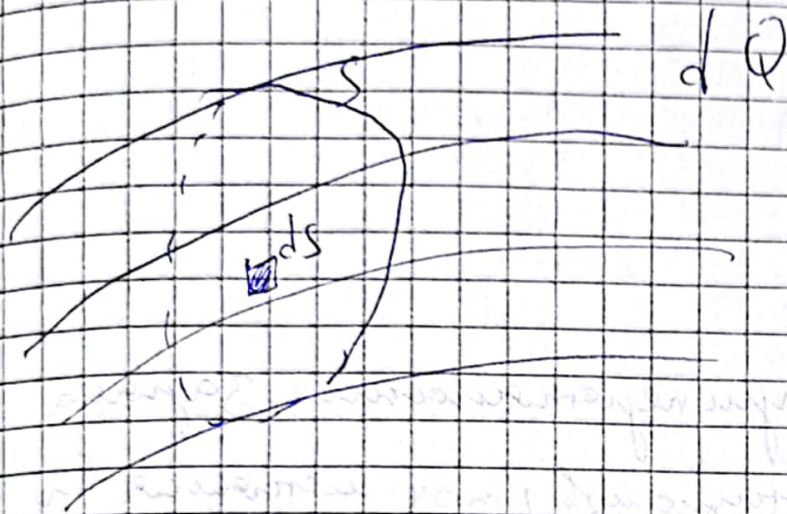
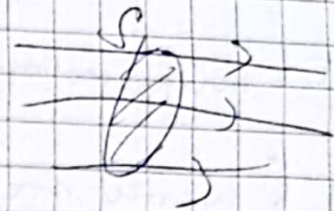


⑧ Постоянный ток. Сила тока, объёмная и поверхностная плотность тока. Закон Ома в интегральной и локальной формах. Уравнение непрерывности для плотности заряда. Закон Джоуля-Ленца в интегральной и локальной формах. Ток в неограниченном проводнике.

объёмная плотность тока

$$\vec{j} = \frac{dQ}{dt \cdot dS} \text{ по непрерывности градиента}$$



$$I = \int_S \vec{j} \cdot d\vec{S} = \frac{dQ}{dt}$$



$$\vec{j} = \frac{I}{S} \text{ - поверхностная плотность тока}$$

Локальный закон Ома

$$\int (\vec{E} + \vec{E}_{\text{стор}}) d\ell = U = \int_S \frac{d\ell}{\lambda S}$$

проводимость

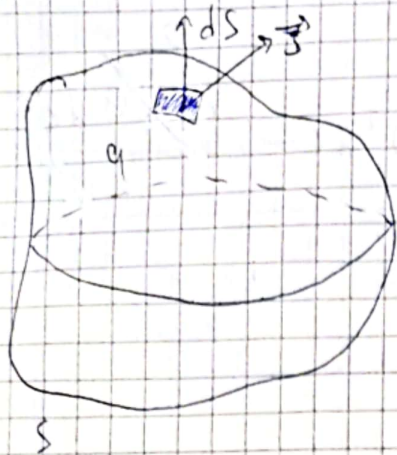
$$\vec{j} = \lambda \vec{E}_{\text{стор}} \quad (\vec{E}_{\text{стор}} = \frac{F_{\text{стор}}}{e})$$

$$R = \int \frac{d\ell}{\lambda S}$$

$$R = \frac{d\ell}{\lambda S} \quad \lambda = \sigma$$

удельная проводимость

Законы сохранения заряда



$$\frac{dq}{dt} = - \oint_S \vec{J} \cdot d\vec{S}$$

$$\frac{\partial}{\partial t} \int_V \rho dV = - \int_V \text{div} \vec{J} \cdot dV$$

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \text{div} \vec{J} = 0 \quad \text{— уравнение непрерывности}$$

Свойства постоянного тока

1) стационарности

в выделенной области $\frac{\partial q}{\partial t} = 0$

$\vec{J} = \lambda \vec{E} \Rightarrow$ поле потенциально

2) однородный проводник $\Rightarrow \rho_{\text{объемн}} = 0$

$$0 = \frac{\partial q}{\partial t} = - \text{div} \vec{J} = - \text{div} (\lambda \vec{E}) = - \lambda \text{div} \vec{E} = 4\pi \rho \Rightarrow$$

