

2.1.3 Примеры решения задач

1 пример

Задан потенциал $\varphi = 2 \cdot r^2 - 4$, где r - цилиндрическая координата. Определить объёмную плотность заряда, создающего это поле.

Решение:

По заданному закону распределения потенциала в пространстве $\varphi(r, \alpha, z)$ найти распределение свободных зарядов (с помощью уравнения Пуассона). Записываем уравнение Пуассона (12)

$$\nabla^2 \varphi = -\frac{\rho}{\varepsilon_0}$$

в нашем случае поле зависит от r , поэтому расписываем уравнение в цилиндрической системе координат только для r координаты

$$\frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial \varphi}{\partial r} \right) = -\frac{\rho}{\varepsilon_0} \quad (18)$$

последовательно дифференцируя его, находим выражение для объёмной плотности заряда

$$\frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (r \frac{\partial \varphi}{\partial r}) = -\frac{\rho}{\varepsilon_0} \quad \frac{\partial r}{r} = -\frac{\rho}{\varepsilon_0} \quad \rho = -8\varepsilon_0.$$

Ответ: $\rho = -8\varepsilon_0$.

2 пример

Из плоского катода К вылетают электроны в направлении плоского анода А. расстояние между электродами много меньше их размеров. Потенциал электрического поля между электродами меняется по закону $\varphi = kx^{4/3}$, где k - const.

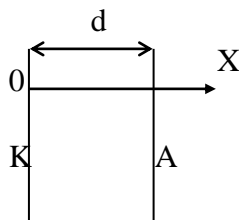


Рис.1

Определить распределение зарядов в области между электродами и на электродах.

Решение:

Каково распределение объемной плотности зарядов ρ в области между электродами? Каким уравнением нужно воспользоваться для этой цели?

Здесь также можно воспользоваться уравнением Пуассона (12)

$$\nabla^2 \varphi = -\frac{\rho}{\varepsilon}$$

Как видно из условия задачи поле зависит только от координаты X (краевыми эффектами пренебрегаем). Поэтому получим

$$\rho(x) = -\varepsilon \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} = -\frac{4}{9} \kappa \varepsilon x^{-2/3} \quad (19)$$

Определяем плотность поверхностных зарядов на катоде и на аноде. Для этого нужно воспользоваться граничными условиями для границы раздела металл-диэлектрик

$$\frac{\partial \varphi}{\partial n} = -\frac{\xi}{\varepsilon} \quad (20)$$

(обратить внимание на правильный выбор направления нормали). В нашем случае нормалью к катоду будет ось X . Поэтому поверхностная плотность заряда на катоде будет

$$\left. \frac{\partial \varphi}{\partial x} \right|_{x=0} = -\frac{\xi}{\varepsilon}$$

$$\xi_k = -\varepsilon \left. \frac{\partial \varphi}{\partial x} \right|_{x=0} = -\frac{4}{3} \kappa \varepsilon x^{1/3} \Big|_{x=0} = 0$$

Аналогично нормаль к аноду противоположна по направлению оси X . Поэтому для анода

$$\xi_a = \varepsilon \left. \frac{\partial \varphi}{\partial x} \right|_{x=d} = \frac{4}{3} \kappa \varepsilon d^{1/3} \quad (21)$$

Движение электронов от катода к аноду приводит к появлению тока. По первому закону Кирхгофа величина этого тока в любом сечении, параллельном плоскостям катода и анода, должна быть той же, следовательно, неизменной должна быть и плотность тока j , которая в данном случае сводится к плотности тока переноса

$$\vec{j} = \rho \vec{v} = const \quad (22)$$

где v – скорость движения заряда.

