

Электричество и магнетизм

Часть 2. Электрическое поле в веществе.

Погосов Артур Григорьевич

Уважаемые студенты!

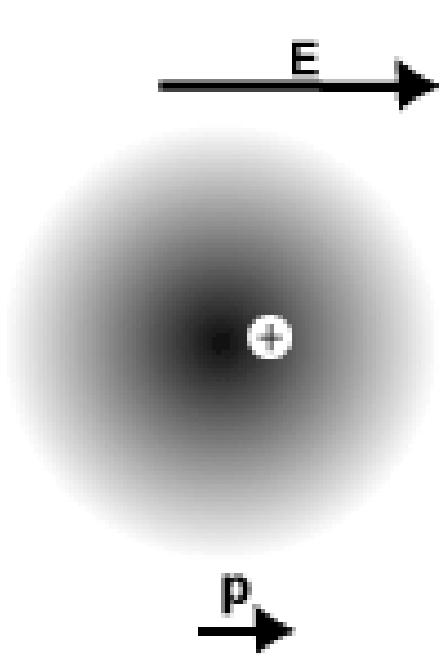
Предлагаю вашему вниманию иллюстративный материал к лекциям по электричеству и магнетизму.

Обратите внимание: эти лекции читаются классическим способом ("мелом по доске"), сопровождаются комментариями, выводами формул и пояснениями, как это обычно принято. Представленный же материал лишён этого всего, содержит лишь иллюстрации и основные формулы, что можно рассматривать как "фонное" сопровождение лекций, но никак не замену самих лекций и ваших конспектов.

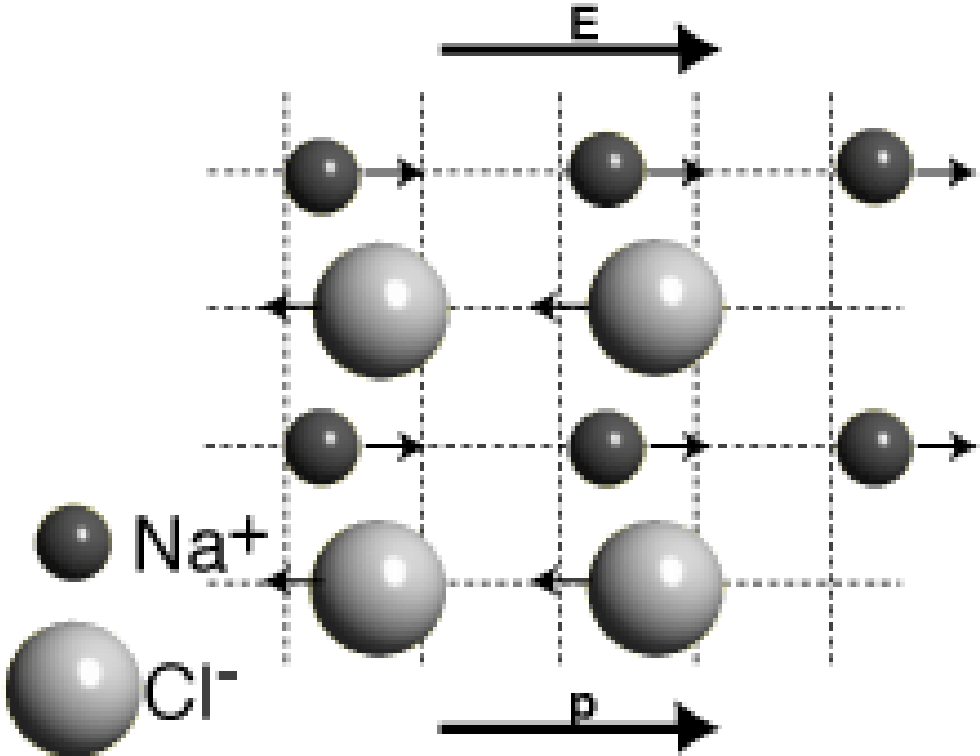
В то же время, я рассчитываю, что этот материал поможет хотя бы некоторым из вас лучше усвоить содержание лекций, вспомнить логику и последовательность изложения. Кроме того, такой сверхкраткий экстракт иногда позволяет по-другому взглянуть на курс: охватить его в целом, увидеть взаимосвязь частей.

А.Г.Погосов.

