

ПОСТОЯННЫЙ ТОК

1. Расчет электрических цепей с применением законов Ома и Джоуля-Ленца.

1. Сила тока в проводнике сопротивлением $R = 20 \Omega$ нарастает в течение времени $\Delta t = 2 \text{ с}$ по линейному закону от $I_0 = 0$ до $I_{\max} = 6 \text{ А}$. Определить количество теплоты Q_1 , выделившееся в этом проводнике за первую секунду, и Q_2 – за вторую, а также найти отношение этих количеств теплоты $\frac{Q_2}{Q_1}$.

Дано: $R = 20 \Omega$; $\Delta t = 2 \text{ с}$; $I_0 = 0$; $I_{\max} = 6 \text{ А}$.

Найти: Q_1 ; Q_2 ; $\frac{Q_2}{Q_1}$.

Решение. Закон Джоуля – Ленца $Q = I^2Rt$ применим в случае постоянного тока ($I = \text{const}$). Если же сила тока в проводнике изменяется, то указанный закон справедлив для бесконечно малого промежутка времени и записывается в виде

$$dQ = I^2Rdt. \quad (1)$$

Здесь сила тока I является некоторой функцией времени. В нашем случае

$$I = Kt, \quad (2)$$

где K – коэффициент пропорциональности, равный отношению приращения силы тока к интервалу времени, за который произошло это приращение:

$$K = \frac{\Delta I}{\Delta t}.$$

С учетом равенства (2) формула (1) имеет вид

$$dQ = K^2Rt^2dt. \quad (3)$$

Для определения количества теплоты, выделившейся за конечный промежуток времени Δt , выражение (3) следует проинтегрировать в пределах от

$$t_1 \text{ до } t_2: Q = K^2R \int_{t_1}^{t_2} t^2 dt = \frac{1}{3}K^2R(t_2^3 - t_1^3).$$

При определении количества теплоты, выделившегося за первую секунду, пределы интегрирования $t_1 = 0 \text{ с}$, $t_2 = 1 \text{ с}$ и, следовательно, $Q_1 = 60 \text{ Дж}$, а за вторую секунду пределы интегрирования – $t_1 = 1 \text{ с}$, $t_2 = 2 \text{ с}$

и тогда $Q_2 = 420 \text{ Дж}$. Следовательно, $\frac{Q_2}{Q_1} = 7$

Ответ: за вторую секунду выделится теплоты в 7 раз больше, чем за первую.

2. Определить заряд Q , прошедший по проводу с сопротивлением $R = 3 \text{ Ом}$ при равномерном нарастании напряжения на концах провода от $U_0 = 2 \text{ В}$ до $U = 4 \text{ В}$ в течение $t = 20 \text{ с}$.

Дано: $R = 3 \text{ Ом}$; $U_0 = 2 \text{ В}$; $U = 4 \text{ В}$; $t = 20 \text{ с}$.

Найти: Q .

Решение. Так как сила тока в проводе изменяется, то воспользоваться для подсчета заряда формулой $Q = It$ нельзя. Поэтому возьмем дифференциал заряда $dQ = Idt$ и проинтегрируем:

$$Q = \int_0^t Idt. \quad (1)$$

Выразив силу тока по закону Ома, получим

$$Q = \int_0^t \frac{U}{R} dt. \quad (2)$$

Напряжение U в данном случае переменное. В силу равномерности нарастания оно может быть выражено формулой

$$U = U_0 + KT, \quad (3)$$

где K – коэффициент пропорциональности.

Подставив это выражение U в формулу (2), найдем

$$Q = \int_0^t \left(\frac{U_0}{R} + \frac{Kt}{R} \right) dt = \frac{U_0}{R} \int_0^t dt + \frac{K}{R} \int_0^t t dt.$$

Проинтегрировав, получим

$$Q = \frac{U_0 t}{R} + \frac{Kt^2}{2R} = \frac{t}{2R} (2U_0 + Kt). \quad (4)$$

Значение коэффициента пропорциональности K найдем из формулы (3), если заметим, что при $t = 20 \text{ с}$ $U = 4 \text{ В}$.

$$K = \frac{U - U_0}{t} = \frac{4 - 2}{20} = 0,1 \text{ В/с}.$$

Подставив значения величин в формулу (4), найдем

$$Q = 20 \text{ Кл}.$$

Ответ: $Q = 20 \text{ Кл}$

3. В цепь источника постоянного тока с ЭДС $E = 6 \text{ В}$ включен резистор сопротивлением $R = 80 \text{ Ом}$. Определить: 1) плотность тока в соединительных проводах площадью поперечного сечения $S = 2 \text{ мм}^2$; 2) число N электронов, проходящих через сечение проводов за время $t = 1 \text{ с}$. Сопротивлением источника тока и соединительных проводов пренебречь.

Дано: $E = 6 \text{ В}$; $R = 80 \Omega$; $S = 2 \text{ мм}^2$; $t = 1 \text{ с}$.

Найти: j ; N .

Решение. 1. Плотность тока по определению есть отношение силы тока I к площади поперечного сечения провода:

$$j = \frac{I}{S}. \quad (1)$$

Силу тока в этой формуле выразим по закону Ома:

$$I = \frac{E}{R + R_1 + r_i}, \quad (2)$$

где R – сопротивление резистора; R_1 – сопротивление соединительных проводов; r_i – внутреннее сопротивление источника тока.

Пренебрегая сопротивлениями R_1 и r_i из (2), получим

$$I = \frac{E}{R}.$$

Подставив это выражение силы тока в (1), найдем

$$j = \frac{E}{RS}.$$

Вычисляя, получим

$$j = \frac{6}{80 \cdot 2 \cdot 10^{-6}} \frac{\text{В}}{\Omega \cdot \text{м}^2} = 3,75 \cdot 10^4 \frac{\text{А}}{\text{м}^2}.$$

2. Число электронов, проходящих за время t через поперечное сечение, найдем, разделив заряд Q , протекающий за это время через сечение, на элементарный заряд:

$$N = \frac{Q}{e}$$

или с учетом того, что $Q = It$ и $I = \frac{E}{R}$,

$$N = \frac{Et}{eR}.$$

Вычисляя, получим

$$N = \frac{6 \cdot 1}{80 \cdot 1,6 \cdot 10^{-19}} \frac{\text{В} \cdot \text{с}}{\text{Кл} \cdot \Omega} = 4,69 \cdot 10^{17} \text{ электронов.}$$

Ответ: $j = 3,75 \cdot 10^4 \frac{\text{А}}{\text{м}^2}$; $N = 4,69 \cdot 10^{17}$ электронов

4. Потенциометр с сопротивлением $R = 100 \text{ Ом}$ подключен к источнику тока, ЭДС E которого равна 150 В и внутреннее сопротивление $r = 50 \text{ Ом}$ (рис.).

Определить показание вольтметра с сопротивлением $R_B = 500 \text{ Ом}$, соединенного проводником с одной из клемм потенциометра и подвижным контактом с серединой обмотки потенциометра. Какова разность потенциалов между теми же точками потенциометра при отключенном вольтметре?

Дано: $R = 100 \text{ Ом}$; $E = 150 \text{ В}$; $r = 50 \text{ Ом}$; $R_B = 500 \text{ Ом}$.

Найти: U ; U_2 .

Решение. Показания U_1 вольтметра, подключенного к точкам А и В (см. рис.), определяются по формуле

$$U_1 = I_1 R_1, \quad (1)$$

где I_1 – сила тока в неразветвленной части цепи,

R_1 – сопротивление параллельно соединенных вольтметра и половины потенциометра.

Силу тока I_1 найдем по закону Ома для всей цепи:

$$I_1 = \frac{E}{R_{\text{ВН}} + r}, \quad (2)$$

где $R_{\text{ВН}}$ – сопротивление внешней цепи.

Внешнее сопротивление $R_{\text{ВН}}$ есть сумма двух сопротивлений

$$R_{\text{ВН}} = \frac{R}{2} + R_1. \quad (3)$$

Сопротивление R_1 параллельного соединения может быть найдено по формуле $\frac{1}{R_1} = \frac{1}{R_{\text{ВН}}} + \frac{2}{R}$, откуда

$$R_1 = \frac{R \cdot R_{\text{ВН}}}{R + 2R_{\text{ВН}}} = 45,5 \text{ Ом}.$$

Поставив в выражение (2) правую часть равенства (3), определим силу тока:

$$I_1 = \frac{E}{R/2 + R_1 + r} = 1,03 \text{ А.}$$

Если подставить значения I_1 и R_1 в формулу (1), то найдем показания вольтметра:

$$U = 46,9 \text{ В.}$$

Разность потенциалов между точками А и В при отключенном вольтметре равна произведению тока I_2 на половину сопротивления потенциометра, т.е.

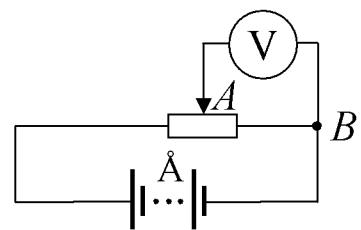
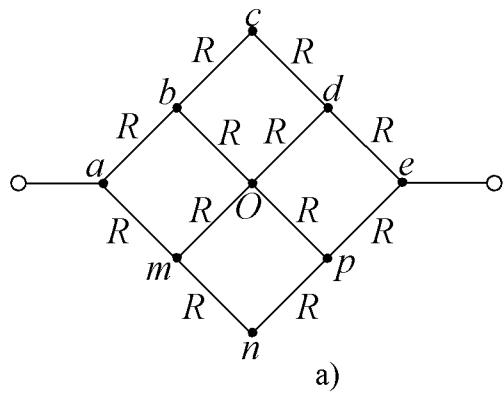


Рис.

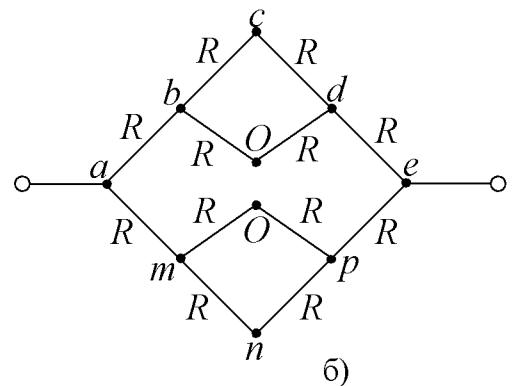
$$U_2 = I_2 \frac{R}{2} \quad \text{или} \quad U_2 = \frac{E - r}{R + r} \frac{R}{2} = 50 \text{ В.}$$

Ответ: $U_2 = 50$ В

5. На рис. а приводится схема, общее сопротивление которой надо определить.



а)



б)

Рис.

Решение. Для решения данной задачи проводники, соединенные в узле О, удобно развести так, как показано на рис. б. Тогда сразу становится ясно, что здесь мы имеем две параллельные ветви abcde и amnpe. Ветвь abcde состоит из трех последовательно соединенных участков ab, bc и cd. Общее сопротивление участка bc, состоящего из двух параллельных сопротивлений по $R/2$ каждое, равно $2R/2 = R$. Тогда общее сопротивление ветви abcde будет равно $R + R + R = 3R$. Ветвь amnpe совершенно такая же, как и abcde, поэтому ее общее сопротивление, очевидно, тоже равно $3R$. Поскольку эти ветви параллельны и имеют одинаковые сопротивления $3R$, то общее сопротивление всей этой цепи

$$R_{\text{общ}} = \frac{3R}{2} = 1,5R.$$

Ответ: $R_{\text{общ}} = 1,5R$

6. Определите общее сопротивление между точками А и В цепи проводников в виде шестиугольника (рис.). Сопротивление каждой проволоки $r = 1 \Omega$.

Дано: $r = 1 \text{ Ом}$.

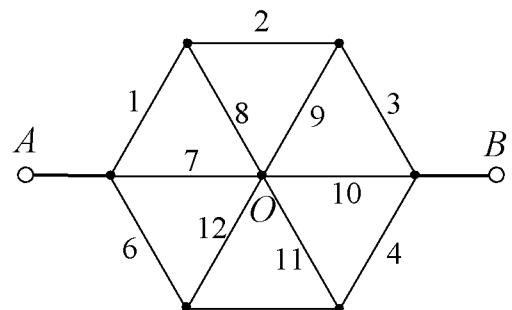
Найти: R .

Решение. В силу симметрии токи, текущие по сопротивлениям 8, 9, 11 и 12 одинаковы. Поэтому ток через узел О равен нулю. Тогда схема, представленная на рис., является эквивалентной той, которая задана в виде шестиугольника (см. рис.).

Сопротивления 8 и 9 соединены между собой последовательно и параллельно с сопротивлением 2. Тогда

$$R_{8,9,2} = \frac{2}{3}r.$$

Эквивалентное сопротивление $R_{8,9,2}$ соединено последовательно с сопротивлениями 1 и 3, поэтому



Рис

$$R_{1 \rightarrow 3} = \frac{2}{3}r + r + r = \frac{8}{3}r.$$

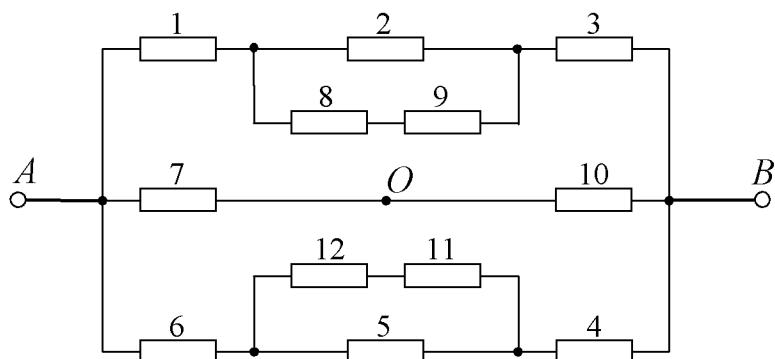


Рис.

Из схемы следует, что эквивалентное сопротивление R_{4-6} равно

$R_{1 \rightarrow 3}$, т.е. $R_{4 \rightarrow 6} = \frac{8}{3} \Omega$. Сопротивления $R_{1 \rightarrow 3}$, $R_{4 \rightarrow 6}$, 7 и 10 соединены парал-

лельно, поэтому $\frac{1}{R} = \frac{1}{R_{1 \rightarrow 3}} + \frac{1}{R_{4 \rightarrow 6}} + \frac{1}{r} + \frac{1}{r}$

или, подставив значения $R_{1 \rightarrow 3}$ и $R_{4 \rightarrow 6}$, получим $\frac{1}{R} = \frac{3}{8r} + \frac{3}{8r} + \frac{1}{r} + \frac{1}{r} = \frac{5}{4r}$,

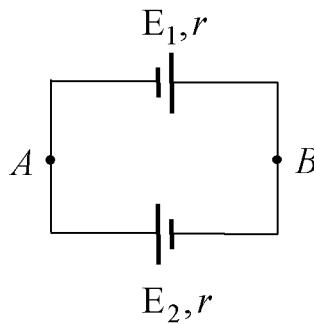
откуда общее сопротивление

$$R = \frac{4}{5}r = 0,8 \text{ OM}.$$

Ответ: $R = 0,8 \text{ Ом}$

7. Два одинаковых источника с ЭДС $E_1 = E_2 = 1,2$ В и внутренним сопротивлением $r = 0,4$ Ом соединены как показано на рис.

1)



2)

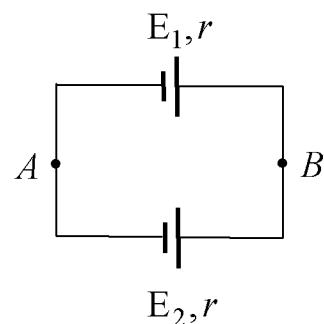


Рис.

Какова сила тока I и разность потенциалов $\varphi_A - \varphi_B$ между точками А и В в первом и во втором случаях?

Дано: $E_1 = E_2 = 1,2$ В; $r = 0,4$ Ом.

Найти: I ; $\varphi_A - \varphi_B$.

Решение. 1. Запишем закон Ома $I = \frac{E}{R+r}$ для нашей замкнутой цепи

$$I = \frac{E_1 + E_2}{2r} = 3 \text{ А.}$$

Закон Ома ($\pm IR = \varphi_1 - \varphi_2 \pm E$) для участка цепи AE_1B $Ir = \varphi_A - \varphi_B + E_1$, Откуда $\varphi_A - \varphi_B = Ir - E_1$, $\varphi_A - \varphi_B = 0$ В.

