

Решение задач республиканской олимпиады по физике-2022

11 класс

Задача 1. «Солянка» (10.0 балла)

Эта задача состоит из трех независимых частей.

Часть 1.1 (4.0 балла)

В данной задаче для определения ускорения можно воспользоваться уравнениями второго закона Ньютона и вращательного движения, однако быстрее к ответу приводит закон сохранения энергии, который выполняется в силу отсутствия проскальзывания в системе.

Пусть v – скорость плиты, тогда в силу отсутствия проскальзывания цилиндров скорость их центра масс составляет

$$u = \frac{v}{2}. \quad (1)$$

Кинетическая энергия поступательного движения центра масс цилиндра равна

$$E_{tr} = \frac{1}{2}mu^2, \quad (2)$$

а кинетическая энергия вращательного движения записывается в виде

$$E_{rot} = \frac{1}{2}I\omega^2, \quad (3)$$

где момент инерции однородного цилиндра радиуса R определяется выражением

$$I = \frac{1}{2}mR^2, \quad (4)$$

а угловая скорость вращения связана со скоростью движения центра масс формулой

$$\omega = \frac{u}{R}. \quad (5)$$

Таким образом, полная кинетическая энергия движения одного цилиндра равна

$$E_{tot} = E_{tr} + E_{rot} = \frac{3}{4}mu^2, \quad (6)$$

а полная кинетическая энергия всей системы принимает вид

$$E_s = \frac{1}{2}Mv^2 + 2 \frac{3}{16}mv^2. \quad (7)$$

Пусть плита сместилась вдоль плоскости на расстояние S , тогда смещение s центров масс цилиндров составит в соответствии с (1)

$$s = \frac{S}{2}, \quad (8)$$

а, следовательно, изменение потенциальной энергии запишется в виде

$$E_p = MgS \sin \alpha + 2 \frac{1}{2}mgS \sin \alpha. \quad (9)$$

По закону сохранения энергии имеем

$$E_s = E_p, \quad (10)$$

а так как при равноускоренном движении выполняется следующее соотношение

$$a = \frac{v^2}{2S}, \quad (11)$$

то отсюда получаем окончательный ответ

$$a = \frac{M+m}{M+\frac{3}{4}m} g \sin \alpha. \quad (12)$$

Содержание	Баллы
Формула (1): $u = \frac{v}{2}$	0.5
Формула (2): $E_{tr} = \frac{1}{2}mu^2$	0.2
Формула (3): $E_{rot} = \frac{1}{2}I\omega^2$	0.2
Формула (4): $I = \frac{1}{2}mR^2$	0.2
Формула (5): $\omega = \frac{u}{R}$	0.3
Формула (6): $E_{tot} = \frac{3}{4}mu^2$	0.3

Формула (7): $E_s = \frac{1}{2}Mv^2 + 2\frac{3}{16}mv^2$	0.5
Формула (8): $s = \frac{s}{2}$	0.3
Формула (9): $E_p = MgS \sin \alpha + 2\frac{1}{2}mgS \sin \alpha$	0.5
Формула (10): $E_s = E_p$	0.2
Формула (11): $a = \frac{v^2}{2s}$	0.3
Формула (12): $a = \frac{M+m}{M+\frac{3}{4}m} g \sin \alpha$	0.5
Итого	4,0

Часть 1.2 (4.0 балла)

Пусть \vec{r} – суммарный радиус-вектор смещения космических лучей после N актов рассеяния, а $\vec{r}_1, \vec{r}_2, \dots, \vec{r}_N$ – радиус-вектора смещения космических лучей между отдельными актами рассеяния. Очевидно, что справедливо соотношение

$$\vec{r} = \vec{r}_1 + \vec{r}_2 + \dots + \vec{r}_N. \quad (1)$$

Формула (1) неудобна для определения смещения тем, что содержит вектора, поэтому возводя уравнение (1) в квадрат и учитывая тот факт, что направления смещений строго случайны, то есть различные попарные скалярные произведения $\vec{r}_i \cdot \vec{r}_j$ дадут вклады с разными знаками и в целом скомпенсируют друг друга, получаем

$$r^2 = r_1^2 + r_2^2 + \dots + r_N^2, \quad (2)$$

Поскольку смещения между актами рассеяния одинаковы, получаем из (2)

$$r^2 = Nl^2. \quad (3)$$

Чтобы пересечь галактику смещение должно составить $r \approx L$, а для этого необходимо следующее число актов рассеяния

