

Лекция 3-2020. ЭЛЕКТРОСТАТИЧЕСКОЕ ПОЛЕ В ДИЭЛЕКТРИКЕ

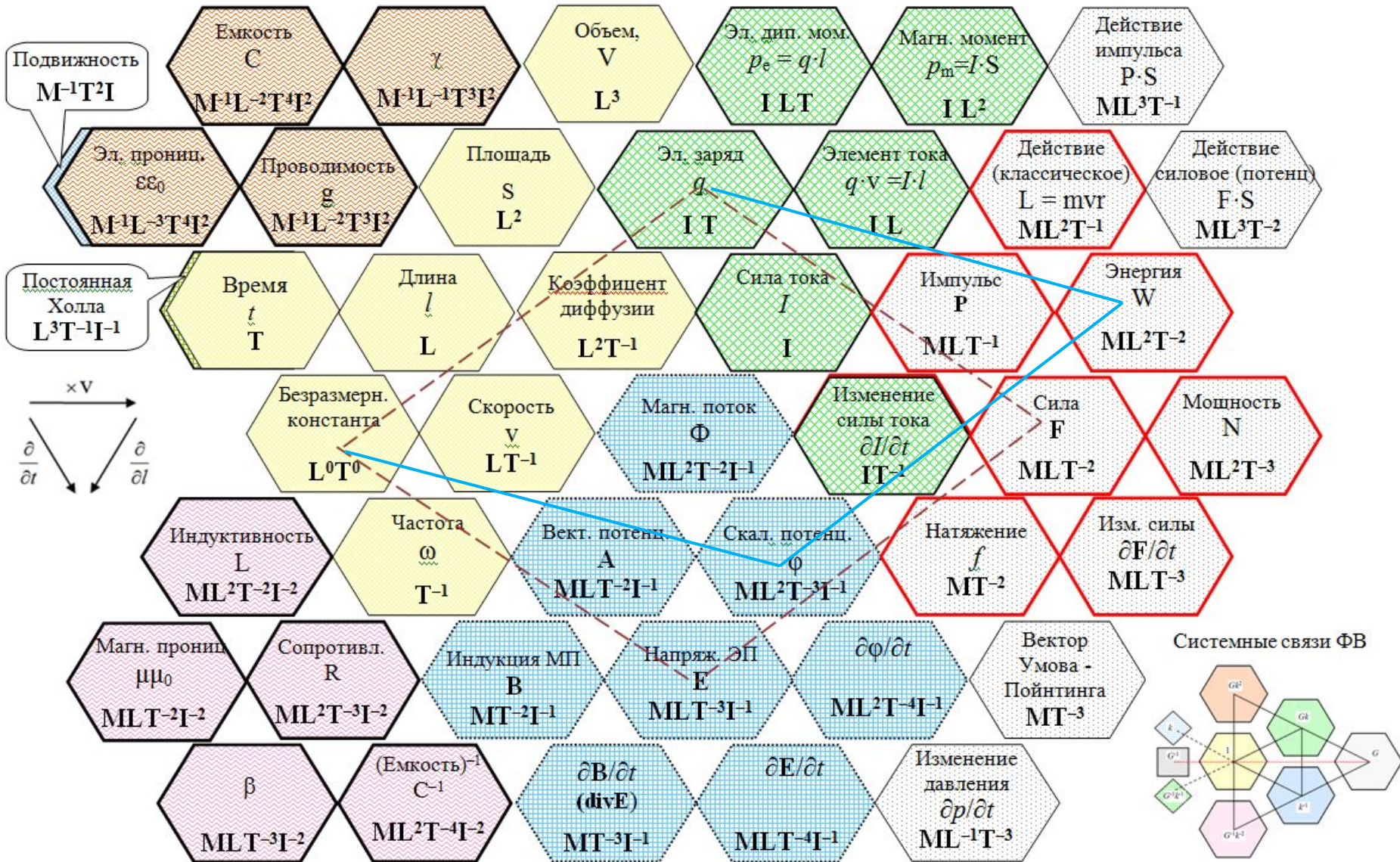
1. Электрический диполь в электростатическом поле.
2. Поляризация диэлектриков.
3. Электростатическое поле в диэлектрике.
4. Поляризованность.
5. Свободные и связанные заряды.
6. Связь поляризованности с плотностью связанных зарядов.
7. Вектор электрического смещения.
8. Обобщение теоремы Гаусса.
9. Поле на границе раздела диэлектриков.

Реальность, отражённая в нашем сознании, -
лишь очень приближённое подобие
происходящего на самом деле.

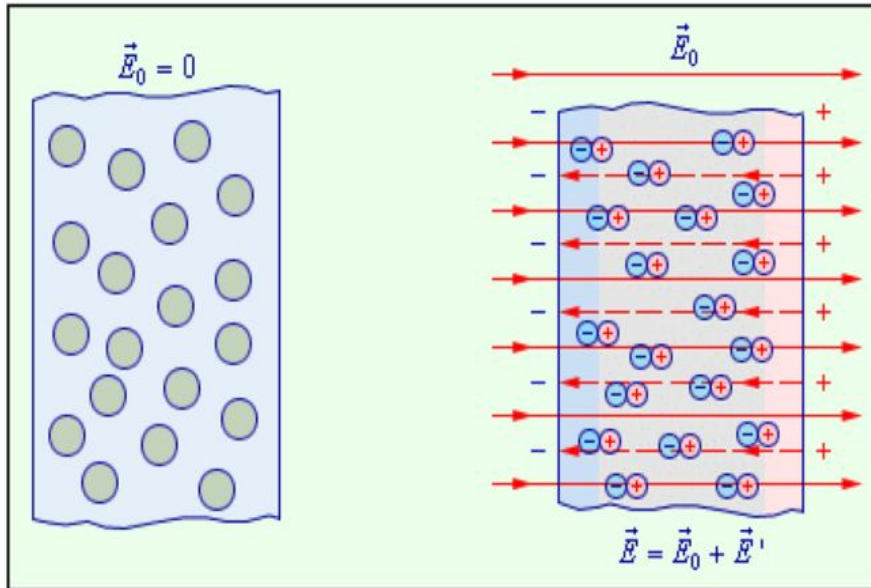
«С тех пор прошло 80 лет и я по-прежнему
задаю себе этот же вопрос (прим. — Что же
такое электричество?), но не в состоянии
ответить на него »

[Никола Тесла](#)

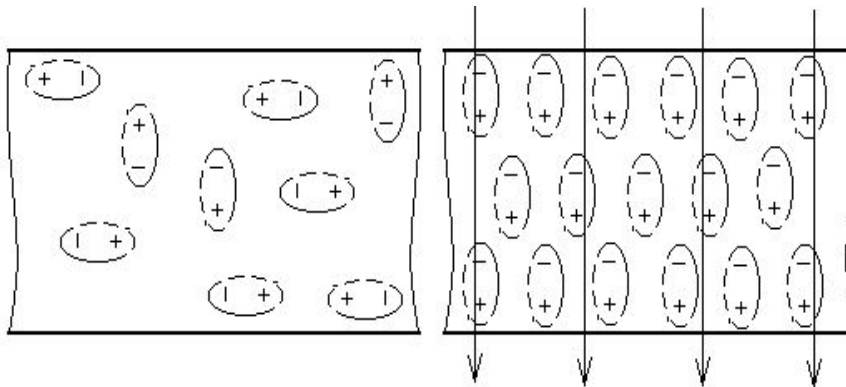
СИСТЕМА ЭЛЕКТРОМАГНИТНЫХ ВЕЛИЧИН И ИХ ВЗАИМОСВЯЗЕЙ



Не срисовывать

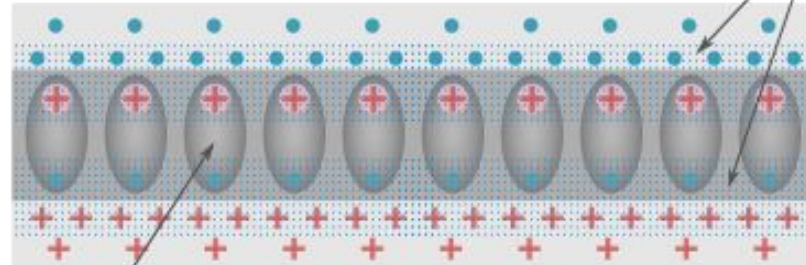


Поляризация
неполярного
диэлектрика



Поляризация
полярного диэлектрика

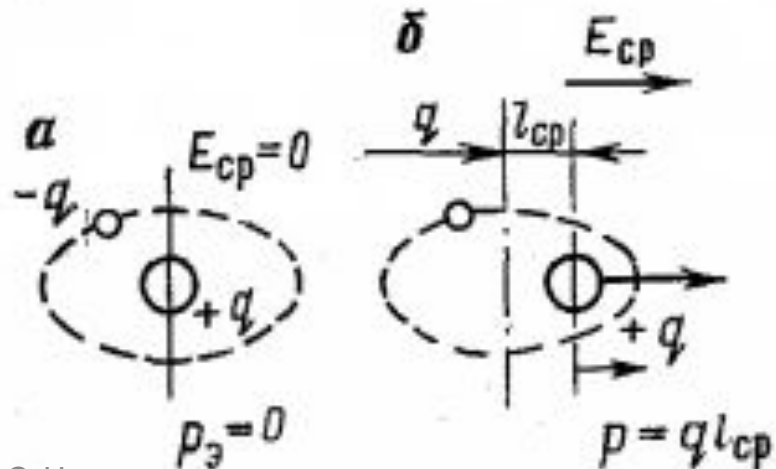
Внутреннее электрическое поле между диэлектриком и обкладками



