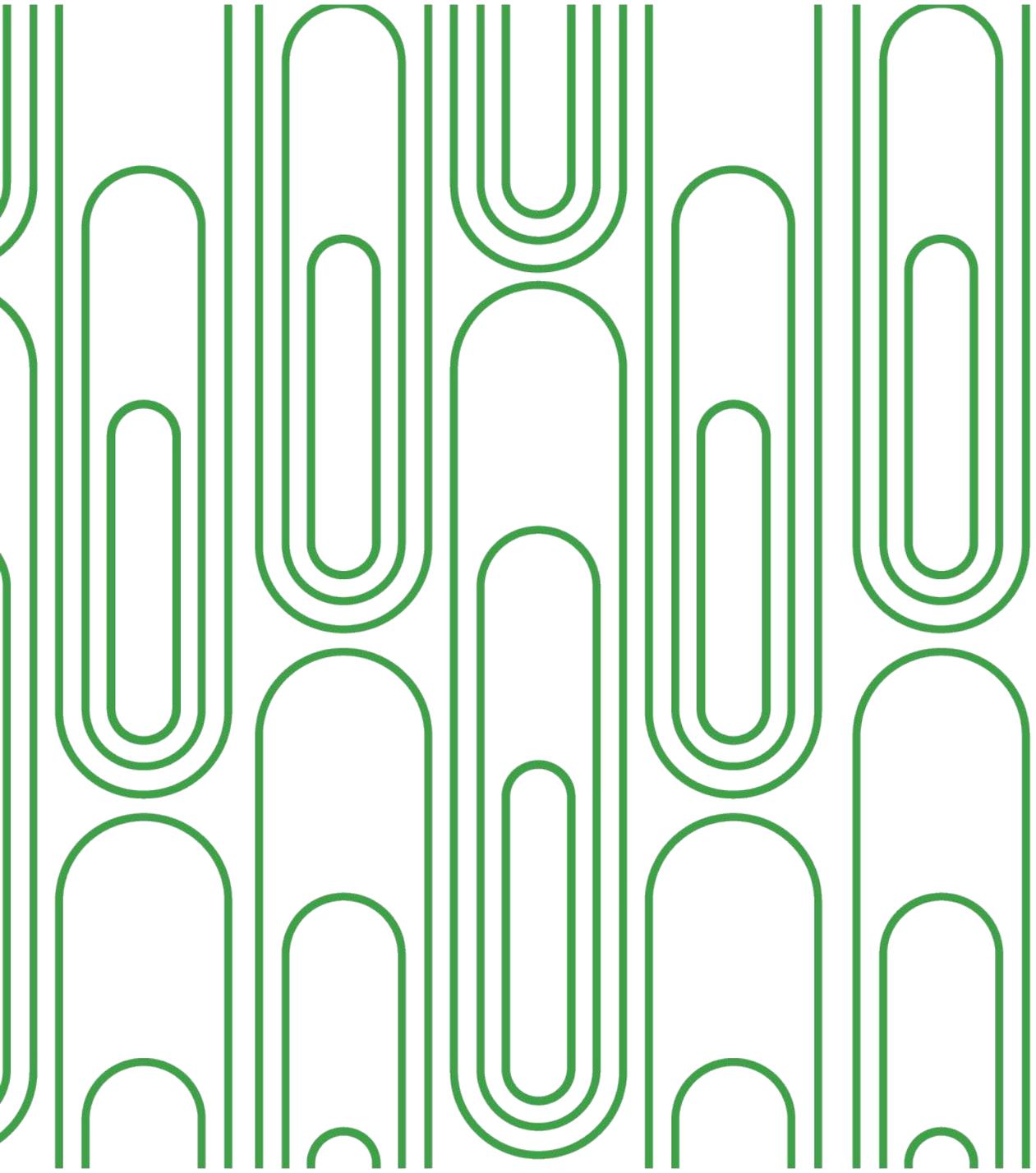


Электричество и магнетизм

Курс лекций.

Фараджева Мислимат Пиралиевна



Электростатика

1. Диполь. Поле системы зарядов.
2. Макро и микрополя в веществе
3. Поляризация диэлектриков

$$\oint E dS = \frac{q_{\text{внутр}}}{\epsilon_0}$$

$$\lim_{V \rightarrow 0} \frac{\Phi}{V} = \lim_{V \rightarrow 0} \frac{\int \vec{E} \cdot d\vec{S}}{V} = \text{div} \vec{E}.$$

$$\nabla a = \frac{\partial a_x}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial a_y}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial a_z}{\partial z} \vec{k};$$

$$\text{div} \vec{a} = \frac{\partial a_x}{\partial x} + \frac{\partial a_y}{\partial y} + \frac{\partial a_z}{\partial z};$$

Свойства оператора Набла:

1.) $\nabla b = \text{grad} b;$

2.) $\nabla \vec{b} = \text{div} \vec{b};$

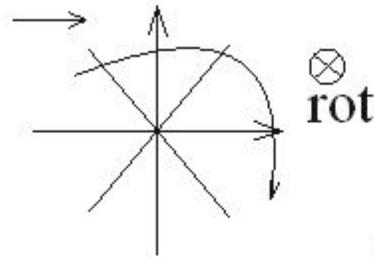
Рассмотрим дивергенцию радиус вектора:

$$\text{div} \vec{r} = \frac{\partial x}{\partial x} + \frac{\partial y}{\partial y} + \frac{\partial z}{\partial z} = 1 + 1 + 1 = 3.$$

$$\int \vec{E} d\vec{S} = \int \text{div} \vec{E} dV = \frac{q}{\epsilon_0} = \frac{1}{\epsilon_0} \int \rho dV$$

$$\text{div} \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0}$$

«Оденем» на ось спицы



вращение крыльчатки

Стокс: $\oint \vec{a} \cdot d\vec{l} = \int_{(S)} \text{rot} \vec{a} d\vec{S}$

Циркуляция вектора \vec{a} по замкнутому контуру равна потоку ротора через поверхность, ограниченную этим контуром.