$$N = \frac{L^2}{l^2}. \quad (4)$$

Таким образом, путь, проходимый космическими лучами, составит

$$s = Nl, \quad (5)$$

а соответствующее время равно

$$t = \frac{s}{c}. \quad (6)$$

Собирая вместе формулы (4)-(6), окончательно находим

$$t = \frac{L^2}{cl} = 2.80 \cdot 10^{14} \text{с}. \quad (7)$$

Содержание	Баллы
Формула (1): $\vec{r} = \vec{r}_1 + \vec{r}_2 + \dots + \vec{r}_N$	0.3
Формула (2): $r^2 = r_1^2 + r_2^2 + \dots + r_N^2$	0.6
Формула (3): $r^2 = Nl^2$	0.5
Формула (4): $N = \frac{L^2}{l^2}$	0.5
Формула (5): $s = Nl$	0.2
Формула (6): $t = \frac{s}{c}$	0.2
Формула (7): $t = \frac{L^2}{cl}$	0.5
Численное значение в формуле (7): $t = 2.80 \cdot 10^{14} \text{с}$.	0.2
Итого	3.0

Часть 1.3 (3.0 балла)

Известно, что формула тонкой собирающей линзы имеет вид

$$\frac{1}{d} + \frac{1}{f} = \frac{1}{F}, \quad (1)$$

где d – расстояние от источника света до линзы, а f – расстояние от линзы до изображения.

Рассмотрим теперь случай, когда по одну стороны от линзы имеется жидкость с отличным от воздуха показателем преломления. Так как при построении изображений в тонких линзах рассматриваются малые углы, то это означает, что при входе в линзу соответствующие углы необходимо делить на показатель преломления, а значит тоже самое необходимо проделать и с расстоянием, поэтому в данном случае формула тонкой линзы переписывается в виде

$$\frac{n}{d} + \frac{1}{f} = \frac{1}{F}. \quad (2)$$

Тот факт, что луч света пересекает оптическую ось линзы на расстоянии h можно трактовать как наличие точечного источника на этой оси, причем

$$d = h. \quad (3)$$

С другой стороны, так как некоторый луч проходит через линзу не преломляясь и тоже самое справедливо для луча вдоль оптической оси, то это означает, что изображением нашего источника является сам источник, то есть изображение мнимое с расстоянием до линзы

$$f = -h \quad (4)$$

Совместно решая уравнения (2)-(4), окончательно получаем

$$n = 1 + \frac{h}{F} = 1.44 \quad (5)$$

Содержание	Баллы
Формула (1): $\frac{1}{d} + \frac{1}{f} = \frac{1}{F}$	0.3
Формула (2): $\frac{n}{d} + \frac{1}{f} = \frac{1}{F}$	0.5
Формула (3): $d = h$	0.5
Формула (4): $f = -h$	0.5
Формула (5): $n = 1 + \frac{h}{F}$	1.0
Численное значение в формуле (5): $n = 1.44$	0.2
Итого	3.0

Задача 2. U-образная трубка (10.0 балла)

2.1 Воздух в правом колене контактирует с водой и поршнем, из условия равновесия которых следует, что начальное давление составляет

$$p_{in} = p_0. \quad (1)$$

2.2 Уравнение состояния идеального газа можно записать в следующей форме

$$p_0 V = \nu R T_0, \quad (2)$$

в котором объем определяется выражением

$$V = Sl. \quad (3)$$

Отсюда находим количество молей воздуха в правом колене

$$\nu = \frac{p_0 Sl}{RT_0} = 4.01 \cdot 10^{-4} \text{ моль}. \quad (4)$$

2.3 Пусть вода сместилась в трубке на величину y , а давление воздуха в правом колене стало равным p_{in} , тогда из условия равновесия воды получаем уравнение

$$p - p_{in} = 2\rho g y. \quad (5)$$

С другой стороны, условие равновесия поршня, подвешенного на пружине, дает

$$p - p_{in} = \frac{kx}{S}, \quad (6)$$

а уравнение Менделеева-Клайперона для воздуха в правом колене записывается в виде

$$p_0 l = p_{in}(l - x - y). \quad (7)$$

Решая совместно уравнения (5)-(7), находим

$$x = \frac{pS}{2k} + \frac{\left[2k\rho gl - \sqrt{8kp_0\rho gl(k+2\rho gS) + (2p\rho gS + k(p-2\rho gl))^2}\right]S}{2k(k+2\rho gS)} = 8.11 \cdot 10^{-3} \text{ м.} \quad (8)$$