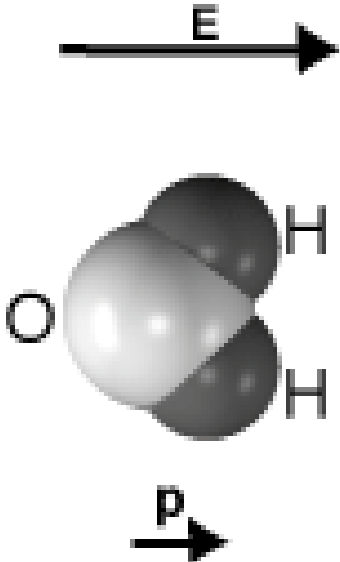
Диэлектрики



неполярные

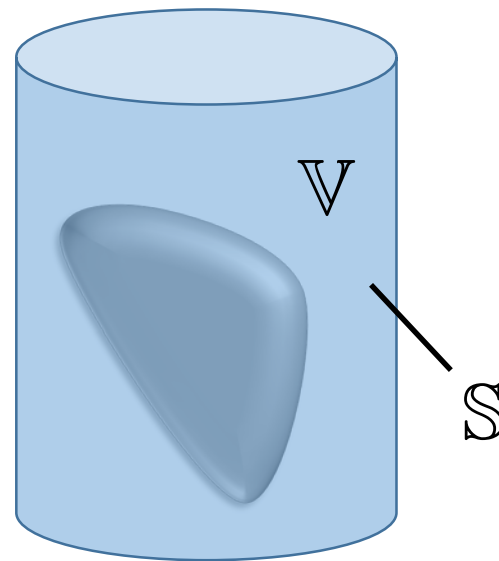
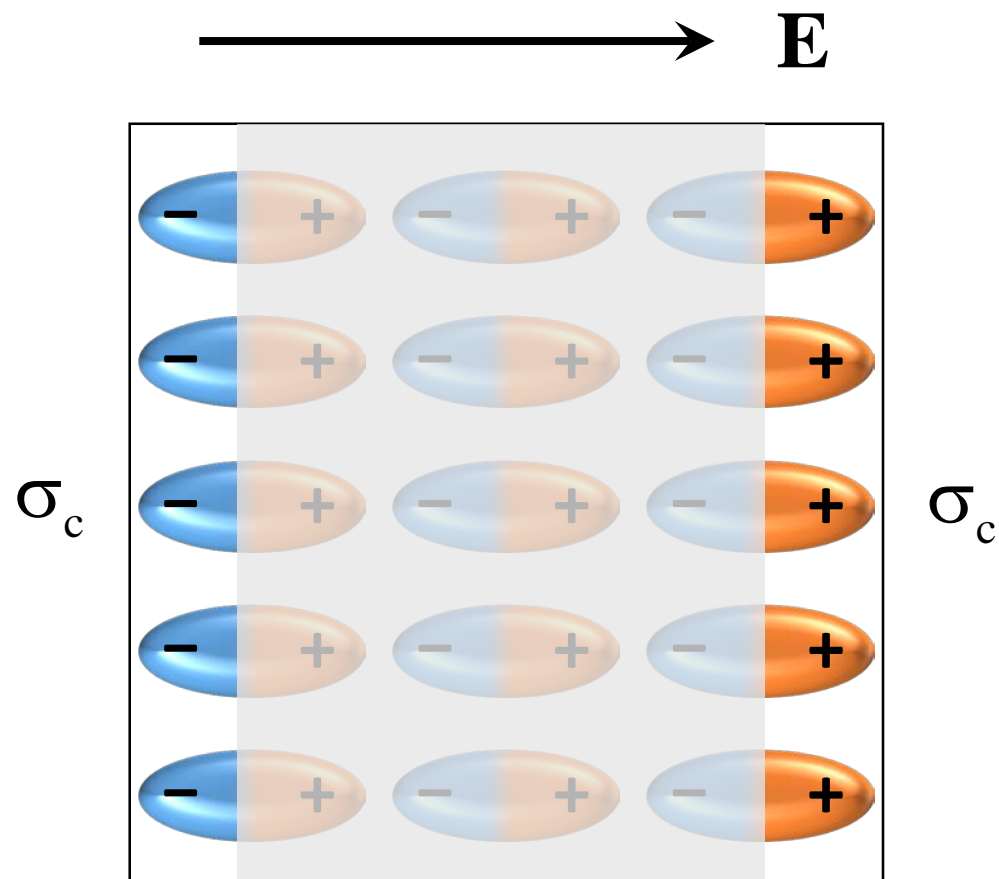


ионные



полярные

Связанный заряд



$$\sigma_c = P_n$$

$$\iiint_V \langle \rho_c \rangle dV = 0$$

$$\langle \rho_c \rangle = -\operatorname{div} \mathbf{P}$$

вне тела $\mathbf{P} = 0$

Вектор поляризации \mathbf{P}

Определение:

$$\langle \rho_c \rangle = -\operatorname{div} \mathbf{P}$$

вне тела $\mathbf{P} = 0$

Свойство:

Вектор поляризации \mathbf{P} равен дипольному моменту единицы объёма поляризованного диэлектрика

$$\mathbf{P} = \chi \mathbf{E}$$



поляризуемость

Уравнения электрического поля в диэлектрике

Усреднение:

$$\begin{cases} \operatorname{div} \langle \mathbf{E} \rangle = 4\pi (\langle \rho_c \rangle + \rho) \\ \operatorname{rot} \langle \mathbf{E} \rangle = 0 \end{cases} \quad \begin{cases} \langle \rho_c \rangle = -\operatorname{div} \mathbf{P} \\ \mathbf{P} = \chi \langle \mathbf{E} \rangle \end{cases}$$

Обозначения:

$$\begin{aligned} \langle \mathbf{E} \rangle &=: \mathbf{E} \\ \mathbf{E} + 4\pi \mathbf{P} &=: \mathbf{D} \end{aligned} \quad \begin{cases} \operatorname{div} \mathbf{D} = 4\pi \rho \\ \operatorname{rot} \mathbf{E} = 0 \end{cases} \quad \mathbf{E} = -\nabla \varphi$$

Вектор индукции: $\mathbf{D} = \mathbf{E} + 4\pi \mathbf{P} = (1 + 4\pi \chi) \mathbf{E} = \varepsilon \mathbf{E}$

Диэлектрическая проницаемость 

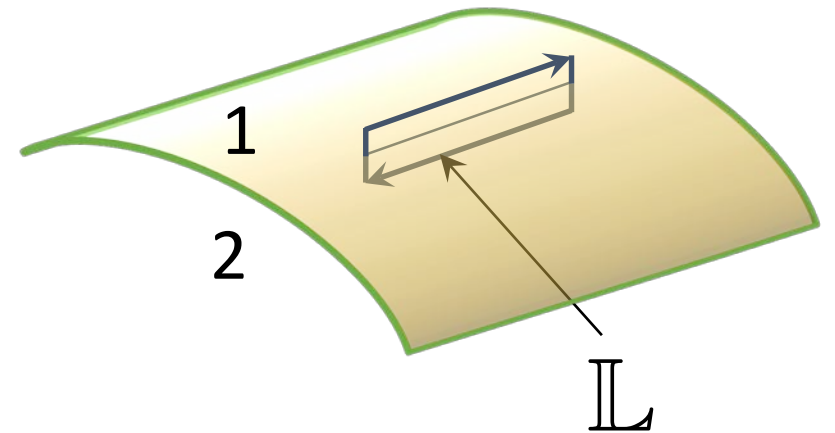
Граничные условия для электрического поля в диэлектрике