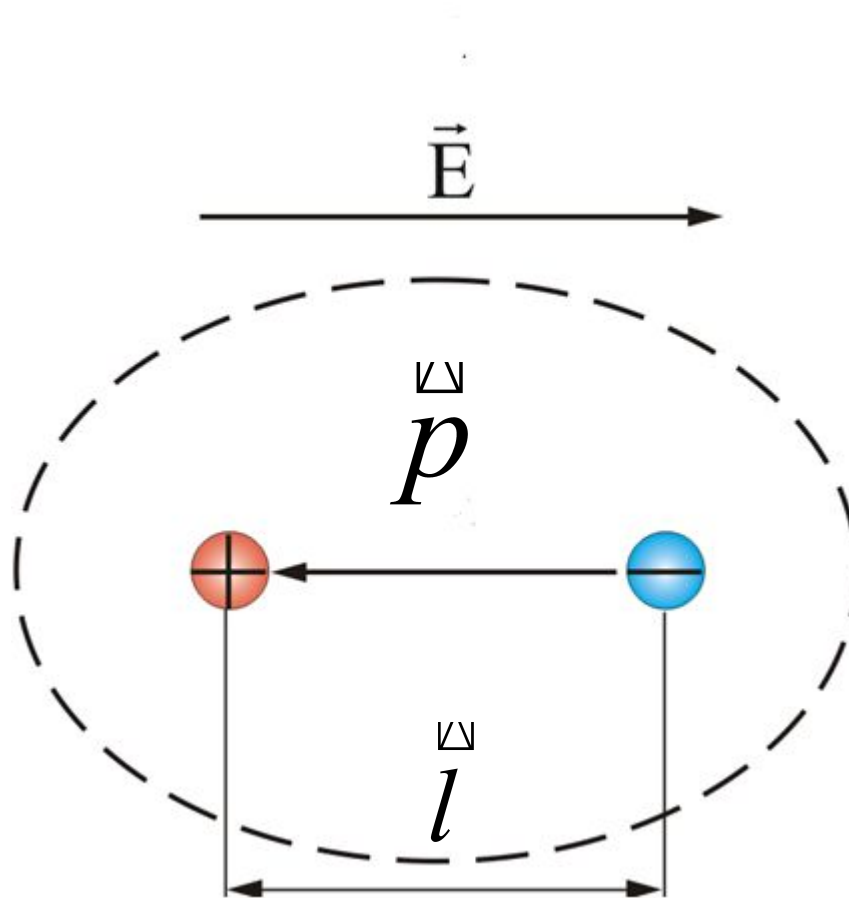
Поляризованные атомы диэлектрика

Поляризация диэлектрика конденсатора

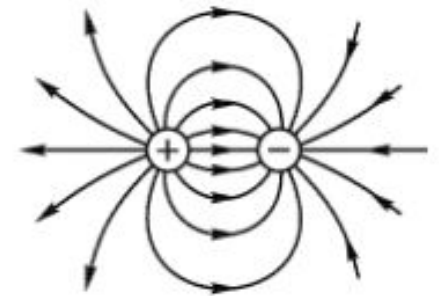
Поляризация отдельного атома



Электрический диполь

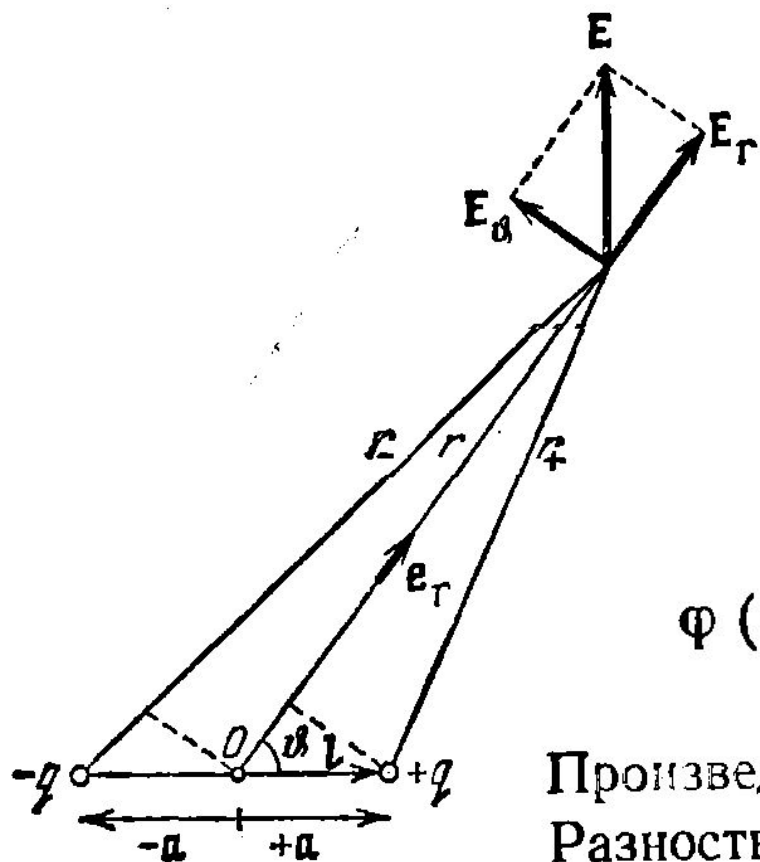


$$\vec{p} = ql$$



Направление вектора \vec{P} принято от минуса к плюсу !!!

Потенциальное поле диполя (по Савельеву)



$$r_+ = r - a \cos \vartheta = r - a e_r,$$

$$r_- = r + a \cos \vartheta = r + a e_r.$$

$$2a e_r = l e_r$$

$$\varphi(\mathbf{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{q}{r_+} - \frac{q}{r_-} \right) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q(r_- - r_+)}{r_+ r_-}$$

Произведение $r_+ r_-$ можно заменить через r^2 .
Разность $r_- - r_+$ равна $2a e_r = l e_r$. Следовательно,

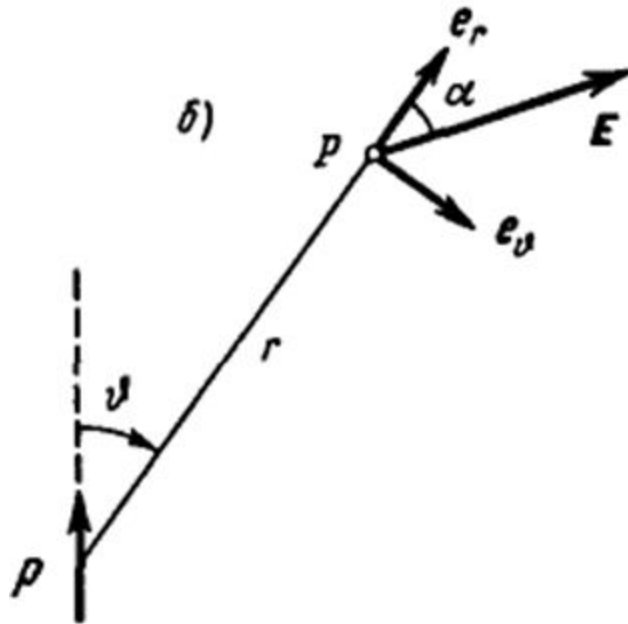
Потенциал поля диполя:

$$\varphi(\mathbf{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q l e_r}{r^2} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{p e_r}{r^2}$$

Вывод напряженности поля диполя

$$\varphi = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{p}_e \cdot \vec{e}_r}{r^2}$$

$$E_r = -\frac{\partial\varphi}{\partial r} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{2p \cos\theta}{r^3},$$



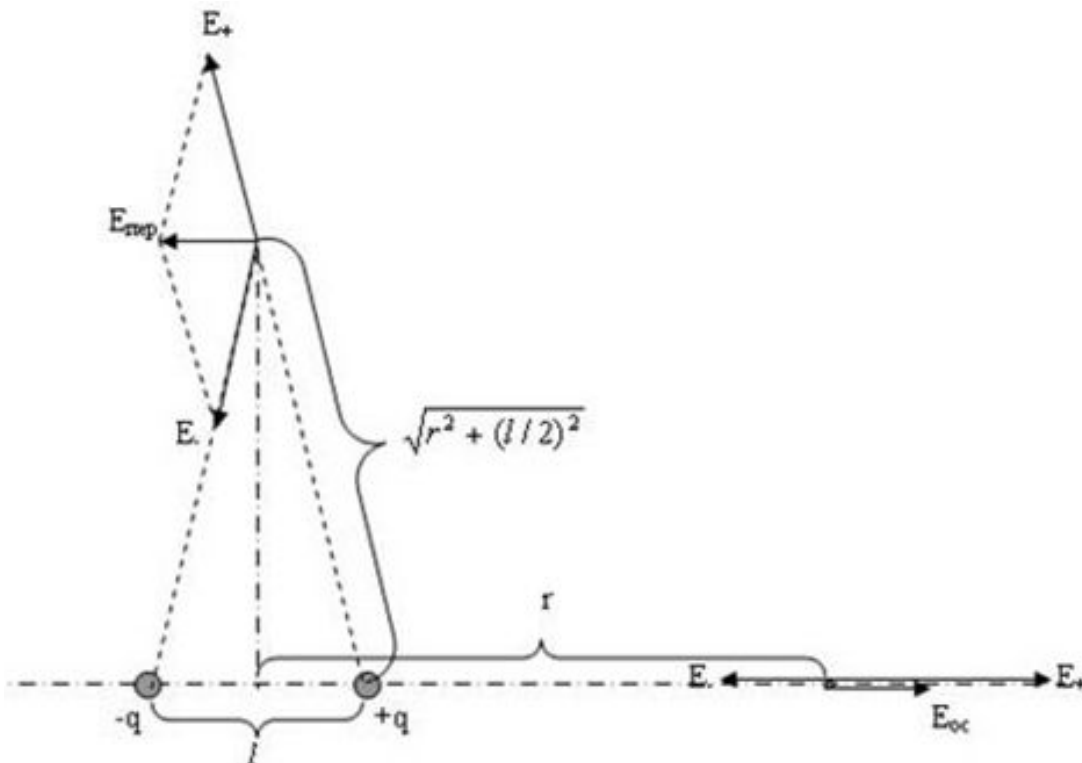
$$E_\theta = -\frac{\partial\varphi}{r\partial\theta} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{p \sin\theta}{r^3}.$$

$$(4\cos^2\theta + \sin^2\theta = 1 + 3\cos^2\theta)$$

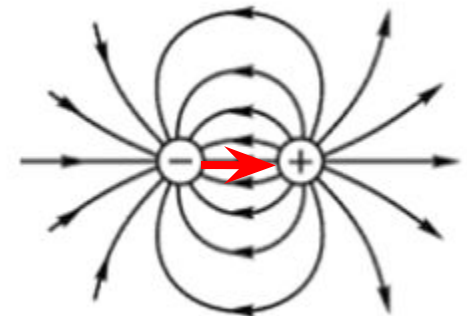
$$E = \sqrt{E_r^2 + E_\theta^2} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{p}{r^3} \sqrt{1 + 3\cos^2\theta}.$$