2.4 Аналогично 2.3, условия равновесия воды записывается в виде

$$p_{in} - p_0 = 2\rho gy. \quad (9)$$

С другой стороны, условие равновесия поршня, подвешенного на пружине, дает

$$p_{in} - p_0 = \frac{kx}{S}, \quad (10)$$

а уравнение Менделеева-Клапейрона для воздуха в правом колене выглядит так

$$\frac{p_0 l}{T_0} = \frac{p_{in}(l+x+y)}{T}. \quad (11)$$

Решая совместно уравнения (9)-(11), находим

$$x = \frac{\left[\sqrt{8kp_0\rho gl(k+2\rho gS)\frac{T}{T_0} + (2p\rho gS + k(p-2\rho gl))^2} - 2k\rho gl\right]S}{2k(k+2\rho gS)} - \frac{p_0 S}{2k} = 6.64 \cdot 10^{-3} \text{ м.} \quad (12)$$

2.5 При движении поршня в левом колене вода все время к нему примыкает, так как между ними отсутствует воздух. Аналогично 2.3, условия равновесия воды записывается в виде

$$p_{in} - p_0 = -\frac{F}{S} + 2\rho gy. \quad (13)$$

С другой стороны, условие равновесия поршня, подвешенного на пружине, дает

$$p_{in} - p_0 = \frac{kx}{S}, \quad (14)$$

а уравнение для воздуха в правом колене записывается в виде

$$p_0 \left(\frac{l^y}{\left(l - \frac{2\rho gyS}{k} + \frac{F}{k} + y\right)^y} - 1 \right) = 2\rho gy - \frac{F}{S}. \quad (15)$$

Решая совместно уравнения (13)-(15), находим численный ответ

$$F \approx 47.58 \text{ Н.} \quad (16)$$

2.6 Согласно первому началу термодинамики количество сообщенного тепла δQ связано с изменением внутренней энергии dU идеального газа соотношением

$$\delta Q = dU + pdV. \quad (17)$$

По определению, молярная теплоемкость вычисляется согласно следующему выражению

$$C = \frac{\delta Q}{v dT} = C_V + \frac{p}{v} \frac{dV}{dT}, \quad (18)$$

в котором теплоемкость двухатомного газа при постоянном объеме равна

$$C_V = \frac{dU}{v dT} = \frac{5}{2} R. \quad (19)$$

Из уравнения состояния идеального газа следует, что

$$pdV + Vdp = vRdT, \quad (20)$$

откуда теплоемкость вычисляется по формуле

$$C = C_V + R - \frac{V}{v} \frac{dp}{dT}. \quad (21)$$

Из формул (9)-(11) следует, что давление в правом колене при температурах $T \approx T_0$ изменяется по закону

$$p(T) \approx p_0 + \frac{2kp_0\rho gl}{T_0(kp_0 + 2k\rho gl + 2p_0\rho gS)} (T - T_0), \quad (22)$$

а значит молярная теплоемкость газа равна

$$C = \frac{7}{2} R - \frac{2k\rho gl}{kp_0 + 2k\rho gl + 2p_0\rho gS} R = 24.6 \text{ Дж/моль} \cdot \text{К.} \quad (23)$$

2.7 Пусть левый поршень отклонился вверх на малую величину y , тогда условие равновесия правого поршня дает

$$p_0 - p_{in} = \frac{kx}{S}, \quad (24)$$

а так как отсутствует теплообмен воздуха в правом колене с окружающей средой, то выполняется следующее уравнение адиабаты

$$p_0 l^y = p_{in} (l - x + y)^y. \quad (25)$$

При малых колебаниях выполняется условие $(p_{in} - p_0)/p_0 \ll 1$ и $x, y \ll l$, поэтому из соотношений (24) и (25) следует

$$p_{in} - p_0 = -\frac{\gamma p_0}{l(1+\gamma p_0 S/kl)} y. \quad (26)$$

Так как вода представляет собой идеальную жидкость, то уравнение ее движения принимает вид

$$\rho S L \ddot{y} = 2\rho g S y + (p_0 - p_{in}) S, \quad (27)$$

откуда следует уравнение малых колебаний $\ddot{y} = \omega_0^2 y$ с частотой колебаний

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{2g}{L} + \frac{\gamma k p_0}{\rho L(kl + \gamma p_0 S)}} = 5.41 \text{ с}^{-1}. \quad (28)$$

2.8 Перейдем в систему отсчета, связанную с подставкой. Очевидно, что эта система отсчета является неинерциальной, причем в ней можно ввести эффективное ускорение свободного падения

$$g_{\text{eff}}(t) = g + \omega^2 A \cos \omega t. \quad (29)$$

Заметим, что знак в выражении (29), так же, как и начальная фаза, не имеет никакого значения, так как определяется началом отсчета времени.