Уже было, только теперь $\langle \mathbf{E} \rangle =: \mathbf{E}$

$$\operatorname{rot} \mathbf{E} = 0$$

$$\oint_{\mathbb{L}} \mathbf{E} d\mathbf{l} = 0$$

$$E_{1\tau} | = E_{2\tau} |$$



Непрерывность тангенциальной компоненты вектора напряжённости электрического поля

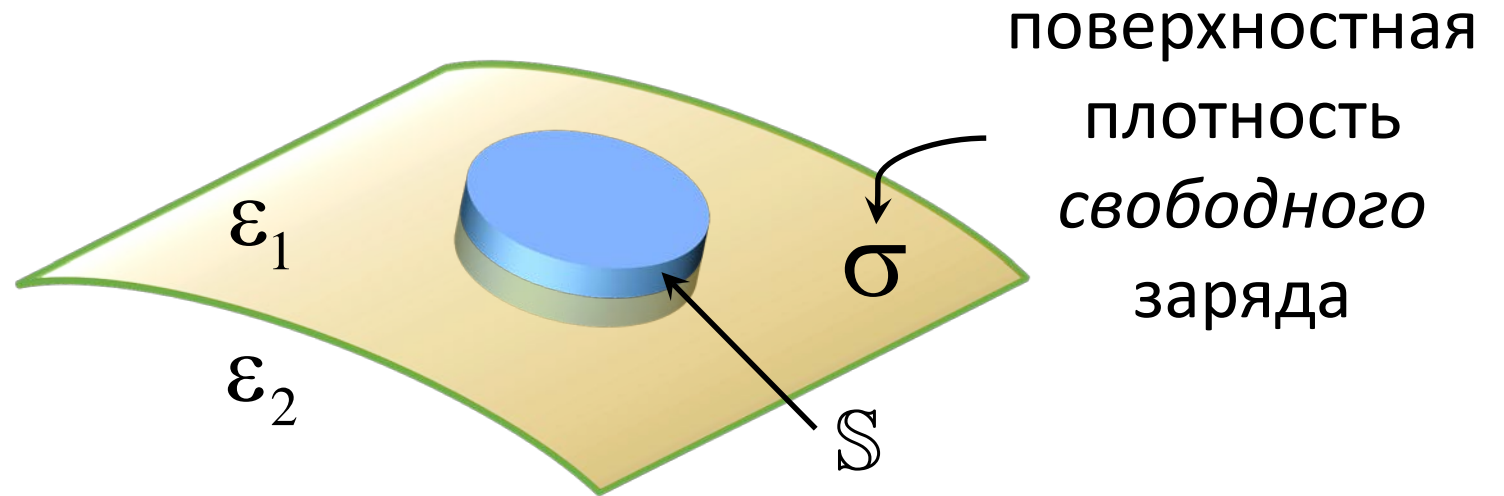
Это эквивалентно непрерывности потенциала:

$$\varphi_1 | = \varphi_2 |$$

Граничные условия для электрического поля в диэлектрике

$$\operatorname{div} \mathbf{D} = 4\pi\rho$$

$$\oiint_S \mathbf{D} d\mathbf{S} = 4\pi Q$$



Нормальная компонента вектора индукции электрического поля терпит разрыв

$$D_{1n} - D_{2n} = 4\pi\sigma$$

или $\epsilon_1 E_{1n} - \epsilon_2 E_{2n} = 4\pi\sigma$

Основное уравнение электростатики в диэлектриках

$$\nabla (\varepsilon \nabla \varphi) = -4\pi\rho$$

В однородном диэлектрике:

$$\Delta\varphi = -4\pi\frac{\rho}{\varepsilon}$$

Граничные условия:

$$\varphi_1| = \varphi_2|$$
$$\varepsilon_1 (\nabla\varphi_1)_n| = \varepsilon_2 (\nabla\varphi_2)_n|$$

Диэлектрический шар в однородном поле

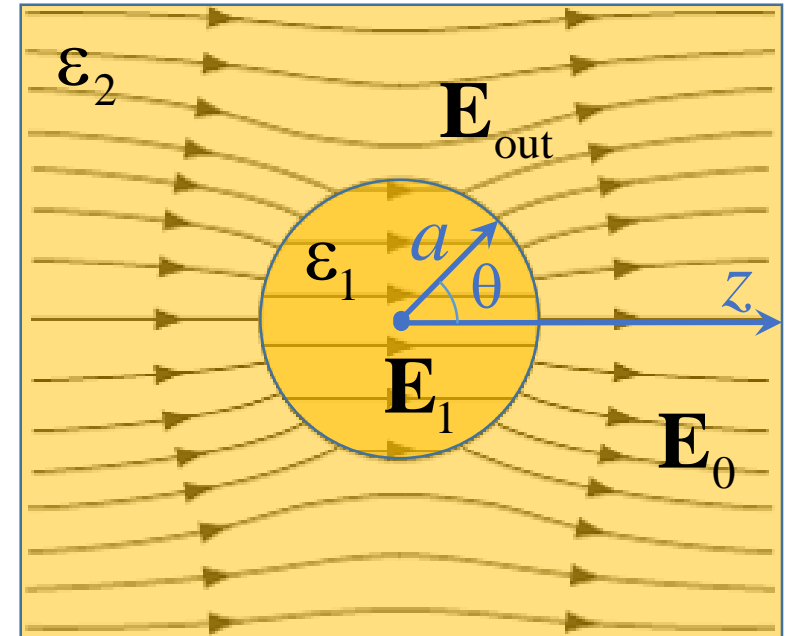
- Потенциал диполя и однородного поля имеют одинаковую угловую зависимость
- $\epsilon_1 \rightarrow \infty$ соотв. металлическому шару (уже решали)

$$\mathbf{E}_{\text{out}} = \mathbf{E}_0 - \frac{\mathbf{d}}{r^3} + \frac{3(\mathbf{d}\mathbf{r})\mathbf{r}}{r^5} \quad \mathbf{E}_{\text{in}} = \mathbf{E}_1 \quad \mathbf{d} \parallel \mathbf{E}_1 \parallel \mathbf{E}_0$$