(Циркуляция вектора \vec{a} по замкнутому контуру равна)

$\oint \vec{E} d\vec{l} \rightarrow \text{rot} \vec{E} = 0$ (**теорема о циркуляции**)

$\text{rot} \vec{a} = \nabla \times \vec{a}$ - это есть определитель по первой строке

$$= \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ a_x & a_y & a_z \end{vmatrix} = \left(\frac{\partial a_z}{\partial y} - \frac{\partial a_y}{\partial z} \right) \vec{i} + \left(\frac{\partial a_x}{\partial z} - \frac{\partial a_z}{\partial x} \right) \vec{j} + \left(\frac{\partial a_y}{\partial x} - \frac{\partial a_x}{\partial y} \right) \vec{k}$$

Диполь. Поле системы зарядов.

$$\int_1^2 \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\Delta\varphi = \varphi_1 - \varphi_2$$

$$-d\varphi = \vec{E} \cdot d\vec{r}$$

$$-d\varphi = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{q}{r^2} \cdot dr \rightarrow \varphi = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{q}{r}$$

($\varphi - \varphi(\infty)$) из данной точки r на ∞ $\varphi(\infty) = 0$

Принцип суперпозиции $\varphi = \sum \varphi_i$

$$\varphi = \int d\varphi$$

$$\vec{F} = -\text{grad}U \quad (U - \text{пот. энергия}) \quad \left| \begin{array}{l} U = q \cdot \varphi \\ \vec{F} = q \cdot \vec{E} \end{array} \right. \rightarrow \vec{E} = -\text{grad}(\varphi) \rightarrow \vec{E} = -\text{grad} \varphi$$

$$(1) \text{div} \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0} \quad \left| \rightarrow \text{div}(\text{grad} \varphi) = -\frac{\rho}{\epsilon_0} \right.$$

$$(2) \vec{E} = -\underset{\nabla\nabla}{\text{grad}} \varphi \quad \left| \rightarrow \right.$$

$$\rightarrow \nabla\nabla = \frac{\partial}{\partial x} \cdot \frac{\partial}{\partial x} + \frac{\partial}{\partial y} \cdot \frac{\partial}{\partial y} + \frac{\partial}{\partial z} \cdot \frac{\partial}{\partial z} = \frac{\partial}{\partial x^2} + \frac{\partial}{\partial y^2} + \frac{\partial}{\partial z^2} = \Delta \quad (\text{лапласиан})$$

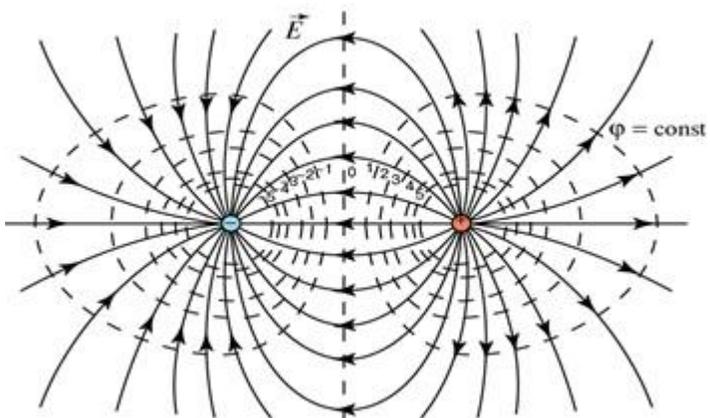
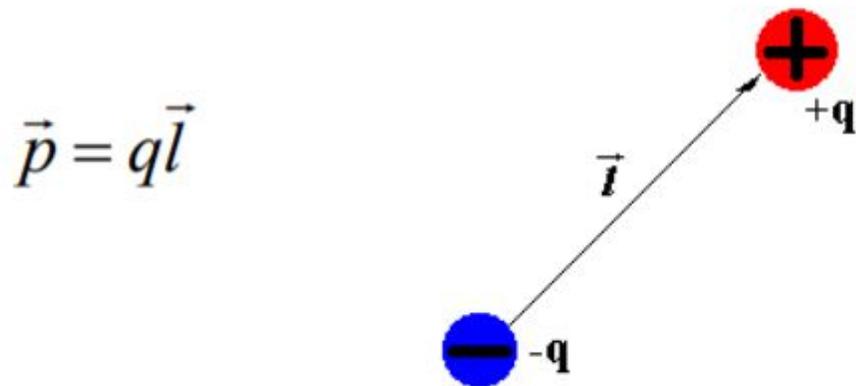
$$\Delta\varphi = -\frac{\rho}{\epsilon_0} \quad \text{Основное уравнение электростатики (уравнение Пуассона)}$$

Частный случай:

$$\rho=0 \rightarrow \Delta\varphi=0 \quad (\text{уравнение Лапласа})$$

Диполь. Поле системы зарядов.

Электрический диполь — это система, состоящая из двух точечных равных по величине и противоположных по знаку зарядов, находящихся на расстоянии l друг от друга (рис. 3.6).