$$\rho = 0$$

$$\rho_{\text{объемн}} = 0$$

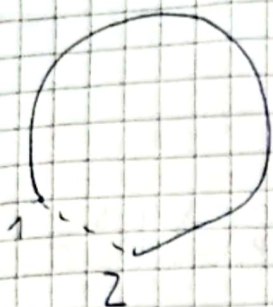
на поверхности это неверно

3) в цепи постоянного тока есть сторонние (неэлектростатические) силы

$$\oint_L \vec{E}_{\text{паш.}} \cdot d\vec{l} = 0$$

Если бы это было не так, то при перемещении заряда выравнивались бы разности потенциалов, ток перестал бы течь

$$\oint_L \vec{E}_{\text{электр.}} \cdot d\vec{l} + \oint_L \vec{E}_{\text{сторон.}} \cdot d\vec{l} = 0 \Rightarrow \text{во всей цепи (в замкнутой цепи) — закон Ома}$$



$$\Delta \varphi_{12} = \int_1^2 \vec{E} \cdot d\vec{r}$$

$$\varepsilon_{12} = \int_1^2 \vec{E}_{\text{инд}} \cdot d\vec{s} \quad \sim \Delta \varphi \cdot C$$

Закон Джоуля-Ленца

Заряд движется со скоростью \vec{v} , на него действует const сила $\vec{F} = e\vec{E}$

Скорость заряда $\vec{v} = \vec{u} + \vec{v}_{\text{сл}}$
↑ дрейфовая
↑ обусловленный электрическим полем (взаимодействие с полем среды)

$$dA = \vec{F} \cdot \vec{v} dt = \vec{F} \cdot (\vec{u} + \vec{v}_{\text{сл}}) dt$$

За 1-ую единицу времени на заряд q в 1-ом объеме совершается работа

$$w = n \vec{F} \cdot \vec{u} = \vec{j} \cdot \vec{E} \quad \text{— закон Джоуля-Ленца в диф. форме}$$

$$(\vec{j} = en\vec{u} = \rho\vec{u})$$

$$\vec{j} = \lambda \vec{E}$$

$$w = \frac{j^2}{\lambda} = \lambda E^2$$

работа на зарядании в объеме $V =$

$$W = \int_V w dV = \int_V \frac{j^2}{\lambda} dV$$

применим к току в проводнике

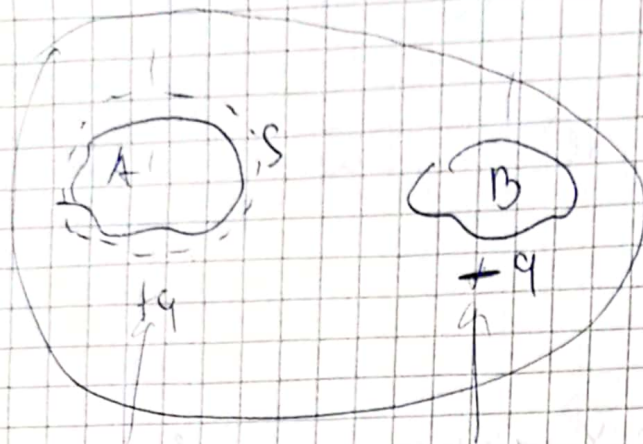
$$j = \frac{I}{S} \quad dV = S dl$$

$$W = \int_V w dV = \int_V \frac{1}{\lambda} \left(\frac{I}{S} \right)^2 S dl = I^2 \int \frac{dl}{\lambda S} = I^2 R = W$$

закон Джоуля-Ленца в интегр. форме

$V = \text{const} \Rightarrow$ энергия, потребляемая зарядом = энергия, теряемая зарядом \Rightarrow эта работа рассеивается в системе и идёт на увеличение внутр. энергии

Поток в неограниченном пространстве



$$J = \oint_S \vec{j}_n \cdot d\vec{S} = \oint_S \lambda \vec{E} \cdot d\vec{S} =$$

$$= \oint_S \frac{\lambda}{\epsilon} \vec{D} \cdot d\vec{S}$$

т.е. заряд λ может переноситься по проводнику с A или B

$$J = \frac{\lambda}{\epsilon} \oint_S \vec{D}_n \cdot d\vec{S} = \frac{\lambda}{\epsilon} \underbrace{4\pi a^2}_{\text{заряд на A}} q = \frac{4\pi a^2}{\epsilon} C U = \left(\frac{4\pi a^2}{\epsilon} C \right) U$$

$$R = \frac{\epsilon}{4\pi a^2 C} - \text{сопротивление между A и B}$$

С сферического конденсатора перестает зависеть от расстояния между проводниками (на данном расстоянии от центра зависит только от геометрии) $\Rightarrow R$ тоже не будет меняться
 пример: $\lambda \in \Pi$