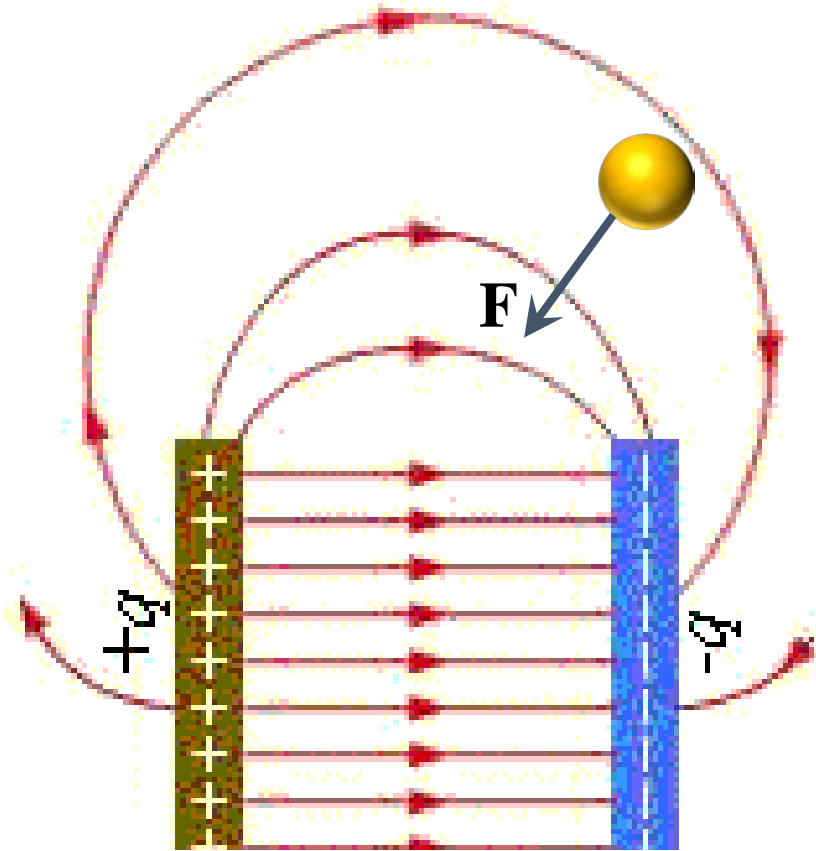
$$E_\tau \Big| - \text{непр} : \quad E_1 \sin \theta = \left(E_0 - \frac{d}{a^3} \right) \sin \theta$$

$$D_n \Big| - \text{непр} : \quad \epsilon_1 E_1 \cos \theta = \epsilon_2 \left(E_0 + \frac{2d}{a^3} \right) \cos \theta$$

$$\mathbf{d} = \frac{\epsilon_1 - \epsilon_2}{2\epsilon_2 + \epsilon_1} \mathbf{E}_0 a^3 \quad \mathbf{E}_1 = \frac{3\epsilon_2}{2\epsilon_2 + \epsilon_1} \mathbf{E}_0$$



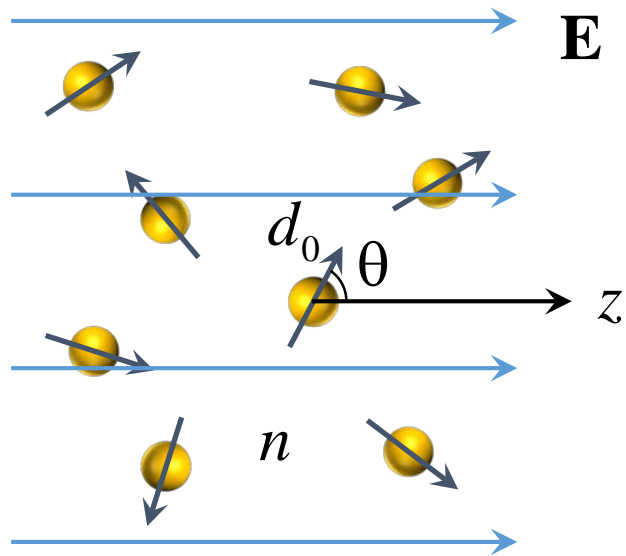
Втягивание диэлектрика в сильное поле



$$\mathbf{d} = \frac{\varepsilon - 1}{\varepsilon + 2} \mathbf{E}_0 a^3$$

$$\mathbf{F} = \frac{1}{2} (\mathbf{d} \mathbf{E}) = \frac{1}{2} \frac{\varepsilon - 1}{\varepsilon + 2} a^3 \nabla E_0^2$$

Оценки диэлектрической проницаемости



полярный диэлектрик
(газ)

$$\frac{Ed_0}{kT} \ll 1$$

$$U = -Ed_0 \cos \theta$$

$$w \propto e^{-\frac{U}{kT}}$$

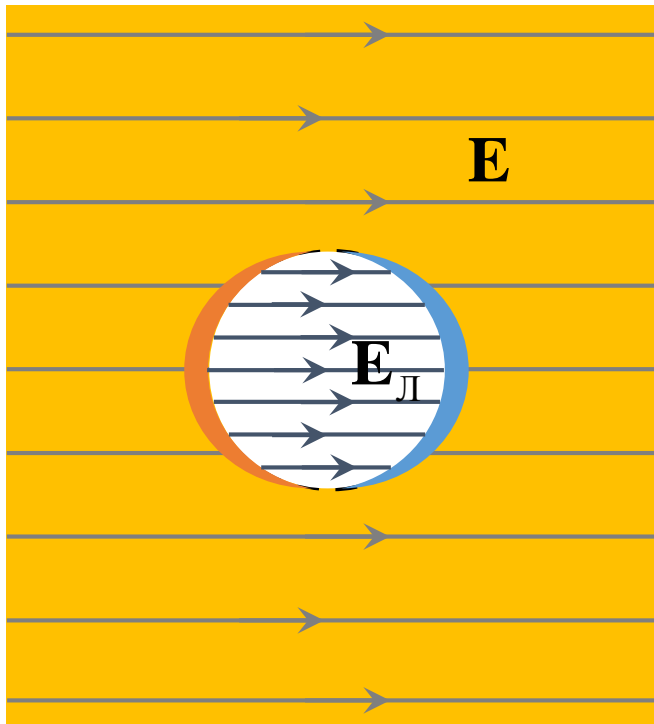
$$\varepsilon \mathbf{E} = \mathbf{E} + 4\pi \mathbf{P}$$