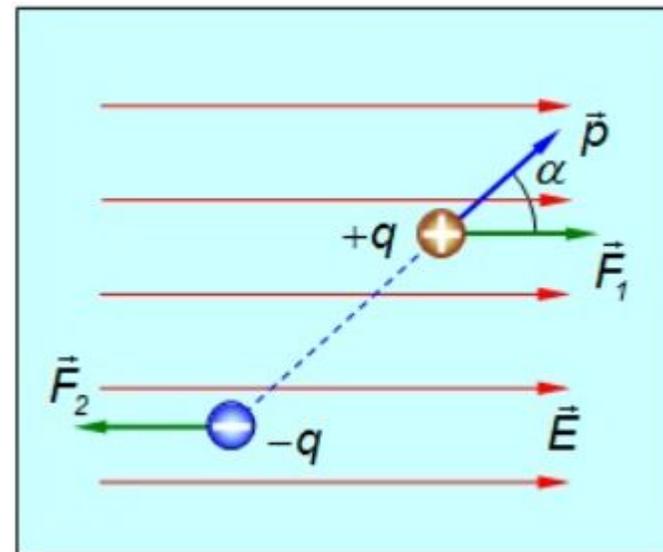


$$M = Fl \sin \alpha = qEl \sin \alpha.$$

$$\vec{M} = [\vec{p} \times \vec{E}]$$

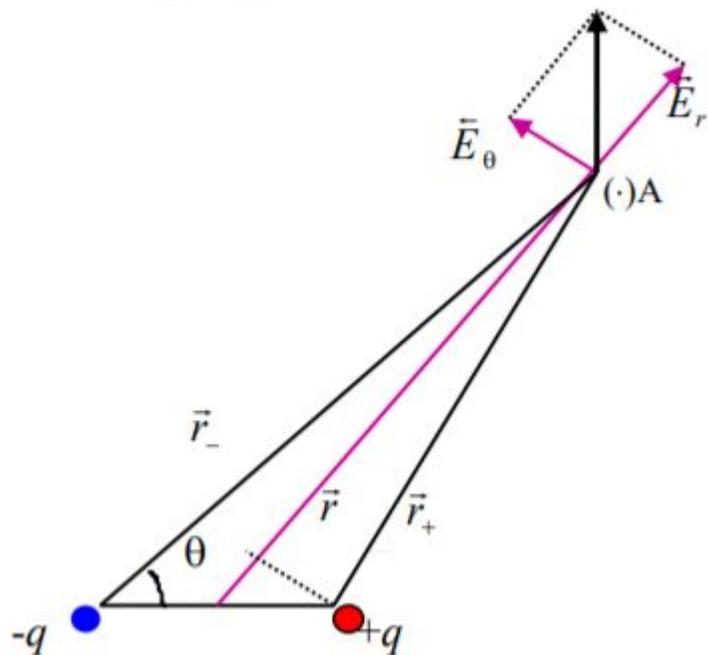
$$\delta A = M d\alpha = pE \sin \alpha d\alpha,$$

$$\delta \Pi = pE \sin \alpha d\alpha,$$



$$\Pi = -pE \cos \alpha d\alpha + const$$

$$\Pi = -pE \cos \alpha d\alpha = -(\vec{p} \cdot \vec{E}),$$



Определим для начала потенциал в точке А:

$$\varphi = \varphi_+ + \varphi_- = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \left(\frac{q}{r_+} - \frac{q}{r_-} \right) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{r_- - r_+}{r_+ r_-} \right) = \frac{ql \cos v}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{\vec{p} \cdot \vec{r}}{4\pi\epsilon_0 r^3}$$

Теперь определим напряженность поля диполя.

Воспользуемся формулой:

$$\vec{E} = - \text{grad } \varphi$$

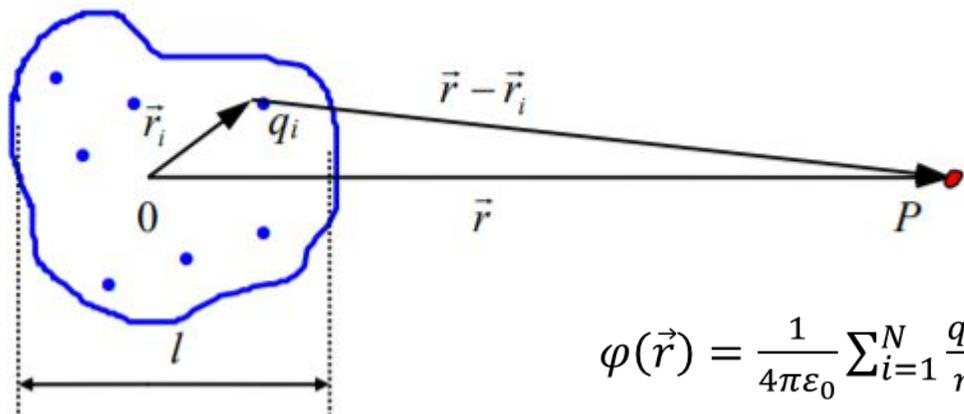
Разложим вектор напряженности на две проекции и найдем каждую из них.

$$E_r = - \frac{\partial \varphi}{\partial r} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{2ql \cos v}{r^3}$$

$$E_v = - \frac{\partial \varphi}{r \cdot \partial v} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{2ql \sin v}{r^3}$$

$$E = \sqrt{E_\theta^2 + E_r^2} = \frac{ql}{4\pi\epsilon_0 r^3} \cdot \sqrt{4 \cos^2 v + \sin^2 v} = \frac{ql}{4\pi\epsilon_0 r^3} \cdot \sqrt{1 + 3 \cos^2 v}$$

Диполь. Поле системы зарядов.



$$\varphi(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^N \frac{q_i}{r} \left(1 + \frac{\vec{r}_i \vec{e}_r}{r} + \left(\frac{\vec{r}_i \vec{e}_r}{r} \right)^2 + \dots \right) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\sum_{i=1}^N q_i}{r} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{(\sum_{i=1}^N q_i \vec{r}_i \vec{e}_i)}{r^2} + \dots$$

$$\varphi(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^N \frac{q_i}{|\vec{r} - \vec{r}_i|}$$

$$|\vec{r}_i| \ll |\vec{r}|$$

$$|\vec{r} - \vec{r}_i| \approx r - \vec{r}_i \vec{e}_r = r \left(1 - \frac{\vec{r}_i \vec{e}_r}{r} \right)$$

$$\frac{1}{1-x} = 1 + x + x^2 + \dots,$$

$$\sum_i q_i = 0, \quad \vec{r}'_i = \vec{b} + \vec{r}_i$$

$$\vec{p}' = \sum_i q_i \vec{r}'_i = \sum_i q_i (\vec{r}_i + \vec{b}) = \vec{b} \sum_i q_i + \sum_i q_i \vec{r}_i = \vec{p}$$