Поле электрической напряженности диполя

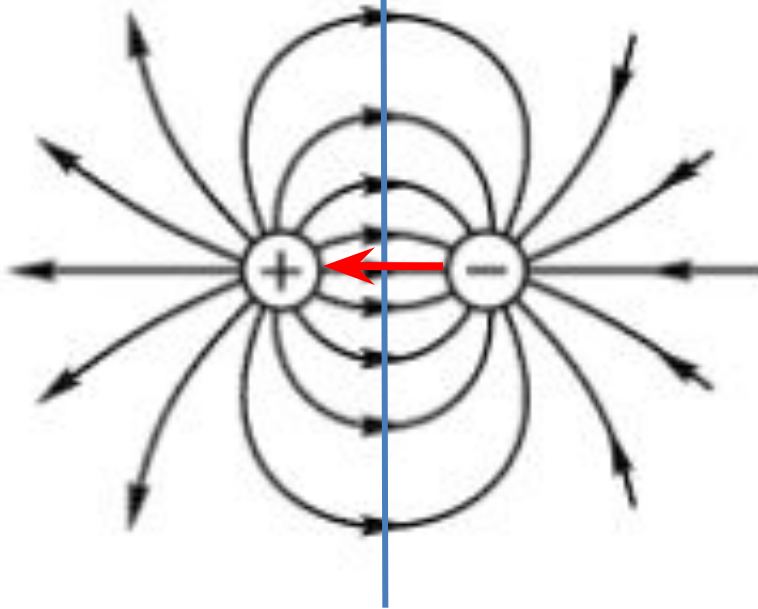
$$E = \frac{1}{\epsilon\epsilon_0} \frac{p_e}{4\pi r^3} \sqrt{1 + 3\cos^2\theta}$$



$$p_e = ql$$



ПНП



$$\vec{p}_e = ql$$

$$\varphi = \frac{1}{4\pi\epsilon\epsilon_0} \frac{\vec{p}_e \cdot \vec{e}_r}{r^2}$$

Повтор формул с другим обозначением угла и с учетом среды

$$E_r = \frac{\partial\varphi}{\partial r} = \frac{1}{4\pi\epsilon\epsilon_0} \frac{2p_e \cdot \cos\theta}{r^3}$$

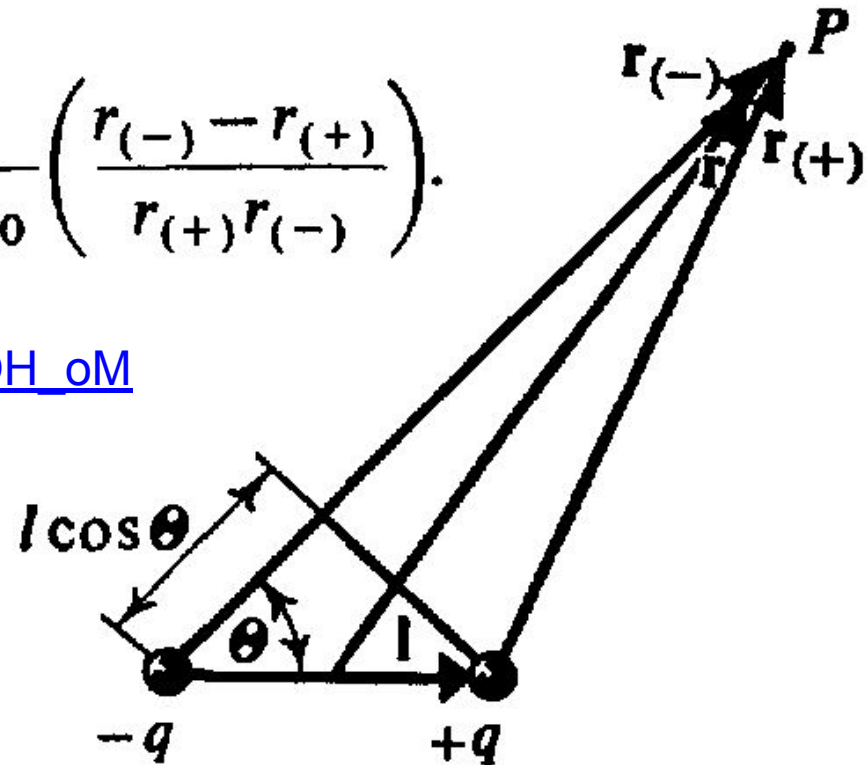
$$E_\theta = \frac{\partial\varphi}{r\partial\theta} = -\frac{1}{4\pi\epsilon\epsilon_0} \frac{p_e \cdot \sin\theta}{r^3}$$

$$E = \frac{1}{\epsilon\epsilon_0} \frac{p_e}{4\pi\kappa^3} \sqrt{1 + 3\cos^2\theta}$$

$$\varphi(P) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_{(+)}} - \frac{1}{r_{(-)}} \right) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{r_{(-)} - r_{(+)}}{r_{(+)}r_{(-)}} \right).$$

https://www.youtube.com/watch?v=veg7yUOH_oM

Объяснение из МФТИ.



Так как $l \ll r$, то можно считать $r_{(-)} - r_{(+)} \approx l \cos \theta$, $r_{(-)}r_{(+)} \approx r^2$ и характеризовать местоположение точки P радиус-векто-

ром \mathbf{r} с началом в любой точке диполя, поскольку диполь имеет сколь угодно малые геометрические размеры.

Тогда

$$\varphi(\mathbf{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\mathbf{p} \cdot \mathbf{r}}{r^3},$$

где $ql \cos \theta = (\mathbf{p} \cdot \mathbf{r})/r$, откуда

$$\mathbf{E} = -\text{grad } \varphi = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{3(\mathbf{p} \cdot \mathbf{r})\mathbf{r}}{r^5} - \frac{\mathbf{p}}{r^3} \right].$$

$$\mathbf{E} = \frac{3(\mathbf{p}\mathbf{R})\mathbf{R}}{R^5} - \frac{\mathbf{p}}{R^3} \quad (10.4)$$

в сферической системе координат R, ϑ, α с центром в диполе и полярной осью, параллельной \mathbf{p} , составляющие вектора \mathbf{E} равны

$$\begin{aligned} E_R &= \frac{2p \cos \vartheta}{R^3}, \\ E_\vartheta &= \frac{p \sin \vartheta}{R^3}, \quad E_\alpha = 0. \end{aligned} \quad (10.5)$$

Таким образом, угол β между силовой линией и радиусом-вектором \mathbf{R} определяется соотношением

$$\operatorname{tg} \beta = \frac{E_\vartheta}{E_R} = \frac{1}{2} \operatorname{tg} \vartheta.$$

На одинаковых расстояниях R от диполя поле вдоль его оси ($\vartheta = 0$ или $\vartheta = \pi$) вдвое сильнее, чем в экваториальной плоскости ($\vartheta = \pi/2$).