$$P = n \langle d_z \rangle$$

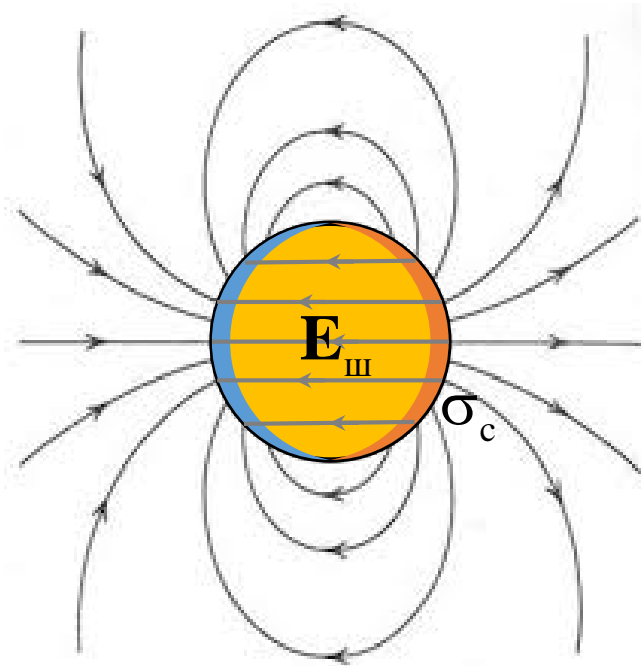
$$\varepsilon = 1 + \frac{4}{3} \pi \frac{nd_0^2}{kT}$$

$$\frac{4}{3} \pi \frac{nd_0^2}{kT} \sim 10^{-2}$$

Локальное поле в диэлектрике (поле Лоренца)



$$\mathbf{D} = \varepsilon \mathbf{E} = \mathbf{E} + 4\pi \mathbf{P}$$



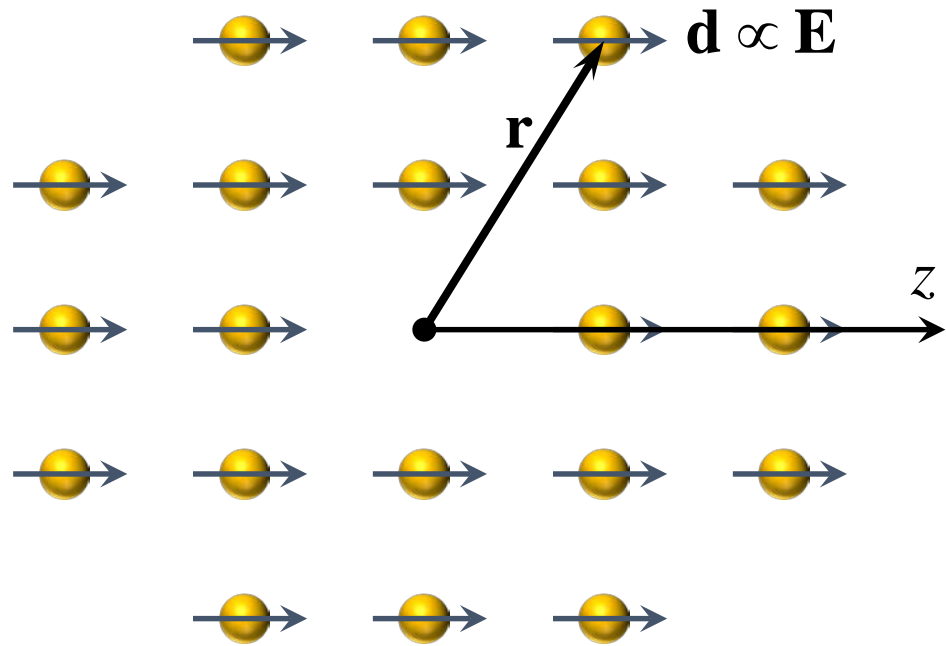
$$\mathbf{E}_L = \mathbf{E} - \mathbf{E}_ш$$

$$\mathbf{E}_L = \mathbf{E} + \frac{4}{3} \pi \mathbf{P}$$

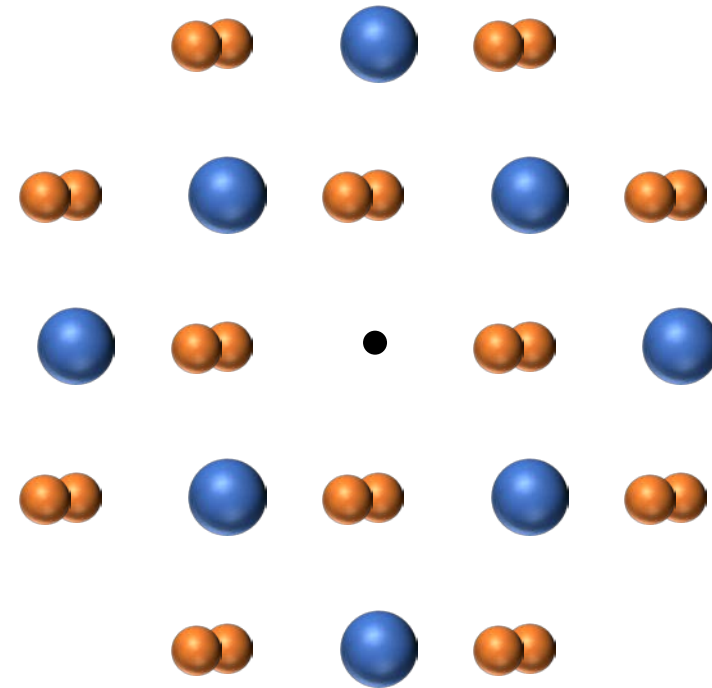


Хендрик Антон Лоренц
(1853 – 1928)