Подставляя выражение для эффективного ускорения свободного падения в формулу (28), уравнение колебаний жидкости в трубке приобретает вид $y'' = \omega^2(t)y$, в котором частота определяется как

$$\omega^2(t) = \frac{2g_{\text{eff}}(t)}{L} + \frac{\gamma k p_0}{\rho L(kl + \gamma p_0 S)}. \quad (30)$$

Из соотношений (29) и (30) следует, что

$$\omega^2(t) = \omega_0^2 \left(1 + \frac{2\omega^2 A}{\omega_0^2 L} \cos \omega t \right), \quad (31)$$

то есть в нашей системе

$$h = \frac{2\omega^2 A}{\omega_0^2 L}. \quad (32)$$

Согласно условию, параметрический резонанс эффективно возбуждается при частоте

$$\omega \approx 2\omega_0, \quad (33)$$

и из условия $h < 0.1$ следует, что амплитуда колебаний должна составлять

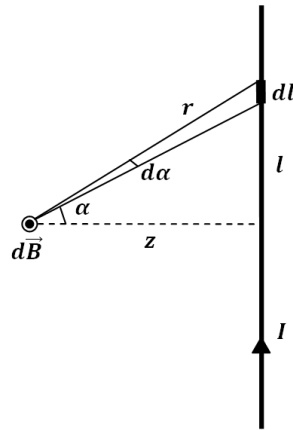
$$A \approx \frac{1}{40} L = 2.50 \text{ см}. \quad (34)$$

	Содержание	Баллы	
2.1	Формула (1): $p_{in} = p_0$	0.2	0.2
2.2	Формула (2): $p_0 V = \nu R T_0$	0.2	0.8
	Формула (3): $V = S l$	0.2	
	Формула (4): $\nu = \frac{p_0 S l}{R T_0}$	0.2	
	Численное значение в формуле (4): $\nu = 4.01 \cdot 10^{-4}$ моль	0.2	
2.3	Формула (5): $p - p_{in} = 2\rho g y$	0.2	1.0
	Формула (6): $p - p_{in} = \frac{kx}{S}$	0.2	
	Формула (7): $p_0 l = p_{in}(l - x - y)$	0.2	
	Формула (8): $x = \frac{pS}{2k} + \frac{\left[2k\rho g l - \sqrt{8kp_0\rho g l(k+2\rho g S) + (2p\rho g S + k(p-2\rho g l))^2} \right] S}{2k(k+2\rho g S)}$	0.2	
	Численное значение в формуле (8): $x = 8.11 \cdot 10^{-3}$ м	0.2	
2.4	Формула (9): $p_{in} - p_0 = 2\rho g y$	0.2	1.0
	Формула (10): $p_0 - p_{in} = \frac{kx}{S}$	0.2	
	Формула (11): $\frac{p_0 l}{T_0} = \frac{p_{in}(l+x+y)}{T}$	0.2	

