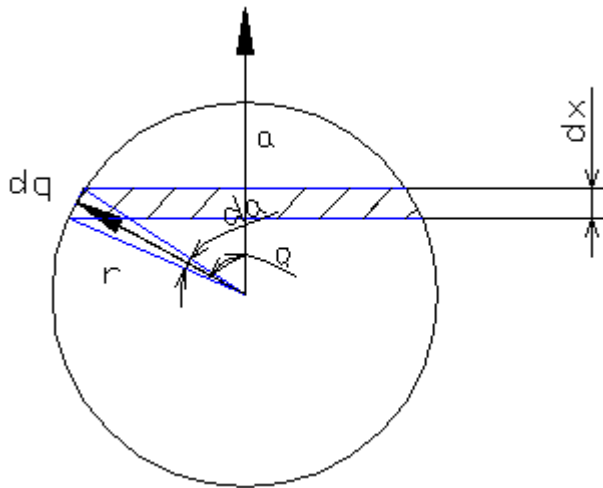


3.16



Совместим ось сферы с вектором \vec{a}
Разобьем на кольца бесконечно малой толщины dx
 α - угол между радиус-вектором \vec{r} до кольца и \vec{a}

$$\sigma = \vec{a} \cdot \vec{r} = a \cdot r \cdot \cos(\alpha)$$

E_k - поле, создаваемое кольцом в центре сферы

dE - поле, создаваемое бесконечно малым участком кольца, несущим заряд dq

$$dE = \frac{-1}{4 \cdot \pi \cdot \epsilon_0} \cdot \frac{dq}{r^2} \cdot \cos(\alpha) = \frac{-1}{4 \cdot \pi \cdot \epsilon_0} \cdot \frac{a \cdot r \cdot \cos(\alpha) \cdot dS}{r^2} \cdot \cos(\alpha)$$

$$E_k = \int \frac{-1}{4 \cdot \pi \cdot \epsilon_0} \cdot \frac{a \cdot r \cdot \cos(\alpha)}{r^2} \cdot \cos(\alpha) dS = \frac{-1}{4 \cdot \pi \cdot \epsilon_0} \cdot \frac{a \cdot r \cdot \cos(\alpha)}{r^2} \cdot \cos(\alpha) \cdot (2 \cdot \pi \cdot r \cdot \sin(\alpha))$$

$$d\alpha = r \cdot dr$$

$$E = \int_{-r}^r \frac{-1}{4 \cdot \pi \cdot \epsilon_0} \cdot (a \cdot \cos(\alpha)) \cdot \cos(\alpha) \cdot 2 \cdot \pi \cdot \sin(\alpha) dr = - \int_0^\pi \frac{1}{4 \cdot \pi \cdot \epsilon_0} \cdot a \cdot \cos(\alpha) \cdot \cos(\alpha) \cdot 2 \cdot \pi \cdot r \cdot \sin(\alpha) d\alpha = \frac{-1}{3} \cdot \epsilon_0 \cdot a \cdot r \quad \vec{E} = \frac{-\vec{a}}{3 \cdot \epsilon_0} \cdot r$$

3.48

$$\vec{E} = I(x, y, z) \cdot \vec{i} + J(x, y, z) \cdot \vec{j} + K(x, y, z) \cdot \vec{k}$$

$$\vec{E}_1 = a \cdot (y \cdot \vec{i} + x \cdot \vec{j})$$

$$\vec{E}_2 = 2 \cdot a \cdot x \cdot y \cdot \vec{i} + a \cdot (x^2 - y^2) \cdot \vec{j}$$

$$\vec{E}_3 = a \cdot y \cdot \vec{i} + (a \cdot x - b \cdot z) \cdot \vec{j} + b \cdot y \cdot \vec{k}$$

$$\varphi = - \int_{(0,0,0)}^{(x,y,z)} I(x, y, z) \cdot dx + J(x, y, z) \cdot dy + K(x, y, z) \cdot dz$$

$$\varphi = - \int_{(0,0,0)}^{(x,0,0)} I \cdot dx + J \cdot dy + K \cdot dz - \int_{(x,0,0)}^{(x,y,0)} I \cdot dx + J \cdot dy + K \cdot dz - \int_{(x,y,0)}^{(x,y,z)} I \cdot dx + J \cdot dy + K \cdot dz$$

$$\begin{array}{l} y=0 \\ z=0 \end{array} \quad \begin{array}{l} dx=0 \\ z=0 \end{array} \quad \begin{array}{l} dx=0 \\ dy=0 \end{array}$$