2. В этом случае закон $I = \frac{E}{R+r}$ запишется как

$$I = \frac{E_1 - E_2}{2r} = 0 \text{ А,}$$

а для участка цепи AE_1B выражение ($\pm IR = \varphi_1 - \varphi_2 \pm E$) будет иметь вид

$$Ir = \varphi_A - \varphi_B + E_1,$$

откуда $\varphi_A - \varphi_B = Ir - E_1$; $\varphi_A - \varphi_B = -1,2$ В.

Следовательно, $\varphi_B > \varphi_A$.

Ответ: 1) $\varphi_A - \varphi_B = 0$ В; $\varphi_A - \varphi_B = -1,2$ В

8. Определить внутреннее сопротивление и ЭДС батареи, образованной тремя источниками ЭДС (рис.) $E_1 = 2$ В; $E_2 = 4$ В и $E_3 = 6$ В, если их внутренние сопротивления одинаковы и равны $0,2$ Ом.

Дано: $E_1 = 2$ В; $E_2 = 4$ В; $E_3 = 6$ В; $r_1 = r_2 = r_3 = r = 0,2$ Ом.

Найти: r_6 ; E_6 .

Решение. Общее внутреннее сопротивление на участке BC (источники E_1 и E_2 соединены параллельно)

$$\frac{1}{r_{BC}} = \frac{1}{r_1} + \frac{1}{r_2} = \frac{2}{r}, \quad \text{откуда} \quad r_{BC} = \frac{r}{2}. \quad (1)$$

Внутреннее сопротивление батареи (она подключена между точками A и D)

$$r_6 = r_{BC} + r_3 = \frac{r}{2} + r = \frac{3}{2}r \quad [\text{с учетом (1)}].$$

Для участка BC можем записать

$$\frac{E_{BC}}{r_{BC}} = \frac{E_1}{r_1} + \frac{E_2}{r_2} = \frac{E_1 + E_2}{r},$$

откуда

$$E_{BC} = \frac{r_{BC}(E_1 + E_2)}{r} = \frac{E_1 + E_2}{2} \quad [\text{с учетом (1)}].$$

Искомая ЭДС батареи

$$E_6 = E_{BC} + E_3 = \frac{E_1 + E_2}{2} + E_3.$$

Из рис. следует, что если считать ЭДС E_2 и E_3 положительными, то ЭДС E_1 отрицательна.

Ответ: $r_6 = 0,3$ Ом; $E_6 = 7$ В.

9. Два одинаковых резистора сопротивлением $R_1 = 10$ Ом и резистор сопротивлением $R_2 = 20$ Ом подключены к источнику ЭДС (рис.).

К участку AB подключен плоский конденсатор емкостью $C = 0,1$ мкФ. Заряд Q на обкладках конденсатора равен 2 мКл. Определите ЭДС источника, пренебрегая его внутренним сопротивлением.

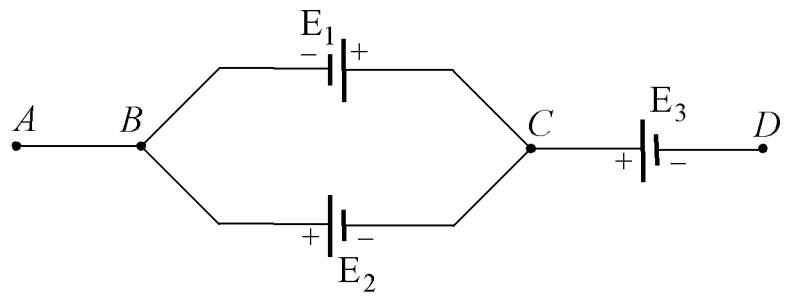
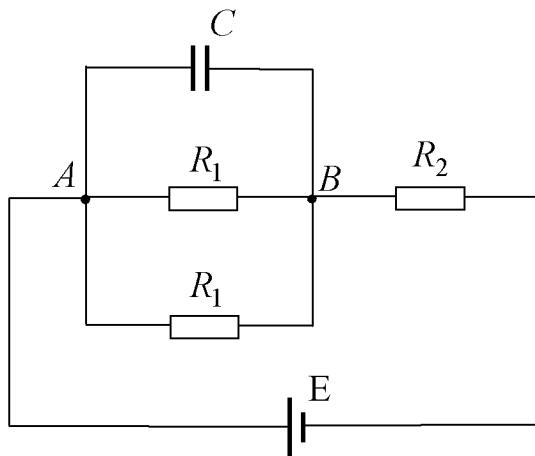


Рис.

Дано: $R_1 = 10 \text{ Ом}$; $R_2 = 20 \text{ Ом}$; $C = 0,1 \text{ мкФ}$; $Q = 2 \text{ мКл}$.

Найти: E .

Решение



ЭДС источника

$$E = U_1 + U_2, \quad (1)$$

где U_1 – напряжение между обкладками конденсатора (равно напряжению на параллельно включенных резисторах сопротивлением R_1); U_2 – падение напряжения на резисторе сопротивлением R_2 . Учитывая, что резисторы сопротивлением R_1

включены параллельно и их сопротивления равны

$$U_1 = I \frac{R_1}{2} = \frac{Q}{C}, \quad (2)$$

где I – сила тока в общей цепи, имеем

$$I = \frac{2Q}{CR_1}. \quad (3)$$

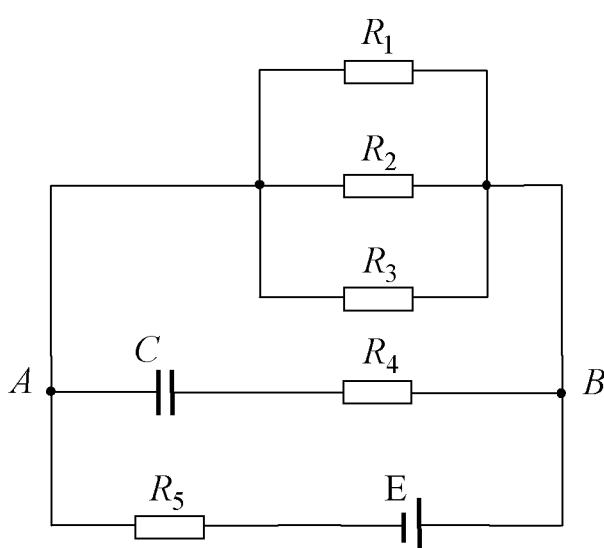
Падение напряжения

$$U_2 = IR_2 = \frac{2QR_2}{CR_1}. \quad (4)$$

Здесь учли формулу (3). Подставив выражения (2) и (4) в формулу (1), найдем искомую ЭДС источника

$$E = \frac{Q}{C} + \frac{2QR_2}{CR_1} = \frac{Q}{C} \left(1 + \frac{2R_2}{R_1} \right) = 100 \text{ В}.$$

Ответ: $E = 100 \text{ В}$



10. Определите разность потенциалов на обкладках конденсатора в схеме, приведенной на рис.

Сопротивления всех резисторов равны, ЭДС источника $E = 20 \text{ В}$. Внутренним сопротивлением источника пренебречь.

Дано:

$$E = 20 \text{ В}; R_1 = R_2 = R_3 = R_4 = R_5.$$

Найти: U .

Решение. Сопротивление кон-

денсатора постоянному току бесконечно велико, поэтому через резистор со- противлением R_4 ток протекать не будет. Следовательно, разность потенциалов между обкладками конденсатора определяется падением напряжения на участке АВ, состоящем из трех параллельно включенных резисторов сопротивлением R_1 , R_2 и R_3 :

$$U = IR, \quad (1)$$

где R – результирующее сопротивление трех сопротивлений R_1 , R_2 и R_3 .

Ток в общей цепи, согласно закону Ома для замкнутой цепи,

$$I = \frac{E}{R_5 + R}, \quad (2)$$

где

$$\frac{1}{R} = \frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} + \frac{1}{R_3} = \frac{3}{R_1},$$

откуда

$$R = \frac{R_1}{3}. \quad (3)$$

Подставив выражение (2) в формулу (1) и учитывая (3), найдем иско- мую разность потенциалов на обкладках конденсатора

$$U = \frac{E}{R_5 + R} R = \frac{E}{R_1 + \frac{R_1}{3}} \cdot \frac{R_1}{3} = \frac{E}{4} = 5 \text{ В.}$$

Ответ: $U = 5 \text{ В.}$

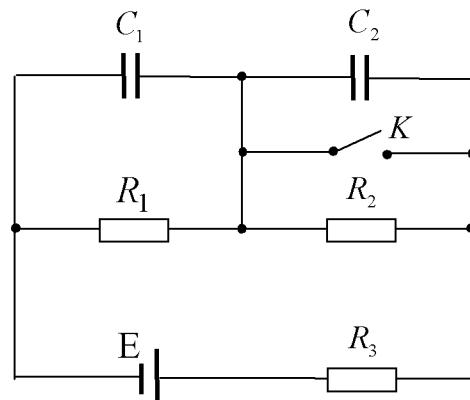
11. Два конденсатора емкостью $C_1 = 1 \text{ мкФ}$ и $C_2 = 2 \text{ мкФ}$ подключены к источнику постоянного напряжения, как показано на рис.

Сопротивления резисторов $R_1 = 300 \text{ Ом}$, $R_2 = 100 \text{ Ом}$ и $R_3 = 100 \text{ Ом}$. При разомкнутом ключе конденсатор C_2 имеет заряд $Q_2 = 4 \cdot 10^{-6} \text{ Кл}$. Какой заряд Q_1 уста-

новится на конденсаторе C_1 , если ключ замкнуть? Внутренним сопротивле- нием источников пренебречь.

Дано: $C_1 = 1 \text{ мкФ}$; $C_2 = 2 \text{ мкФ}$; $R_1 = 300 \text{ Ом}$; $R_2 = 100 \text{ Ом}$;
 $R_3 = 100 \text{ Ом}$; $Q_2 = 4 \cdot 10^{-6} \text{ Кл}$.

Найти: Q_1 .



Решение. При разомкнутом ключе К ток от источника течет по цепи, состоящей из последовательно соединенных резисторов R_1 , R_2 и R_3 .

Используя соотношения $I = \frac{E}{(R + r)}$ и $R = R_1 + R_2 + R_3$, запишем

$$I_2 = \frac{E}{R_1 + R_2 + R_3}. \quad (1)$$

Тогда падение напряжения на резисторе R_2 будет

$$U_2 = I_2 R_2, \quad (2)$$

а на конденсаторе C_2 установится заряд

$$Q_2 = C_2 U_2. \quad (3)$$

Используя (1), (2) и (3), можно записать

$$Q_2 = \frac{C_2 E R_2}{R_1 + R_2 + R_3},$$

откуда можно найти ЭДС источника E :

$$E = \frac{Q_2 (R_1 + R_2 + R_3)}{R_2 C_2}. \quad (4)$$

Если ключ замкнуть, то практически весь ток потечет через ключ К ($R_2 = 100$ Ом) и ток I_1 определяем из закона Ома

$$I_1 = \frac{E}{(R_1 + R_3)}.$$

В этом случае падение напряжения на конденсаторе C_1 равно $U_1 = I_1 R_1$, а искомый заряд Q_1 найдем по формуле

$$Q_1 = C_1 U_1 = \frac{C_1 E R_1}{R_1 + R_3}.$$

Окончательно, используя (4), получим

$$Q_1 = \frac{Q_2 C_1 R_1 (R_1 + R_2 + R_3)}{R_2 C_2 (R_1 + R_3)} = 7,5 \cdot 10^{-6} \text{ Кл.}$$

Ответ: $Q_1 = 7,5 \cdot 10^{-6}$ Кл

2. Расчет электрических цепей с применением правил Кирхгофа.

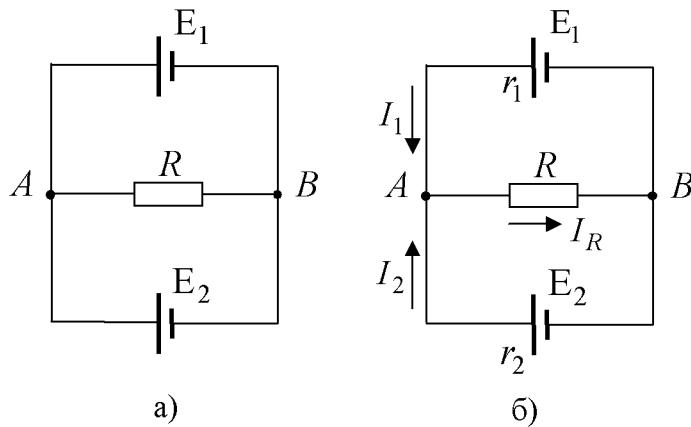


Рис.

1. Два источника, ЭДС которых $E_1 = 2$ В и $E_2 = 4$ В, соединены, как показано на рис. а.

Внешнее сопротивление $R = 1$ Ом, а внутренние сопротивления источников $r_1 = r_2 = 0,5$ Ом. Определите силы токов, протекающих через источники и внешнее сопротивление.

Дано: $E_1 = 2$ В; $E_2 = 4$ В; $R = 1$ Ом; $r_1 = r_2 = 0,5$ Ом.

Найти: I_1 ; I_2 ; I_R .

Решение. Выбираем направление токов, как указано на рис. б. Согласно первому правилу Кирхгофа для узла А

$$I_R = I_1 + I_2. \quad (1)$$

Второе правило Кирхгофа для замкнутых контуров ε_1, R и ε_2, R

$$I_1 r_1 + I_R R = E_1; \quad (2)$$

$$I_2 r_2 + I_R R = E_2. \quad (3)$$

Решая уравнения (1) – (3), получим (с учетом того, что $r_1 = r_2 = r$)

$$I_1 = \frac{E_1 - I_R R}{r}; \quad I_2 = \frac{E_2 - I_R R}{r}; \quad I_3 = \frac{E_1 + E_2}{r + 2R}.$$

Вычисляя, получаем $I_R = 2,4$ А; $I_1 = -0,8$ А; $I_2 = 3,2$ А.

Ответ: $I_R = 2,4$ А; $I_1 = -0,8$ А; $I_2 = 3,2$ А.

МАГНИТОСТАТИКА

1. Определение индукции и напряженности магнитного поля, созданного проводником с током произвольной формы, в любой точке пространства.

1. Длинный провод с током $I = 50 \text{ A}$ изогнут в точке O под углом 120° (рис.). Определить магнитную индукцию в точке A , расположенной на биссектрисе этого угла на расстоянии $d = 5 \text{ см}$ от точки O .

Дано: $I = 50 \text{ A}$; $\alpha = 120^\circ$; $d = 5 \text{ см}$.

Найти: B .

Решение. В соответствии с принципом суперпозиции магнитных полей магнитная индукция в точке A будет равна векторной сумме магнитных индукций \vec{B}_1 и \vec{B}_2 полей, создаваемых прямыми участками провода, т.е.

$$\vec{B} = \vec{B}_1 + \vec{B}_2. \quad (1)$$

Учтем, что для всех участков провода векторное произведение $[\vec{dl}, \vec{e}_r]$ имеет направление, перпендикулярное к плоскости рисунка. Поэтому выражение (1) можно записать в скалярной форме: $B = B_1 + B_2$.

Магнитную индукцию поля каждого из прямых участков находим с помощью соответствующей формулы (магнитного поля прямого тока $B = \frac{\mu_0 I}{4\pi r_0} (\cos \varphi_1 - \cos \varphi_2)$), приняв для правого участка $\varphi_1 = 0$ (считаем, что

правый конец провода находится в бесконечности), $\varphi_2 = 120^\circ$. Тогда

$$B_1 = \frac{\mu_0 I}{4\pi r_0} \left(\cos 0 - \cos \frac{2\pi}{3} \right) = \frac{3\mu_0 I}{8\pi r_0}, \text{ где } r_0 = d \sin \frac{\pi}{3}.$$

Для левого участка $\varphi_1 = 60^\circ$, $\varphi_2 = 180^\circ$. Соответственно запишем

$$B_2 = \frac{\mu_0 I}{4\pi r_0} \left(\cos \frac{\pi}{3} - \cos \pi \right) = \frac{3\mu_0 I}{8\pi r_0}.$$

Суммируем индукции полей

$$B = B_1 + B_2 = \frac{6\mu_0 I}{8\pi d \sin \frac{\pi}{3}}.$$

$$B = \frac{6 \cdot 4\pi \cdot 10^{-7}}{8\pi \cdot 5 \cdot 10^{-2} \frac{\sqrt{3}}{2}} = 3,46 \cdot 10^{-4} \text{ Тл}$$

Ответ: $B = 3,46 \cdot 10^{-4} \text{ Тл}$.