	Формула (12): $x = \frac{\left[\sqrt{8kp_0\rho g l(k+2\rho g S)\frac{T}{T_0} + (2p\rho g S + k(p-2\rho g l))^2 - 2k\rho g l} \right] S}{2k(k+2\rho g S)} - \frac{p_0 S}{2k}$	0.2	
	Численное значение в формуле (12): $x = 6.64 \cdot 10^{-3}$ м.	0.2	
2.5	Формула (13): $p_{in} - p_0 = -\frac{F}{S} + 2\rho g y$	0.2	1.0
	Формула (14): $p_{in} - p_0 = \frac{kx}{S}$	0.2	
	Формула (15): $p_0 \left(\frac{l^y}{\left(l - \frac{2\rho g y S}{k} + \frac{F}{k} + y \right)^y} - 1 \right) = 2\rho g y - \frac{F}{S}$	0.2	
	Формула (16): $F \approx 47.58$ Н	0.2	
	Численное значение в формуле (16): $F = 45.9$ Н.	0.2	
2.6	Формула (17): $\delta Q = dU + pdV$	0.3	2.3
	Формула (18): $C = \frac{\delta Q}{v dT} = C_V + \frac{p}{v} \frac{dV}{dT}$	0.3	
	Формула (19): $C_V = \frac{dU}{v dT} = \frac{5}{2} R$	0.3	
	Формула (20): $pdV + Vdp = \nu R dT$	0.2	
	Формула (21): $C = C_V + R - \frac{V dp}{v dT}$	0.3	
	Формула (22): $p(T) \approx p_0 + \frac{2kp_0\rho g l}{T_0(kp_0 + 2k\rho g l + 2p_0\rho g S)} (T - T_0)$	0.3	
	Формула (23): $C = \frac{7}{2} R - \frac{2k\rho g l}{kp_0 + 2k\rho g l + 2p_0\rho g S} R$	0.3	
	Численное значение в формуле (23): $C = 24.6$ Дж/моль · К	0.3	
2.7	Формула (24): $p_0 - p_{in} = \frac{kx}{S}$	0.2	1.7
	Формула (25): $p_0 l^y = p_{in} (l - x + y)^y$	0.3	
	Формула (26): $p_{in} - p_0 = -\frac{\gamma p_0}{l(1 + \gamma p_0 S / kl)} y$	0.3	
	Формула (27): $\rho S L \ddot{y} = 2\rho g S y + (p_0 - p_{in}) S$	0.3	
	Формула (28): $\omega_0 = \sqrt{\frac{2g}{L} + \frac{\gamma k p_0}{\rho L (kl + \gamma p_0 S)}}$	0.3	
	Численное значение в формуле (28): $\omega_0 = 5.41$ с ⁻¹	0.3	
2.8	Формула (29): $g_{\text{eff}}(t) = g + \omega^2 A \cos \omega t$	0.3	2.0
	Формула (30): $\omega^2(t) = \frac{2g_{\text{eff}}(t)}{L} + \frac{\gamma k p_0}{\rho L (kl + \gamma p_0 S)}$	0.3	
	Формула (31): $\omega^2(t) = \omega_0^2 \left(1 + \frac{2\omega^2 A}{\omega_0^2 L} \cos \omega t \right)$	0.3	
	Формула (32): $h = \frac{2\omega^2 A}{\omega_0^2 L}$	0.3	
	Формула (33): $\omega \approx 2\omega_0$	0.3	
	Формула (34): $A \approx \frac{1}{40} L$	0.3	
	Численное значение в формуле (34): $A = 2.50$ см	0.1	
Итого			10,0

Задача 3. Магнитное поле и катушка индуктивности (10.0 балла)

3.1 Рассмотрим элемент тока, расположенный по угловым координатам в пределах от α до $\alpha + d\alpha$.



Из геометрических соображений следует (смотрите рисунок), что

$$\frac{l}{z} = \tan \alpha, \quad (1)$$

а значит длина элемента тока составляет

$$dl = \frac{z d\alpha}{\cos^2 \alpha}, \quad (2)$$

тогда как расстояние до точки наблюдения равно

$$r = \frac{z}{\cos \alpha}. \quad (3)$$

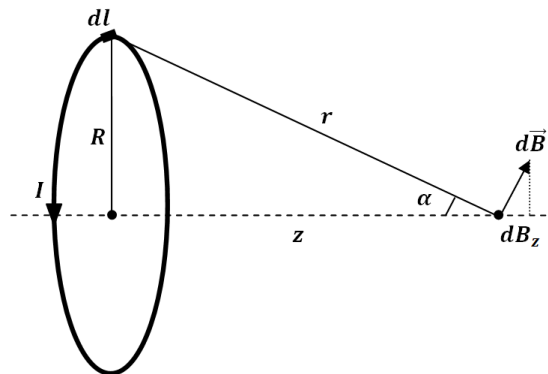
Из закона Био-Савара-Лапласа получаем, что элемент тока создает в точке наблюдения магнитную индукцию

$$dB = \frac{\mu_0 I dl \cos \alpha}{4\pi r^2}, \quad (4)$$

а так как направления магнитных индукций всех элементов проводника совпадают, то полная магнитная индукция определяется выражением

$$B = \int_{-\pi/2}^{\pi/2} dB = \frac{\mu_0 I}{2\pi z} = 2.00 \cdot 10^{-7} \text{ Тл}. \quad (5)$$

3.2 Рассмотрим элемент дуги окружности $d\vec{l}$ и рассчитаем его магнитную индукцию.