$$\varphi_{mon}(\vec{r}) = \frac{\sum_i q_i}{r}$$

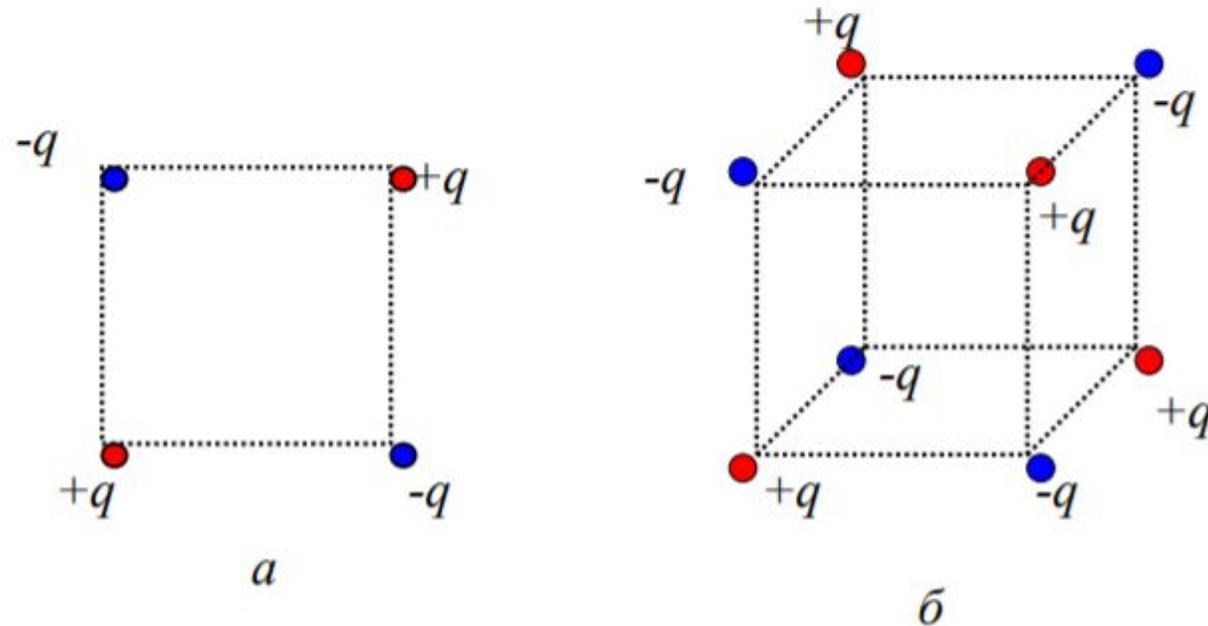
$$\vec{p} = \sum_{i=1}^N q_i \vec{r}_i$$

$$\varphi_{dip} = \frac{\vec{p} \vec{e}_r}{r^2} = \frac{\vec{p} \vec{r}}{r^3}$$

Если суммарный заряд системы не равен нулю $\sum_i q_i \neq 0$, то основной вклад при больших расстояниях дает поле заряда – *монополь*. Если система электронейтральна $\sum_i q_i = 0$, то основной вклад в электрическое поле системы зарядов происходит от дипольного момента системы. Если полный заряд и дипольный момент системы равны нулю:

$$\sum_i q_i = 0 \text{ и } \sum_i q_i \vec{r}_i = 0,$$

то основной вклад дают другие *мультипольные моменты*: в первую очередь – *квадруполь* $\Phi \sim \frac{1}{r^3}$.



Макро и микрополя в веществе. Поляризация диэлектриков

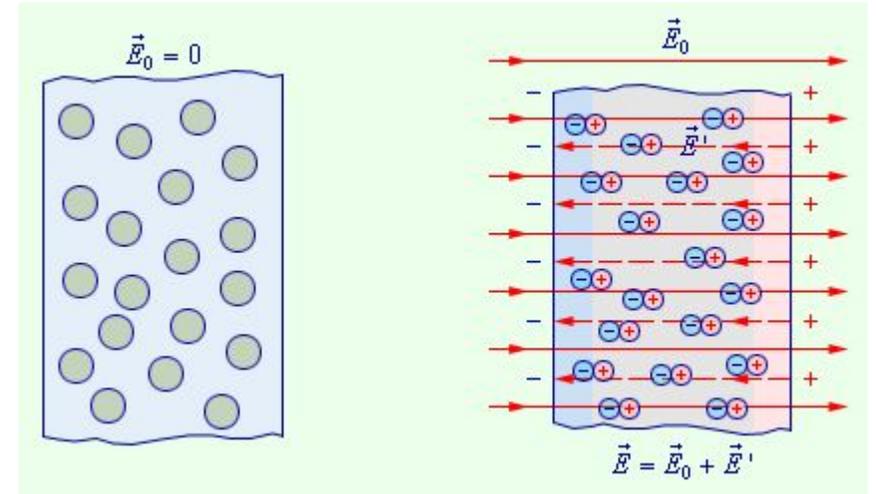
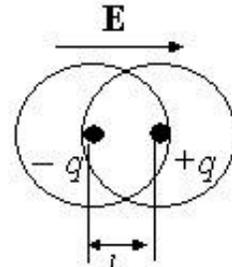
$$\vec{E}_{\text{макро}} = \vec{E} = \frac{1}{\Delta V} \int \vec{E}_{\text{микро}} dV = \langle \vec{E}_{\text{микро}} \rangle$$

$$\rho_{\text{макро}} = \rho = \langle \rho_{\text{микро}} \rangle \quad \frac{\partial}{\partial x} \langle \vec{E} \rangle = \left\langle \frac{\partial \vec{E}}{\partial x} \right\rangle, \quad \frac{\partial}{\partial t} \langle \vec{E} \rangle = \left\langle \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \right\rangle$$

$$\text{div} \vec{E}_{\text{микро}} = 4\pi \rho_{\text{микро}} \quad \langle \text{div} \vec{E}_{\text{микро}} \rangle = \text{div} \langle \vec{E}_{\text{микро}} \rangle \equiv \text{div} \vec{E} = 4\pi \langle \rho_{\text{микро}} \rangle = 4\pi \rho$$