Поле Лоренца (обоснование)



неполярный диэлектрик



ионный диэлектрик

$$\sum_{x^2+y^2+z^2=r^2} \mathbf{E}_d \propto \langle \mathbf{E}_d \rangle_{x^2+y^2+z^2=r^2} = 0$$

Формула Клаузиуса — Моссотти

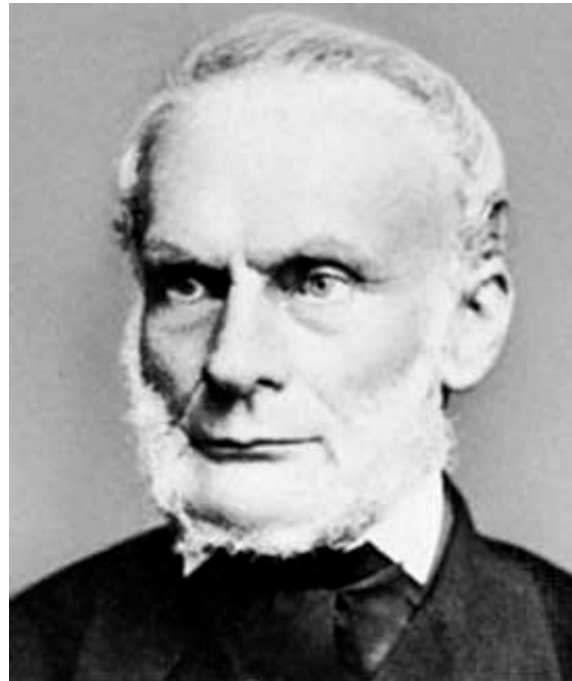
$$\mathbf{d} = \alpha \mathbf{E}_{\text{л}} \quad (\text{неполярный диэлектрик})$$

$$\mathbf{P} = n \mathbf{d}$$

$$\mathbf{E}_{\text{л}} = \mathbf{E} + \frac{4}{3} \pi \mathbf{P}$$

$$\varepsilon \mathbf{E} = \mathbf{E} + 4\pi \mathbf{P}$$

$$\frac{\varepsilon - 1}{\varepsilon + 2} = \frac{4}{3} \pi n \alpha$$

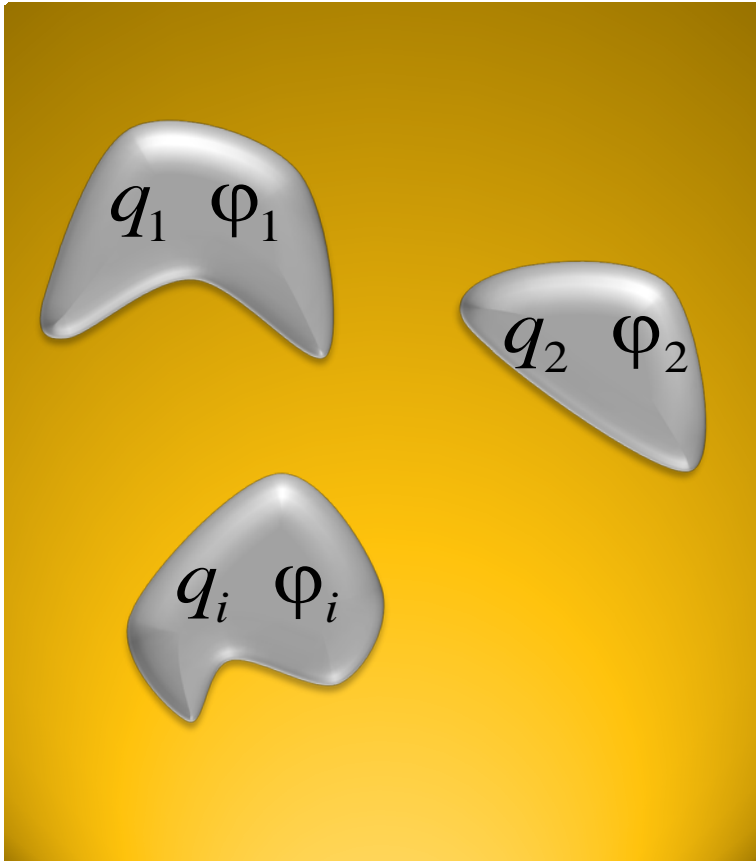


Рудольф Клаузиус
(1822 – 1888)



Оттавиано Фабрицио
Моссотти
(1791 – 1863)