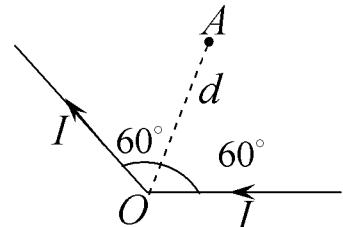


Рис.

2. Два бесконечно длинных прямых проводника скрещены под прямым углом (рис.). По проводникам текут токи $I_1 = 80 \text{ A}$ и $I_2 = 60 \text{ A}$. Расстояние между проводниками $d = 10 \text{ см}$. Чему равна магнитная индукция в точке A , одинаково удаленной от обоих проводников?

Дано: $I_1 = 80 \text{ A}$; $I_2 = 60 \text{ A}$; $d = 10 \text{ см}$.

Найти: B .

Решение. Прямолинейный бесконечно длинный проводник с током I создает на расстоянии r от своей оси магнитное поле индукций

$$B = \frac{\mu_0 I}{2\pi r},$$

направление которого можно определить по правилу буравчика (правого винта).

Проводники, рассматриваемые в задаче, находятся на равных расстояниях от точки A , поэтому индукции, создаваемые токами I_1 и I_2 , будут равны

$$B_1 = \frac{\mu_0 I_1}{2\pi \frac{d}{2}} = \frac{\mu_0 I_1}{\pi d}, \quad B_2 = \frac{\mu_0 I_2}{\pi d}$$

соответственно.

Вектор индукции \vec{B}_1 тока I_1 в точке A будет направлен параллельно проводнику с током I_2 вертикально вниз, а вектор индукции \vec{B}_2 тока I_2 – параллельно проводнику с током I_1 на нас. Индукция магнитного поля в точке A будет равна их векторной сумме:

$$\vec{B} = \vec{B}_1 + \vec{B}_2.$$

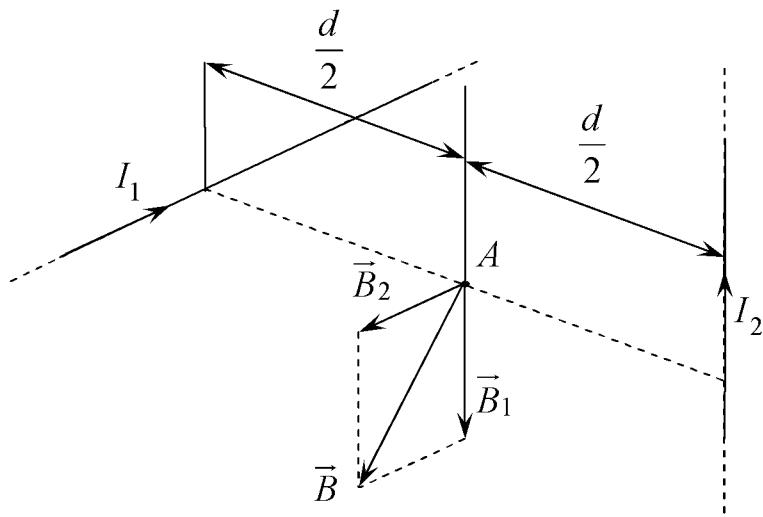


Рис.

Поскольку векторы \vec{B}_1 и \vec{B}_2 составляют между собой прямой угол, то

$$B = \sqrt{B_1^2 + B_2^2} = \frac{\mu_0}{\pi d} \sqrt{I_1^2 + I_2^2} = 4 \cdot 10^4 \text{ Тл.}$$

Ответ: $B = 4 \cdot 10^4 \text{ Тл}$

3. Найти величину индукции магнитного поля в центре петли радиусом $R = 10$ см, образованной бесконечно длинным тонким проводником с током $I = 50$ А (рис.).

Дано: $R = 10$ см; $I = 50$ А.

Найти: В.

Решение. Вектор индукции магнитного поля бесконечно длинного прямолинейного проводника с током на расстоянии R от него по величине равен $B_1 = \frac{\mu_0 I}{2\pi R}$ и направлен в центре (в точке О) петли перпендикулярно ее плоскости на нас.

Вектор индукции \vec{B}_2 магнитного поля кругового тока в центре петли по направлению совпадает с \vec{B}_1 и по величине равен

$$B_2 = \frac{\mu_0 I}{2R}.$$

Следовательно, индукция поля, создаваемого проводником и круговым витком в рассматриваемой точке, $\vec{B} = \vec{B}_1 + \vec{B}_2$.

$$B = B_1 + B_2 = \frac{\mu_0 I}{2\pi R} + \frac{\mu_0 I}{2R} = \frac{\mu_0 I(1 + \pi)}{2\pi R} \approx 414 \text{ мкТл}.$$

Ответ: $B \approx 414$ мкТл

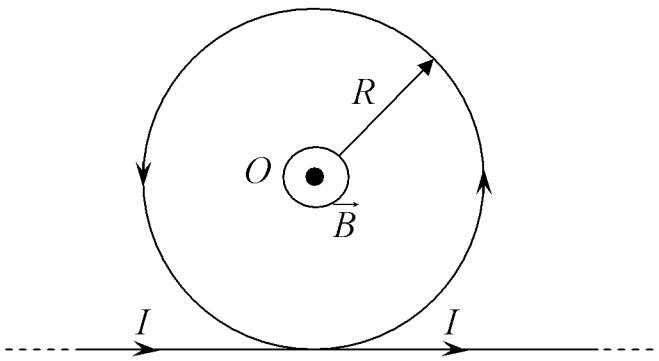


Рис.

2. Расчет магнитного момента контуров с током в магнитном поле. Расчет механического момента, действующего на контур с током в однородном магнитном поле.

1. Подвижный элемент гальванометра представляет собой квадратную рамку, содержащую $N = 100$ витков тонкой проволоки, помещенную в однородное магнитное поле с индукцией $B = 0,1$ Тл. Плоскость рамки параллельна линиям индукции. Сторона рамки $a = 4$ см.

Необходимо:

1. Определить механический момент сил, действующих на рамку со стороны магнитного поля, при пропускании по ней тока $I = 1$ мА.

2. Найти работу, совершающую этими силами при повороте рамки в положение, при котором вектор магнитной индукции противоположен вектору дипольного магнитного момента.

Дано: $N = 100$; $B = 0,1$ Тл; $a = 4$ см; $I = 1$ мА.

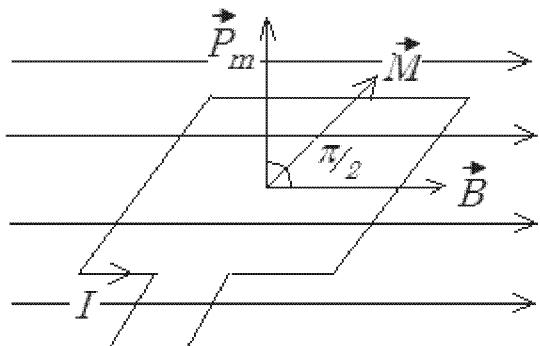
Найти: 1) M ; 2) A .

Решение. 1. Дипольный магнитный момент рамки равен сумме дипольных магнитных моментов всех витков

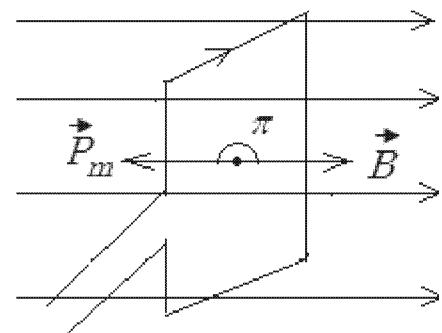
$$P_m = ISN = Ia^2 N$$

и направлен перпендикулярно к плоскости рамки и вектору \vec{B} (рис. а), тогда механический момент сил \vec{M} (см. (12.14)) направлен так, что стремится повернуть вектора \vec{P}_m до совпадения с вектором \vec{B} (рис. 12.11, б), и определяется по формуле

$$M = P_m B \sin \frac{\pi}{2} = Ia^2 NB .$$



а)



б)

Рис.

2. Работа сил Ампера при повороте рамки из исходного положения ($\alpha_1 = \frac{\pi}{2}$) в конечное ($\alpha_2 = \pi$) равна разности значений потенциальной энергии в начальном и конечном положениях рамки:

$$A = W_{\Pi 1} - W_{\Pi 2} = \left(-P_m B \cos\left(\frac{\pi}{2}\right)\right) - \left(-P_m B \cos\pi\right) = -P_m B = -Ia^2 NB.$$

Произведя вычисления, получим

$$M = 16 \text{ мкН} \cdot \text{м}; \quad A = -16 \text{ мкДж}.$$

Отрицательное значение работы объясняется тем, что действующий со стороны магнитного поля момент сил стремится повернуть рамку в противоположном направлении.

Ответ: $M = 16 \text{ мкН} \cdot \text{м}; \quad A = -16 \text{ мкДж}.$

2. Проволочный виток радиусом $R = 5 \text{ см}$ находится в однородном поле с индукцией $B = 0,1 \text{ Тл}$. Плоскость витка составляет угол $\beta = 60^\circ$ с направлением поля. Определить магнитный момент витка и механический момент, действующий на виток, если по нему течет ток силой $I = 5 \text{ А}$.

Дано: $R = 5 \text{ см}; \quad B = 0,1 \text{ Тл}; \quad \beta = 60^\circ; \quad I = 5 \text{ А}.$

Найти: $P_m; M_Z.$

Решение. На виток с током, расположенный в магнитном поле так, что его плоскость не перпендикулярна к направлению силовых линий поля, относительно произвольной неподвижной оси OZ будет действовать механический момент M_Z , который стремится повернуть виток так, чтобы магнитный момент \vec{P}_m витка был направлен по полю. Величина магнитного момента произвольного плоского контура с током зависит лишь от силы тока и площади, ограниченной контуром. Следовательно, для витка радиусом R , по которому течет ток I ,

$$P_m = IS = I\pi R^2 \approx 0,04 \text{ А} \cdot \text{м}^2$$

Величина механического момента, действующего на виток в магнитном поле относительно произвольной оси, зависит от магнитного момента, величины индукции магнитного поля и ориентации контура в магнитном поле

$$M_Z = P_m B \sin \alpha,$$

где α – угол, который составляет нормаль к плоскости контура с направлением поля. В нашем случае $\alpha = \frac{\pi}{2} - \beta$. Следовательно,

$$M_Z = I\pi R^2 B \sin\left(\frac{\pi}{2} - \beta\right) = I\pi R^2 B \cos \beta \approx 2 \cdot 10^{-3} \text{ Н} \cdot \text{м}.$$

Ответ: $P_m \approx 0,04 \text{ А} \cdot \text{м}^2; \quad M_Z \approx 2 \cdot 10^{-3} \text{ Н} \cdot \text{м}$

3. Применение закона Био-Савара-Лапласа для расчета магнитных полей

1. Электрон e и протон p зарегистрированы в некоторый момент движущимися навстречу друг другу с одинаковыми скоростями $v = 10^6 \frac{\text{м}}{\text{с}}$. Расстояние между ними $b = 10^{-9}$ м. Определить индукцию магнитного поля в точке, находящейся на одинаковом расстоянии $L = 7,05 \cdot 10^{-10}$ м от обеих частиц.

Дано: $v = 10^6 \frac{\text{м}}{\text{с}}$; $b = 10^{-9}$ м; $L = 7,05 \cdot 10^{-10}$ м.

Найти: В.

Решение. Для определения магнитного поля частиц в нерелятивистском случае воспользуемся формулой для индукции магнитного поля протона в точке А

$$B_p = \frac{\mu_0 q_p}{4\pi} \frac{[\vec{v}_p, \vec{e}_{pr}]}{L^2}, \quad (1)$$

где \vec{e}_{pr} – единичный вектор, направленный от протона p к точке А.

Направление вектора магнитной индукции \vec{B}_p определено по векторному произведению (1), показано на рис. (касательно к пунктирной окружности).

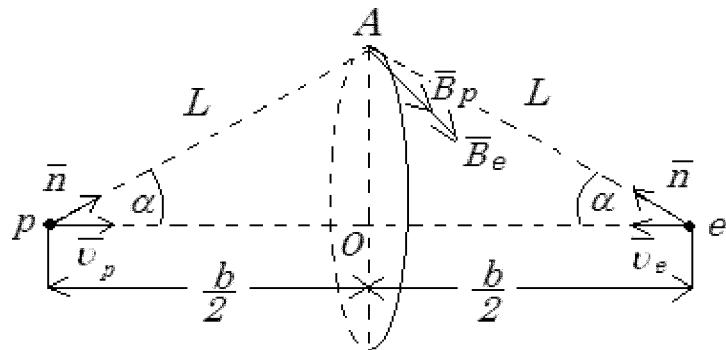


Рис.

Аналогично находим модуль и направление вектора магнитной индукции поля электрона

$$\vec{B}_e = \frac{\mu_0 q_e}{4\pi} \frac{[\vec{v}_e, \vec{e}_{er}]}{L^2}.$$

С учетом отрицательного знака электрона направление его магнитного поля совпадает с направлением магнитного поля протона.

Заряд протона равен по модулю заряду электрона ($q_p = -q_e = e$). Поэтому по модулю оба вектора тоже равны:

$$B_p = B_e = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{ev}{L^2} \sin \alpha .$$

Используя заданные в условии значения b и L , находим $\sin \alpha$:

$$\cos \alpha = \frac{b/2}{L} = \frac{b}{2L}; \quad \sin \alpha = \sqrt{1 - \cos^2 \alpha} = \sqrt{1 - \frac{b^2}{4L^2}} .$$

Тогда результирующее поле можно рассчитать по формуле

$$B = B_p + B_e = 2 \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{ev}{L^2} \sqrt{1 - \frac{b^2}{4L^2}} .$$

После вычислений получим $B = 45,4$ Тл .

Ответ: $B = 45,4$ Тл

4. Магнитное взаимодействие проводников с током. Закон Ампера.

1. Тонкое резиновое кольцо с электропроводным покрытием поместили в однородное магнитное поле, перпендикулярное к плоскости кольца. Индукция магнитного поля $B = 0,3 \text{ Тл}$. На сколько (в процентах) увеличится радиус кольца, если по нему пропустить ток $I = 10 \text{ А}$? Коэффициент упругости резины $k = 10 \frac{\text{Н}}{\text{м}}$.

Дано: $B = 0,3 \text{ Тл}$; $I = 10 \text{ А}$; $k = 10 \frac{\text{Н}}{\text{м}}$.

Найти: $\frac{R}{R_0}$.

Решение. Разобьем кольцо сечением АС на две половины и определим результирующую силу Ампера, действующую на правую половину кольца (рис.). Для этого выделим на нем малый элемент длины $d\vec{l}$. По закону Ампера на него действует сила $d\vec{F} = I[\vec{dl}, \vec{B}]$. Ее направление определим по правилу векторного произведения. В данном случае сила $d\vec{F}$ направлена радиально от центра кольца.

Учитывая, что $d\vec{l} \perp \vec{B}$, запишем закон Ампера в виде $dF = IBd\vec{l}$. Результирующую силу, действующую на правую сторону кольца, определим интегрированием $d\vec{F}$ по длине правой части L. Из соображений симметрии учтем только проекцию этой силы dF_x . Тогда

$$F_x = \int_L dF_x = \int_L IBd\vec{l} \cos \alpha.$$

Элемент дуги dl и угол $d\alpha$ связаны геометрическим соотношением $dl = R d\alpha$. С учетом этого выражение для F_x перепишем в виде

$$F_x = IBR \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos \alpha d\alpha = IBR \sin \alpha \Big|_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} = 2IBR.$$

На левую половину кольца действует такая же сила в противоположном направлении. Следовательно, в сечениях кольца A и C (и в любом другом) действует сила натяжения

$$F_h = \frac{F_x}{2} = IBR.$$

Эта сила равна силе упругости $F_{ot\delta} = k\Delta L$, где изменение длины кольца равно $\Delta L = L_2 - L_1 = 2\pi(R - R_0)$.

