

### Задача № 137

Заряд  $q = -5 \cdot 10^{-7} \text{ Кл}$  равномерно распределен по всему объему однородного сферического диэлектрика ( $\epsilon = 3$ ) радиусом  $R = 5,0 \text{ см}$ .

Построить графики функций  $f_1 = \varphi_1(r)$  и  $f_2 = \varphi_2(r)$  для случаев:

$$1) \ r \leq R; \quad 2) \ r \geq R$$

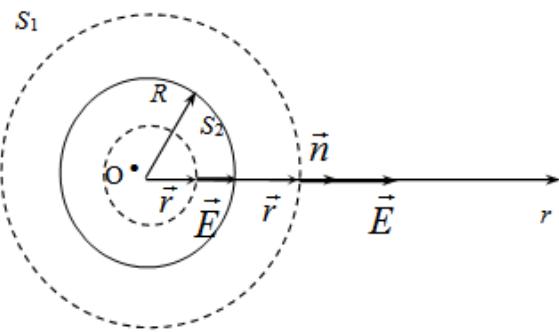
Вычислить разность потенциалов  $\Delta\varphi$  между точками  $r_1 = 1 \text{ см}$  и  $r_2 = 8 \text{ см}$

**Дано:**  $q = -5 \cdot 10^{-7} \text{ Кл}$ ,  $\epsilon = 3$ ,  $R = 5 \text{ см} = 0,05 \text{ м}$ ,  $r_1 = 1 \text{ см} = 0,01 \text{ м}$ ,  $r_2 = 8 \text{ см} = 0,08 \text{ м}$ ,

$$1) \ r \leq R; \quad 2) \ r \geq R$$

**Найти:** 1)  $f_1 = \varphi_1(r)$ ;  $f_2 = \varphi_2(r)$ ; 2)  $\Delta\varphi = ?$

**Рисунок:**



Физический смысл имеет только разность потенциалов, и если в задаче требуется найти значение потенциала в некоторой точке, то предполагается, что его значение в другой точке известно. Такой общепринятой во многих случаях является точка, бесконечно удаленная от заряженного объекта ( $r \rightarrow \infty$ ), где потенциал полагается равным нулю. Значение же его в центре шара зависит от характера распределения заряда. Поскольку этот характер различен внутри и вне шара, необходимо решать последовательно внешнюю задачу (чтобы найти потенциал на поверхности шара), а затем – внутреннюю. Поле однородно заряженного шара центрально-симметрично, т.е. вектор напряженности выражается через радиус - вектор  $\vec{r}$ , как:  $\vec{E} = E(r) \frac{\vec{r}}{r}$  (см. рис.).

$$E_r = -\frac{d\varphi}{dr}.$$

В таком поле потенциал связан с напряженностью соотношением:

Получим выражение для напряженности.

Для этого воспользуемся теоремой Остроградского – Гаусса:

$$\oint_S (\vec{E} \cdot d\vec{S}) = \frac{1}{\epsilon_0} \sum_i^n q_i = \frac{q}{\epsilon_0} \text{ и запишем выражение для потока вектора } E$$

через концентрическую с шаром сферическую поверхность  $S_1$  некоторого радиуса  $r > R$ :

$$\Phi = \oint_{S_1} (\vec{E} \cdot d\vec{S}) = \oint_{S_1} (E(r) \frac{r}{r} \vec{n} dS) = \oint_{S_1} E(r) dS = E(r) \cdot 4\pi r^2 \quad (1)$$

Здесь учтено, что скалярное произведение вектора  $\frac{r}{r}$  на единичный вектор нормали  $\vec{n}$  к сферической поверхности  $\left( \frac{r}{r} \cdot \vec{n} \right) = 1$ . Поверхность  $S_1$  охватывает весь заряженный шар, тогда:

$$E \cdot 4\pi r^2 = \frac{q}{\epsilon_0} \quad (2)$$

$$\text{Итак, для } r > R \text{ получаем: } E = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2}, \quad (3)$$

$$\text{Откуда: } d\varphi = -\frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr \quad (4)$$

В результате интегрирования в пределах от точки с произвольным  $r$  до точки  $r \rightarrow \infty$ , где  $\varphi = 0$ , получаем:

$$\int_{\varphi}^0 d\varphi = - \int_r^{\infty} \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr \quad (5)$$

$$\text{или: } \varphi = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r} \quad (6)$$

$$\text{В частности, при } r \rightarrow R \text{ получаем: } \varphi(R) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R} \quad (7)$$

Теперь при решении внутренней задачи точка на поверхности шара ( $r = R$ ) будет выступать как точка с известным значением потенциала, задаваемым формулой (7).