$$\text{Отсюда} \quad \rho \sim \frac{1}{v} \quad (23)$$

Вылетевший из катода электрон имеет скорость v , близкую к нулевой. По мере удаления от катода электрон разгоняется, v растет и ρ непрерывно падает. Так как энергия

$$\begin{aligned} W &= \frac{mv^2}{2} = qU \\ \text{то} \quad v &\sim \sqrt{\varphi} \end{aligned} \quad (24)$$

$$\text{и} \quad \rho \sim \varphi^{-1/2}$$

Посмотрим, как из решения данной задачи следует закон степени $3/2$, связывающий ток и напряжение в плоском диоде

$$\text{а) } \frac{mv^2}{2} = e\varphi, \quad v = \sqrt{\frac{2e\varphi}{m}};$$

$$\text{б) } j = \rho v, \quad \rho = -\frac{4}{9} \kappa \varepsilon x^{-2/3} = -\frac{4}{9} \varepsilon x^{-2} \varphi;$$

$$\text{в) } i = \rho v S = \sqrt{\frac{2e\varphi}{m}} \cdot \left(-\frac{4}{9} \varepsilon x^{-2} \varphi \right) S.$$

Полагая $x = d$, и следовательно,

$$i = -\frac{4}{9} \frac{\varepsilon}{d^2} S \sqrt{\frac{2e}{m}} \cdot U^{3/2} = cU^{3/2}.$$

3 пример

Получить выражение потенциала для плоского конденсатора, изображенного на рис.2.

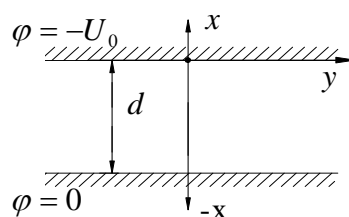


Рис.2

Решение:

Поле внутри плоского конденсатора описывается уравнением Лапласа в декартовой системе координат и является функцией только координаты X .

$$\nabla^2 \varphi = 0 \quad \frac{d^2 \varphi}{dx^2} = 0$$

дважды интегрируя, находим выражение для потенциала внутри конденсатора

$$\varphi = C_1 x + C_2 \quad (25)$$

Удовлетворим граничные условия. При $x=0$ (на верхней пластине конденсатора) потенциал $\varphi = \varphi_2 = -U_0$. Получаем $C_2 = -U_0$. Тогда (25), примет вид

$$\varphi = C_1 x - U_0 \quad (26)$$

При $X = d$ $\varphi = 0$, тогда подставляя в (26) $0 = C_1 d - U_0$ находим C_1
 $C_1 = + U_0/d$. Значит, конечный результат для φ будет

$$\varphi = -\frac{U_0 x}{d} - U_0.$$

Ответ: $\varphi = -\frac{U_0}{d} \cdot x - U_0$.

4 пример

Получите выражение потенциала φ в точке M , создаваемое точечным зарядом q , расположенным над идеально проводящей плоскостью на высоте h (см. рис.3).

Решение:

Используя метод зеркальных изображений и метод суперпозиции, записываем для потенциала в точке M выражение

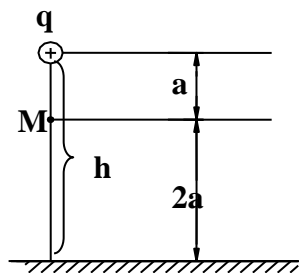


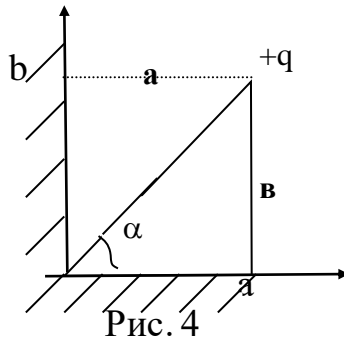
Рис. 3

$$\varphi = \frac{q}{4\pi\epsilon a} - \frac{q}{4\pi\epsilon 5a} = \frac{4q}{20\pi\epsilon a} = \frac{q}{5\pi\epsilon a}$$

Ответ: $\varphi = \frac{q}{5 \cdot \pi \cdot \epsilon \cdot a}$.

5 пример

Найти силу, действующую на точечный заряд q , помещенный на расстояниях $a = 4$ см и $b = 3$ см от двух проводящих полуплоскостей, образующих между собой прямой угол (рис.4).