Тогда

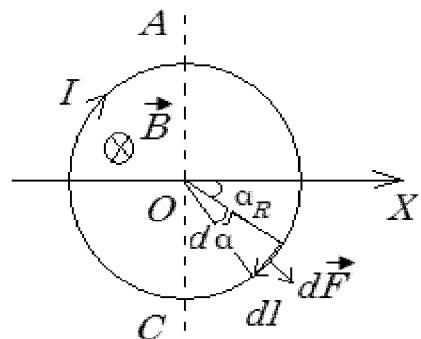


Рис.

$$IBR = 2\pi k(R - R_0) \quad \text{или} \quad \frac{IB}{2\pi k} = 1 - \frac{R_0}{R}.$$

После преобразования получим

$$\frac{R}{R_0} = \frac{1}{1 - \frac{IB}{2\pi k}}.$$

Выполним вычисления: $\frac{R}{R_0} = 1,05$. Таким образом, радиус кольца увеличится на 5 %.

$$\text{Ответ: } \frac{R}{R_0} = 1,05$$

2. Металлический стержень массой $m = 0,5$ кг и длиной $l = 1$ м скользит по наклонной плоскости, составляющей угол $\alpha = 30^\circ$ с горизонтом. В пространстве создано однородное магнитное поле с индукцией $B = 0,1$ Тл, силовые линии которого направлены вертикально вниз. Определить ускорение этого стержня, если по нему пропустить ток силой $I = 5$ А в направлении, показанном на рис. а. Коэффициент трения между стержнем и поверхностью наклонной плоскости $\mu = 0,2$.

Дано: $m = 0,5$ кг; $l = 1$ м; $\alpha = 30^\circ$; $B = 0,1$ Тл; $I = 5$ А; $\mu = 0,2$.

Найти: а.

Решение. При движении стержня с током в магнитном поле на него будут действовать: сила тяжести mg , силы реакции \vec{N} и трения $\vec{F}_{\text{тр}}$ между стержнем и поверхностью наклонной плоскости и сила Ампера \vec{F}_A . Направление силы Ампера определяется правилом левой руки (рис. б).

Из уравнения движения стержня, записанного в проекциях на оси системы координат

$$OX: \quad ma = mg \sin \alpha - F_{\text{тр}} - F_A \cos \alpha,$$

$$OY: \quad 0 = N - mg \cos \alpha - F_A \sin \alpha,$$

с учетом, что $F_{\text{тр}} = \mu N$, получим

$$N = mg \cos \alpha + F_A \sin \alpha, \quad F_{\text{тр}} = \mu(mg \cos \alpha + F_A \sin \alpha);$$

$$ma = mg \sin \alpha - \mu(mg \cos \alpha + F_A \sin \alpha) - F_A \cos \alpha.$$

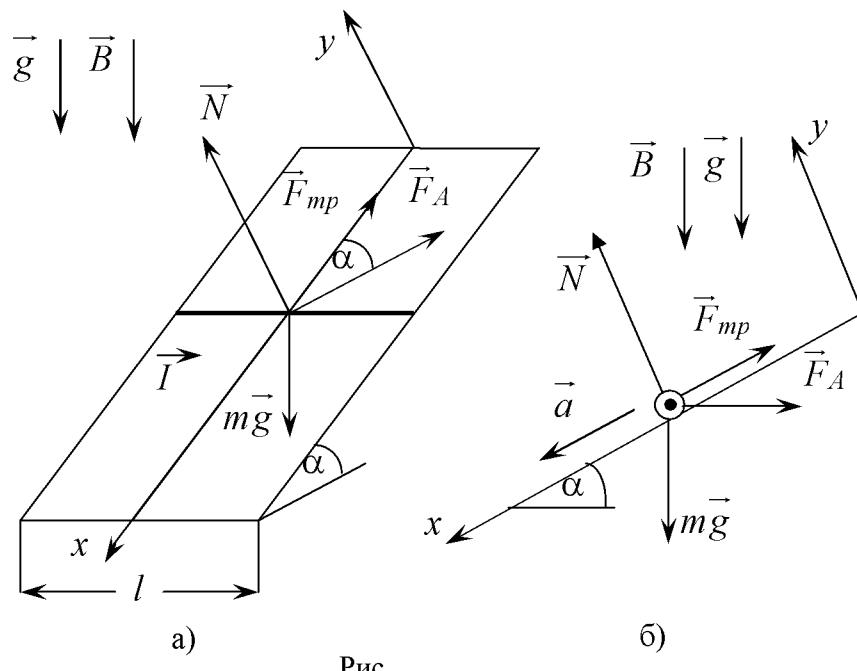


Рис.

Поскольку сила Ампера в нашем случае равна

$$F_A = IBl, \text{ то}$$

$$ma = mg \sin \alpha - \mu mg \cos \alpha - \mu IBl \sin \alpha - IBl \cos \alpha;$$

$$a = g(\sin \alpha - \mu \cos \alpha) - \frac{IBl}{m}(\mu \sin \alpha + \cos \alpha) \approx 2,2 \frac{\text{м}}{\text{с}^2}$$

Ответ: $a \approx 2,2 \frac{\text{м}}{\text{с}^2}$

5. Действие магнитного поля на движущийся заряд. Сила Лоренца.

Определение удельного заряда частицы

1. Протон p , ускоренный разностью потенциалов $U = 500 \text{ кВ}$, влетает в область однородного магнитного поля перпендикулярно к вектору \vec{B} (рис. а). Ширина области $d = 10 \text{ см}$, индукция магнитного поля $B = 0,51 \text{ Тл}$. Под каким углом к первоначальному направлению движения протон вылетит из области поля? Масса протона $m = 1,67 \cdot 10^{-27} \text{ кг}$ (точка O – центр окружности).

Дано: $U = 500 \text{ кВ}$; $d = 10 \text{ см}$; $B = 0,51 \text{ Тл}$; $m = 1,67 \cdot 10^{-27} \text{ кг}$.

Найти: α .

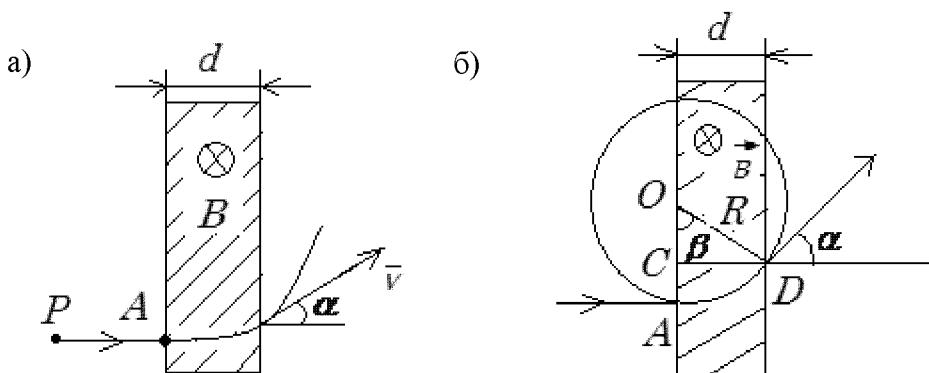


Рис.

Решение. Влетев в точке А в область однородного магнитного поля, протон под действием силы Лоренца начинает двигаться с центростремительным ускорением по дуге окружности (см. рис. а). Запишем второй закон Ньютона для рассматриваемого случая, учитывая, что заряд протона равен элементарному заряду e :

$$\vec{F}_M = ma_{\perp} \quad \text{или} \quad evB\sin\frac{\pi}{2} = \frac{mv^2}{R}.$$

Необходимое для вычислений значение скорости протона находим, применив закон сохранения энергии в области ускоряющего напряжения:

$$eU = \frac{mv^2}{2}. \quad \text{Тогда} \quad v = \sqrt{\frac{2eU}{m}}.$$

Подставив это выражение в формулу второго закона Ньютона, получим уравнение для расчета радиуса окружности:

$$R = \frac{mv}{eB} = \frac{1}{B} \sqrt{\frac{2mU}{e}}.$$

После вычислений имеем $R = 0,2 \text{ м}$. Это значение больше ширины области магнитного поля $d = 0,1 \text{ м}$, и протон вылетит из нее, описав только часть окружности – дугу AD (рис. б). Вылетев из области действия магнитного поля

в точке D, протон будет двигаться прямолинейно по касательной к окружности. Угол отклонения протона α равен углу β , стягивающему дугу окружности между точками A и D (по двум взаимно перпендикулярным сторонам). Из треугольника ODC следует, что $\sin \alpha = \frac{d}{R} = \frac{1}{2}$. Тогда $\alpha = \frac{\pi}{6}$.

$$\text{Ответ: } \alpha = \frac{\pi}{6}$$

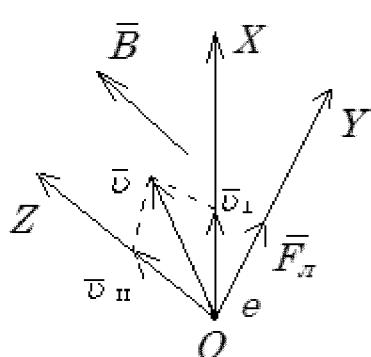
2. Электрон движется в однородном магнитном поле так, что вектор его скорости, равной $2 \cdot 10^6 \frac{\text{м}}{\text{с}}$, составляет с направлением вектора индукции магнитного поля угол $\alpha = \frac{\pi}{3}$. Определить шаг винтовой линии, по которой движется электрон, если $B = 0,01 \text{ Тл}$.

$$\text{Дано: } v = 2 \cdot 10^6 \frac{\text{м}}{\text{с}}; \alpha = \frac{\pi}{3}; B = 0,01 \text{ Тл.}$$

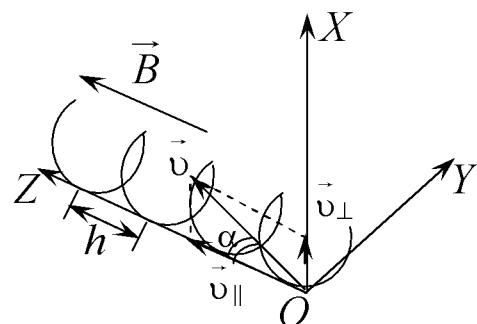
Найти: h .

Решение. Сложное движение электрона в данных условиях представили как сумму двух независимых движений: вдоль направления поля \vec{B} и в плоскости, перпендикулярной к направлению поля \vec{B} .

Для этого разложим вектор скорости на две составляющие: $\vec{v} = \vec{v}_\perp + \vec{v}_\parallel$, где $\vec{v}_\perp \perp \vec{B}$ и $\vec{v}_\parallel \parallel \vec{B}$ (на рис. вектор \vec{B} направлен параллельно оси OZ). Действующая на электрон сила Лоренца зависит только от \vec{v}_\perp , и ее направление перпендикулярно к полю \vec{B} . Поэтому в направлении вдоль поля \vec{B} ускорение электрона равно нулю и он движется с постоянной скоростью \vec{v}_\parallel .



a)



б)

Рис.

Одновременно под действием силы Лоренца электрон движется по окружности в плоскости, перпендикулярной к вектору \vec{B} (на рис. a в плоскости

OXY). Результирующим является движение по винтовой линии h – расстояние между соседними витками (рис. 6), которое равно перемещению электрона вдоль оси OZ за один период T вращательного движения со скоростью \vec{v}_{\parallel} , т.е. $h = v_{\parallel} \cdot T$. Для определения периода запишем второй закон Ньютона:

$$\vec{F}_M = m \vec{a}_{\text{ц}} \quad \text{или} \quad e v_{\perp} B = \frac{m v_{\perp}^2}{R}.$$

Тогда $R = \frac{m v_{\perp}}{e B}$, а период

$$T = \frac{2\pi R}{V_{\perp}} = \frac{2\pi m v_{\perp}}{e B v_{\perp}} = \frac{2\pi m}{e B}.$$

Подставим полученное выражение для периода в формулу $h = v_{\parallel} \cdot T$

$$h = \frac{2\pi m v_{\parallel}}{e B} = \frac{2\pi m v \cos \alpha}{e B}.$$

После вычислений находим

$$h = 3,57 \cdot 10^{-3} \text{ м} = 3,57 \text{ мм}.$$

Ответ: $h = 3,57 \cdot 10^{-3} \text{ м}$.

3. Небольшой шарик массой $m = 10 \text{ г}$ и зарядом $q = 10^{-6} \text{ Кл}$ вращается в горизонтальной плоскости на невесомой диэлектрической нити длиной $l = 50 \text{ см}$. В пространстве создано однородное магнитное поле с индукцией $B = 0,1 \text{ Тл}$, силовые линии которого направлены вдоль силы тяжести вниз (рис.). При движении нить образует с вертикалью угол $\alpha = 30^\circ$. Найти период обращения шарика.

Дано: $m = 10 \text{ г}$; $q = 10^{-6} \text{ Кл}$;
 $l = 50 \text{ см}$; $B = 0,1 \text{ Тл}$; $\alpha = 30^\circ$.

Найти: T .

Решение. При движении заряженного тела в магнитном поле на него будет действовать сила Лоренца. В зависимости от того, в какую сторону вращается шарик, сила Лоренца будет направлена или к центру окружности, описываемой шариком, или в противоположную сторону. Пусть в положении, показанном на рисунке, скорость шарика

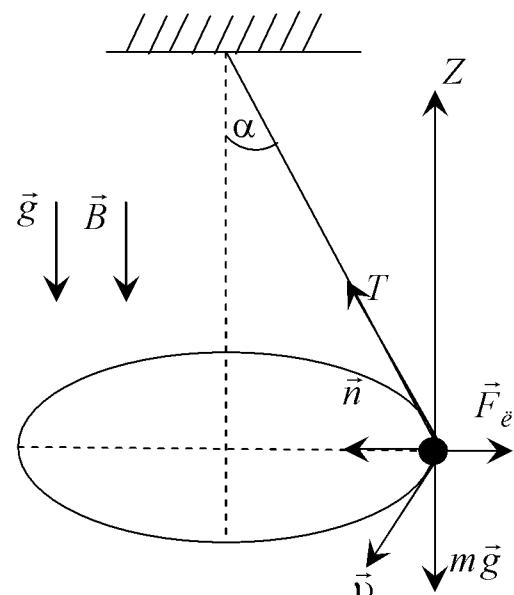


Рис.

рика направлена на нас; тогда сила Лоренца будет направлена по радиусу окружности от ее центра.

Запишем уравнения движения шарика в проекции на нормаль \vec{n} к траектории и ось OZ, перпендикулярную к плоскости движения:

$$\frac{mv^2}{R} = N \sin \alpha - qvB; \quad 0 = N \cos \alpha - mg,$$

где учтено, что $F_L = qvB$.

$$\text{Отсюда находим } N = \frac{mg}{\cos \alpha}; \quad \frac{mv^2}{R} + qvB - mgtg\alpha = 0$$

$$\text{или } v = \frac{-qB + \sqrt{q^2B^2 + 4m^2gtg\frac{\alpha}{R}}}{2m}.$$

Следовательно, период обращения шарика по окружности радиусом $R = l \sin \alpha$

$$T = \frac{2\pi R}{v} = \frac{4\pi m}{\sqrt{q^2B^2 + 4m^2gtg\frac{\alpha}{R}} - qB} = \frac{4\pi m}{\sqrt{q^2B^2 + \frac{4m^2g}{l \cos \alpha}} - qB} \approx 1,31 \text{ с.}$$

Ответ: 1,31 с

4. Электрон движется в магнитном поле, индукция которого \vec{B} , по винтовой линии с радиусом r и шагом «винта» h . Определить энергию W электрона и направление вектора скорости \vec{v} в начальный момент.

Дано: \vec{e} ; \vec{B} ; r ; h .

Найти: W ; α .

Решение. Сила Лоренца, действующая на электрон, движущийся в магнитном поле, $F_L = e[\vec{v}, \vec{B}]$. Скорость \vec{v} можно разложить на две составляющие:

$$\vec{v}_{||} \parallel \vec{B} \quad \text{и} \quad \vec{v}_{\perp} \perp \vec{B} \quad (\text{рис. 12.16}).$$

Тогда

$$F_{L||} = e v_{||} B \sin(\vec{v}_{||} \wedge \vec{B}) = 0;$$

$$F_{L\perp} = e v_{\perp} B \sin(\vec{v}_{\perp} \wedge \vec{B}) = e v_{||} B.$$

Следовательно, под действием силы Лоренца движущийся заряд может приобретать нормальное ускорение a_n . При этом следует отметить, что при движении по винтовой линии вектор результирующей скорости электрона $\vec{v} = \vec{v}_{\parallel} + \vec{v}_{\perp}$ изменяет свое направление, но не меняется по величине, следовательно, и кинетическая энергия остается постоянной.