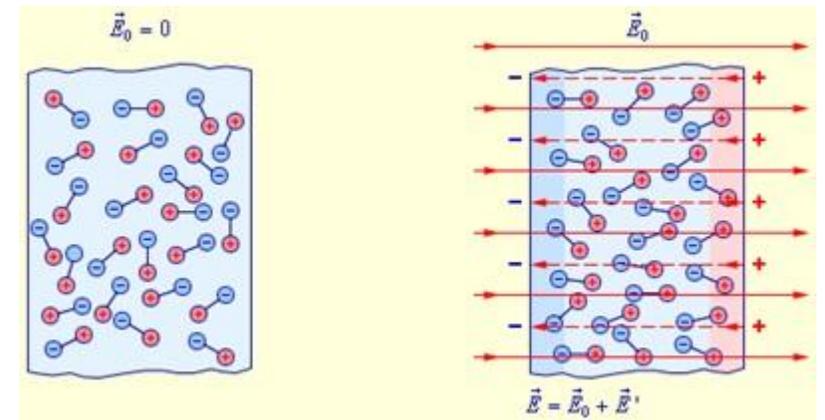
$$\text{div} \vec{E} = 4\pi \rho$$

$$\vec{E} = \vec{E}_{\text{внешн}} + \vec{E}_{\text{внутр}}$$

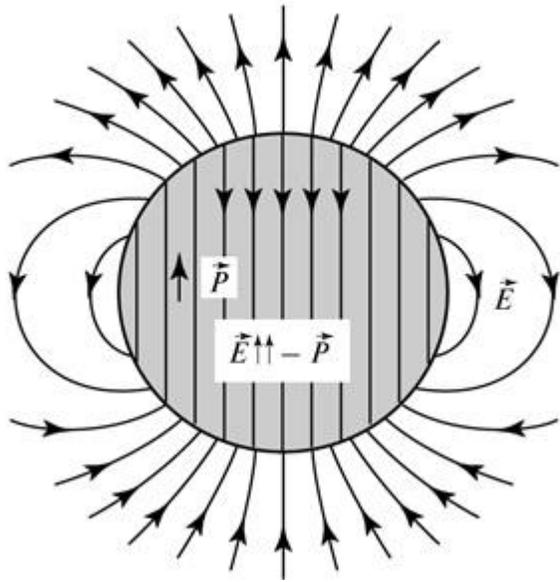


Заряды, входящие в состав молекул диэлектрика, называются *связанными*.

Заряды, которые хотя и находятся в пределах диэлектрика, но не входят в состав его молекул, а также заряды, расположенные за пределами диэлектрика, будем называть *сторонними*.



Макро и микрополя в веществе. Поляризация диэлектриков



$$P = \frac{N}{V} \cdot \frac{q^2}{k} E.$$

$$\vec{P} = \epsilon_0 \chi \vec{E}$$

$$\chi = \chi_{\text{ОРИЕНТ}} + \chi_{\text{ИОН}} + \chi_{\text{ЭЛЕКТРОН}}$$

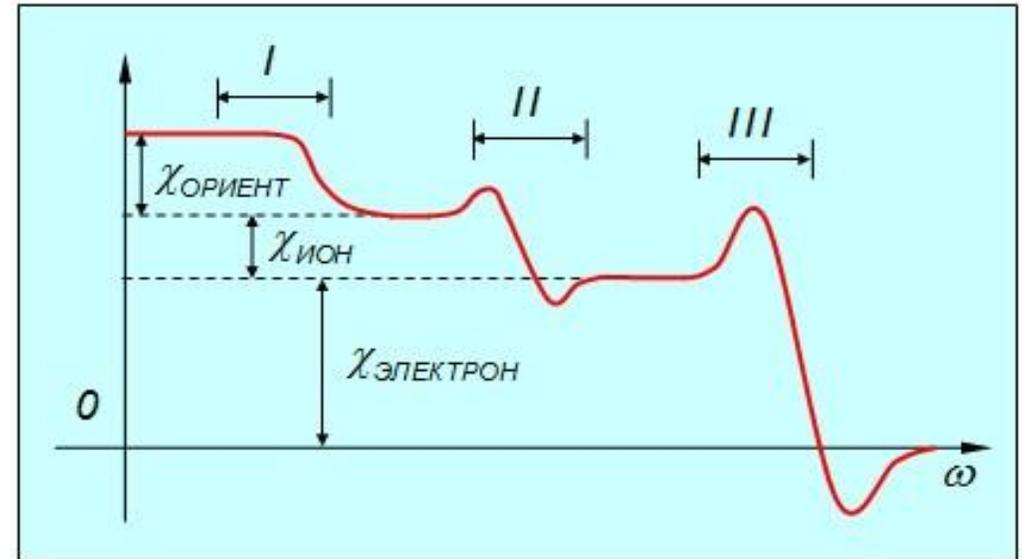
$$\Pi(x) = \Pi(0) + x \frac{d\Pi}{dx}(0) + \frac{x^2}{2} \cdot \frac{d^2\Pi}{dx^2}(0) + \dots$$

