

3.2 Граничные условия на поверхности раздела двух проводящих сред

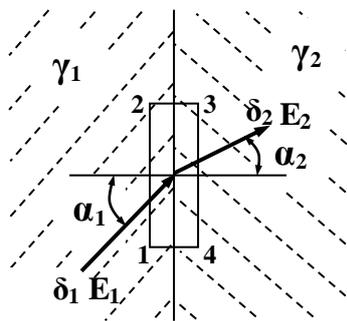


Рисунок 3.2.

Определим количественную связь между векторами \mathbf{E}_1 и \mathbf{E}_2 , δ_1 и δ_2 на границе раздела двух проводящих сред с разными удельными проводимостями γ . Для этого на границе раздела выделим замкнутую поверхность 1, 2, 3, 4, 1. Проинтегрируем вдоль обозначенного контура и В соответствии с разделом 13.4 получим:

$$\oint_{12341} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = \mathbf{E}_1 \sin \alpha_1 l_{12} - \mathbf{E}_2 \sin \alpha_2 l_{34} = 0.$$

12341

$$\mathbf{E}_1 \sin \alpha_1 = \mathbf{E}_2 \sin \alpha_2. \quad (3.3)$$

Или

$$\mathbf{E}_{\tau_1} = \mathbf{E}_{\tau_2}. \quad (3.4)$$

Из уравнения (3.4) следует, что на границе раздела двух проводящих сред тангенциальные составляющие вектора напряженности электрического поля равны друг другу.

Для определения граничных условий для вектора δ выделим элементарный объем с замкнутой поверхностью на границе раздела двух сред и определим поток вектора δ сквозь замкнутую поверхность, $\oint_S \delta \cdot d\mathbf{S} = 0$.

По аналогии с разделом 2.4 получим:

$$-\delta_1 \cos \alpha_1 S_1 + \delta_2 \cos \alpha_2 S_2 = 0.$$

$$\delta_1 \cos \alpha_1 = \delta_2 \cos \alpha_2.$$

$$\delta_{n_1} = \delta_{n_2}. \quad (3.5)$$

Нормальные составляющие векторов плотности тока на границе раздела двух сред равны друг другу.

Взяв отношение уравнения (3.3) к (3.5) уравнению получим:

$$\frac{\operatorname{tg} \alpha_1}{\operatorname{tg} \alpha_2} = \frac{\gamma_1}{\gamma_2}. \quad (3.6)$$

Таким образом, поскольку $\delta = \gamma \mathbf{E}$ имеем, что на границе раздела двух проводящих сред с разными удельными проводимостями γ полные значения векторов \mathbf{E} и δ изменяются скачком.

$$\left. \begin{array}{l} \delta_{n_1} = \gamma_1 \mathbf{E}_{n_1} \\ \delta_{n_2} = \gamma_2 \mathbf{E}_{n_2} \end{array} \right\} \Rightarrow \frac{\gamma_1}{\gamma_2} = \frac{\mathbf{E}_{n_2}}{\mathbf{E}_{n_1}}.$$