$$\varphi = - \int_0^x I(x, y, z) dx - \int_0^y J(x, y, z) dy - \int_0^z K(x, y, z) dz$$

$$\begin{array}{l} y=0 \\ z=0 \end{array} \quad \begin{array}{l} x=x \\ z=0 \end{array} \quad \begin{array}{l} x=x \\ y=y \end{array}$$

$$\vec{E}_1 = a \cdot (y \cdot \vec{i} + x \cdot \vec{j})$$

$$\vec{E}_2 = 2 \cdot a \cdot x \cdot y \cdot \vec{i} + a \cdot (x^2 - y^2) \cdot \vec{j}$$

$$\varphi_1 = - \int_0^x a \cdot y dx - \int_0^y a \cdot x dy = -a \cdot x \cdot y + C$$

$$\begin{array}{l} y=0 \\ x=x \end{array} \quad \begin{array}{l} x=x \\ y=y \end{array}$$

$$\varphi_2 = - \int_0^x 2 \cdot a \cdot x \cdot y dx - \int_0^y a \cdot (x^2 - y^2) dy = - \left(a \cdot x^2 \cdot y - \frac{1}{3} \cdot a \cdot y^3 \right) + C$$

$$\begin{array}{l} y=0 \\ x=x \end{array} \quad \begin{array}{l} x=x \\ y=y \end{array}$$

$$\vec{E}_3 = a \cdot y \cdot \vec{i} + (a \cdot x - b \cdot z) \cdot \vec{j} + b \cdot y \cdot \vec{k}$$

$$\varphi_3 = - \int_0^x a \cdot y dx - \int_0^y (a \cdot x - b \cdot z) dy - \int_0^z b \cdot y dz = - \int_0^y a \cdot x dy - \int_0^z b \cdot y dz = -y \cdot a \cdot x - z \cdot b \cdot y$$

$$\begin{array}{l} y=0 \\ z=0 \end{array} \quad \begin{array}{l} x=x \\ z=0 \end{array} \quad \begin{array}{l} x=x \\ y=y \end{array}$$

3.217

 Δn_i r $\eta = 2$

$$n = \sqrt{\frac{\Delta n_i}{r}}$$

 n_0 - число ионов после выключения источника Δn_r - количество рекомбинирующих ионов n - число ионов в данный момент времени

$$n_0 = n + \Delta n_r \cdot \Delta t \quad \Delta n_r = r \cdot n^2 \quad n_0 = n + r \cdot n^2 \cdot \Delta t$$

$$\eta = \frac{n_0}{n} \quad \eta = \frac{n + r \cdot n^2 \cdot \Delta t}{n} = 1 + r \cdot n \cdot \Delta t \quad \Delta t = \frac{(-1 + \eta)}{r \cdot n} \quad \Delta t = \frac{(-1 + \eta)}{r \cdot \sqrt{\frac{\Delta n_i}{r}}} = \frac{\eta - 1}{\sqrt{r \cdot \Delta n_i}}$$

3.239

$$B = b \cdot r^\alpha$$

 $j(r)$

Теорема о циркуляции вектора B

$$\int B \, dl = \mu_0 \cdot I$$

$$I = j \cdot S = \pi \cdot r^2 \cdot j \quad B \cdot 2 \cdot \pi \cdot r = \mu_0 \cdot \pi \cdot r^2 \cdot j$$

$$\int B \, dl = B \cdot 2 \cdot \pi \cdot r \quad j(r) = 2 \cdot \frac{B}{\mu_0 \cdot r} = 2 \cdot \frac{b \cdot r^{\alpha-1}}{\mu_0}$$

(все интегралы берутся по замкнутому контуру)

3.362

 ρ ε Пусть радиус внутренней сферы R_1 , внешней - R_2 Рассмотрим циркуляцию H по произвольной поверхности, находящейся на сфере радиуса r ($R_1 < r < R_2$)

$$\int H \, dl = \int j \, dS + \frac{d}{dt} \int D \, dS \quad D = \varepsilon \cdot \varepsilon_0$$

$$\text{закон Ома:} \quad j = \frac{1}{\rho} \cdot E \quad E = j \cdot \rho \quad D = \varepsilon \cdot \varepsilon_0 \cdot \rho \cdot j$$

$$\int H \, dl = \int j \, dS + \frac{d}{dt} \int D \, dS = \int j \, dS + \varepsilon \cdot \varepsilon_0 \cdot \rho \cdot \frac{d}{dt} \int j \, dS \quad \int j \, dS = I$$

$$\int H \, dl = I(t) + \left(\frac{d}{dt} I(t) \right) \cdot (\varepsilon \cdot \varepsilon_0 \cdot \rho) \quad (1)$$