Энергия поля в диэлектрике

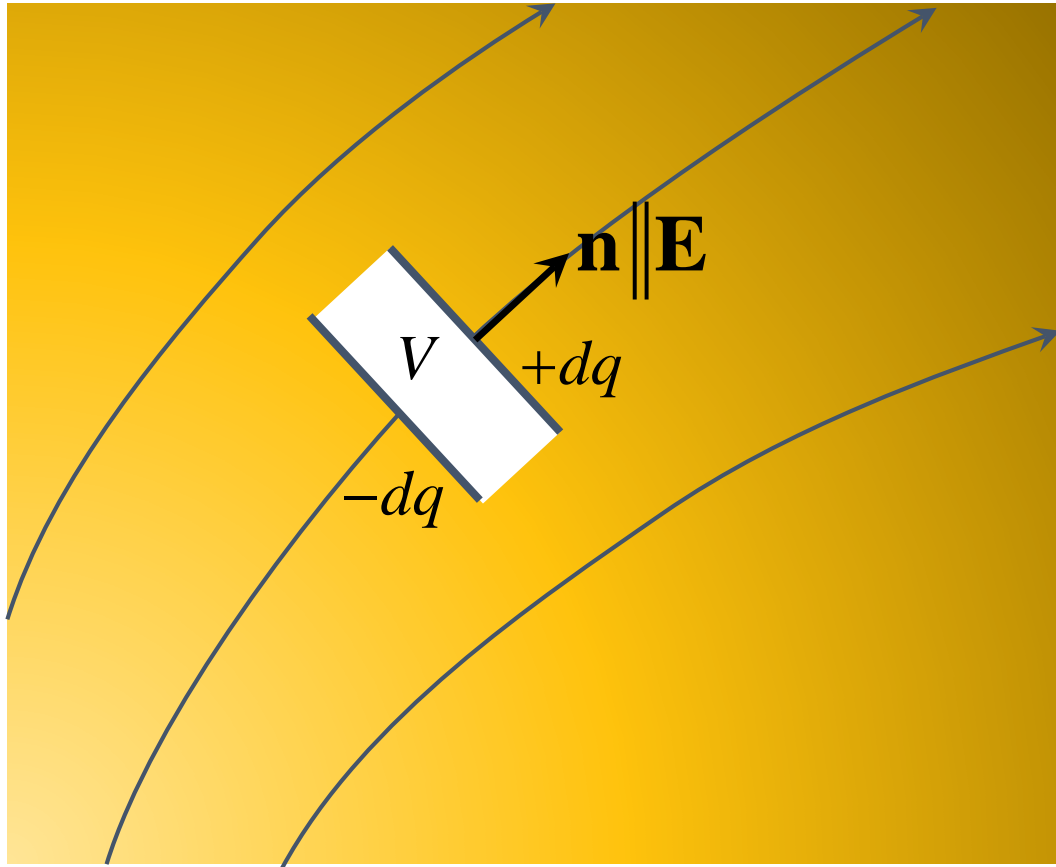


Аналогично случаю проводников в вакууме

$$W = \frac{1}{2} \sum_i q_i \varphi_i \quad W = \iiint_{\mathbb{V}} \frac{ED}{8\pi} dV$$

$$W = \frac{1}{2} \iiint_{\mathbb{V}} \varphi \rho dV$$

Энергия поля в диэлектрике



$$dW = \frac{\mathbf{E} d\mathbf{D}}{4\pi} V \quad dw = \frac{\mathbf{E} d\mathbf{D}}{4\pi}$$

Если $\mathbf{D} = \varepsilon \mathbf{E}$

$$w = \frac{E D}{8\pi} = \frac{\varepsilon E^2}{8\pi} = \frac{D^2}{8\pi \varepsilon}$$

$$W = \iiint w dV$$

Пондеромоторные силы

$$\delta W = -\iiint \mathbf{f} \mathbf{q} dV$$



метод виртуальных перемещений

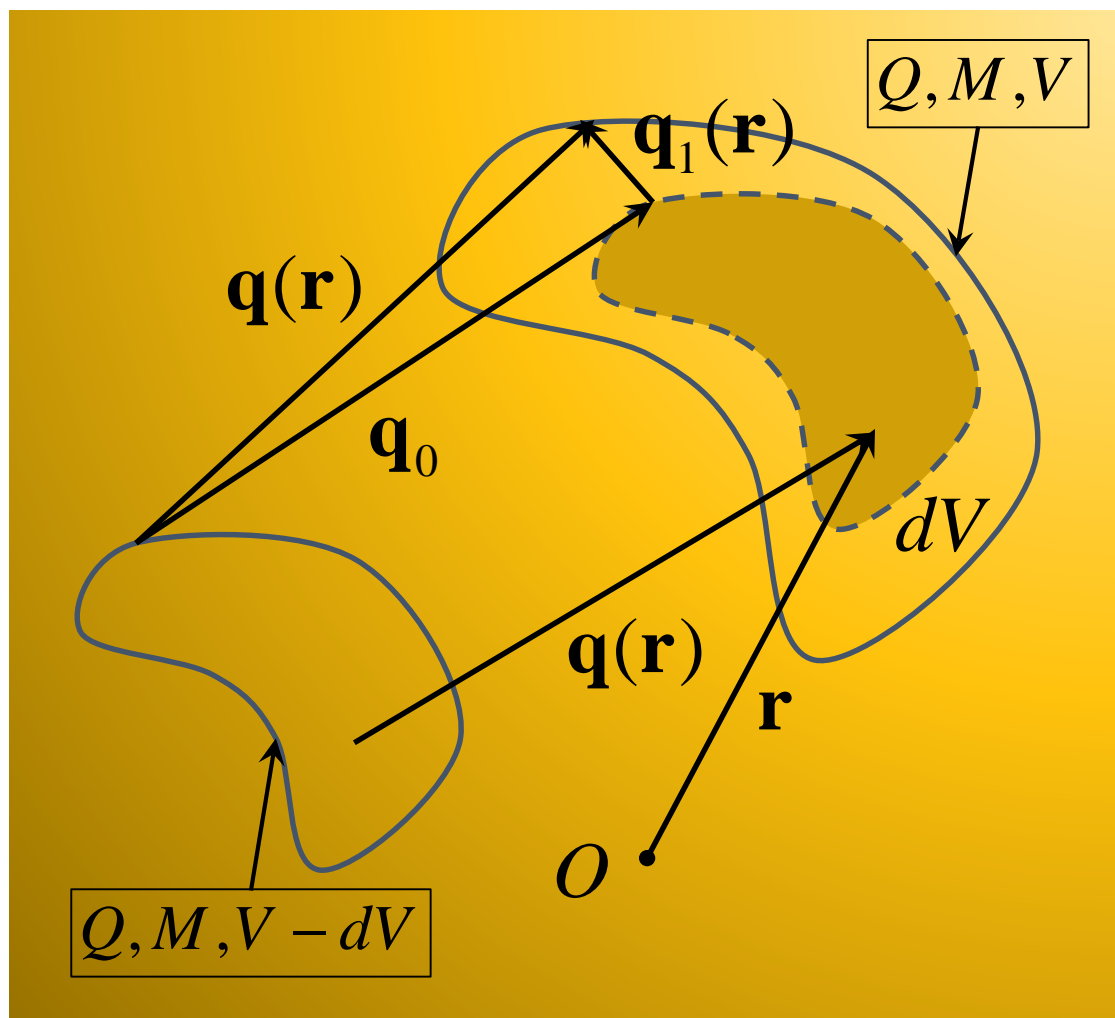
$$\delta W = \iiint \varphi \delta \rho dV - \frac{1}{8\pi} \iiint E^2 \delta \varepsilon dV$$