Это значит, что сила Лоренца не совершает работы.

Величину соответствующей скорости v_{\perp} можно определить из второго закона Ньютона, которому подчиняется движение электрона:

$$ma_n = F_{\perp},$$

где $a_n = \frac{v_{\perp}^2}{r}$; m – масса электрона.

Отсюда

$$\frac{mv_{\perp}^2}{r} = e v_{\perp} B \quad \text{или} \quad v_{\perp} = \frac{rBe}{m}. \quad (1)$$

Шаг винта определяется соотношением $h = v_{\parallel} T$, где T – период обращения электрона, равный

$$T = \frac{2\pi r}{v_{\perp}} = \frac{2\pi m}{Be}.$$

Следовательно,

$$v_{\parallel} = \frac{h}{T} = \frac{hBe}{2\pi m}. \quad (2)$$

Кинетическая энергия электрона с учетом (1) и (2) равна

$$W = \frac{mv^2}{2} = e^2 B^2 \frac{\left(r^2 + \frac{h^2}{4\pi^2}\right)}{2m}.$$

Угол α может быть определен из отношения скоростей

$$\alpha = \operatorname{arctg} \frac{v_{\perp}}{v_{\parallel}} = \operatorname{arctg} \left(\frac{2\pi r}{h} \right).$$

Ответ: $W = e^2 B^2 \frac{\left(r^2 + \frac{h^2}{4\pi^2}\right)}{2m}; \quad \alpha = \operatorname{arctg} \left(\frac{2\pi r}{h} \right)$

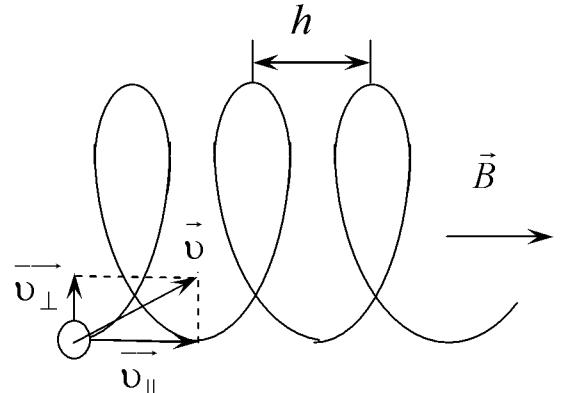


Рис.

6. Расчет индукции и напряженности магнитного поля с использованием теоремы о циркуляции.

1. Магнитная индукция B на оси тороида без сердечника (внешний диаметр тороида $d_1 = 60$ см, внутренний $d_2 = 40$ см), содержащего $N = 200$ витков, составляет $0,16$ мТл. Пользуясь теоремой о циркуляции вектора \vec{B} , определите силу тока в обмотке тороида.

Дано: $d_1 = 60$ см; $d_2 = 40$ см; $B = 0,16$ мТл; $N = 200$.

Найти: I .

Решение. Циркуляция вектора \vec{B}

$$\oint_L \vec{B} d\vec{l} = \oint_L B_1 dl = \mu_0 \sum_{k=1}^n I_k, \quad (1)$$

т.е. равна алгебраической сумме токов, охватываемых контуром, вдоль которого вычисляется циркуляция, умноженной на магнитную постоянную. В качестве контура выберем окружность, расположенную так же, как и линия магнитной индукции, т.е. окружность некоторым радиусом r , центр которой лежит на оси тороида. Из условия симметрии следует, что модуль вектора \vec{B} во всех точках линии магнитной индукции одинаков, а поэтому выражение (1) можно записать в виде

$$\oint_L \vec{B} d\vec{l} = B \oint_L dl = 2\pi r B = \mu_0 N I \quad (2)$$

(учли, что сила тока во всех витках одинакова, а контур охватывает число токов, равное числу витков тороида). Для средней линии тороида $r = \frac{d_1 + d_2}{4}$.

Подставив r в (2), получим искомую силу тока

$$I = \frac{\pi(d_1 + d_2)B}{2\mu_0 N} = 1A$$

Ответ: 1 А

7. Магнитный поток. Энергия контура с током в магнитном поле

1. В однородной плоскости с бесконечно длинным прямым проводом, по которому течет ток $I = 50 \text{ A}$, расположена прямоугольная рамка так, что две ее стороны длиной $b = 65 \text{ см}$ параллельны проводу, а расстояние от провода до ближайшей из сторон рамки равно ее ширине a (рис.). Чему равен поток вектора магнитной индукции через рамку?

Дано: $I = 50 \text{ A}$; $b = 65 \text{ см}$; a .

Найти: Φ .

Решение. Находим поток вектора магнитной индукции через поверхность площадью S

$$\Phi = \int_S \vec{B} d\vec{S} = \int_S B_n dS,$$

где B_n – компонента вектора \vec{B} , перпендикулярная к элементу площади dS . Для определения магнитной индукции, создаваемой прямым бесконечным проводом с током, используем теорему о циркуляции

$$\oint_L \vec{B} dl = \mu_0 \sum_i I_i.$$

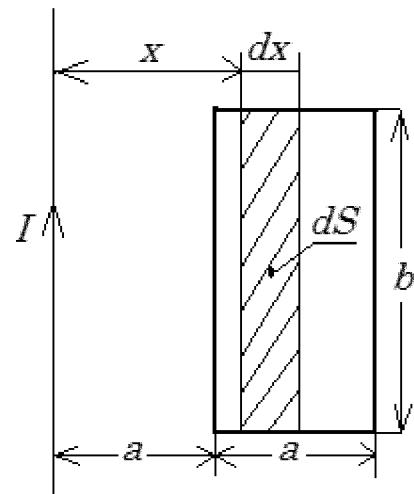


Рис.

Допустим, что точка A , в которой необходимо определить магнитную индукцию, находится на расстоянии x от провода (рис.). Проведем через нее окружность с центром на оси провода. Линии магнитной индукции поля касательны к этой окружности. Поэтому $\oint_L \vec{B} dl = B dl$. В силу симметрии магнитного поля на всем выбранном контуре модуль вектора магнитной индукции B постоянен. Тогда левую часть формулы запишем в виде

$$B \oint_L dl = B 2\pi x,$$

а правую – в виде

$$\mu_0 \sum_i I_i = \mu_0 I.$$

Приравнивая эти выражения, получим

$$B = \frac{\mu_0 I}{2\pi x}.$$

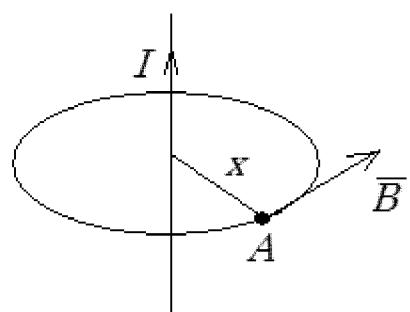


Рис.

В нашем случае вектор магнитной индукции \vec{B} во всех точках плоскости рамки перпендикулярен к ней. Для вычисления потока вектора магнитной индукции через рамку разобьем ее площадь на узкие полоски длиной b , шириной dx и площадью $dS = bdx$ (см. рис.). В пределах одной полоски маг-

нитную индукцию считаем постоянной, так как все части площади полоски равноудалены от провода (на расстояние x). С учетом сделанных замечаний элементарный поток магнитной индукции через площадь dS запишем в виде

$$d\Phi = BdS = \frac{\mu_0 I}{2\pi x} dS = \frac{\mu_0 I}{2\pi x} b dx .$$

Проинтегрировав полученное выражение в пределах от $x_1 = a$ до $x_2 = 2a$, находим поток

$$\Phi = \frac{\mu_0 Ib}{2\pi} \int_a^{2a} \frac{dx}{x} = \frac{\mu_0 Ib}{2\pi} \ln \frac{2a}{a} = \frac{\mu_0 Ib}{2\pi} \ln 2 .$$

Производя вычисления, получим $\Phi = 4,5 \cdot 10^{-6}$ Вб.

Ответ: $\Phi = 4,5 \cdot 10^{-6}$ Вб

2. Круговой проводящий контур радиусом $r = 6$ см и током $I = 2$ А установленлся в магнитном поле так, что плоскость контура перпендикулярна к направлению однородного магнитного поля с индукции $B = 10$ мТл. Определите работу, которую следует совершить, чтобы медленно повернуть контур на угол $\alpha = \frac{\pi}{2}$ относительно оси, совпадающей с диаметром контура.

Дано: $r = 6$ см; $I = 2$ А; $B = 10$ мТл; $\alpha = \frac{\pi}{2}$.

Найти: $A_{\text{вн}}$.

Решение. Работа сил поля по перемещению замкнутого проводника с током I равна

$$A = I(\Phi_2 - \Phi_1), \quad (1)$$

где Φ_1 и Φ_2 – потоки магнитной индукции, пронизывающие контуры в начальном и конечном положениях. Ток в контуре считаем постоянным, так как при медленном повороте контура в магнитном поле индукционными токами можно пренебречь.

Поток магнитной индукции сквозь плоский контур площадью S в однородном магнитном поле с индукцией B

$$\Phi = BS \cos \alpha ,$$

где α – угол между вектором нормали \vec{n} к плоскости контура и вектором магнитной индукции \vec{B} .

В начальном положении (рис. а) контура (контур установился свободно) поток магнитной индукции максимальен ($\alpha = 0$; $\cos \alpha = 1$) и $\Phi_1 = BS$ (S – площадь контура), а в конечном положении (рис. б) ($\alpha = \frac{\pi}{2}$; $\cos \alpha = 0$) $\Phi_2 = 0$.

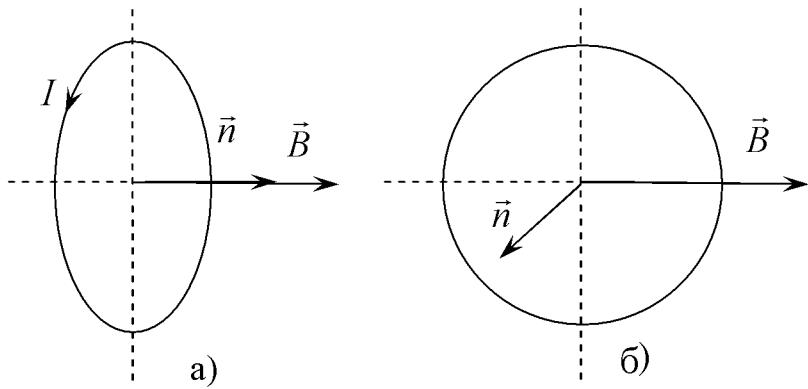


Рис.

Тогда, подставив эти выражения в формулу (1), с учетом того, что площадь кругового контура $S = \pi r^2$, получим, что

$$A = -IBS = -\pi IBr^2$$

Работа внешних сил направлена против сил поля (равна ей по модулю, но противоположна по знаку), поэтому искомая работа

$$A_{\text{вн}} = \pi IBr^2 = 226 \text{ мкДж}.$$

Ответ: $A_{\text{вн}} = 226 \text{ мкДж}$

ЭЛЕКТРОМАГНИТНАЯ ИНДУКЦИЯ

1. Определение ЭДС индукции, самоиндукции, индуктивности соленоида и параметров магнитного поля в соленоиде, объемной плотности энергии магнитного поля

1. Имеется круговой проводящий контур радиусом a с сопротивлением R . Первоначально ток в нем отсутствует. Затем включается перпендикулярное к плоскости контура однородное магнитное поле с индукцией \vec{B} , направленное за плоскость чертежа. Определить: 1) в каком направлении будет течь возникший при этом ток; 2) какой заряд q протечет по контуру.

Дано: a ; R ; \vec{B} .

Найти: q .

Решение. 1. Выберем направление положительной нормали к контуру «на нас», т.е. $\vec{n} \uparrow \downarrow \vec{B}$ (рис.). Тогда в начальный момент времени поток Φ_0 , пронизывающий контур, будет равен $\Phi_0 = B_0 S \cos \alpha = 0$, так как $B_0 = 0$.

После включения магнитного поля, когда магнитная индукция достигнет своего максимального значения B , конечное значение магнитного потока будет $\Phi = B S \cos \alpha < 0$, так как угол α между направлением нормали к контуру и вектором \vec{B} равен 180° .

Затем по формуле $\Delta\Phi = \Delta B S \cos \alpha$ определяем знак изменения магнитного потока

$$\Delta\Phi = \Phi - \Phi_0 = (B - B_0) S \cos \alpha = B S \cos \alpha < 0.$$

Из закона Фарадея $E_{\text{инд}} = -\frac{d\Phi}{dt}$ ЭДС индукции $E_{\text{инд}}$, возникающая в контуре за время Δt ,

$$E_{\text{инд}} = -\frac{\Delta\Phi}{\Delta t} = -B S \cos \frac{\alpha}{\Delta t} = -B \pi a^2 \left(\frac{-1}{\Delta t} \right) = \frac{\pi a^2 B}{\Delta t} > 0.$$

Так как $E_{\text{инд}} > 0$, то, следовательно, направление положительной нормали \vec{n} выбрано верно и ток I в соответствии с данной \vec{n} потечет против часовой стрелки.

В случае если бы $E_{\text{инд}}$ оказалась отрицательной, это бы означало, что мы неправильно выбрали направление нормали к контуру, т.е. положительная нормаль должна бы быть $\vec{n} \uparrow \uparrow \vec{B}$, и ток тек бы в противоположную сторону.

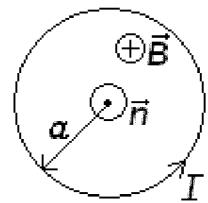


Рис.

2. Для определения заряда q найдем, прежде всего, силу тока I , который потечет по контуру.

По закону Ома $I = \frac{E}{R + r}$ запишем

$$I = \frac{E_{\text{инд}}}{R} = \frac{\pi a^2 B}{R \Delta t}.$$

Тогда заряд q будет равен

$$q = I \Delta t = \frac{\pi a^2 B}{R}.$$

$$\text{Ответ: } q = \frac{\pi a^2 B}{R}$$

2. Длинный провод, расположенный в горизонтальной плоскости, согнут под углом $\alpha = 30^\circ$. В вершине угла расположен металлический стержень, перпендикулярный к биссектрисе угла. Стержень может без трения скользить по проводу. Система помещена в вертикальное однородное магнитное поле с индукцией $B = 0,05 \text{ Тл}$. К стержню прикладывают горизонтальную силу $F = kx$ (направленную вдоль биссектрисы угла), которая растет линейно с расстоянием x , отсчитываемым от вершины угла (рис., вид сверху).

Определить максимальную скорость стержня, если сопротивление единицы его длины равно $\rho = 0,2 \text{ Ом/м}$, а коэффициент пропорциональности $k = 0,1 \text{ Н/м}$. Сопротивлением провода пренебречь.

Дано: $\alpha = 30^\circ$; $B = 0,05 \text{ Тл}$; $F = kx$;
 $\rho = 0,2 \text{ Ом/м}$; $k = 0,1 \text{ Н/м}$.

Найти: v_{\max} .

Решение. Если к стержню приложить силу \vec{F} , то при его перемещении будет меняться площадь треугольника ACD , ограниченного проводом и стержнем, и, следовательно, возникнет изменяющийся со временем поток индукции магнитного поля

$$\Phi = BS,$$

где $S = x^2 \sin \frac{\alpha}{2}$ – площадь контура (расстояние x отсчитывается от вершины угла CAD).

Наличие нестационарного магнитного потока приведет к возникновению в контуре ЭДС электромагнитной индукции

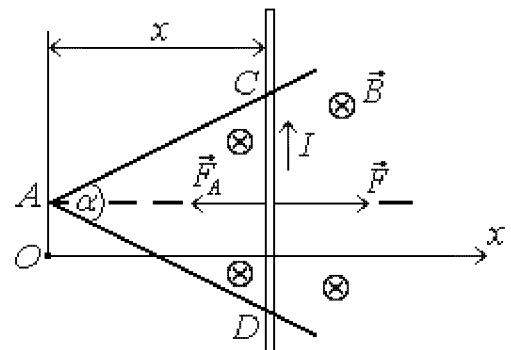


Рис.

$$|E_i| = \frac{d\Phi}{dt} = B \frac{dS}{dt} = 2Bx \left(\sin \frac{\alpha}{2} \right) \frac{dx}{dt} = 2Bx \left(\sin \frac{\alpha}{2} \right) v,$$

что, в свою очередь, вызовет появление индукционного тока I и силы Ампера \vec{F}_A .