$$\Pi(x) \approx \Pi(0) + \frac{kx^2}{2}.$$

$$F_x = -\frac{d\Pi}{dx} = -kx$$

$$kx_E = qE.$$

$$p = qx_E = \frac{q^2}{k} E.$$



Макро и микрополя в веществе. Поляризация диэлектриков

$$\vec{P} = \frac{\sum \vec{p}}{\Delta V}$$

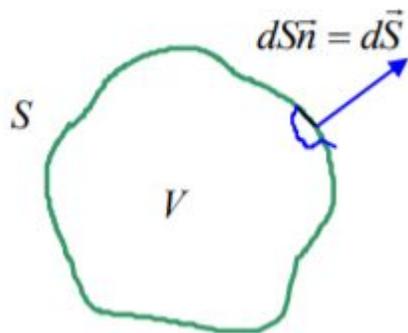
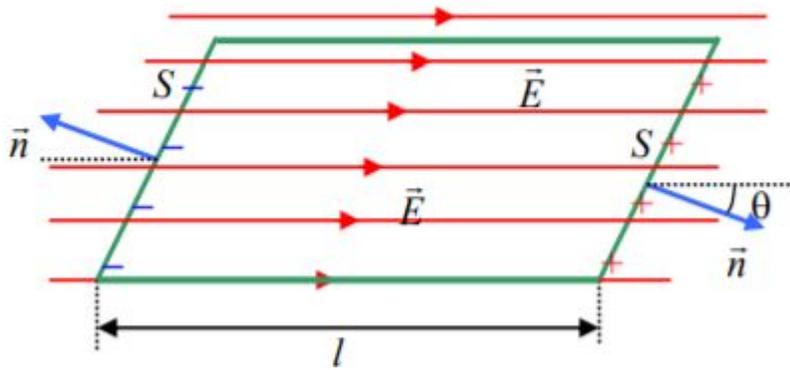
$$\vec{P} = \frac{\sigma' S}{\Delta V} \vec{l}$$

$$\Delta V = Sl \cos \theta,$$

$$\Delta V = S(\vec{l}, \vec{n})$$

$$\vec{P} \vec{n} = \frac{\sigma' S}{\Delta V} (\vec{l}, \vec{n}) = \sigma'$$

$$\sigma' = \vec{P} \vec{n} = P_n$$



$$dq'_{\text{нар}} = P_n dS = (\vec{P}, d\vec{S})$$

$$dq' = -dq'_{\text{нар}}$$

$$dq' = -P_n dS = -(\vec{P}, d\vec{S})$$

$$q' = -\oint_S P_n dS = -\oint_S (\vec{P}, d\vec{S})$$

$$\oint_S \vec{P} d\vec{S} = -q'$$

$$q' = \int_V \rho' dV$$

$$\oint_S \vec{P} d\vec{S} = \int_V \text{div} \vec{P} dV$$

$$\oint_S \vec{P} d\vec{S} = \int_V \text{div} \vec{P} dV = -\int_V \rho'(\vec{r}) dV$$

$$\text{div} \vec{P} = -\rho'$$

Поляризация диэлектриков. Вектор электрической индукции.

$$E = E_0 + E' \neq 0$$

$$\oint E d\vec{S} = \frac{q + q'}{\epsilon_0}$$

$$\oint_s \vec{P} d\vec{S} = -q' \quad \text{div} \vec{P} = -\rho'$$

$$\text{div} \vec{E} = \frac{\rho + \rho'}{\epsilon_0}$$

$$\text{div} \epsilon_0 \vec{E} = \rho + \rho'$$

$$\text{div} \epsilon_0 \vec{E} = \rho - \text{div} \vec{P}$$

$$\text{div} (\epsilon_0 \vec{E} + \vec{P}) = \rho$$

$$\oint (\vec{E} + \vec{P}) d\vec{S} = \frac{q}{\epsilon_0}$$

$$\epsilon_0 \vec{E} + \vec{P} = \vec{D}$$

$$\text{div} \vec{D} = \rho$$

$$\oint \vec{D} d\vec{S} = q$$

$$\vec{P} = \chi \epsilon_0 \vec{E}$$

$$\epsilon_0 \vec{E} + \chi \epsilon_0 \vec{E} = \vec{D}$$

$$\epsilon_0 \vec{E} (1 + \chi) = \vec{D}$$

$$1 + \chi = \epsilon$$

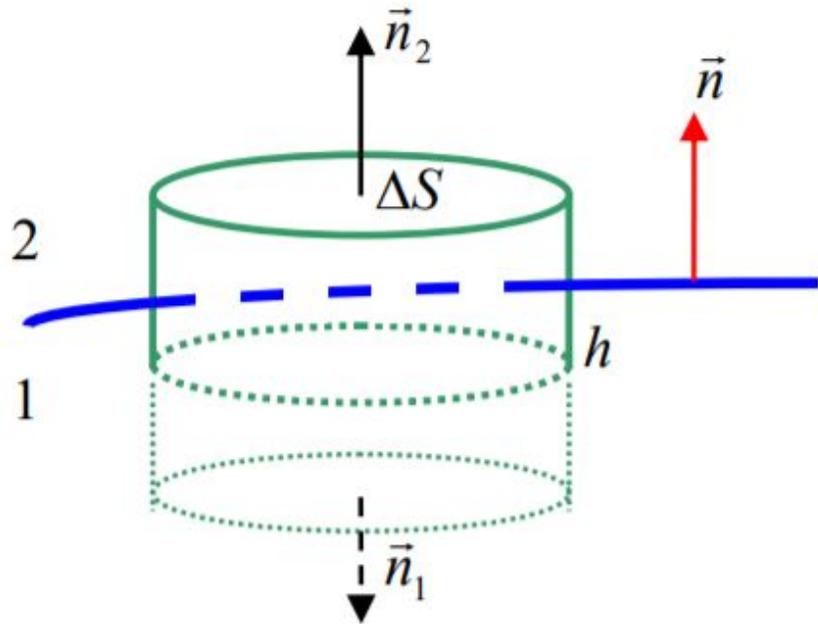
$$\epsilon \epsilon_0 \vec{E} = \vec{D}$$

$$\vec{P}_i = \epsilon_0 \sum_j \chi_{ij} \vec{E}_j$$

$$\left\{ \begin{array}{l} P_x = \epsilon_0 (\chi_{xx} E_x + \chi_{xy} E_y + \chi_{xz} E_z) \\ P_y = \epsilon_0 (\chi_{yx} E_x + \chi_{yy} E_y + \chi_{yz} E_z) \\ P_z = \epsilon_0 (\chi_{zx} E_x + \chi_{zy} E_y + \chi_{zz} E_z) \end{array} \right\}$$

$$\vec{D}_i = \epsilon_0 \sum_j \epsilon_{ij} \vec{E}_j$$

$$\chi_{ij} = \chi_{ji} \quad \epsilon_{ij} = \epsilon_{ji}$$



$$\oint \vec{E} d\vec{S} = \frac{q + q'}{\epsilon_0}$$

$$\oint \vec{E} d\vec{S} = E_{2n_2} \Delta S - E_{1n_1} \Delta S + \Phi_{\text{бок}}$$

$$\oint \vec{E} d\vec{S} = E_{2n_2} \Delta S - E_{1n_1} \Delta S + \Phi_{\text{бок}} = \frac{1}{\epsilon_0} (\sigma + \sigma')$$

