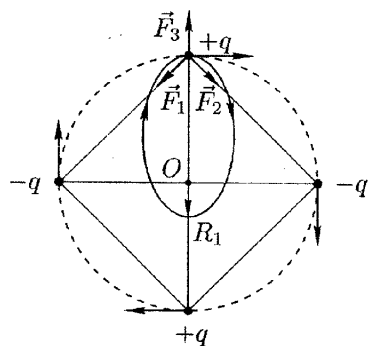


Рис. 26

1. В силу симметрии все материальные точки будут двигаться по одинаковым траекториям, оставаясь в каждый момент времени на окружности некоторого переменного радиуса $r(t)$ в вершинах квадрата со сторонами, равными $a = \sqrt{2}r(t)$.

Рассмотрим одну из материальных точек. На неё действуют силы \vec{F}_1, \vec{F}_2 и \vec{F}_3 со стороны остальных частиц (рис. 26). По закону Кулона модули этих сил:

$$F_1 = F_2 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{2r^2}, \quad F_3 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{4r^2}.$$

Результирующая сила всегда направлена к центру (точка O), а её модуль равен:

$$F(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{q^2}{2r^2} \sqrt{2} - \frac{q^2}{4r^2} \right) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{r^2} \left(\frac{2\sqrt{2} - 1}{4} \right).$$

Отсюда следует, что каждая из материальных точек движется так, как если бы из центра её притягивал заряд, противоположный по знаку и по абсолютной величине равный

$$Q = q \sqrt{\left(\frac{2\sqrt{2} - 1}{4} \right)}.$$

Формула для $F(r)$ аналогична закону Кулона (или закону всемирного тяготения), так как $F(r) \sim 1/r^2$. Поэтому траектории точек — эллипсы с большой осью $R_0 + R_1$. Точка O находится в одном из фокусов этих эллипсов.

2. Характерное время — период T обращения по эллиптической орбите. Он может быть найден из третьего закона Кеплера.

Найдём сначала период T_0 обращения точечной массы m , движущейся под действием силы $F(r)$ по круговой орбите радиуса R_0 :

$$T_0 = \frac{2\pi R_0}{v_0}, \quad \frac{mv_0^2}{R_0} = F(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{r^2} \left(\frac{2\sqrt{2} - 1}{4} \right).$$

Из этих соотношений следует:

$$v_0 = q \sqrt{\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{2\sqrt{2} - 1}{4mR_0}}.$$

Такая скорость должна быть сообщена материальным точкам, чтобы они двигались по окружности радиуса R_0 . Тогда:

$$T_0 = \frac{2\pi}{q} \sqrt{4\pi\epsilon_0 \frac{4mR_0^3}{2\sqrt{2} - 1}}.$$

По третьему закону Кеплера:

$$\left(\frac{T}{T_0} \right)^2 = \left(\frac{R_0 + R_1}{2R_0} \right)^3, \quad \text{откуда} \quad T = T_0 \left(\frac{R_0 + R_1}{2R_0} \right)^{3/2}.$$

Подставляя в эту формулу выражение для T_0 , получим:

$$T = \frac{2\pi}{q} \sqrt{2\pi\epsilon_0 \frac{m(R_0 + R_1)^3}{2\sqrt{2} - 1}}.$$

Критерии оценивания

Сделан вывод о характере движения точек	1
Определены силы, действующие на каждую точку	1
Найдено выражение для $F(r)$	1
Определён эффективный заряд Q	1
Объяснено, почему точки движутся по эллипсу	1
Использован третий закон Кеплера	1
Записано уравнение движения точечной массы	1
Определён период T_0	2
Найдено выражение для T	1