Решение:

Применяем метод зеркальных изображений. Так как заряд $+q$ находится в соседстве с проводящими плоскостями, то можно подобрать дополнительные заряды $1(+q)$, $2(-q)$, $3(-q)$, как показано на рис. 5, являющиеся зеркальным изображением заданного. Определяем силу (направление силы от плюса к минусу), действующую на заряд q со стороны трех эквивалентных зарядов (рис.6). Согласно принципу суперпозиции на заряд действуют 3 силы.

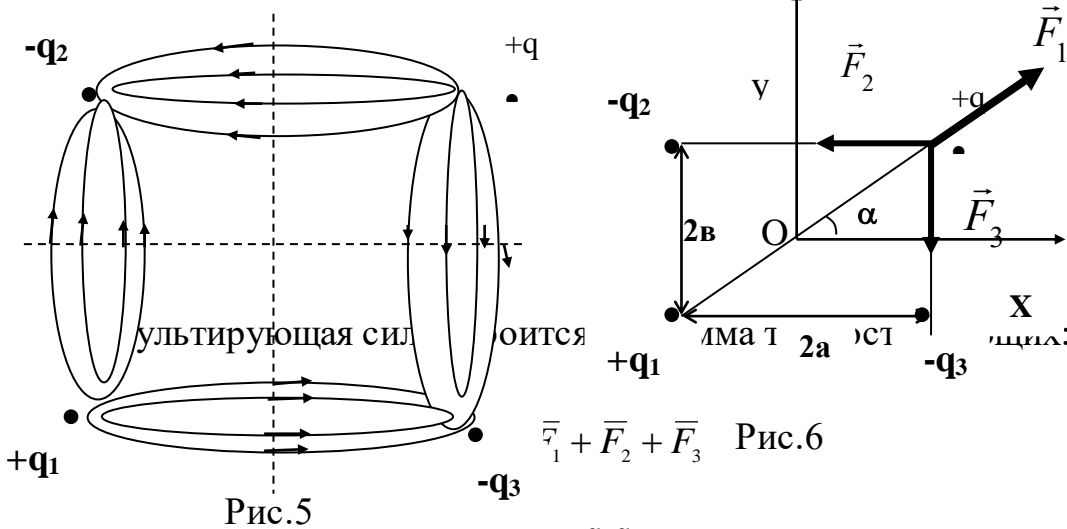


Рис.6 $\vec{F}_1 + \vec{F}_2 + \vec{F}_3$

где $\vec{F}_i = \frac{q_1 q_2}{4\pi\epsilon r_i^2}$ - закон Кулона (27)

Находим расстояния r_1, r_2, r_3 между зарядами

$$r_1 (+q_1 - +q) = 2a$$

$$r_2 (-q_2 - +q) = \sqrt{4a^2 + 4b^2}$$

$$r_3 (-q^3 - +q) = 2b$$

$$\bar{F}_1 = (\bar{x}_0 \cos \alpha + \bar{y}_0 \sin \alpha) \cdot \frac{q^2}{4\pi\epsilon\sqrt{4a^2 + 4b^2}} = \left(\bar{x}_0 \frac{a}{\sqrt{a^2 + b^2}} + \bar{y}_0 \frac{b}{\sqrt{a^2 + b^2}} \right) \cdot \frac{q^2}{8\pi\epsilon}$$

$$\bar{F}_2 = -\bar{x}_0 \frac{q^2}{2a\pi\epsilon}$$

$$\bar{F}_3 = -\bar{y}_0 \frac{q^2}{2b\pi\epsilon}$$

$$\bar{F} = \frac{q^2}{\pi\epsilon} \left[\bar{x}_0 \left(\frac{4}{5 \cdot 8} - \frac{1}{8} \right) + \bar{y}_0 \left(\frac{3}{5 \cdot 8} - \frac{1}{6} \right) \right] \approx -\frac{q^2}{\pi\epsilon} (1,025\bar{x}_0 + 0,025\bar{y}_0).$$

