будет в є раз меньше:

$$E = \frac{q}{2\pi\varepsilon_0 \varepsilon r}.$$

С другой стороны, мы можем использовать предыдущую формулу и для нахождения поля в диэлектрике:

$$E = \frac{q - \sigma_1 \cdot 2\pi R_1}{2\pi \varepsilon_0 r},$$

где R_1 — радиус внутренней поверхности цилиндра. Приравнивая последние два выражения, получим

$$\sigma_1 = \frac{(\varepsilon - 1)q}{2\pi\varepsilon R_1}.$$

Поскольку диэлектрик электронейтрален, то

$$2\pi R_2 \sigma_2^{} - 2\pi R_1^{} \sigma_1^{} = 0 \,, \label{eq:constraint}$$

где R_2 – радиус внешней поверхности цилиндра. Отсюда

$$\sigma_2 = \sigma_1 \frac{R_1}{R_2} = \frac{(\varepsilon - 1)q}{2\pi\varepsilon R_2}.$$

Вращение поляризационных зарядов эквивалентно току в соленоиде.

При расстояниях $r_{_{\rm H}} \le r \le R_{_1}$ (здесь $r_{_{\rm H}}$ – радиус заряженной нити) суммарное магнитное поле двух эквивалентных соленоидов с радиусами $R_{_1}$ и $R_{_2}$ равно нулю из-за электронейтральности диэлектрика.

Рассмотрим теперь пространство внутри диэлектрика при $R_1 < r < R_2$. Индукция магнитного поля, создаваемого вращающимися зарядами плотностью σ_1 , очевидно, равна нулю, а вращающиеся заряды плотностью σ_2 создают однородное магнитное поле. В формулу для индукции в соленоиде входит величина NI/L — это величина поверхностного тока на единицу длины соленоида. Эквивалентная величина для вращающихся поляризационных зарядов плотностью σ_2 равна

$$\frac{\omega}{2\pi} \cdot 2\pi R_2 \sigma_2 = \omega R_2 \sigma_2 = \frac{\omega(\varepsilon - 1)q}{2\pi\varepsilon} .$$

Окончательное выражение для величины индукции будет таким:

$$B = \frac{\mu_0 \omega(\epsilon - 1)q}{2\pi\epsilon}$$
 = 1,33 · 10⁻¹¹ Tπ.

Индукция внутри диэлектрика параллельна нити и направлена вертикально вверх.

Во внешнем пространстве индукция магнитного поля равна нулю.

Задача 6*. На двух горизонтальных параллельных и проводящих рельсах, расстояние между которыми l,

расположены два проводящих и отстоящих друг от друга на расстояние в стержня, каждый массой т. Омическое сопротивление каждого стержня R, а омическим сопротивлением рельсов можно пренебречь.

На каком расстоянии друг от друга окажутся стержни после включения внешнего однородного магнитного поля с индукцией \vec{B} ? Вектор индукции перпендикулярен плоскости стержней и рельсов.

Сначала обсудим процесс установления магнитного поля, который осуществляется быстро, но за конечное время. Рассмотрим произвольный момент времени, когда еще происходит нарастание индукции магнитного поля. Нарастающее магнитное поле приводит к появлению вихревого электрического поля. Если магнитное поле симметрично относительно центра прямоугольника, образованного рельсами и стержнями, то силовые линии вихревого электрического поля будут иметь вид концентрических окружностей (рис.10). Работа по перемещению единичного положительного заряда в вихревом поле вдоль замкнутого контура равна ЭДС индукции

$$\mathbf{E}_i = -\frac{d\Phi}{dt} = -lb\,\frac{dB}{dt}\,.$$

В нашем контуре будет течь ток

$$I = \frac{\left|\mathbb{E}_{i}\right|}{2R} = \frac{lb}{2R} \frac{dB}{dt}.$$

Сила, действующая на каждый из стержней, равна

$$F = IlB = \frac{l^2b}{2R}B\frac{dB}{dt} = \frac{l^2b}{4R}\frac{d(B^2)}{dt}.$$

Уравнение движения каждого стержня имеет вид

$$m\frac{dv}{dt} = \frac{l^2b}{4R}\frac{d(B^2)}{dt},$$

или

$$dv = \frac{l^2 b}{4mR} d(B^2).$$

Мы нашли связь бесконечно малого

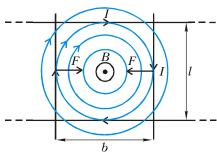


Рис. 10

изменения скорости стержня с бесконечно малым приращением квадрата индукции поля. Для полных приращений получим

$$\int_{0}^{v_0} dv = \int_{0}^{B_0} \frac{l^2 b}{4mR} d(B^2).$$

Отсюда найдем конечную скорость стержней:

$$v_0 = \frac{l^2 b B_0^2}{4mR} \,.$$

Теперь рассмотрим второй этап, когда мы имеем стационарное однородное магнитное поле с индукцией B_0 . В начальный момент времени два стержня находятся на расстоянии b друг от друга и имеют начальные скорости, равные υ_0 и направленные навстречу друг другу. На рисунке 11 изображены стержни в произвольный момент времени, когда их координаты равны

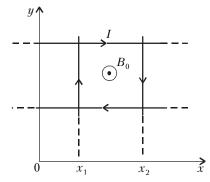
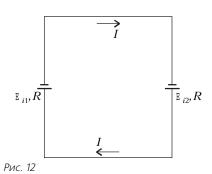


Рис. 11



 x_1 и x_2 . Пусть в этот момент в контуре течет ток I по часовой стрелке. Запишем, уравнения движения стрежней:

$$mx_1'' = lIB_0,$$

$$mx_2'' = -lIB_0.$$

Эквивалентная электрическая схема контура изображена на рисунке 12, где $\mathbb{E}_{i1} = -x_1'lB_0 - \exists \mathsf{JC}$ индукции,

(Окончание см. на с. 55)