Поскольку при движении стержня магнитный поток, пронизывающий контур, увеличивается, то по правилу Ленца в контуре возникнет индукционный ток такого направления, чтобы его собственный магнитный поток ослаблял внешний (в нашем случае магнитное поле тока I , пронизывающее площадь ΔACD , будет направлено на нас, а ток в стержне – от точки D к точке C).

Направление силы Ампера, действующей на стержень с током I в магнитном поле с индукцией \vec{B} , можно определить по правилу левой руки (см. рис.)

$$F_A = IB2x \sin \frac{\alpha}{2}. \quad (1)$$

По закону Ома сила тока в стержне

$$I = \frac{|E_i|}{R},$$

где $R = 2\rho x \sin \frac{\alpha}{2}$ – сопротивление части стержня между точками C и D контакта с проводом. Следовательно,

$$I = \frac{|E_i|}{2\rho x \sin \frac{\alpha}{2}} = \frac{2Bx \left(\sin \frac{\alpha}{2} \right) v}{2\rho x \sin \frac{\alpha}{2}} = \frac{Bv}{\rho}. \quad (2)$$

С учетом выражения (2) силу Ампера (1) можно представить в виде

$$F_A = \frac{2B^2 x v}{\rho} \sin \frac{\alpha}{2}.$$

Запишем уравнение движения стержня на ось OX системы координат

$$ma = F - F_A \quad \text{или} \quad ma = kx - \frac{2B^2 x v}{\rho} \sin \frac{\alpha}{2}.$$

Скорость стержня будет максимальна в момент времени, когда его ускорение станет равным нулю. Следовательно,

$$0 = k - \frac{2B^2 v_{max}}{\rho} \sin \frac{\alpha}{2}; \quad v_{max} = \frac{\rho k}{2B^2 \sin \frac{\alpha}{2}} \approx 15,45 \text{ м/с}.$$

Ответ: $v_{max} = 15,45 \text{ м/с}$

3. По двум параллельным проводящим стержням, образующим угол α с горизонтом, соскальзывает горизонтальная проводящая перемычка массой m и длиной l (рис. а). В верхней части стержни замкнуты сопротивлением R . Вся система находится в однородном магнитном поле с индукцией \vec{B} , силовые линии которого направлены вертикально вниз. Определить максимальную скорость движения перемычки, если коэффициент трения между поверхностями стержней и перемычкой равен μ . Сопротивлением стержней и перемычки пренебречь.

Дано: α ; m ; l ; R ; \vec{B} ; μ .

Найти: v_{\max} .

Решение. При соскальзывании перемычки возникнет переменный магнитный поток $\Phi = BScos\alpha$, обусловленный тем, что меняется площадь $S = lx$, ограниченная контуром, где x – координата перемычки, отсчитываемая от верхнего края контура.

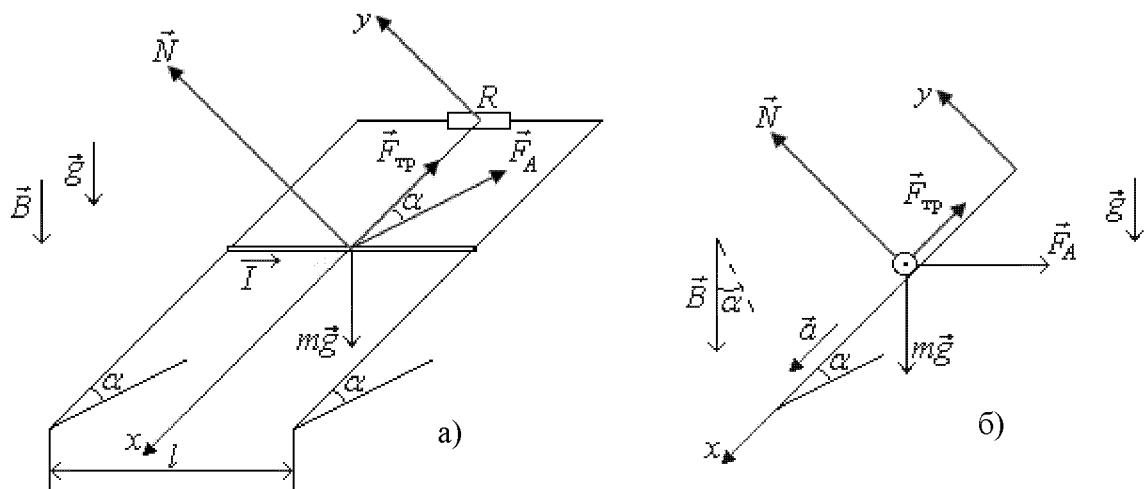


Рис.

Это приведет к возникновению в контуре ЭДС электромагнитной индукции

$$|E_i| = \frac{d\Phi}{dt} = B \cos \alpha \frac{dS}{dt} = Bl \cos \alpha \frac{dx}{dt} = Blv \cos \alpha$$

и вызовет появление тока в контуре и силы Ампера, направленных так, как показано на рис. (направления тока в контуре и силы Ампера определяются правилами Ленца и левой руки соответственно).

По закону Ома ток в контуре будет равен

$$I = \frac{|E_i|}{R} = \frac{Blv \cos \alpha}{R},$$

а сила, действующая на перемычку,

$$F_A = IBl = \frac{B^2 l^2 v \cos \alpha}{R}. \quad (1)$$

Запишем уравнения движения перемычки в проекции на оси OX и OY системы координат

$$OX: ma = mg \sin \alpha - F_A \cos \alpha - F_{tp}; \quad (2)$$

$$OY: 0 = N - mg \cos \alpha - F_A \sin \alpha, \quad (3)$$

где $F_{tp} = \mu N$.

Решив уравнения движения (2), (3) относительно ускорения перемычки, получим

$$N = mg \cos \alpha + F_A \sin \alpha; \quad F_{tp} = \mu(mg \cos \alpha + F_A \sin \alpha);$$

$$ma = mg \sin \alpha - \mu(mg \cos \alpha + F_A \sin \alpha) - F_A \cos \alpha$$

или с учетом выражения (1)

$$ma = mg(\sin \alpha - \mu \cos \alpha) - \frac{B^2 l^2 v \cos \alpha}{R}(\mu \sin \alpha + \cos \alpha).$$

Скорость перемычки будет максимальной в момент времени, когда ее ускорение станет равным нулю.

Следовательно,

$$0 = mg(\sin \alpha - \mu \cos \alpha) - \frac{B^2 l^2 v_{\max} \cos \alpha}{R}(\mu \sin \alpha + \cos \alpha).$$

Отсюда находим

$$v_{\max} = \frac{mgR(\sin \alpha - \mu \cos \alpha)}{B^2 l^2 \cos \alpha (\mu \sin \alpha + \cos \alpha)}.$$

Такая максимальная скорость будет у перемычки при $\mu \leq \tan \alpha$. В противном случае перемычка останется в покое.

$$\text{Ответ: } v_{\max} = \frac{mgR(\sin \alpha - \mu \cos \alpha)}{B^2 l^2 \cos \alpha (\mu \sin \alpha + \cos \alpha)}$$

4. Определить индуктивность длинного соленоида, в котором при увеличении тока от $I_1 = 4 \text{ A}$ до $I_2 = 6 \text{ A}$ энергия магнитного поля увеличивается на $\Delta W = 10 \text{ мДж}$.

Дано: $I_1 = 4 \text{ A}$; $I_2 = 6 \text{ A}$; $\Delta W = 10 \text{ мДж}$.

Найти: L .

Решение. Энергия магнитного поля внутри соленоида с индуктивностью L при увеличении тока в нем от I_1 до I_2 увеличивается от $W_1 = \frac{1}{2}LI_1^2$ до $W_2 = \frac{1}{2}LI_2^2$.

$$\text{По условию задачи } \Delta W = W_2 - W_1 = \frac{1}{2}LI_2^2 - \frac{1}{2}LI_1^2,$$

отсюда находим

$$L = \frac{2\Delta W}{I_2^2 - I_1^2} \approx 10^{-3} \text{ Гц}.$$

Ответ: $L = 10^{-3} \text{ Гц}$

5. Найти индуктивность единицы длины кабеля, представляющего собой два тонкостенных коаксиальных цилиндров, если радиус внешнего цилиндра в n раз больше, чем радиус внутреннего. Магнитную проницаемость среды между цилиндрами считать равной единице.

Решение. Пусть ток в кабеле I . Тогда напряженность магнитного поля между цилиндрами кабеля определяется с помощью теоремы о циркуляции для вектора H : $H = \frac{I}{2\pi r}$, где r – расстояние от оси кабеля до точки наблюдения.

При этом плотность энергии магнитного поля равна $\omega = \frac{\mu_0 H^2}{2}$. Интегрируя это соотношение по объему, заключенному между обкладками кабеля единичной длины, получим заключенную там магнитную энергию

$$W = \int_r^R 2\pi r_1 \omega dr_1 = \frac{\mu_0 I^2}{4\pi} \int_r^R \frac{dr_1}{r_1} = \frac{\mu_0 I^2}{4\pi} \ln \frac{R}{r}.$$

Отсюда, воспользовавшись формулой $W = \frac{1}{2}LI^2$ и тем, что $n = \frac{R}{r}$, найдем индуктивность единицы длины кабеля:

$$L = \frac{\mu_0 \ln n}{2\pi}.$$

Ответ: $L = \frac{\mu_0 \ln n}{2\pi}$

6. В соленоиде длиной $l = 50$ см и диаметром $d = 6$ см сила тока равномерно увеличивается на $0,3$ А за одну секунду. Определите число витков соленоида, если сила индукционного тока в кольце радиусом $3,1$ см из медной проволоки ($\rho = 17$ нОм · м), надетом на катушку, $I_k = 0,3$ А.

Дано: $l = 50$ см; $d = 6$ см; $\frac{dI}{dt} = 0,3$ А/с; $r_k = 3,1$ см; $\rho = 17$ нОм · м.

Найти: N .

Решение. При изменении силы тока в соленоиде возникает ЭДС самоиндукции

$$E_c = -L \frac{dI}{dt}, \quad (1)$$

где $L = \frac{\mu_0 \mu N^2 S}{l}$ – индуктивность соленоида. Подставив это выражение в (1)

с учетом $S = \frac{\pi d^2}{4}$, получим $|E_c| = \mu_0 \mu \frac{N^2 \pi d^2}{4l} \cdot \frac{dI}{dt}$.

Электродвижущая сила индукции, возникающая в одном кольце, в N раз меньше, чем найденное значение ЭДС самоиндукции в соленоиде, состоящем из N витков, т.е.

$$|E_k| = \frac{|E_c|}{N} = \mu_0 \mu \frac{N \pi d^2}{4l} \frac{dI}{dt}. \quad (2)$$

Согласно закону Ома сила индукционного тока в кольце

$$I_k = \frac{|E_k|}{R_k}, \quad (3)$$

где $R_k = \frac{\rho l_k}{S_k}$ – сопротивление кольца. Поскольку $l_k = \pi d$, а $S_k = \pi r_k^2$, то выражение (3) примет вид $I_k = \frac{|E_k| r_k^2}{\rho d}$.

Подставив в эту формулу выражение (2), найдем искомое число витков соленоида

$$N = \frac{4l \rho I_k}{\mu_0 \mu \pi d \frac{dI}{dt} r_k^2} = 150.$$

Ответ: $N=150$

7. Соленоид без сердечника с однослойной обмоткой из медной проволоки диаметром $d = 0,3$ мм и площадью поперечного сечения $S_1 = 3 \text{ мм}^2$ имеет длину $l = 0,6$ м. Определите индуктивность соленоида, если сопротивление обмотки $R = 10 \text{ Ом}$. Удельное сопротивление меди $\rho = 17 \text{ нОм} \cdot \text{м}$.

Дано: $\mu = 1$; $d = 0,3 \text{ мм}$; $l = 0,6 \text{ м}$; $S_1 = 3 \text{ мм}^2$; $R = 10 \text{ Ом}$;
 $\rho = 17 \text{ нОм} \cdot \text{м}$.

Найти: L .

Решение. Индуктивность соленоида

$$L = \mu_0 \mu \frac{N^2 S}{l}, \quad (1)$$

где μ_0 – магнитная постоянная; μ – магнитная проницаемость среды; N – число витков соленоида; l – его длина; S – площадь поперечного сечения соленоида.

Для определения N и S необходимо найти длину проволоки l_1 , из которой изготовлен соленоид. Учитывая, что электрическое сопротивление обмотки $R = \rho \frac{l_1}{S_1}$, найдем

$$l_1 = \frac{RS_1}{\rho}.$$

С другой стороны,

$$l_1 = 2\pi r N,$$

где $2\pi r$ – длина одного витка (r – радиус соленоида); N – число витков.

Тогда, приравняв два последних выражения, получим

$$N = \frac{RS_1}{2\pi r \rho}. \quad (2)$$

Площадь сечения соленоида

$$S = \pi r^2. \quad (3)$$

Подставив выражения (2) и (3) в формулу (1), найдем индуктивность соленоида

$$L = \mu_0 \mu \frac{R^2 S_1^2 \pi r^2}{4\pi^2 \rho^2 r^2 l} = \mu_0 \mu \frac{R^2 S_1^2}{4\pi \rho^2 l} = 0,519 \text{ Гн}$$

Ответ: $L = 0,519 \text{ Гн}$

8. Две катушки намотаны на общий сердечник. Индуктивность первой катушки $L_1 = 0,16 \text{ Гн}$, второй – $L_2 = 1 \text{ Гн}$, сопротивление второй катушки $R_2 = 400 \text{ Ом}$. Определите силу тока I_2 во второй катушке, если ток $0,4 \text{ А}$, текущий в первой катушке, выключить в течение $0,002 \text{ с}$.

Дано: $L_1 = 0,16 \text{ Гн}$; $L_2 = 1 \text{ Гн}$; $R_2 = 400 \text{ Ом}$; $I_1 = 0,4 \text{ А}$; $\Delta t = 0,002 \text{ с}$.

Найти: I_2 .

Решение. Сила тока во второй катушке

$$I_2 = \frac{|E_{i_2}|}{R_2}, \quad (1)$$

где E_{i_2} – ЭДС, индуцируемая во второй катушке при изменении силы тока в первой.

Согласно закону Фарадея

$$E_{i_2} = -L \frac{dI}{dt}, \quad (2)$$

где L – взаимная индуктивность катушек, намотанных на общий сердечник, равная

$$L = \mu_0 \mu \frac{N_1 N_S}{l}, \quad (3)$$

где μ_0 – магнитная постоянная; μ – магнитная проницаемость среды; l – длина сердечника; S – площадь поперечного сечения сердечника.

Учитывая, что индуктивности

$$L_1 = \mu_0 \mu \frac{N_1^2 S}{l} \quad \text{и} \quad L_2 = \mu_0 \mu \frac{N_2^2 S}{l},$$

формулу (3) можно представить в виде

$$L = \sqrt{\mu_0 \mu \frac{N_1^2 S}{l}} \cdot \sqrt{\mu_0 \mu \frac{N_2^2 S}{l}} = \sqrt{L_1 L_2}.$$

Подставив это значение L в формулу (2), а формулу (2) – в выражение (1), найдем значение силы тока во второй катушке

$$I_2 = \frac{\sqrt{L_1 L_2}}{R_2} \cdot \frac{\Delta I_1}{\Delta t} = 0,2 \text{ А}.$$

Ответ: $I_2 = 0,2 \text{ А}$

9. Соленоид без сердечника с однослойной обмоткой из проволоки диаметром $d = 0,4$ мм имеет длину $l = 0,5$ м и поперечное сечение $S = 60 \text{ см}^2$. За какое время при напряжении $U = 10 \text{ В}$ и силе тока $I = 1,5 \text{ А}$ в обмотке выделится количество теплоты, равное энергии поля внутри соленоида? Поле считать однородным.

Дано: $d = 0,4$ мм ; $l = 0,5$ м ; $S = 60 \text{ см}^2$; $I = 1,5 \text{ А}$; $U = 10 \text{ В}$; $Q = W$.

Найти: t .

Решение. При прохождении тока I при напряжении U в обмотке за время t выделяется теплота

$$Q = IUt. \quad (1)$$

Энергия поля внутри соленоида

$$W = \frac{B^2}{2\mu_0\mu} V = \frac{B^2}{2\mu_0\mu} lS, \quad (2)$$

где $B = \frac{\mu_0\mu NI}{l}$ (N – общее число витков соленоида).