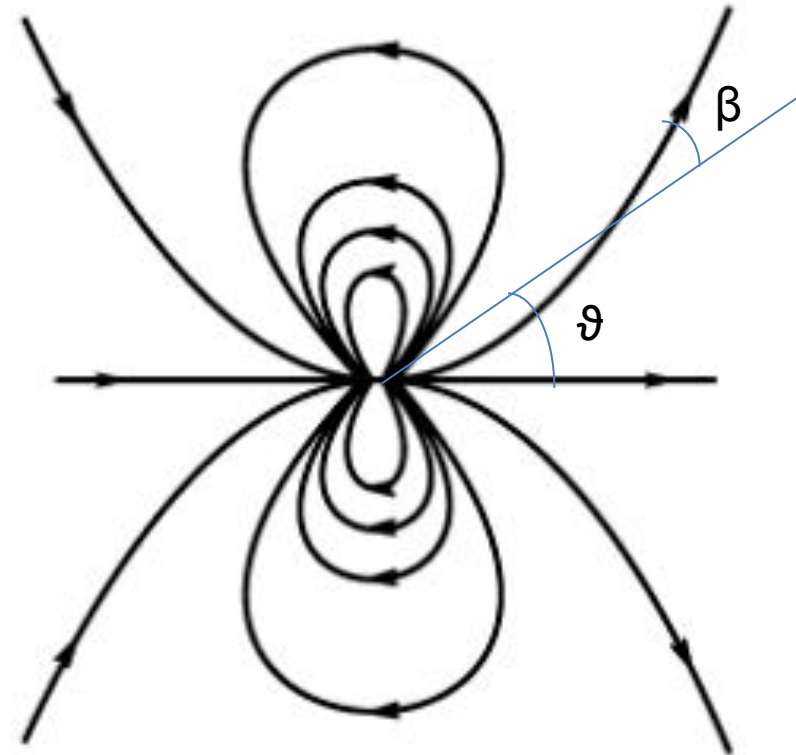
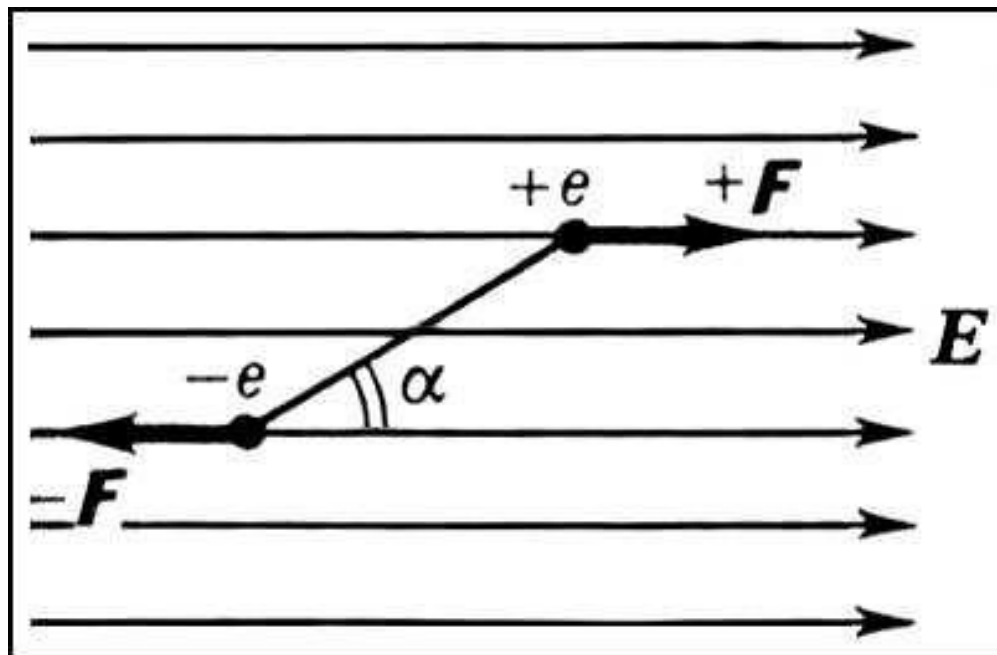


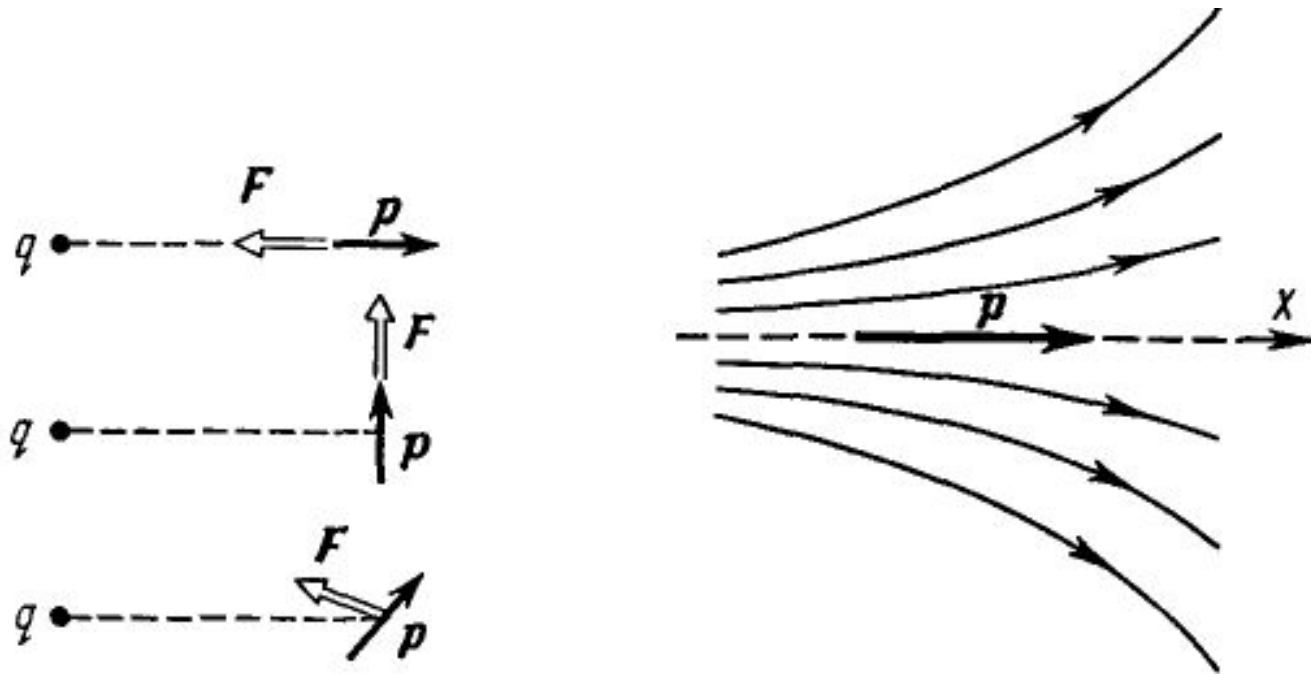
Рис. 15

Крутящий момент, действующий на
электрический диполь
в электростатическом поле.