Из геометрических соображений следует, что

$$r^2 = R^2 + z^2, \quad (6)$$

$$\sin \alpha = \frac{R}{r}. \quad (7)$$

Из закона Био-Савара-Лапласа получаем, что элемент тока создает в точке наблюдения магнитную индукцию

$$dB = \frac{\mu_0 I dl}{4\pi r^2}. \quad (8)$$

В данном случае направления магнитных индукций различных элементов тока отличаются, и при суммировании остается только составляющая вдоль оси кругового витка, которая равна

$$dB_z = dB \sin \alpha. \quad (9)$$

При суммировании оказывается, что все элементы кругового витка дают одинаковый вклад, а так как длина окружности составляет

$$l = 2\pi R, \quad (10)$$

то отсюда следует окончательный ответ

$$B = \int dB_z = \frac{\mu_0 n I R^2}{2(R^2 + z^2)^{3/2}} = 2.22 \cdot 10^{-7} \text{ Тл.} \quad (11)$$

3.3 Рассмотрим витки катушки, расположенные от торца на расстоянии от y до $y + dy$. Суммарная сила тока, которая протекает по этим виткам, равна

$$dI = n I dy. \quad (12)$$

Витки можно рассматривать как круговой контур и воспользоваться формулой (11), что приводит к результату

$$dB = \frac{\mu_0 n I R^2}{2(R^2 + (y-z)^2)^{3/2}} dy. \quad (13)$$

Интегрируя формулу (13) по всей катушке, окончательно получаем

$$B = \int_0^L dB = \frac{\mu_0 n I}{2} \left(\frac{z}{\sqrt{R^2 + z^2}} + \frac{L-z}{\sqrt{R^2 + (L-z)^2}} \right). \quad (14)$$

3.4 Магнитное поле будет иметь составляющую вдоль оси катушки $B(z)$, которая примерно определяется формулой (14), так как $r/R \ll 1$. Помимо этого, у магнитного поля будет радиальная составляющая B_r , направленная вдоль от оси катушки к ее поверхности (или наоборот для другого торца).

Для нахождения радиальной составляющей магнитного поля воспользуемся тем фактом, что магнитные линии являются замкнутыми, то есть их поток через любой замкнутый объем обращается в ноль. Для этого рассмотрим очень тонкий цилиндр толщиной dz и радиуса r с торцами, перпендикулярными оси катушки, тогда изменение потока через торцы равно потоку через боковую поверхность, то есть

$$B(z + dz)\pi r^2 - B(z)\pi r^2 = B_r 2\pi r dz. \quad (15)$$

Воспользуемся тем, что цилиндр очень тонкий и для магнитной индукции справедливо разложение

$$B(z + dz) = B(z) + \frac{dB}{dz} dz, \quad (16)$$

которое при подстановке в формулу (15) дает

$$B_r = \frac{r}{2} \frac{dB}{dz}. \quad (17)$$

Используя выражение (14) при $z = 0$ (или $z = L$), находим радиальную составляющую магнитной индукции

$$B_r = \frac{\mu_0 n I}{2} \frac{r}{2R} \left(1 - \frac{R^3}{(L^2 + R^2)^{3/2}} \right). \quad (18)$$

Вдоль оси поле определяется формулой (14) при $z = 0$ (или $z = L$), что дает

$$B = \frac{\mu_0 n I}{2} \frac{L}{\sqrt{R^2 + L^2}}. \quad (19)$$

Угол наклона силовых линий магнитного поля к оси катушки определяется выражением

$$\alpha = \arctan \frac{B_r}{B} = \arctan \left(\frac{r}{2R} \left[1 + \frac{R^2}{L^2} \right]^{1/2} \left[1 - \left(1 + \frac{L^2}{R^2} \right)^{-3/2} \right] \right) = 2.87^\circ. \quad (20)$$

3.5 Из формулы (14) следует, что индукция в центре соленоида составляет

$$B = \mu_0 n I \frac{L}{\sqrt{4R^2 + L^2}}, \quad (21)$$

а значит при $L \rightarrow \infty$ получаем

$$B = \mu_0 n I = 1.26 \cdot 10^{-3} \text{ Тл.} \quad (22)$$

3.6 Магнитный поток через один виток катушки равен произведению магнитной индукции (22) на площадь поперечного сечения

$$\Phi_0 = \mu_0 n I \pi R^2. \quad (23)$$

Число витков в катушке равно

$$N = nL, \quad (24)$$

а индуктивность катушки определяется как отношение полного потока через все витки к величине силы тока, то есть

$$L_0 = \frac{N\Phi_0}{I} = \mu_0 n^2 \pi R^2 L = 3.95 \cdot 10^{-5} \text{ Гн.} \quad (25)$$

