## 15. Проводники в электрическом поле.

# (Индуцированные заряды, поле внутри и снаружи проводника, теорема Фарадея)

При внесении любого вещества во внешнее электрическое поле происходит частичное разделение положительных и отрицательных зарядов. В отдельных местах появляется нескомпенсированные макроскопические заряды различного знака. Это называется электростатической индукцией, а также заряды - наведенными (индуцированными) зарядами. Они создают собственное поле.

**Проводники** - вещества, в которых много свободных зарядов (зарядов способных перемещаться в пределах вещества на значительные расстояния).

В металлах - электроны не связанные с решеткой.

Также электролиты - в них отрицательные и положительные ионы.

$$ec{F}_+ = qec{E}_0 \ ec{F}_- = -qec{E}_0$$

Т.е. положителные пойдут вверх по  $\uparrow \vec{E}_0$ 

A отрицательные  $\uparrow \downarrow \acute{E_0}$ 

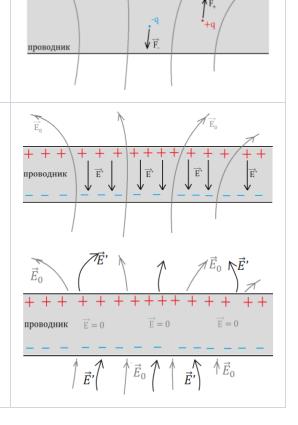
Так до тех пор, пока поле внутри не обратится в 0.

 $ec{E}^\prime$  - поле индукционных зарядов

$$ec{E} = ec{E}_0 + ec{E}'; \ ec{E}' \uparrow \downarrow ec{E}_0 \Rightarrow \|ec{E}_0\| = \|ec{E}'\|$$

Получается, что проводник "вытесняет" из себя электрическое поле.

Т.е. 
$$E_{\it внуm}=0\Rightarrow div\vec{E}=0\Rightarrow \rho=0\Rightarrow$$
 плотность индукционных зарядов внутри проводника  $=0\Rightarrow$  нет индукционных зарядов.



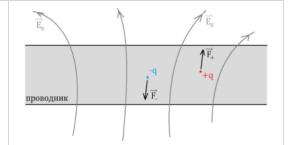
$$\vec{F}_+ = q\vec{E}_0$$

$$ec{F}_{-}=-aec{E}_{0}$$

T.e. положителные пойдут вверх по  $\uparrow ec{E}_0$ 

A отрицательные  $\uparrow \downarrow ec{E}_0$ 

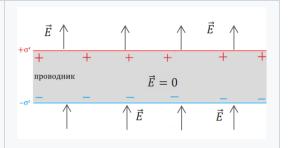
Так до тех пор, пока поле внутри не обратится в 0.



## Все заряды на тонком слое на краю плотностью

$$+\sigma u - \sigma$$

 $ec{E}=-gradarphi=
ablaarphi$  в проводнике  $\mathrm{const}\Rightarrow \mathtt{B}$  проводнике область эквипотенциальна  $\Rightarrow$  плоскость эквипотенциальна  $\Rightarrow ec{E}$  направлен только параллельно нормали.



Проанализируем поле вне проводника используя:

$$egin{cases} Th.\, \Gamma aycca: &\oint ec{E}dec{S}=rac{q^{\scriptscriptstyle ext{ iny BH}}}{arepsilon_0} \ Th.\, o \$$
циркуляции $: \oint ec{E}dec{S}=0 \end{cases}$ 

#### Th. о циркуляции:

1. 
$$\Gamma$$
 - прямоугольник,  $l_{41}, l_{23} o 0$  (Ищем у поверхности)

2. 
$$\oint \vec{E}d\vec{l} = \int_{1}^{2} \vec{E}d\vec{l}_{12} + \int_{2}^{3} \vec{E}d\vec{l}_{23} + \int_{3}^{4} \vec{E}d\vec{l}_{34} + \int_{4}^{1} \vec{E}d\vec{l}_{41} = \int_{1}^{2} \vec{E}d\vec{l}_{12} 
= \int_{1}^{2} \vec{E}_{\tau}\vec{\tau} + E_{n}\vec{n}dl\vec{\tau} = \int_{1}^{2} \vec{E}_{\tau}dl = E_{\tau}l_{12} 
3.0$$

$$+$$
  $+$   $+$   $+$   $+$   $+$   $+$   $+$   $+$  проводник  $\vec{E} = 0$   $-$ 

$$4.~E_z l_{12} = 0 \Rightarrow E_ au = 0 \Rightarrow \,$$
 только  $E_n;~ec{E} = E_n ec{n}$ 

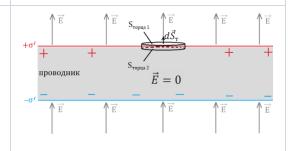
### Th.Гаусса:

2. 
$$\oint ec{E} dec{S} = \int ec{E} dec{S}_{T_1} + \int ec{E} dec{S}_6 + \int ec{E} dec{S}_{T_2} = ES_T$$

3. 
$$q^{\it в}$$
н $=\sigma' S_T$ 

4. 
$$ES_T = rac{\sigma S_T}{arepsilon_0}$$
 - электрическое поле вблизи проводнике вне его.

$$E = egin{cases} rac{\sigma}{arepsilon_0} & - \ \mathit{снаружu} \ 0 & - \ \mathit{внутрu} \end{cases}$$



**Теорема Фарадея** - замкнутая проводящая оболочка разделяет всё пространство на внутреннюю и внешнюю части в электрическом соотношении никак не зависящие друг от друга.