$$dV = V \operatorname{div} \mathbf{q} \quad d\tau = -\tau \operatorname{div} \mathbf{q}$$

$$\delta \rho = -\nabla (\rho \mathbf{q}) \quad \delta \varepsilon = -\mathbf{q} \nabla \varepsilon - \tau \frac{\partial \varepsilon}{\partial \tau} \nabla \mathbf{q}$$

$$\mathbf{f} = \rho \mathbf{E} - \frac{E^2}{8\pi} \nabla \varepsilon + \nabla \left(\frac{E^2}{8\pi} \tau \frac{\partial \varepsilon}{\partial \tau} \right)$$

электрострикция

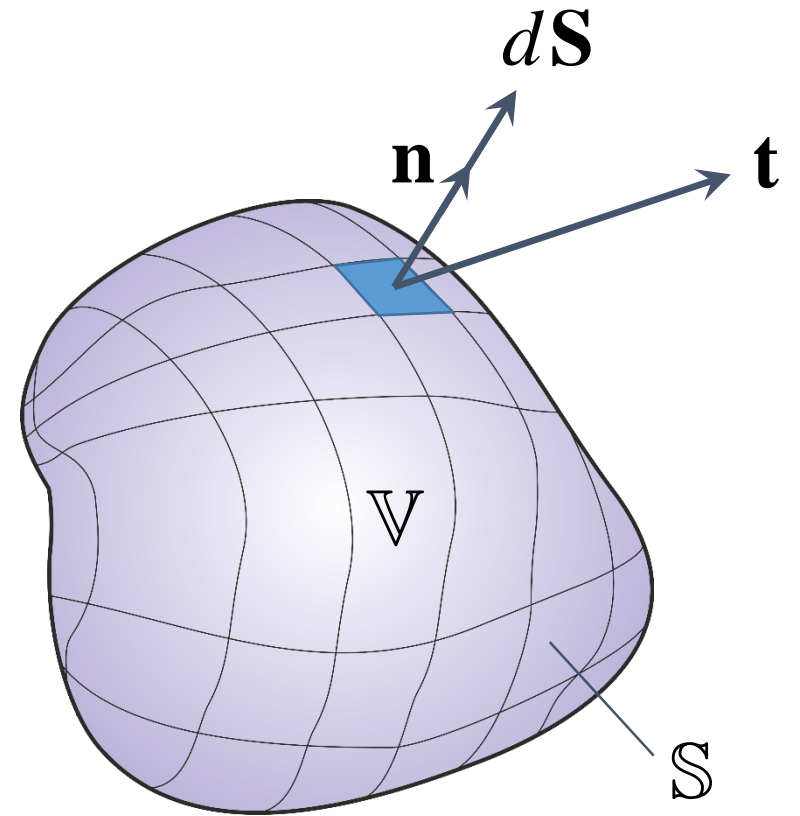


Тензор напряжений

$$\iiint_{\mathbb{V}} \mathbf{f} dV = \oiint_{\mathbb{S}} \mathbf{t} dS \quad t_i = T_{ik} n_k$$

$$\iiint_{\mathbb{V}} f_i dV = \oiint_{\mathbb{S}} T_{ik} dS_k \quad f_i = \frac{\partial T_{ik}}{\partial x_k}$$

$$\iiint_{\mathbb{V}} [\mathbf{r} \times \mathbf{f}] dV = \oiint_{\mathbb{S}} [\mathbf{r} \times \mathbf{t}] dS \quad \Rightarrow \quad T_{ik} = T_{ki}$$

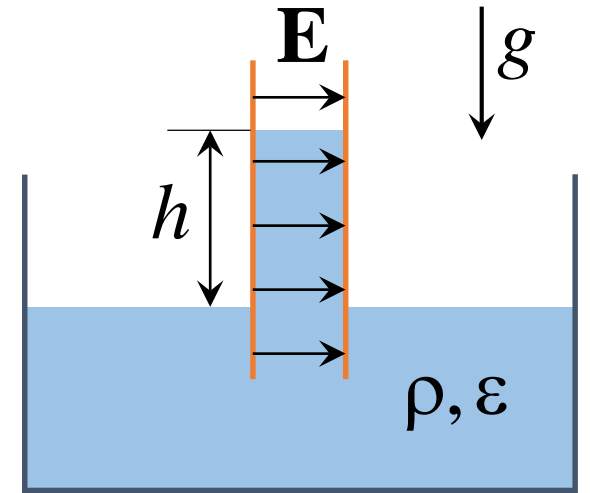


Условие равновесия границы двух сред: $T_{ik} n_k \Big| = -T'_{ik} n'_k \Big| = T'_{ik} n_k \Big|$

Тензор натяжений Максвелла

$$\mathbf{f} = -\nabla P + \rho \mathbf{E} - \frac{E^2}{8\pi} \nabla \varepsilon + \nabla \left(\frac{E^2}{8\pi} \tau \frac{\partial \varepsilon}{\partial \tau} \right)$$

$$T_{ik} = -P \delta_{ik} - \frac{E^2}{8\pi} \left[\varepsilon - \tau \frac{\partial \varepsilon}{\partial \tau} \right] \delta_{ik} + \frac{\varepsilon E_i E_k}{4\pi}$$



На границе несжимаемой жидкости с атмосферой:

$$h = \frac{\varepsilon - 1}{8\pi} \frac{E^2}{\rho g}$$

$$P - P_{\text{атм}} = -\frac{\varepsilon - 1}{8\pi} \left(\varepsilon E_n^2 + E_\tau^2 \right)$$