Если витки вплотную прилегают друг к другу, то $l = Nd$, откуда $N = \frac{l}{d}$.

Подставив выражения для B и N в (2), получаем

$$W = \frac{\mu_0\mu}{2} \frac{I^2 l S}{d^2}. \quad (3)$$

Согласно условию задачи $Q = W$. Приравняв (1) и (3), найдем искомое время

$$t = \frac{\mu_0\mu l S I}{2 U d^2} = 1,77 \text{ мс}.$$

Ответ: $t = 1,77 \text{ мс}$

10. Катушка без сердечника длиной $l = 50$ см содержит $N = 200$ витков. По катушке течет ток $I = 1 \text{ А}$. Определите объемную плотность энергии магнитного поля внутри катушки.

Дано: $l = 50 \text{ см}$; $N = 200$; $I = 1 \text{ А}$.

Найти: ω .

Решение. Объемная плотность энергии магнитного поля (энергия единицы объема)

$$\omega = \frac{W}{V}, \quad (1)$$

где $W = \frac{LI^2}{2}$ – энергия магнитного поля (L – индуктивность катушки);

$V = Sl$ – объем катушки (S – площадь катушки; l – длина катушки).

Магнитная индукция поля внутри соленоида с сердечником с магнитной проницаемостью μ равна

$$B = \mu_0 \mu \frac{NI}{l}.$$

Полный магнитный поток, сцепленный со всеми витками соленоида,

$$\Phi = NBS = \mu_0 \mu \frac{N^2 I}{l} S.$$

Учитывая, что $\Phi = LI$, получаем формулу для индуктивности соленоида

$$L = \mu_0 \mu \frac{N^2 S}{l}. \quad (2)$$

Подставив выражение (2) в формулу (1) с учетом того, что $W = \frac{LI^2}{2}$,

найдем объемную плотность энергии магнитного поля внутри катушки

$$\omega = \mu_0 \mu \frac{N^2 I^2}{2l^2} = 0,1 \frac{\text{Дж}}{\text{м}^3}.$$

Ответ: $\omega = 0,1 \frac{\text{Дж}}{\text{м}^3}$

2. Определение зависимости тока и энергии от времени в цепях с индуктивностью при их коммутации

1. Определите время t , за которое сила тока замыкания достигнет 0,8 предельного значения, если источник ЭДС замыкают на катушку сопротивлением $R = 10 \text{ Ом}$ и индуктивностью $L = 0,1 \text{ Гн}$.

Дано: $I = 0,8I_0$; $R = 10 \text{ Ом}$; $L = 0,1 \text{ Гн}$.

Найти: t .

Решение. Сила тока при замыкании цепи, содержащей источник ЭДС,

$$I = I_0 \left(1 - e^{-\frac{R}{L}t} \right), \quad (1)$$

где R – сопротивление катушки; L – ее индуктивность; I_0 – установившаяся сила тока.

Подставив в выражение (1) $I = 0,8I_0$ (условие задачи), можем записать

$$0,8 = 1 - e^{-\frac{R}{L}t},$$

откуда искомое время

$$t = -\frac{L \ln 0,2}{R} = 16,2 \text{ мс}.$$

Ответ: $t = 16,2 \text{ мс}$

3. Магнитное поле в магнетике

1. Соленоид длиной $l = 20 \text{ см}$, площадью поперечного сечения $S = 10 \text{ см}^2$ и общим числом витков $N = 400$ находится в диамагнитной среде. Определите силу тока в обмотке соленоида, если индуктивность $L = 1 \text{ мГн}$ и намагниченность j внутри соленоида равна $20 \frac{\text{А}}{\text{м}}$.

$$\text{Дано: } l = 20 \text{ см}; S = 10 \text{ см}^2; N = 400; L = 1 \text{ мГн}; j = 20 \frac{\text{А}}{\text{м}}.$$

Найти: I.

Решение. Намагниченность внутри соленоида

$$j = \chi H,$$

где χ – магнитная восприимчивость вещества; H – напряженность магнитного поля.

Так как магнитная проницаемость вещества $\mu = 1 + \chi$, то

$$j = (\mu - 1)H. \quad (1)$$

Циркуляция вектора напряженности магнитного поля

$$\oint_L \vec{H} d\vec{l} = \oint_L H_1 dl = \sum_k I_k,$$

т.е. равна алгебраической сумме токов, охватываемых контуром.

$$\text{Для соленоида } Hl = NI, \text{ откуда } H = \frac{NI}{l}.$$

$$\text{Индуктивность соленоида } L = \mu_0 \mu \frac{N^2 S}{l}, \text{ тогда } \mu = \frac{Ll}{\mu_0 N^2 S}.$$

Подставив значения μ и H в формулу (1), получим

$$j = \left(\frac{Ll}{\mu_0 N^2 S} - 1 \right) \frac{NI}{l},$$

откуда сила тока

$$I = \frac{j l}{N \left(\frac{Ll}{\mu_0 N^2 S} - 1 \right)}.$$

Вычисляя и учитывая, что для диамагнетиков $\chi < 0$, получаем $I = 2,09 \text{ А}$.

Ответ: $I = 2,09 \text{ А}$

2. На железном сердечнике в виде тора со средним диаметром $d = 70$ мм намотана обмотка с общим числом витков $N = 600$. В сердечнике сделана узкая поперечная прорезь шириной $b = 1,5$ мм (рис.). При силе тока через обмотку $I = 4$ А магнитная индукция в прорези $B_0 = 1,5$ Тл. Пренебрегая рассеянием поля на краях прорези, определите магнитную проницаемость железа для данных условий.

Дано: $d = 70$ мм ; $N = 600$; $I = 4$ А ; $B_0 = 1,5$ Тл ; $b = 1,5$ мм .

Найти: μ .

Решение. Теорема о циркуляции вектора \vec{H} :

$$\oint_L \vec{H} d\vec{l} = \oint_L H_1 dl = I, \quad (1)$$

где I – алгебраическая сумма токов проводимости, охватываемых контуром.

Выбрав в качестве контура окружность диаметром d (см. рис., штриховая линия), теорему (1) можно записать в виде

$$H(\pi d - b) + H_0 b = NI,$$

где H и H_0 – соответственно модули вектора \vec{H} в железе и в прорези; N – число витков тороида.

Поскольку рассеяние поля на краях прорези отсутствует, магнитные индукции поля в железе и прорези одинаковы

$$B = B_0. \quad (2)$$

Учитывая формулу (2) и то, что $B = \mu_0 \mu H$ (μ – магнитная проницаемость железа) и $B_0 = \mu_0 H$ (магнитная проницаемость вакуума равна 1), выражение (1) можем записать в виде

$$\frac{B_0}{\mu_0 \mu} (\pi d - b) + \frac{B_0}{\mu_0} b = NI,$$

откуда магнитная проницаемость железа при рассматриваемых условиях

$$\mu = \frac{(\pi d - b) B_0}{\mu_0 N I - b B_0} = 428.$$

Ответ: $\mu = 428$

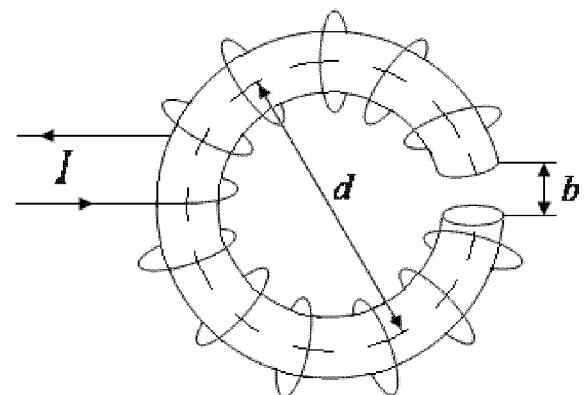


Рис.

3. Тороид с железным ненамагниченным сердечником, длина которого по средней линии $l_1 = 1 \text{ м}$, имеет воздушный зазор $l_2 = 3,14 \text{ мм}$ (рис.). По обмотке проходит ток, после выключения которого остаточная индукция в зазоре составляет $4,2 \text{ мТл}$. Определить напряженность H_1 магнитного поля в сердечнике, а также остаточную намагниченность j сердечника.

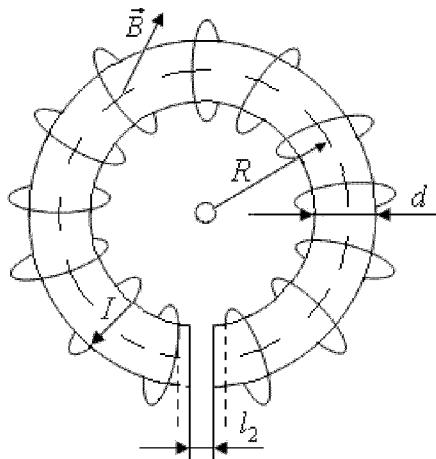


Рис.

Решение. Физическую систему составляют тороид с железным сердечником, по которому проходит ток, и магнитное поле, созданное током проводимости и микротоками железного сердечника.

Ток, проходящий по обмотке, обуславливает существование внутри торида магнитного поля, силовые линии которого замкнуты (см. рис.).

Учитывая, что $R \gg d$, можем считать величину $\vec{B} = \text{const}$ во всех точках сечения торида, а так как воздушный зазор в ториде узкий ($l_2 \ll l_1$), то рассеянием линий индукции можно пренебречь.

При переходе через границу раздела двух сред нормальная составляющая напряженности магнитного поля H_n изменяется, в то время как нормальная составляющая вектора магнитной индукции B_n остается неизменной, т.е.

$$B_{1n} = B_{2n} = B = \text{const}; \quad H_{1n} \neq H_{2n}.$$

Для определения напряженности воспользуемся теоремой о циркуляции вектора \vec{H} , выбрав в качестве контура интегрирования среднюю линию торида $L = l_1 + l_2$. При этом необходимо принять во внимание, что нормальные по отношению к сечению торида составляющие напряженности магнитного поля являются тангенциальными по отношению к выбранному контуру обхода.

Таким образом,

$$H_1 l_1 + H_2 l_2 = \sum_{i=1}^N j = jN, \quad (1)$$

где H_1 , H_2 – напряженности полей в сердечнике и в зазоре соответственно; I – сила тока, проходящего по обмотке.

После выключения тока для выбранного контура обхода выражение (1) можно записать в виде $H_1 l_1 + H_2 l_2 = 0$, откуда

$$H_1 = -H_2 \frac{l_2}{l_1}. \quad (2)$$

Напряженность H_2 и индукция магнитного поля B в зазоре связаны соотношением

$$H_2 = \frac{B}{\mu_0 \mu},$$

где μ – магнитная проницаемость (для воздуха $\mu = 1$).

Подставив это выражение в (2), получим, что напряженность магнитного поля в сердечнике

$$H_1 = -\frac{B}{\mu_0} \frac{l_2}{l_1}. \quad (3)$$

Учитывая выражение (3), а также связь между векторами \vec{H}_1 , \vec{B} , \vec{j}
 $\left(j = \frac{B}{\mu_0} - H \right)$, определяем остаточную намагниченность j сердечника:

$$j = \frac{B}{\mu_0} + \frac{B}{\mu_0} \frac{l_2}{l_1} = \frac{B(l_1 + l_2)}{\mu_0 l_1}.$$

Подставляя числовые значения, получаем

$$H_1 = -10,49 \frac{A}{m}, \quad j = 3,34 \cdot 10^3 \frac{A}{m}.$$

Ответ: $H_1 = -10,49 \frac{A}{m}$, $j = 3,34 \cdot 10^3 \frac{A}{m}$.

ЭЛЕКТРОМАГНИТНЫЕ КОЛЕБАНИЯ И ВОЛНЫ

1. Электромагнитные колебания

1. Сила тока в колебательном контуре, содержащем катушку индуктивностью $L = 0,2 \text{ Гн}$ и конденсатор, со временем изменяется согласно уравнению $I = -0,2 \sin 250\pi t, \text{ А}$. Пренебрегая сопротивлением контура, определите: период колебаний; электроемкость конденсатора; максимальное значение напряжения на обкладках конденсатора; максимальную энергию магнитного поля; максимальную энергию электрического поля.

Дано: $L = 0,2 \text{ Гн}$; $I = -0,2 \sin 250\pi t, \text{ А}$; $R = 0$.

Найти: T ; C ; U_{\max} , W_{\max}^M ; $W_{\max}^{\mathcal{E}}$.

Решение. Сила тока в колебательном контуре согласно условию задачи

$$I = -0,2 \sin 250\pi t, \text{ А},$$

откуда следует, что амплитуда силы тока $I_m = 0,2 \text{ А}$, а циклическая частота $\omega_0 = 250\pi \text{ с}^{-1}$. Период колебаний $T = \frac{2\pi}{\omega_0}$.

Электроемкость конденсатора найдем из формулы Томсона, определяющей период колебаний в электрическом контуре

$$T = 2\pi\sqrt{LC}, \text{ откуда } C = \frac{T^2}{4\pi^2 L}.$$

Максимальное значение напряжения на обкладках конденсатора

$$U_m = \frac{Q_m}{C}, \quad (1)$$

где Q_m – амплитуда колебаний заряда конденсатора. Заряд Q совершает гармонические колебания (при $R \approx 0$) по закону $Q = Q_m \cos \omega t$ (начальную фазу приняли равной нулю). Тогда сила тока в колебательном контуре

$$I = \frac{dQ}{dt} = -\omega_0 Q_m \sin \omega t = -I_m \sin \omega t,$$

где амплитуда колебаний силы тока

$$I_m = \omega_0 Q_m, \text{ откуда } Q_m = \frac{I_m}{\omega_0}. \quad (2)$$

Подставив формулу (2) в выражение (1), найдем максимальное значение напряжения на обкладках конденсатора $U_m = \frac{I_m}{\omega_0 C}$.

В случае незатухающих колебаний полная энергия контура, равная сумме энергий электрического поля конденсатора $\frac{CU^2}{2}$ и магнитного поля катушки $\frac{LI^2}{2}$, остается постоянной. Следовательно,

$$\frac{CU_m^2}{2} = \frac{LI_m^2}{2},$$

т.е. максимальные энергии электрического и магнитного полей равны.

Таким образом, максимальные значения

$$W_{\max}^{\mathcal{E}} = W_{\max}^M = \frac{LI_m^2}{2} = \frac{CU_m^2}{2}.$$

Вычисляя, получаем

$$T = 8\text{мс}; C = 8,11 \text{ мкФ}; U_m = 31,4 \text{ В}; W_{\max}^{\mathcal{E}} = W_{\max}^M = 4 \text{ мДж}.$$

Ответ: $T = 8\text{мс}; C = 8,11 \text{ мкФ}; U_m = 31,4 \text{ В}; W_{\max}^{\mathcal{E}} = W_{\max}^M = 4 \text{ мДж}$

2. Колебательный контур состоит из конденсатора емкостью $C = 100 \text{ пФ}$, катушки индуктивностью $L = 0,01 \text{ Гн}$ и резистора сопротивлением $R = 20 \text{ Ом}$. Определите: период затухающих колебаний; через сколько полных колебаний амплитуда тока в контуре уменьшится в e раз.

Дано: $C = 100 \text{ пФ}$; $L = 0,01 \text{ Гн}$; $R = 20 \text{ Ом}$.

Найти: T ; N_e .

Решение. Период электромагнитных колебаний в контуре

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = \frac{2\pi}{\sqrt{\omega_0^2 - \delta^2}} = \frac{2\pi}{\sqrt{\frac{1}{LC} - \frac{R^2}{4L^2}}} = 2 \text{ мкс}$$

(учли, что собственная частота контура $\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$ и коэффициент затухания

$\delta = \frac{R}{2L}$). Число полных колебаний, совершаемых за время уменьшения ам-

плитуды силы тока в e раз,

$$N_e = \frac{\tau}{T}, \quad (1)$$

где τ – время релаксации $\left(\tau = \frac{1}{\delta} = \frac{2L}{R}\right)$. Подставив выражение τ в формулу

(1), найдем число полных колебаний

$$N_e = \frac{2L}{RT} = 5.$$

Ответ: $T = 2 \text{ мкс}; N_e = 5$

3. Определите добротность Q колебательного контура, если его собственная частота ω_0 отличается на 5 % от частоты ω свободных затухающих колебаний.