Опять рассмотрим сферическую поверхность  $S_2$ , построенную теперь уже внутри шара, т.е.  $r < R$ . Поток вектора напряженности через нее по-прежнему выражается формулой (1). Но охваченный ею заряд  $q'$  меньше заряда шара  $q$ . При постоянной объемной плотности заряда  $\rho$ :

$$q' = \rho(4/3)\pi r^3, \quad q = \rho(4/3)\pi R^3. \quad (8)$$

Исключая  $\rho$ , получим:  $q' = q \frac{r^3}{R^3}$  (9)

Тогда согласно формуле  $\oint_S (\vec{E} \cdot d\vec{S}) = \frac{1}{\epsilon\epsilon_0} \sum_i^n q_i = \frac{q}{\epsilon\epsilon_0}$  получаем:

$$4\pi r^2 E = \frac{qr^3}{\epsilon\epsilon_0 R^3} \quad (10)$$

Итак, для  $r < R$  получаем:  $E = \frac{q}{4\pi\epsilon\epsilon_0 R^3} r$  (11)

Заметим, что при  $r = R$  формулы (3) и (11) дают одинаковое значение:

$$E(R) = \frac{q}{4\pi\epsilon\epsilon_0 R^2} \quad (12)$$

Тогда потенциал равен:  $d\varphi = -Edr = -\frac{q}{4\pi\epsilon\epsilon_0 R^3} r dr$  (13)

Интегрируя в пределах от произвольного  $r$  до  $R$ , получаем:

$$\varphi(R) - \varphi = \frac{q}{8\pi\epsilon\epsilon_0 R^3} (r^2 - R^2) \quad (14)$$

Подставляя  $\varphi(R)$  из (7), после преобразований получаем зависимость потенциала от координаты внутри шара:

$$\varphi(r) = \frac{3q}{8\pi\epsilon\epsilon_0 R} \left( 1 - \frac{r^2}{3R^2} \right) \quad (15)$$

В частности, при  $r = 0$ , т.е. в центре шара по формуле (15):

$$\varphi(0) = \frac{3q}{8\pi\epsilon_0 R} = \frac{3 \cdot 5 \cdot 10^{-7}}{8\pi \cdot 3 \cdot 8,85 \cdot 10^{-12} \cdot 0,05} = 45 \cdot 10^3 B = 45 \kappa B$$

где  $\epsilon_0 = 8,85 \cdot 10^{-12} \text{ Ф/м}$  - электрическая постоянная.

При  $r = r_1 = 1 \text{ см}$  по формуле (15):

$$\varphi(r_1) = \frac{3 \cdot 5 \cdot 10^{-7}}{8\pi \cdot 3 \cdot 8,85 \cdot 10^{-12} \cdot 0,05} \left( 1 - \frac{(0,01)^2}{3 \cdot (0,05)^2} \right) = 44,4 \cdot 10^3 B = 44,4 \kappa B$$

При  $r = R$  по формуле (15):

$$\varphi(R) = \frac{3q}{8\pi\epsilon_0 R} \left( 1 - \frac{R^2}{3R^2} \right) = \frac{3 \cdot 5 \cdot 10^{-7}}{8\pi \cdot 3 \cdot 8,85 \cdot 10^{-12} \cdot 0,05} \cdot \frac{2}{3} = 30 \cdot 10^3 B = 30 \kappa B$$

Для точек вне шара  $r > R$ , которые находятся в вакууме, потенциал

поля будет определяться как:

$$\varphi(r) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0(r - R)} \quad (16)$$

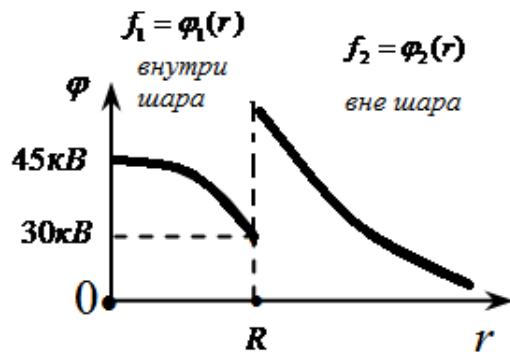
Найдем потенциал для точки  $r_2 = 8 \text{ см}$ :

$$\varphi(r_2) = \frac{5 \cdot 10^{-7}}{4\pi \cdot 8,85 \cdot 10^{-12} \cdot (0,08 - 0,05)} = 149,9 \cdot 10^3 B = 149,9 \kappa B$$

Найдем разность потенциалов  $\Delta\varphi$  между точками  $r_1$  и  $r_2$ :

$$\Delta\varphi = \varphi(r_2) - \varphi(r_1) = 149,9 \kappa B - 44,4 \kappa B = 105,5 \kappa B$$

Построим **графики функций**  $f_1 = \varphi_1(r)$  и  $f_2 = \varphi_2(r)$  для обоих случаев:



**Ответ:**  $\Delta\varphi = 105,5 \kappa B$