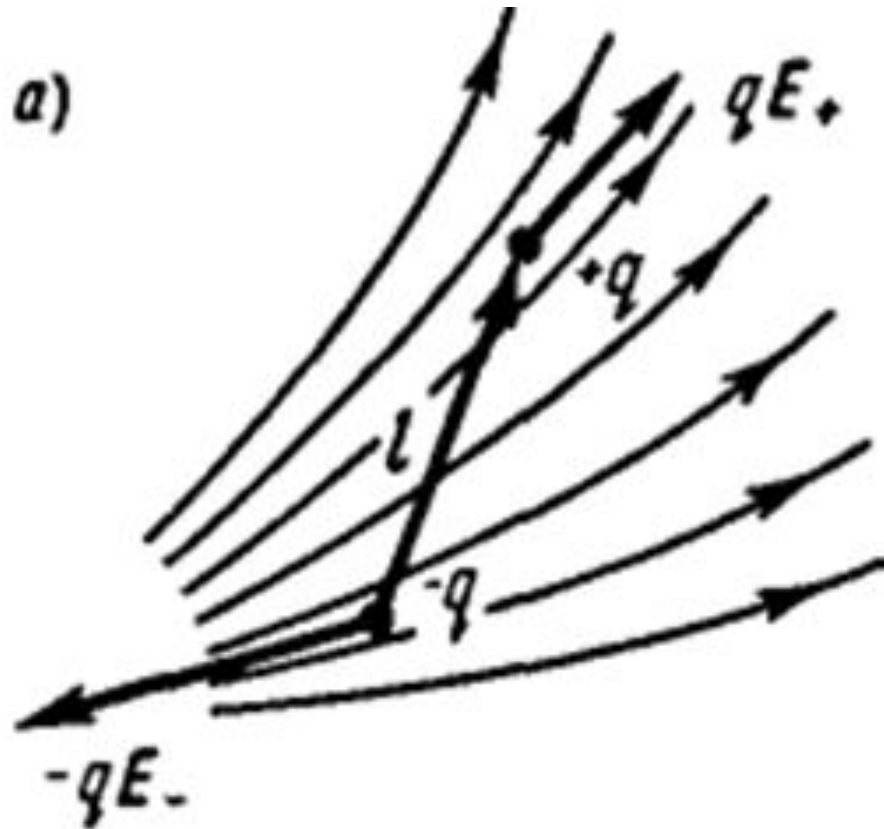


$$\vec{M}_{\text{кр}} = [\vec{p}, \vec{E}]$$

Сила, действующая на диполь в неоднородном электрическом поле



$$F_x = p \frac{\partial E_x}{\partial l}$$



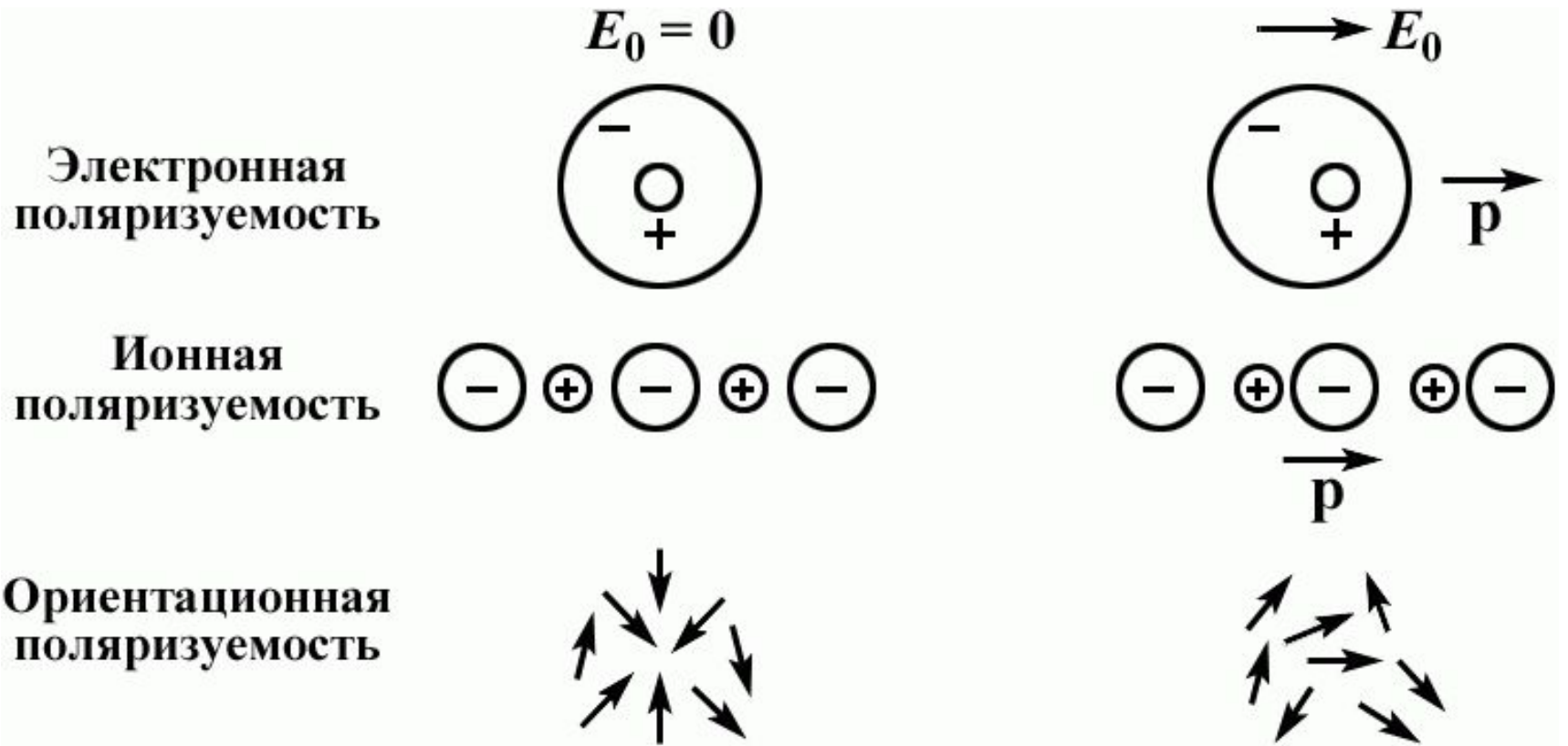
$$\vec{M}_{\text{кр}} = [\vec{p}, \vec{E}]$$

$$\vec{F} = p \frac{\partial E}{\partial l}$$

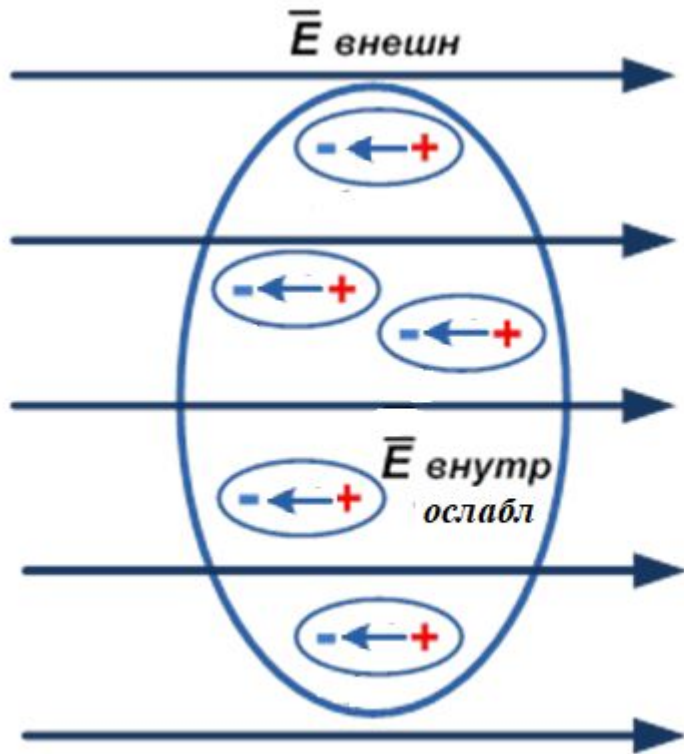
*Смещение электрических зарядов
вещества под действием
электрического поля называется
поляризацией.*

*Способность к поляризации
является основным свойством
диэлектриков.*

Поляризуемость диэлектрика включает составляющие – электронную, ионную и ориентационную (дипольную).

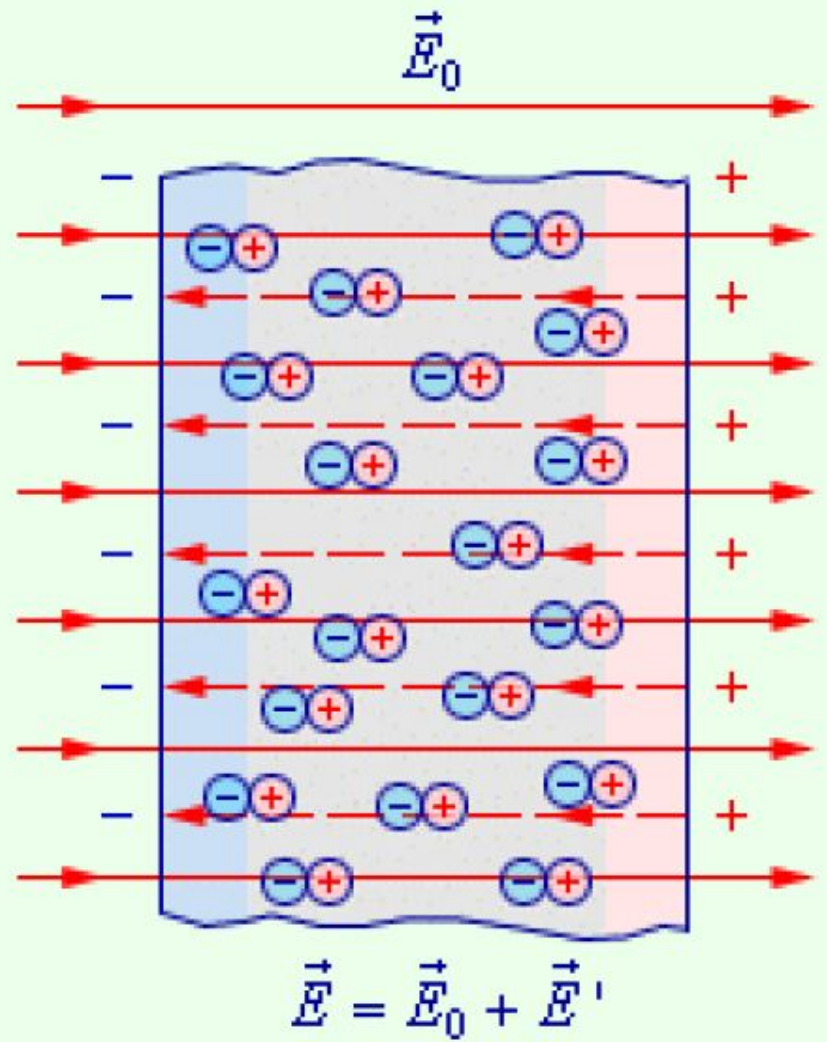
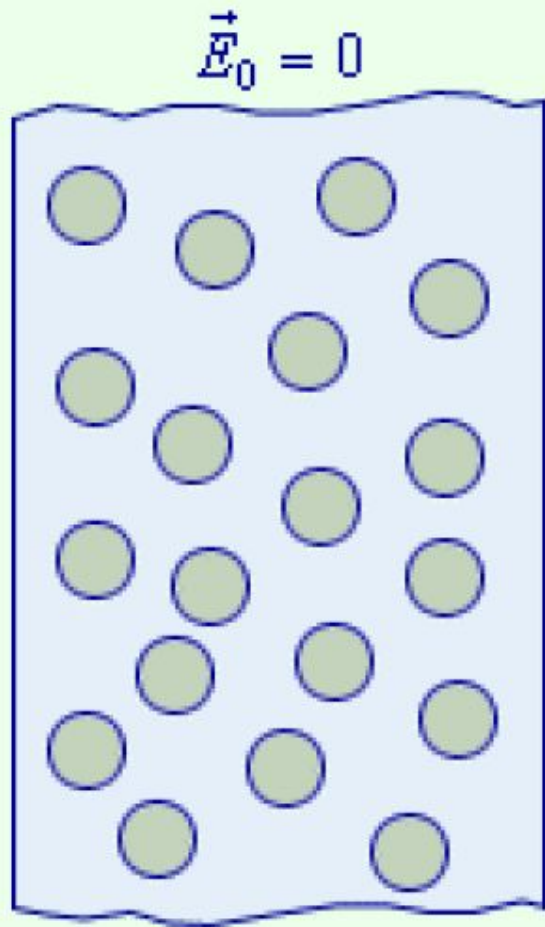