$$\int j \, dS = I \quad \text{для сферы радиуса } r \quad S = 4 \cdot \pi \cdot r^2 \quad I = 4 \cdot \pi \cdot r^2 \cdot j \quad j = \frac{1}{\rho} \cdot E \quad I = 4 \cdot \pi \cdot r^2 \cdot \left(\frac{1}{\rho} \cdot E(r) \right)$$

$$\text{Применим теорему Гаусса для } E(r) \quad E(r) = \frac{1}{4 \cdot \pi \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0} \cdot \frac{q}{r^2} \quad I = 4 \cdot \pi \cdot r^2 \cdot \left[\frac{1}{\rho} \cdot \left(\frac{1}{4 \cdot \pi \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0} \cdot \frac{q(r)}{r^2} \right) \right] = \frac{1}{\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0} \cdot q(r)$$

$$I = -\frac{dq(r)}{dt} \quad \frac{q(r)}{\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0} = -\frac{dq(r)}{dt} \quad \int \frac{1}{\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0} \, dt = - \int \frac{1}{q(r)} \, dq(r) \quad q(r) = q_0 \cdot \exp\left(-\frac{t}{\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0}\right)$$

$$I(t) = \frac{d}{dt} q_0 \cdot \exp\left(-\frac{t}{\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0}\right) = \frac{-q_0}{\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0} \cdot \exp\left(-\frac{t}{\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0}\right)$$

Подставив $I(t)$ в (1), получаем:

$$\int H \, dl = \frac{-q_0}{\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0} \cdot \exp\left(-\frac{t}{\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0}\right) + \varepsilon \cdot \varepsilon_0 \cdot \rho \cdot \frac{d}{dt} \frac{-q_0}{\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0} \cdot \exp\left(-\frac{t}{\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0}\right)$$

$$\varepsilon \cdot \varepsilon_0 \cdot \rho \cdot \frac{d}{dt} \frac{-q_0}{\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0} \cdot \exp\left(-\frac{t}{\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0}\right) = \frac{d}{dt} -q_0 \cdot \exp\left(-\frac{t}{\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0}\right) = \frac{q_0}{\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0} \cdot \exp\left(-\frac{t}{\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0}\right)$$

$$\int H dl = \frac{-q_0}{\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0} \cdot \exp\left(\frac{-t}{\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0}\right) + \frac{q_0}{\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0} \cdot \exp\left(\frac{-t}{\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0}\right) = 0 \quad I_{cm} = I \quad j_{cm} = j$$

$$I_{cm} = \frac{q_0}{\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0} \cdot \exp\left(\frac{-t}{\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0}\right) = \frac{q}{(\rho \cdot \varepsilon \cdot \varepsilon_0)}$$

4.238

$$\varphi_2 > \varphi_1$$

Вектор E направлен от верхнего провода к нижнему, т. к. $\varphi_2 > \varphi_1$

Ток по цепи движется против часовой стрелки, следовательно между проводами вектор H направлен за плоскость рисунка 4.40

$\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H}$ Направление правого поворота от E к H указывает направо, следовательно справа - потребитель, т. к. к нему переносится энергия, слева - источник

4.249

$$a = 0.1 \cdot 10^{-9}$$

$$P = \frac{1}{4 \cdot \pi \cdot \varepsilon_0} \cdot \frac{2 \cdot q^2 \cdot a^2}{3 \cdot c^3}$$

$$a(t) = \frac{d^2}{dt^2} x(t)$$

$$\omega = 6.5 \cdot 10^{14}$$

Пусть $x(t)$ имеет вид: $x(t) = x_0 \cdot \sin(\omega \cdot t + \varphi)$

$$q = e$$

$$a(t) = \frac{d^2}{dt^2} x_0 \cdot \sin(\omega \cdot t + \varphi) \rightarrow a(t) = -x_0 \cdot \sin(\omega \cdot t + \varphi) \cdot \omega^2$$

$$P = \frac{1}{4 \cdot \pi \cdot \varepsilon_0} \cdot \frac{2 \cdot q^2 \cdot \left(-x_0 \cdot \sin(\omega \cdot t + \varphi) \cdot \omega^2\right)^2}{3 \cdot c^3}$$

Среднее значение для $\sin(x)$ на одном периоде равно $\frac{1}{\sqrt{2}}$ $\overline{\sin(x)} = \frac{1}{\sqrt{2}}$ $\overline{\sin(x)^2} = \frac{1}{2}$ $\bar{P} = \frac{P_{\max}}{2}$