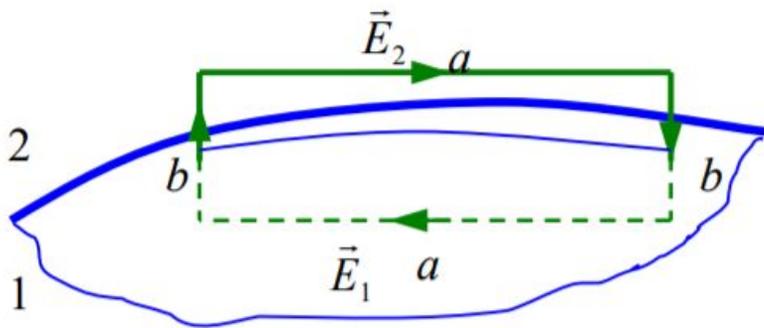
$$E_{2n} - E_{1n} = \frac{1}{\epsilon_0} (\sigma + \sigma')$$

$$D_{2n} - D_{1n} = \sigma$$

$$P_{2n} - P_{1n} = -\sigma'$$

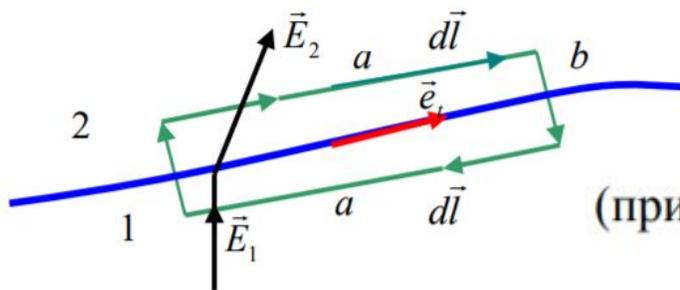
нормальная составляющая вектора \vec{E} терпит разрыв на границе двух диэлектриков из-за наличия поверхностных зарядов

Граничные условия



$$\oint_L \vec{E} d\vec{l} = 0$$

$$\oint_L \vec{E} d\vec{l} = aE_{2t} - aE_{1t} + \langle E_n \rangle b - \langle E_n \rangle b = 0$$



(при $b \rightarrow 0$): $E_{2t} = E_{1t}$

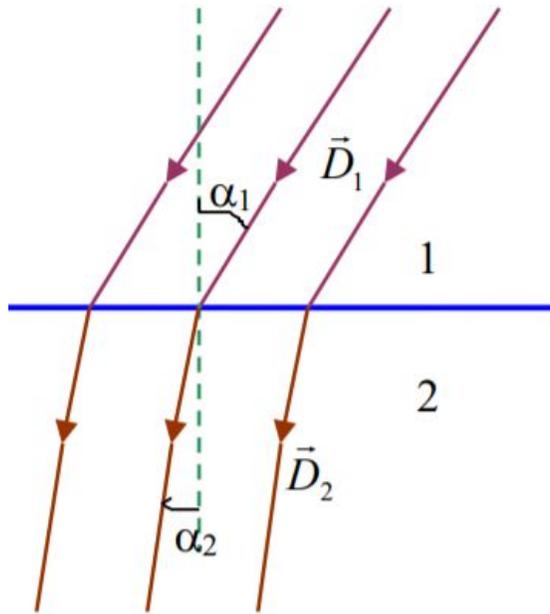
тангенциальные составляющие вектора напряженности электрического поля непрерывны, т.е. не меняются при переходе через границу диэлектриков.

$$\frac{D_{1t}}{\epsilon_0 \epsilon_1} = \frac{D_{2t}}{\epsilon_0 \epsilon_2}$$

$$\vec{P} = (\epsilon - 1)\epsilon_0 \vec{E}$$

$$\frac{D_{1t}}{D_{2t}} = \frac{\epsilon_1}{\epsilon_2}$$

$$\frac{P_{1t}}{\epsilon_1 - 1} = \frac{P_{2t}}{\epsilon_2 - 1}$$



$$\sigma = 0$$

$$E_{2t} = E_{1t} \quad E_{2n} - E_{1n} = \frac{\sigma'}{\epsilon_0}$$

$$\frac{D_{1t}}{D_{2t}} = \frac{\epsilon_1}{\epsilon_2}$$

$$D_{1n} = D_{2n}, \quad \frac{E_{1n}}{E_{2n}} = \frac{\epsilon_2}{\epsilon_1}$$

$$\frac{\operatorname{tg}\alpha_2}{\operatorname{tg}\alpha_1} = \frac{D_{2t}/D_{2n}}{D_{1t}/D_{1n}} = \frac{D_{2t}}{D_{1t}} = \frac{\epsilon_2}{\epsilon_1}$$