Поляризация диэлектрика



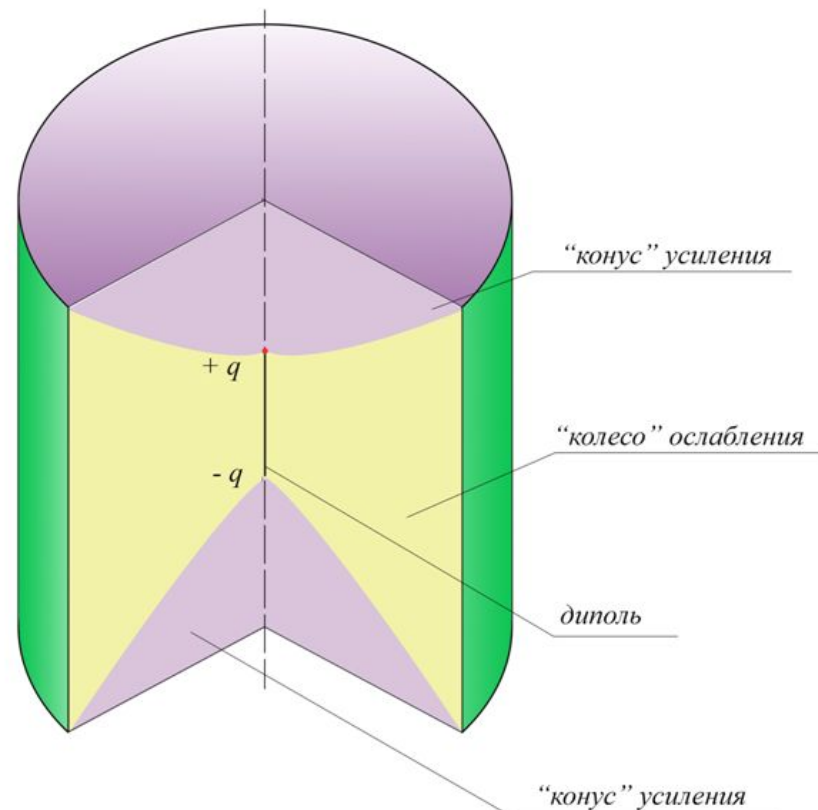
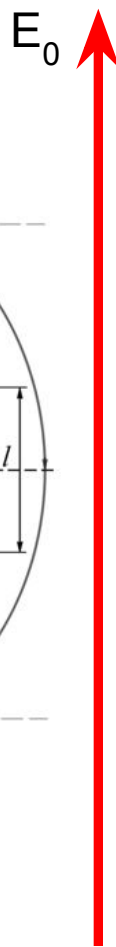
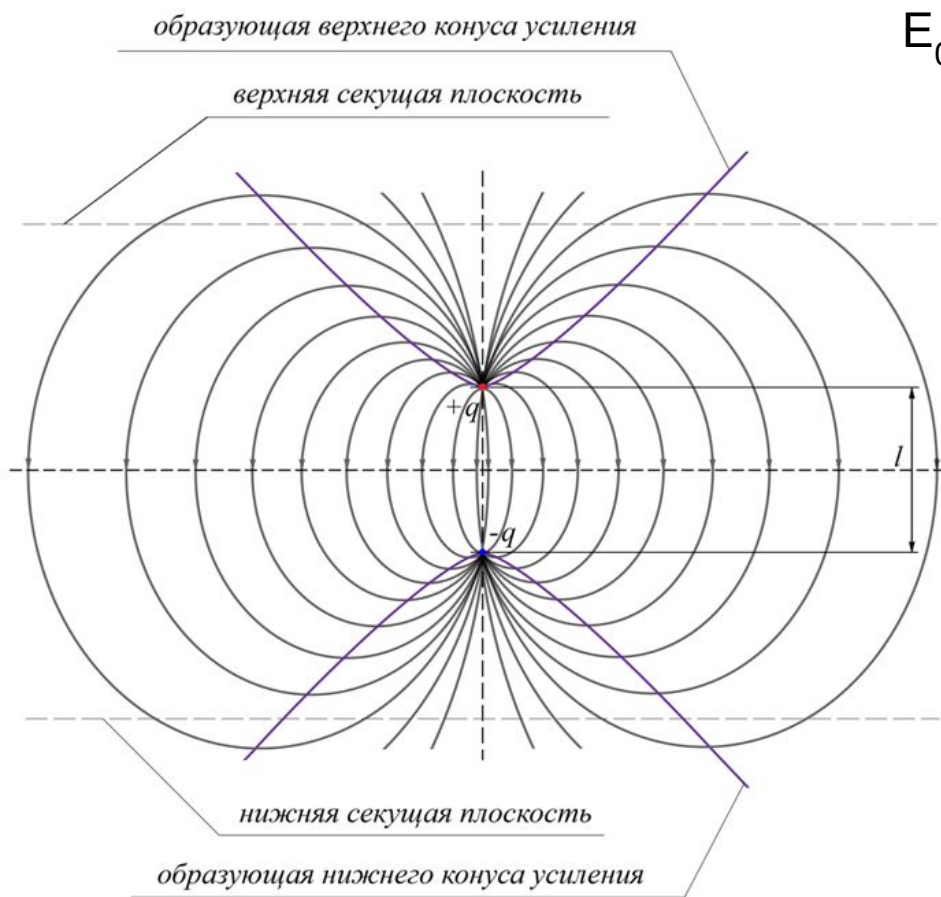
Поляризация отдельного атома





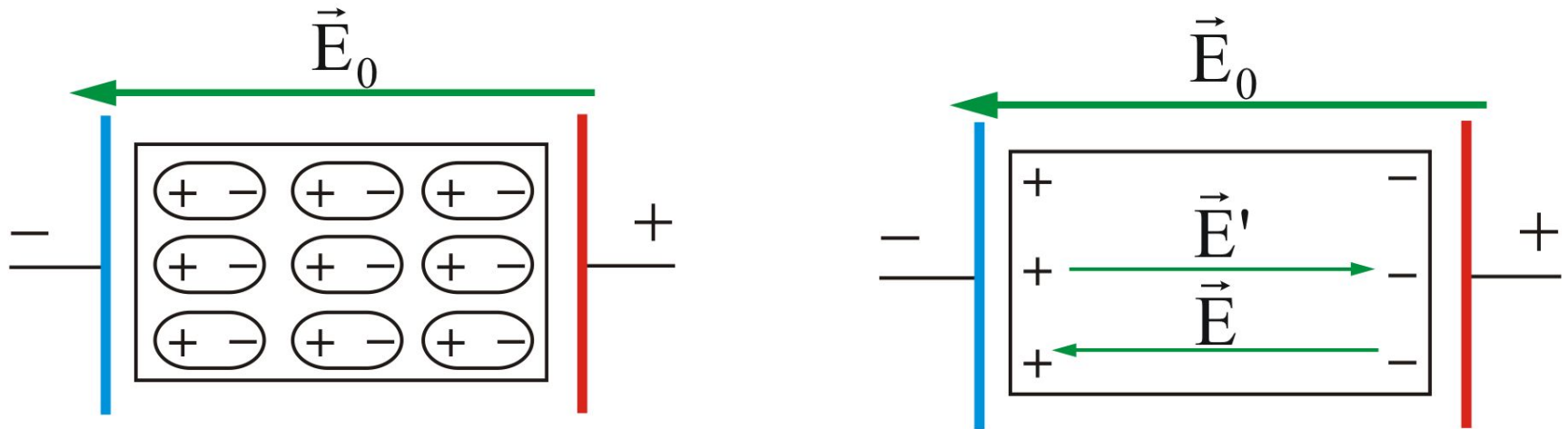
Образование связанных зарядов в диэлектрике и результирующая напряжённость.

В.К. Скворцов. Поле диполя.



Области усиления и ослабления поля свободных зарядов.

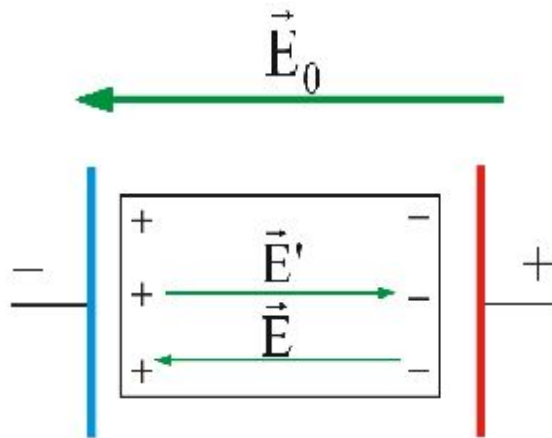
- **Внутри диэлектрика** электрические заряды диполей суммарно компенсируют друг друга. Но на внешних поверхностях диэлектрика, прилегающих к электродам, появляются заряды противоположного знака (**поверхностные связанные заряды**).



- E' – **электростатическое поле связанных зарядов**. Оно направлено всегда против внешнего поля E_0