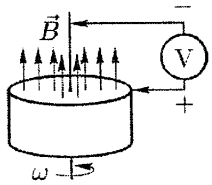


Рис. 27

Задача 5. Униполярный индуктор

1. На свободные электроны в проводящем слое при вращении диска действует сила Лоренца $F_L = evB$, где $e < 0$ — заряд электрона, $v = \omega r$ — линейная скорость. При указанных на рисунке 27 направлениях магнитного поля и вращения диска сила Лоренца направлена к центру диска. В результате возникает перераспределение зарядов: электроны будут перемещаться к центру, а на боковой поверхности образуется нескомпенсированный положительный заряд. Это приведёт к возникновению электрического поля \vec{E} , направленного по радиусу к центру. Равновесие наступит, когда в каждой точке проводящего слоя кулоновская сила скомпенсирует силу Лоренца:

$$eE = evB = e\omega rB, \quad \text{то есть} \quad E = vB.$$

Разность потенциалов $\Delta\varphi$ между боковой поверхностью диска ($r = r_0$) и его центром ($r = 0$) равна

$$\Delta\varphi = \int_0^{r_0} E dr = \frac{1}{2} \omega r_0^2 B.$$

Эта разность потенциалов и будет измерена вольтметром:

$$V = \Delta\varphi = \frac{1}{2} \omega r_0^2 B = \pi \nu r_0^2 B = 62,8 \cdot \text{мВ},$$

причём минус — в центре диска, а плюс — на боковой поверхности.

2. Диск разгоняется моментом силы Ампера, возникающей в результате взаимодействия радиально направленного тока с магнитным полем диска. В соответствии с правилом левой руки диск будет вращаться так же, как и на рисунке 27 — против часовой стрелки, если смотреть сверху. Разгон диска прекратится, когда сила тока станет равной нулю, то есть когда разность потенциалов $\Delta\varphi$, обусловленная действием силы Лоренца (смотри пункт 1), станет равной ЭДС батарейки:

$$\Delta\varphi = \mathcal{E}, \quad \text{или} \quad \pi \nu_{\text{пред}} r_0^2 B = \mathcal{E},$$

$$\text{откуда } \nu_{\text{пред}} = \mathcal{E} / (\pi r_0^2 B) = 7,2 \cdot 10^4 \text{ об/мин.}$$

Критерии оценивания

Объяснена причина возникновения разности потенциалов	1
Записано условие равновесия	2
Определена $\Delta\varphi$	2
Получено численное значение для V	1
Объяснена причина вращения диска	1
Записано условие прекращения разгона диска	2
Получено численное значение для $\nu_{\text{пред}}$	1

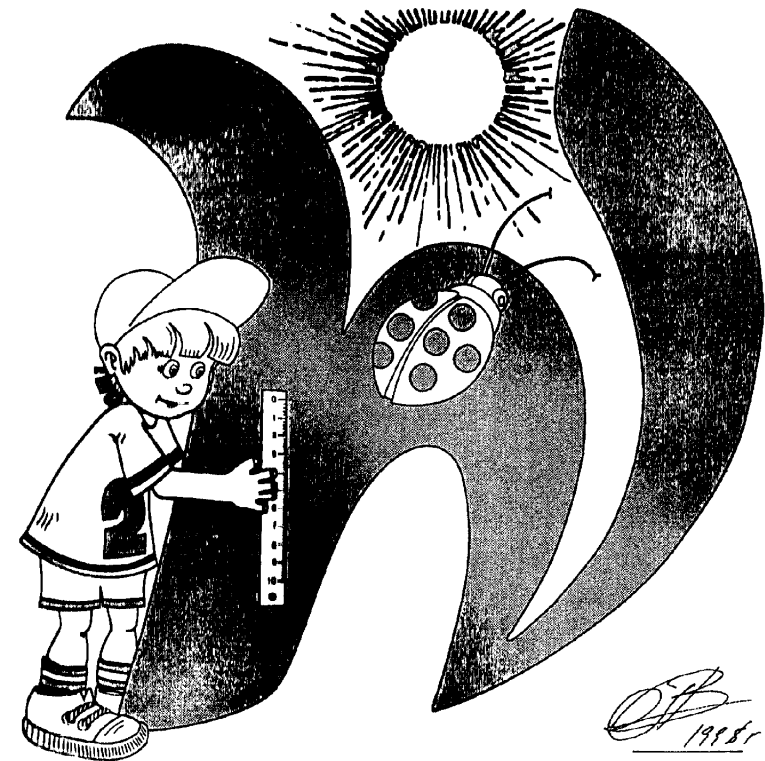
Методическая комиссия по физике
при центральном оргкомитете
Всероссийских олимпиад школьников

**XLIV Всероссийская олимпиада
школьников по физике**

Заключительный этап

Теоретический тур

Методическое пособие



Handwritten signature and date: 1998

Белгород, 2010 г.