Дано: $\omega_0 = 1,05\omega$.

Найти: Q .

Решение. В реальном колебательном контуре (т.е. обладающем сопротивлением) частота ω свободных затухающих электромагнитных колебаний меньше собственной частоты ω_0 колебательного контура (при $R \approx 0$)

$$\omega = \sqrt{\omega_0^2 - \delta^2}, \quad (1)$$

где δ – коэффициент затухания.

Добротность колебательного контура

$$Q = \frac{\pi}{\theta},$$

где логарифмический декремент затухания $\theta = \delta T$. (T – период затухающих колебаний, $T = \frac{2\pi}{\omega}$).

Учитывая приведенные формулы, найдем коэффициент затухания

$$\delta = \frac{\theta}{T} = \frac{\pi}{QT} = \frac{\pi\omega}{Q \cdot 2\pi} = \frac{\omega}{2Q}. \quad (1)$$

Подставив выражение (2) в формулу (1), получаем

$$\omega = \sqrt{\omega_0^2 - \frac{\omega^2}{4Q^2}} \quad \text{или} \quad \omega_0 = \omega \sqrt{1 + \frac{1}{4Q^2}},$$

откуда добротность колебательного контура

$$Q = \frac{1}{2\sqrt{\left(\frac{\omega_0}{\omega}\right)^2 - 1}} = 1,56.$$

Ответ: $Q = 1,56$

4. Цепь переменного тока состоит из последовательно включенных катушки индуктивности L , конденсатора емкостью C и резистора сопротивлением R (рис.). Амплитудное значение суммарного напряжения на катушке и конденсаторе $U_{LC} = 100$ В, амплитудное значение напряжения на резисторе $U_R = 160$ В. Определите сдвиг фаз между током и внешним напряжением.

Дано: $U_{LC} = 100$ В; $U_R = 160$ В.

Найти: φ .

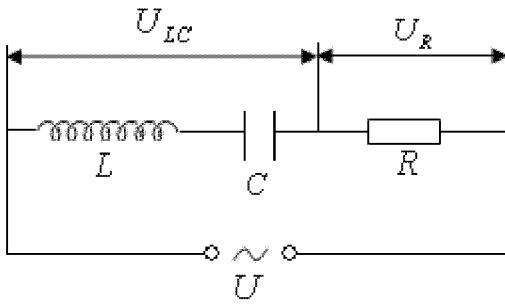


Рис.

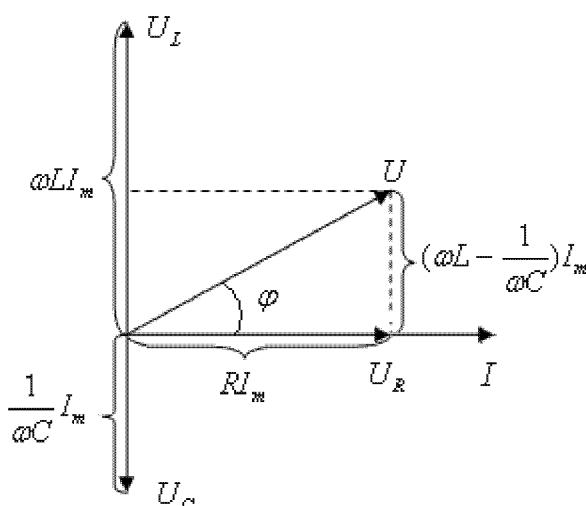


Рис.

Амплитудные значения напряжения на резисторе $U_R = RI_m$, на катушке индуктивности $U_L = \omega LI_m$, на конденсаторе $U_C = \frac{1}{\omega C}I_m$, где I_m – амплитуда силы тока. Из приведенных выражений находим

$$R = \frac{U_R}{I_m}; \quad \omega L = \frac{U_L}{I_m}; \quad \frac{1}{\omega C} = \frac{U_C}{I_m}. \quad (2)$$

Подставив выражения (2) в формулу (1), найдем

$$\lg \varphi = \frac{U_L - U_C}{U_R}. \quad (3)$$

Учитывая, что $U_{LC} = U_L - U_C$ (см. векторную диаграмму, рис.), выражение (3) можно записать в виде

$$\lg \varphi = \frac{U_{LC}}{U_R}, \quad \text{откуда} \quad \varphi = \arctg \frac{U_{LC}}{U_R} = 32^\circ.$$

Ответ: $\varphi = 32^\circ$

Решение. В приведенной на рис. цепи возникает переменный ток, который вызовет на всех элементах цепи падение напряжений. На рис. приведена векторная диаграмма амплитуд падений напряжений на резисторе (U_R), катушке (U_L) и конденсаторе (U_C).

Амплитуда U_m приложенного напряжения равна векторной сумме амплитуд этих падений напряжений.

Разность фаз между током и внешним напряжением определим с помощью векторной диаграммы

$$\lg \varphi = \frac{\omega L - \frac{1}{\omega C}}{R}. \quad (1)$$

Реактивные (ωL и $\frac{1}{\omega C}$) и активное (R) сопротивления найдем из выражений для амплитуд напряжений на соответствующих элементах цепи.

Амплитудные значения напря-

5. В цепь переменного тока частотой ω резистор сопротивлением R и катушка индуктивностью L один раз включены последовательно, другой – параллельно. Определите для обоих случаев полное сопротивление цепи Z .

Дано: $R; L; \omega$.

Найти: Z .

Решение

Последовательное включение R и L (рис.)

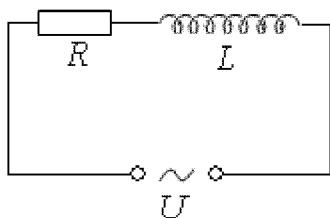


Рис.

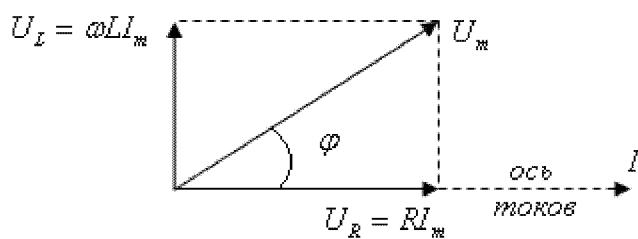


Рис.

Учитывая, что $U_m = ZI_m$; $U_R = RI_m$; $U_L = \omega LI_m$, получаем

$$Z^2 = R^2 + (\omega L)^2,$$

откуда

$$Z = \sqrt{R^2 + (\omega L)^2}.$$

В данном случае $\varphi > 0$, т.е. ток отстает по фазе от внешнего напряжения.

Параллельное включение R и L (рис.)

На рис. приведена векторная диаграмма параллельной цепи. Она строится аналогично векторной диаграмме последовательной цепи (см. рис.), только исходной для построения выбирается ось напряжений. Из прямоугольного треугольника имеем

$$I_m = \sqrt{I_R^2 + I_L^2}.$$

На рис. приведена векторная диаграмма амплитудных значений падений напряжений на резисторе (U_R) и катушке (U_L), причем исходной для построения векторной диаграммы выбирается ось токов.

Амплитуда U_m приложенного напряжения равна векторной сумме амплитуд падений напряжений U_R и U_L .

Из прямоугольного треугольника имеем

$$U_m^2 = U_R^2 + U_L^2.$$

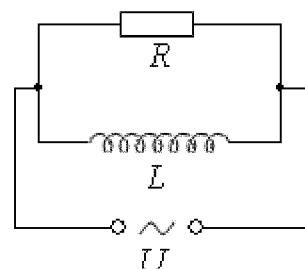


Рис.

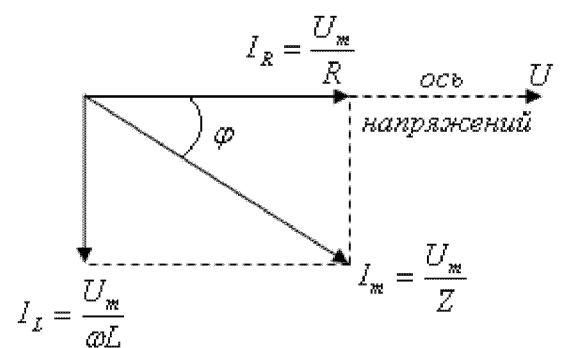


Рис.

Учитывая, что при параллельном соединении $U_m = U_R = U_L$ и амплитуды силы токов

$$I_m = \frac{U_m}{Z}; I_R = \frac{U_R}{R}; I_L = \frac{U_L}{\omega L},$$

получаем

$$\frac{1}{Z} = \sqrt{\frac{1}{R^2} + \frac{1}{\omega^2 L^2}},$$

откуда полное сопротивление цепи при параллельном включении резистора и катушки

$$Z = \frac{R \omega L}{\sqrt{R^2 + \omega^2 L^2}}.$$

В данном случае $\varphi < 0$, т.е. ток опережает по фазе внешнее напряжение.

Ответ: 1) $Z = \sqrt{R^2 + (\omega L)^2}$; 2) $Z = \frac{R \omega L}{\sqrt{R^2 + \omega^2 L^2}}$

6. В цепи переменного тока (рис.) с частотой $v = 50$ Гц амплитуда силы тока внешней (неразветвленной) цепи равна нулю. Определите индуктивность L катушки, если электроемкость C конденсатора равна 10 мкФ.

Дано: $v = 50$ Гц; $I_m = 0$; $C = 10$ мкФ.

Найти: L .

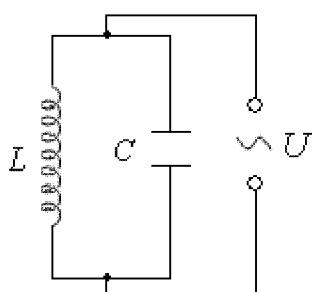


Рис.

Решение. В рассматриваемой параллельной цепи переменного тока, содержащей электроемкость C и индуктивность L , наблюдается резонанс токов. Амплитуда силы тока во внешней (неразветвленной) цепи

$$I_m = |I_C - I_L| = 0, \quad (1)$$

где I_C и I_L – соответственно амплитудные значения силы тока в обеих ветвях (содержащих C и L). Знак «минус» в формуле (1) показывает, что токи в обеих ветвях противоположны по знаку.

Из формулы (1) следует, что

$$I_C = I_L. \quad (2)$$

Поскольку имеем параллельную цепь, то амплитудные значения внешнего напряжения и напряжений на конденсаторе и катушке равны:

$$U_C = U_L = U_m.$$

Учитывая эту формулу, выражение (2) можем записать как

$$\frac{U_m}{R_C} = \frac{U_m}{R_L},$$

откуда следует, что емкостное реактивное $\left(R_C = \frac{1}{\omega C} \right)$ и индуктивное реактивное ($R_L = \omega L$) сопротивления равны, т.е.

$$\frac{1}{\omega C} = \omega L. \quad (3)$$

Так как $\omega = 2\pi\nu$, то из формулы (3) найдем индуктивность

$$L = \frac{1}{4\pi^2\nu^2 C} = 1,05 \text{ Гн.}$$

Ответ: $L = 1,05 \text{ Гн}$

7. В колебательном контуре, содержащем конденсатор емкостью $C = 5 \text{ нФ}$ и катушку индуктивностью $L = 10 \text{ мкГн}$ и активным сопротивлением $R = 0,2 \text{ Ом}$, поддерживаются незатухающие гармонические колебания. Определите амплитудное значение напряжения U_{Cm} на конденсаторе, если средняя мощность, потребляемая колебательным контуром, составляет 5 мВт .

Дано: $C = 5 \text{ нФ}$; $L = 10 \text{ мкГн}$; $R = 0,2 \text{ Ом}$; $\langle P \rangle = 5 \text{ мВт}$.

Найти: U_{Cm} .

Решение. Средняя мощность, потребляемая контуром,

$$\langle P \rangle = \frac{1}{2} RI_m^2, \quad (1)$$

где $I_m = U_{Cm}\omega C$ – амплитуда силы тока.

Так как в контуре поддерживаются незатухающие колебания, $\omega = \omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$.

Подставив эти выражения в формулу (1), получаем

$$\langle P \rangle = \frac{RU_{Cm}\omega^2 C^2}{2} = \frac{RU_{Cm}C}{2L},$$

откуда найдем амплитудное значение напряжения на конденсаторе

$$U_{Cm} = \sqrt{\frac{2L \langle P \rangle}{RC}} = 10 \text{ В.}$$

Ответ: $U_{Cm} = 10 \text{ В}$

2. Электромагнитные волны

1. Определите, во сколько раз изменится длина ультразвуковой волны при переходе ее из меди в сталь, если скорости распространения ультразвука в меди и стали соответственно равны $v_1 = 3,6 \text{ км/с}$ и $v_2 = 5,5 \text{ км/с}$.

Дано: $v_1 = 3,6 \text{ км/с}$, $v_2 = 5,5 \text{ км/с}$.

Найти: $\frac{\lambda_2}{\lambda_1}$.

Решение. При распространении волн частота колебаний не изменяется при переходе из одной среды в другую (она зависит только от свойств источника волн), т.е. $v_1 = v_2 = v$.

Связь длины λ волны с частотой v

$$\lambda = \frac{v}{\nu}, \quad (1)$$

где v – скорость волны.

Искомое отношение, согласно (1),

$$\frac{\lambda_2}{\lambda_1} = \frac{v_2}{v_1} = 1,53 \text{ (увеличится в 1,53 раза).}$$

Ответ: 1,53

2. Плоская электромагнитная волна распространяется в вакууме в соответствии с уравнениями

$$\vec{E}(\vec{r}, t) = \vec{E}_0 \cos(\omega t - \vec{k}\vec{r} + \varphi_0);$$

$$\vec{B}(\vec{r}, t) = \vec{B}_0 \cos(\omega t - \vec{k}\vec{r} + \varphi_0),$$

где $\vec{E}_0 = \{30; 30; 0\} \text{ мВ/м}$, вектор \vec{B} параллелен некоторому вектору $\vec{a} = \{-1; 1; 0\}$, $\omega = 3 \cdot 10^7 \text{ с}^{-1}$.

Найти: 1) направление распространения волны; 2) волновое число 3) максимальное значение плотности энергии волны в произвольной точке.

Решение. 1. Векторы \vec{E} , \vec{B} и \vec{k} составляют правовинтовую тройку. Это значит, что вектор \vec{k} сонаправлен векторному произведению $[\vec{E}, \vec{B}]$ или $[\vec{E}_0, \vec{a}]$. Воспользовавшись этим свойством, определим направление вектора \vec{k} , которое совпадает с направлением распространения электромагнитной волны

$$\left[\vec{E}_0, \vec{a} \right] = \begin{bmatrix} \vec{e}_x & \vec{e}_y & \vec{e}_z \\ E_{xo} & E_{yo} & 0 \\ a_x & a_y & 0 \end{bmatrix} = \vec{e}_z (E_{xo}a_y - E_{yo}a_x) = \vec{e}_z (30 + 30) \frac{\text{mB}}{\text{M}} = 60\vec{e}_z \frac{\text{mB}}{\text{M}}.$$

Следовательно, волна распространяется в направлении +OZ.

2. Волновое число находим по формуле $k = \frac{2\pi}{\lambda}$:

$$k = \frac{2\pi}{\lambda} = \frac{\omega}{c} = \frac{3 \cdot 10^7}{3 \cdot 10^8} \text{ m}^{-1} = 0,1 \text{ m}^{-1}.$$

3. Максимальное значение плотности энергии электромагнитного поля в любой точке пространства получим по формуле (15.3) при условии $E^2 = E_0^2$ и $B^2 = B_0^2$. Тогда

$$\omega_{\max} = \frac{\epsilon_0 E_0^2}{2} + \frac{B_0^2}{2\mu_0} = \frac{\epsilon_0 E_0^2}{2} + \frac{E_0^2}{2\mu_0 c^2} = \frac{\epsilon_0 E_0^2}{2} + \frac{\epsilon_0 E_0^2}{2} = \epsilon_0 E_0^2 = \epsilon_0 (E_{ox}^2 + E_{oy}^2).$$

Произведем вычисления

$$\omega_{\max} = 8,85 \cdot 10^{-12} (30^2 + 30^2) \cdot 10^{-6} \frac{\text{Дж}}{\text{м}^3} = 1,6 \cdot 10^{-14} \frac{\text{Дж}}{\text{м}^3}.$$

$$\text{Ответ: } \omega_{\max} = 1,6 \cdot 10^{-14} \frac{\text{Дж}}{\text{м}^3}$$