- **результатирующее электростатическое поле внутри диэлектрика**

$$E = E_0 - E'$$



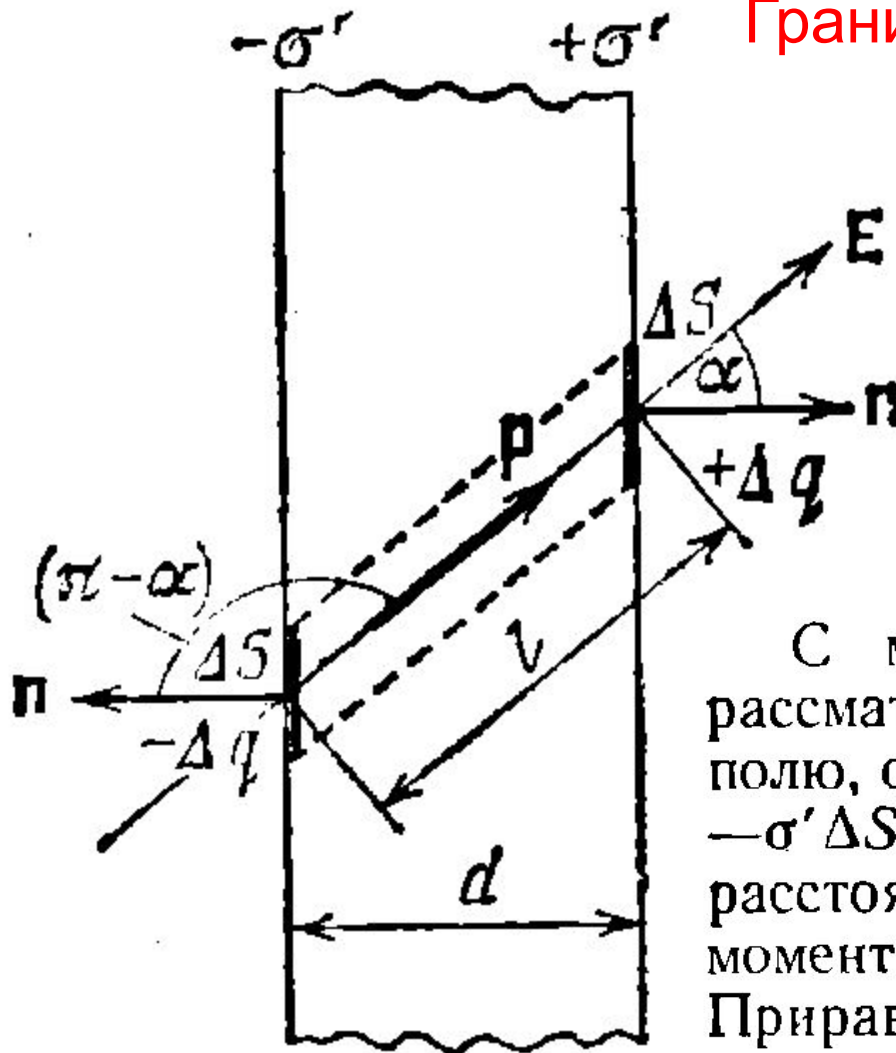
Поляризованность

$$\mathbf{P} = \frac{\sum p_i}{\Delta V}.$$

$$\mathbf{P} = \kappa \epsilon_0 \mathbf{E},$$

κ — не зависящая от \mathbf{E} величина, называемая диэлектрической восприимчивостью диэлектрика

Граничное условие для вектора P



$$\Delta V = l \Delta S \cos \alpha,$$

$$P \Delta V = Pl \Delta S \cos \alpha$$

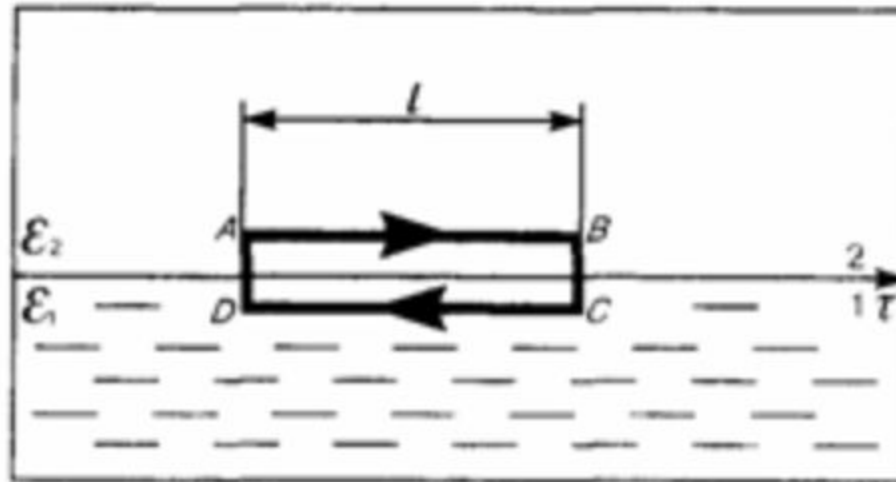
С макроскопической точки зрения рассматриваемый объем эквивалентен диполю, образованному зарядами $+\sigma' \Delta S$ и $-\sigma' \Delta S$, отстоящими друг от друга на расстояние l . Поэтому его электрический момент можно представить в виде $\sigma' \Delta S l$. Приравняв друг другу оба выражения для электрического момента, получим

$$Pl \Delta S \cos \alpha = \sigma' \Delta S l. \quad \longrightarrow \quad \sigma' = P \cos \alpha = P_n$$

Выразив \mathbf{P} через κ и \mathbf{E} , приходим к формуле

$$\sigma' = \kappa \epsilon_0 E_n$$

Циркуляция вектора E на границе двух сред равна нулю



$$\oint_{ABCD} E d\mathbf{l} = 0$$

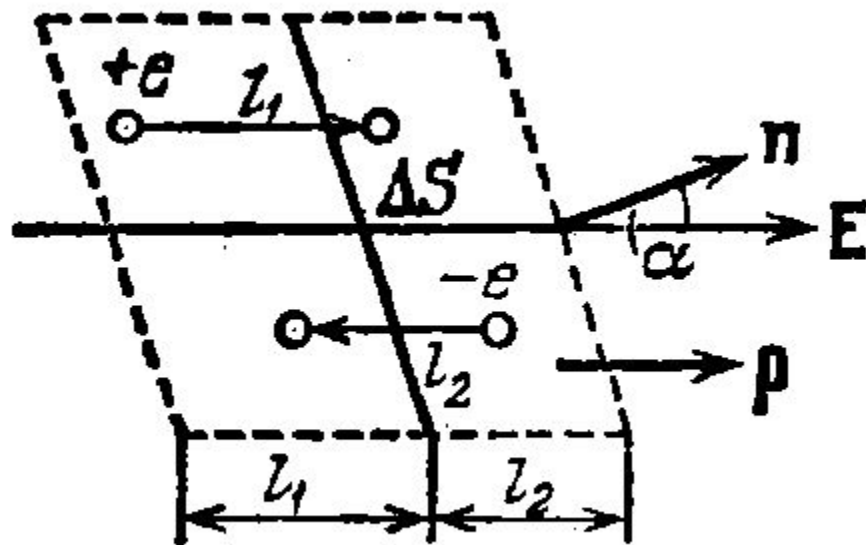
Теорема Гаусса для поля вектора \mathbf{P} .

поле вектора \mathbf{P} обладает следующим замечательным и важным свойством. Оказывается, поток вектора \mathbf{P} сквозь произвольную замкнутую поверхность S равен взятому с обратным знаком избыточному связанному заряду диэлектрика в объеме, охватываемом поверхностью S , т. е.

$$\oint \mathbf{P} \, d\mathbf{S} = - q'_{\text{внутр.}}$$

Это уравнение и выражает теорему Гаусса для вектора \mathbf{P} .

при включении поля через площадку ΔS переносится в направлении нормали к ней заряд $\Delta q' = enl_1\Delta S \cos \alpha + enl_2\Delta S \cos \alpha = en(l_1 + l_2)\Delta S \cos \alpha$.



Сумма $l_1 + l_2$ есть расстояние l , на которое смещаются друг относительно друга положительные и отрицательные связанные заряды в диэлектрике. В результате этого смещения каждая пара зарядов приобретает дипольный момент $p = el = e(l_1 + l_2)$. Число таких пар в единице объема равно n . Следовательно, произведение $e(l_1 + l_2)n = e ln = pn$ дает модуль поляризованности P . Таким образом, заряд, проходящий при включении поля через площадку ΔS в направлении

нормали к ней, равен $\Delta q' = P \Delta S \cos \alpha$.

можно написать $\Delta q' = P_n \Delta S$.

Перейдя от дельт к дифференциалам, получим

$$dq' = P_n dS = P dS.$$

Представим себе внутри диэлектрика замкнутую поверхность S . При включении поля эту поверхность пересечет и выйдет наружу связанный заряд q' , равный

$$q'_{\text{выш}} = \oint_S dq' = \oint_S P dS$$

В результате в объеме, ограниченном поверхностью S , возникнет избыточный связанный заряд

$$q'_{\text{изб}} = -q'_{\text{выш}} = - \oint_S \mathbf{P} d\mathbf{S} = -\Phi_P$$

(Φ_P — поток вектора \mathbf{P} через поверхность S).

Это теорема Гаусса для вектора \mathbf{P} в интегральной форме

$$q'_{\text{изб}} = \int_V \rho' dV$$

(интеграл берется по объему, ограниченному поверхностью S). Таким образом, мы приходим к формуле

$$\int_V \rho' dV = - \oint_S \mathbf{P} d\mathbf{S}.$$

Преобразуем поверхностный интеграл по теореме Остроградского — Гаусса. В результате получится соотношение

$$\int_V \rho' dV = - \int_V \nabla \mathbf{P} dV \longrightarrow \boxed{\rho' = -\nabla \mathbf{P}}$$

Формульные соотношения для вектора \mathbf{P}

$$P_n = \sigma' = \frac{q'^{нов}}{S};$$

$$\sigma' = P \cos \alpha = P_n,$$

$$\sigma' = \chi \epsilon_0 E_n,$$

$$\rho' = - \left(\frac{\partial P_x}{\partial x} + \frac{\partial P_y}{\partial y} + \frac{\partial P_z}{\partial z} \right) = - \operatorname{div} \mathbf{P}$$

Формульные соотношения для вектора \mathbf{E}

$$\nabla \mathbf{E} = \frac{1}{\varepsilon_0} (\rho + \rho').$$

$$\rho' = -\nabla (\kappa \varepsilon_0 \mathbf{E}) = -\varepsilon_0 \nabla (\kappa \mathbf{E}) = -\varepsilon_0 (\mathbf{E} \nabla \kappa + \kappa \nabla \mathbf{E}).$$

$$\rho' = -\varepsilon_0 \mathbf{E} \nabla \kappa - \kappa \rho - \kappa \rho'.$$

$$\rho' = -\frac{1}{1 + \kappa} (\varepsilon_0 \mathbf{E} \nabla \kappa + \kappa \rho).$$

Интегральные соотношения для векторов **E** и **P**

$$\oint \vec{E} d\vec{S} = \frac{q}{\epsilon\epsilon_0} = \frac{1}{\epsilon_0} (q - q')$$