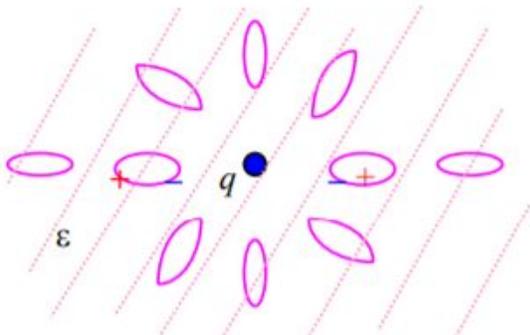
Примеры вычисления полей в диэлектриках

1. Поле точечного заряда в однородном изотропном диэлектрике

$$\oint \vec{D} d\vec{S} = D 4\pi r^2 = q$$

$$D = \frac{q}{4\pi r^2} \quad E = \frac{q}{4\pi \epsilon \epsilon_0 r^2}$$

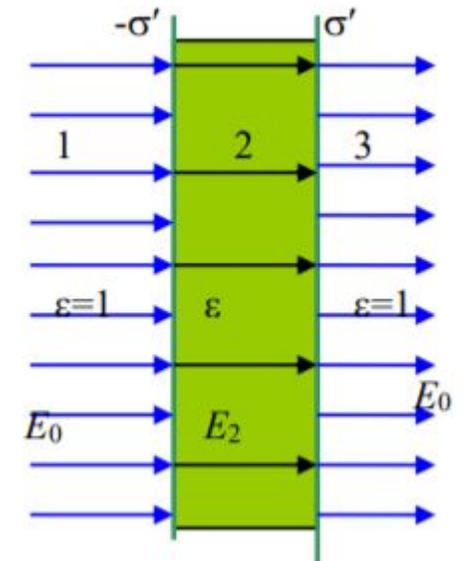
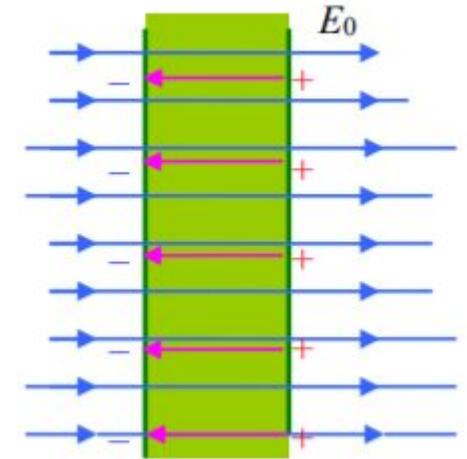
$$\epsilon \epsilon_0 \vec{E} = \vec{D}$$



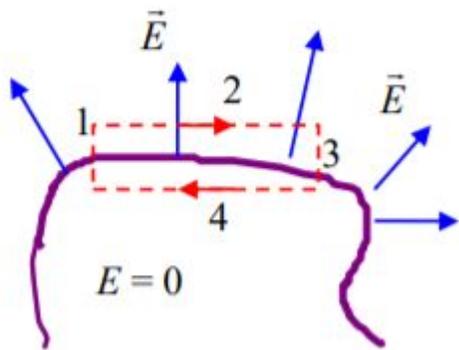
$$D_1 = D_2 = D_3$$

$$D_1 = \epsilon_1 E_1 = E_1 = E_0$$

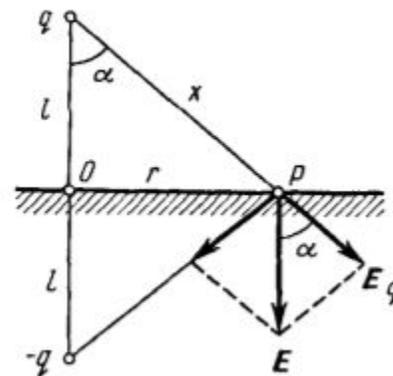
$$E_2 = \frac{D_2}{\epsilon} = \frac{D_1}{\epsilon} = \frac{E_0}{\epsilon}$$



Проводники в электрическом поле

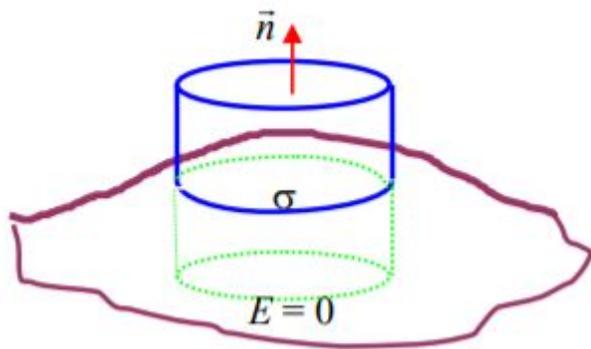


$$\oint_L \vec{E} d\vec{l} = 0 = \sum_{i=1}^4 \int_i \vec{E} d\vec{l}$$



$$E = 2E_q \cos \alpha = 2 \frac{q}{4\pi\epsilon_0 x^2} \frac{l}{x}$$

$$\sigma = - \frac{ql}{2\pi(l^2 + r^2)^{3/2}}$$



$$\vec{E} = \frac{\sigma}{\epsilon_0} \vec{n}$$

Емкостью проводника называется физическая величина, определяемая как отношение заряда q проводника к его потенциалу φ :

$$C = \frac{q}{\varphi} \text{ ([1Ф] – 1 фарад)}$$

Уединенный проводник.

$C = \frac{q}{\varphi}$ Емкость уединенного проводника

Найдем емкость уединенного проводника, имеющего форму шара:

$$\varphi = \int_R^{\infty} \vec{E} d\vec{r} = \int_R^{\infty} \frac{kq}{r^2} dr = kq \left(-\frac{1}{r} \right)_R^{\infty} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R} = \frac{q}{C}$$

$$C = 4\pi\epsilon_0 R$$

1 фарад (1Ф). Это огромная емкость. Для сравнения: емкость планеты Земля 0.7 мФ.

Емкость сферического конденсатора

$$E_r = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2}.$$

$$U = \int_a^b E_r dr = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{a} - \frac{1}{b} \right).$$

$$C = 4\pi\epsilon_0 \frac{ab}{b - a}.$$

Емкость цилиндрического конденсатора

$$C = \frac{2\pi\epsilon_0 l}{\ln(b/a)}$$