3.7 Полный магнитный поток через катушку складывается из потока внешнего магнитного поля с проекцией на ось B_z и собственного магнитного поля катушки

$$\Phi = B_z n L \pi R^2 + L_0 I. \quad (26)$$

По закону Фарадея при вращении катушки в цепи появляется э.д.с. индукции, равная

$$\mathcal{E} = -\frac{d\Phi}{dt}, \quad (27)$$

причем по закону Ома

$$\mathcal{E} = IR_0. \quad (28)$$

Сила тока в цепи связана с протекающим зарядом соотношением

$$I = \frac{dq}{dt}, \quad (29)$$

откуда, собирая вместе (26)-(29), получаем

$$nL\pi R^2 dB_z + L_0 dI = -R_0 dq. \quad (30)$$

Интегрируя (30) с учетом того, что начальная проекция магнитного поля в катушке изменяется от B_0 до нуля, ток в катушке остается нулевым до начала поворота и после него, окончательно получаем

$$Q = \frac{nL\pi R^2 B_0}{R_0} = 3.14 \cdot 10^{-8} \text{ Кл.} \quad (31)$$

3.8 Мощность, выделяемая в цепи переменного тока, определяется произведением действующих значений напряжения и силы тока, а также косинусом сдвига фаз между током и напряжением

$$P = UI \cos \varphi. \quad (32)$$

Из законов для цепей переменного тока следует, что

$$I = \frac{U}{Z}, \quad (33)$$

$$\cos \varphi = \frac{R_x}{Z}, \quad (34)$$

$$Z = \sqrt{R_x^2 + \omega^2 L_0^2}. \quad (35)$$

Подставляя (33)-(35) в (32), получаем выражение

$$P = \frac{U^2 R_x}{(R_x^2 + \omega^2 L_0^2)}, \quad (36)$$

которое принимает максимальное значение при

$$R_x = \omega L_0 = 1.24 \cdot 10^{-2} \text{ Ом.} \quad (37)$$

3.9 Втягивание сердечника внутрь катушки приводит к тому, что с течением времени меняется индуктивность катушки, поэтому закон Фарадея (27) в данном случае записывается в виде

$$U = L_x \frac{dI}{dt} + I \frac{dL_x}{dt}, \quad (39)$$

где U – напряжение источника.

В нулевой момент времени и вплоть до $t_0 = 10^{-5}$ с сила тока возрастает линейно, что фактически означает что сердечник еще не успевает втянуться внутрь, поэтому пренебрегая вторым членом в уравнении (39), получим уравнение

$$U = L_0 \frac{dI}{dt}, \quad (40)$$

из которого следует

$$L_0 = \frac{U t_0}{I_0}, \quad (41)$$

где $I_0 = 10$ А, L_0 – индуктивность катушки без сердечника.

Пусть сердечник втянулся в катушку на длину l , тогда при полной длине катушки L ее индуктивность L_x определяется выражением

$$L_x = \frac{\mu l}{L} L_0 + \frac{(L-l)}{L} L_0, \quad (42)$$

производная которого равна

$$\frac{dL_x}{dt} = L_0 \frac{(\mu-1)}{L} \frac{dl}{dt} = const. \quad (43)$$

Действительно, на горизонтальном участке зависимости тока от времени производная равна нулю, поэтому первый член в выражении (39) выпадает, а так как напряжение тоже постоянно, то значит и производная индуктивности по времени тоже постоянна. Это означает, что сердечник втягивается внутрь с постоянной скоростью, а время его втягивания определяется формулой

$$t_x = \frac{L}{\frac{dI}{dt}}, \quad (44)$$

которая приводит к окончательному ответу

$$t_x = (\mu - 1)t_0 \approx \mu t_0 = 1.88 \cdot 10^{-2} \text{ с.} \quad (45)$$

	Содержание	Баллы	
3.1	Формула (1): $\frac{l}{z} = \tan \alpha$	0.1	0.6
	Формула (2): $dl = \frac{z d\alpha}{\cos^2 \alpha}$	0.1	
	Формула (3): $z = r \cos \alpha$	0.1	
	Формула (4): $dB = \frac{\mu_0 I dl \cos \alpha}{4\pi r^2}$	0.1	
	Формула (5): $B = \frac{\mu_0 I}{2\pi z}$	0.1	
	Численное значение формулы (5): $B = 2.00 \cdot 10^{-7} \text{ Тл}$	0.1	
3.2	Формула (6): $r^2 = R^2 + z^2$	0.1	0.7
	Формула (7): $\sin \alpha = \frac{R}{r}$	0.1	
	Формула (8): $dB = \frac{\mu_0 I dl}{4\pi r^2}$	0.1	
	Формула (9): $dB_z = dB \sin \alpha$	0.1	
	Формула (10): $l = 2\pi R$	0.1	
	Формула (11): $B = \frac{\mu_0 I R^2}{2(R^2 + z^2)^{3/2}}$	0.1	
	Численное значение формулы (11): $B = 2.22 \cdot 10^{-7} \text{ Тл}$	0.1	
3.3	Формула (12): $dI = n I dy$	0.3	0.9
	Формула (13): $dB = \frac{\mu_0 n I R^2}{2(R^2 + (y-z)^2)^{3/2}} dy$	0.2	
	Формула (14): $B = \frac{\mu_0 n I}{2} \left(\frac{z}{\sqrt{R^2 + z^2}} + \frac{L-z}{\sqrt{R^2 + (L-z)^2}} \right)$	0.4	
3.4	Формула (15): $B(z + dz)\pi r^2 - B(z) \pi r^2 = B_r 2\pi r dz$	0.3	1.6
	Формула (16): $B(z + dz) = B(z) + \frac{dB}{dz} dz$	0.2	
	Формула (17): $B_r = \frac{r}{2} \frac{dB}{dz}$	0.3	
	Формула (18): $B_r = \frac{\mu_0 n I}{2} \frac{r}{2R} \left(1 - \frac{R^3}{(L^2 + R^2)^{3/2}} \right)$	0.2	
	Формула (19): $B = \frac{\mu_0 n I}{2} \frac{L}{\sqrt{R^2 + L^2}}$	0.1	
	Формула (20): $\alpha = \arctan \left(\frac{r}{2R} \left[1 + \frac{R^2}{L^2} \right]^{1/2} \left[1 - \left(1 + \frac{L^2}{R^2} \right)^{-3/2} \right] \right)$	0.3	
	Численное значение в формуле (20): $\alpha = 2.87^\circ$	0.2	
3.5	Формула (22): $B = \mu_0 n I$	0.2	0.4
	Численное значение в формуле (22): $B = 1.26 \cdot 10^{-3} \text{ Тл}$	0.2	
3.6	Формула (23): $\Phi_0 = \mu_0 n I \pi R^2$	0.2	0.8
	Формула (24): $N = nL$	0.2	
	Формула (25): $L_0 = \mu_0 n^2 \pi R^2 L$	0.2	
	Численное значение в формуле (25): $L_0 = 3.95 \cdot 10^{-5} \text{ Гн}$	0.2	
3.7	Формула (26): $\Phi = B_z n L \pi R^2 + L_0 I$	0.2	1.4

	Формула (27): $\mathcal{E} = -\frac{d\Phi}{dt}$	0.2	
	Формула (28): $\mathcal{E} = IR_0$	0.2	
	Формула (29): $I = \frac{dq}{dt}$	0.2	
	Формула (30): $nL\pi R^2 dB_z + L_0 dI = -R_0 dq$	0.2	
	Формула (31): $Q = \frac{nL\pi R^2 B_0}{R_0}$	0.2	
	Численное значение в формуле (31): $Q = 3.14 \cdot 10^{-8}$ Кл	0.2	
3.8	Формула (32): $P = UI \cos \varphi$	0.2	1.4
	Формула (33): $I = \frac{U}{Z}$	0.2	
	Формула (34): $\cos \varphi = \frac{R_x}{Z}$	0.2	
	Формула (35): $Z = \sqrt{R_x^2 + \omega^2 L_0^2}$	0.2	
	Формула (36): $P = \frac{U^2 R_x}{(R_x^2 + \omega^2 L_0^2)}$	0.2	
	Формула (37): $R_x = \omega L_0$	0.2	
	Численное значение в формуле (37): $R_x = 1.24 \cdot 10^{-2}$ Ом	0.2	
3.9	Формула (39): $U = L_x \frac{dI}{dt} + I \frac{dL_x}{dt}$	0.3	2.2
	Формула (40): $U = L_0 \frac{dI}{dt}$	0.3	
	Формула (41): $L_0 = \frac{Ut_0}{I_0}$	0.2	
	Формула (42): $L_x = \frac{\mu l}{L} L_0 + \frac{(L-l)}{L} L_0$	0.3	
	Формула (43): $\frac{dL_x}{dt} = L_0 \frac{(\mu-1)}{L} \frac{dl}{dt} = const$	0.3	
	Формула (44): $t_x = \frac{L}{\frac{dl}{dt}}$	0.2	
	Формула (45): $t_x = (\mu - 1)t_0 \approx \mu t_0$	0.5	
	Численное значение в формуле (45): $t_x = 1.88 \cdot 10^{-2}$ с	0.1	
Итого			10,0