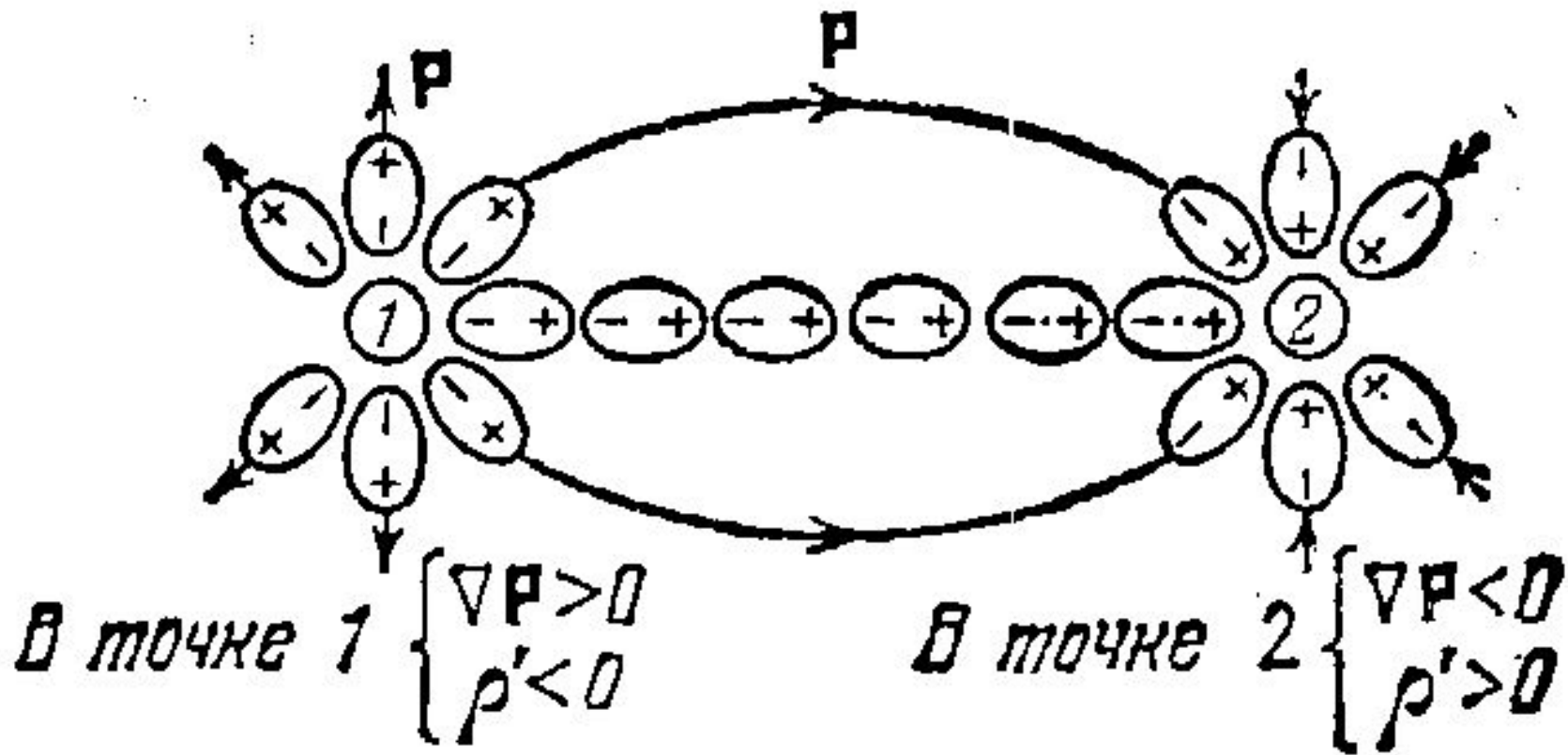
$$\oint \vec{P} d\vec{S} = -q'$$

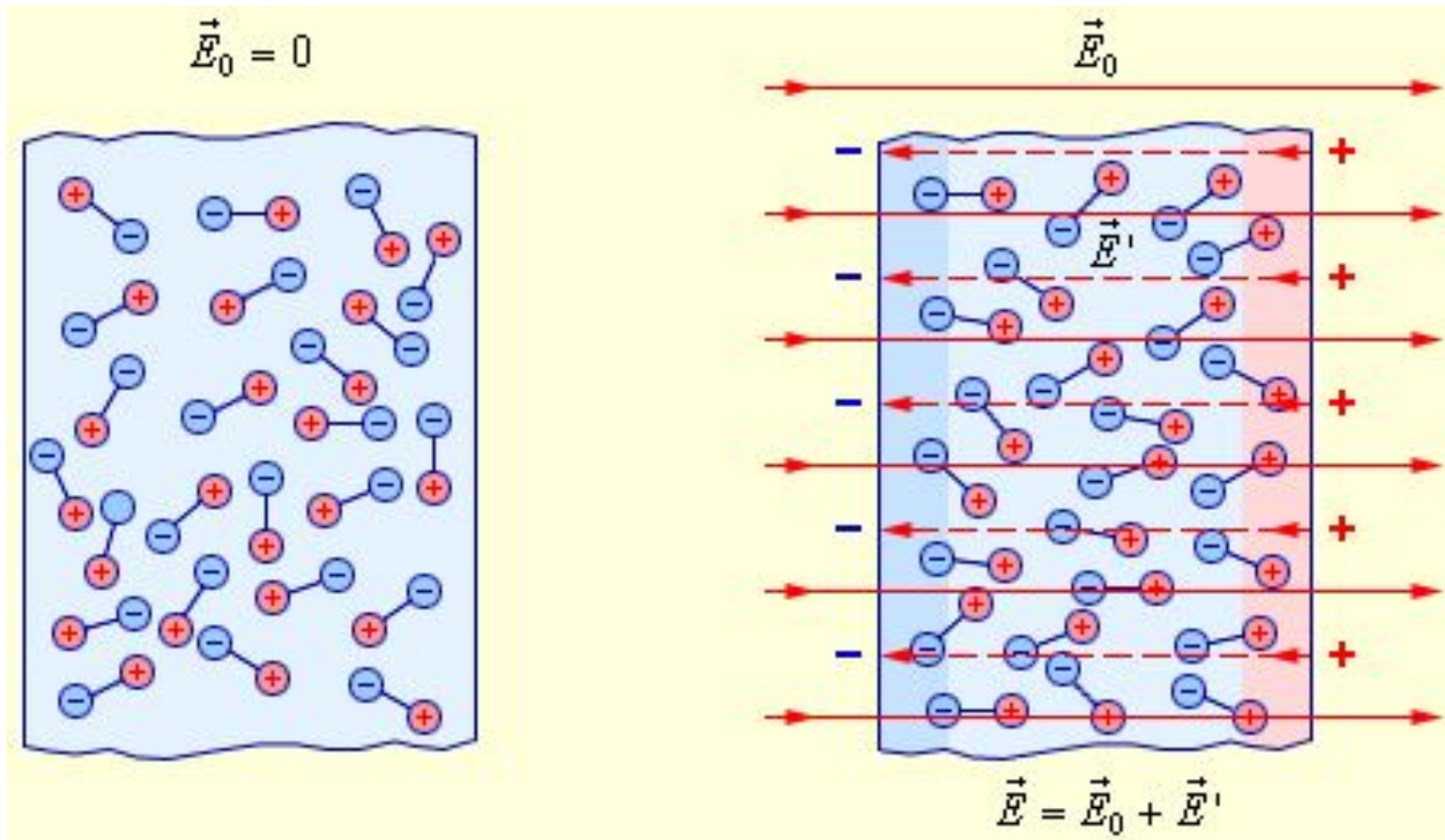
Дифференциальные соотношения для векторов **E** и **P**

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

$$\operatorname{div} \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon\epsilon_0} = \frac{1}{\epsilon_0} (\rho - \rho')$$

Истоки и стоки вектора P





$$\vec{P} = \kappa \varepsilon_0 \vec{E}$$

$$\varepsilon_0 \vec{E}_0 = \varepsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$$

\vec{E} - среднее значение вектора напряженности электрического поля **внутри** диэлектрика

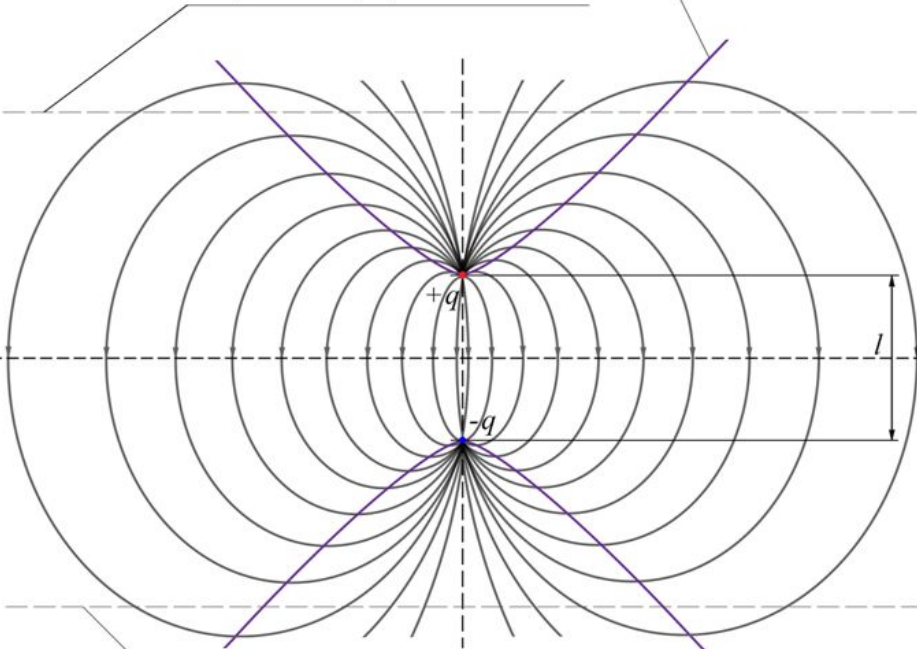
В.К. