

Емкость двухслойного цилиндрического конденсатора

Рассчитать емкость на единицу длины двухслойного цилиндрического конденсатора

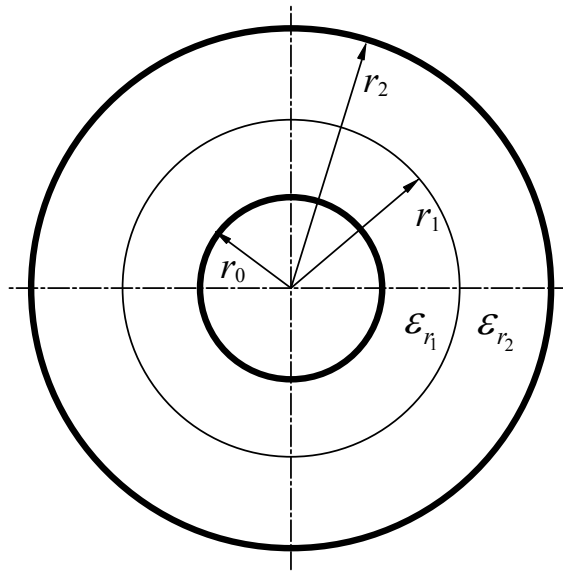


Рис. 1

Решение

1 Внутри металлической центральной жилы конденсатора радиуса r_0 поля не будет: $E = 0$. Все точки центральной жилы конденсатора имеют один и тот же потенциал.

Полагаем длину конденсатора L значительно больше наружного радиуса r_2 . Очевидно, что в силу $L \gg r_2$ его поле симметрично относительно любой плоскости, перпендикулярной к оси конденсатора.

В этом случае вектор напряженности электрического поля \vec{E} имеет в любой точке, лежащей на цилиндрической поверхности радиуса r , единственную радиальную составляющую. В любой точке поверхности постоянного радиуса значение вектора \vec{E} постоянно.

2 Рассмотрим слои диэлектриков.

2.1 Область I (рис. 2) $r_0 < r < r_1$.

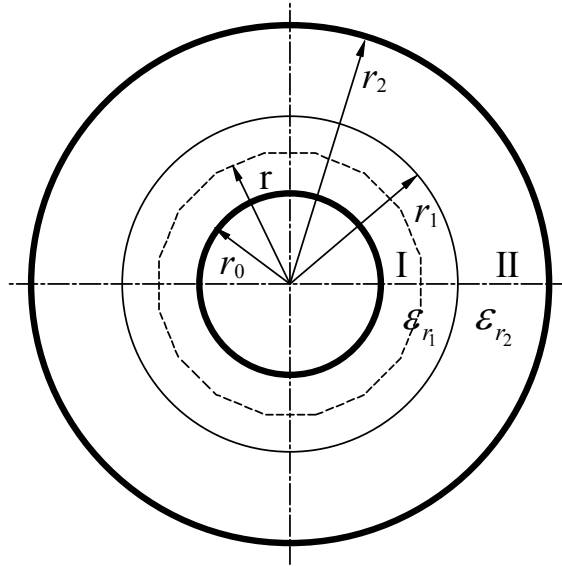


Рис. 2

По теореме Гаусса

$$\oint_S \vec{E}_1 d\vec{S} = \oint_S E_1 dS = E_1 \oint_S dS = E_1 \cdot 2\pi r L = \frac{q}{\varepsilon_{r1} \varepsilon_0},$$

где q – заряд в области цилиндра радиуса $r < r_1$ (заряд центральной обкладки конденсатора длиной L); ε_{r1} – относительная диэлектрическая проницаемость слоя диэлектрика ($r_0 < r < r_1$); $\varepsilon_0 = 8,85 \cdot 10^{-12} \frac{\Phi}{\text{м}}$ – диэлектрическая постоянная.

Находим

$$E_1 \cdot 2\pi r L = \frac{q}{\varepsilon_{r1} \varepsilon_0}; E_1 = \frac{\tau}{2\pi \cdot \varepsilon_{r1} \varepsilon_0} \frac{1}{r},$$

где τ – линейная плотность зарядов центральной обкладки конденсатора.

Тогда решение для области I

$$E_1(r) = \frac{\tau}{2\pi \cdot \varepsilon_{r1} \varepsilon_0} \frac{1}{r}.$$

Потенциал в области I

$$\begin{aligned} \varphi_1(r) &= -\int \vec{E}_1 d\vec{r} + C_1 = -\int E_1 dr + C_1 = \\ &= -\int \frac{\tau}{2\pi \varepsilon_0 \varepsilon_{r1}} \frac{1}{r} dr + C_1 = -\frac{\tau}{2\pi \varepsilon_0 \varepsilon_{r1}} \int \frac{1}{r} dr + C_1 = \\ &= -\frac{\tau}{2\pi \varepsilon_0 \varepsilon_{r1}} \ln r + C_1. \end{aligned}$$

Для области I (рис. 2) $r_0 < r < r_1$ получили:

$$E_1(r) = \frac{\tau}{2\pi\epsilon_{r1}\epsilon_0} \frac{1}{r};$$

$$\varphi_1(r) = -\frac{\tau}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r1}} \ln r + C_1,$$

где C_1 – постоянная интегрирования для первой области.

2.2 Область II (рис. 3) $r_1 < r < r_2$.

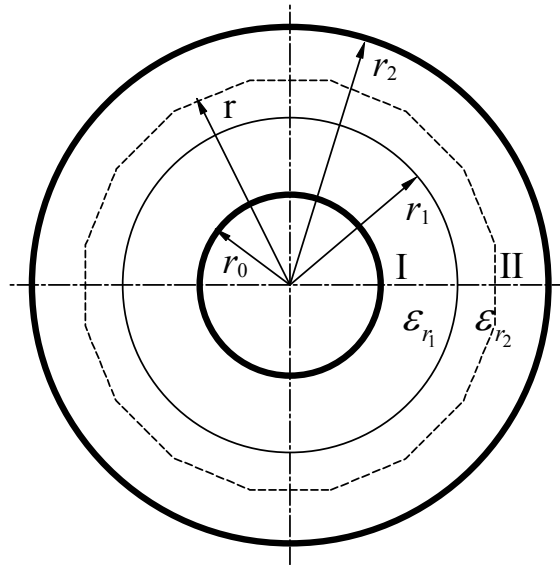


Рис. 3

По теореме Гаусса

$$\oint_S \vec{E}_2 d\vec{S} = \oint_S E_2 dS = E_2 \oint_S dS = E_2 \cdot 2\pi r L = \frac{q}{\epsilon_{r2}\epsilon_0},$$

где q – заряд в области цилиндра радиуса $r < r_2$ (заряд центральной обкладки конденсатора длиной L); ϵ_{r2} – относительная диэлектрическая проницаемость слоя диэлектрика ($r_1 < r < r_2$); $\epsilon_0 = 8,85 \cdot 10^{-12} \frac{\Phi}{\text{м}}$ – диэлектрическая постоянная.

Находим

$$E_2 \cdot 2\pi r L = \frac{q}{\epsilon_{r2}\epsilon_0}; \quad E_2 = \frac{\tau}{2\pi \cdot \epsilon_{r2}\epsilon_0} \frac{1}{r}.$$

Тогда решение для области II

$$E_2(r) = \frac{\tau}{2\pi \cdot \epsilon_{r2}\epsilon_0} \frac{1}{r}.$$

Потенциал области

$$\varphi_2(r) = -\int \vec{E}_2 d\vec{r} + C_2 = -\frac{\tau}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r2}} \ln r + C_2.$$

Для области II (рис. 3) $r_1 < r < r_2$ получили:

$$E_2(r) = \frac{\tau}{2\pi\epsilon_{r2}\epsilon_0} \frac{1}{r};$$

$$\varphi_2(r) = -\frac{\tau}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r2}} \ln r + C_2,$$

где C_2 – постоянная интегрирования для второй области.

3 Определим постоянные интегрирования.

Полагаем потенциал наружной оболочки конденсатора равным нулю (заземляем наружную оболочку)

$$\varphi_2(r_2) = -\frac{\tau}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r2}} \ln r \Big|_{r=r_2} + C_2 = 0.$$

Откуда

$$C_2 = \frac{\tau}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r2}} \ln r_2;$$

$$\varphi_2(r) = -\frac{\tau}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r2}} \ln r + \frac{\tau}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r2}} \ln r_2 = \frac{\tau}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r2}} \ln \frac{r_2}{r}.$$

Из условия непрерывности потенциала на границе области I и II

$$\varphi_1(r_1) = \varphi_2(r_1).$$

Откуда

$$-\frac{\tau}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r1}} \ln r_1 + C_1 = \frac{\tau}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r2}} \ln \frac{r_2}{r_1};$$

$$C_1 = \frac{\tau}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r1}} \ln r_1 + \frac{\tau}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r2}} \ln \frac{r_2}{r_1};$$

$$\begin{aligned} \varphi_1(r) &= -\frac{\tau}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r1}} \ln r + \frac{\tau}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r1}} \ln r_1 + \frac{\tau}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r2}} \ln \frac{r_2}{r_1} = \\ &= \frac{\tau}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r1}} \ln \frac{r_1}{r} + \frac{\tau}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r2}} \ln \frac{r_2}{r_1}. \end{aligned}$$

4. Определим линейную плотность заряда τ конденсатора из условия

$$U = \varphi(r_0) - \varphi(r_2).$$

Находим

$$U = \frac{\tau}{2\pi\varepsilon_0\varepsilon_{r1}} \ln \frac{r_1}{r_0} + \frac{\tau}{2\pi\varepsilon_0\varepsilon_{r2}} \ln \frac{r_2}{r_1}.$$

Откуда

$$\tau = \frac{U}{\frac{1}{2\pi\varepsilon_0\varepsilon_{r1}} \ln \frac{r_1}{r_0} + \frac{1}{2\pi\varepsilon_0\varepsilon_{r2}} \ln \frac{r_2}{r_1}}. \quad (1)$$

5. Емкость на единицу длины

$$C_0 = \frac{C}{L} = \frac{q}{U} = \frac{\tau}{U}. \quad (2)$$

Емкость на единицу длины двухслойного цилиндрического конденсатора по формулам (1) и (2)

$$C_0 = \frac{\tau}{U} = \frac{1}{\frac{1}{2\pi\varepsilon_0\varepsilon_{r1}} \ln \frac{r_1}{r_0} + \frac{1}{2\pi\varepsilon_0\varepsilon_{r2}} \ln \frac{r_2}{r_1}}.$$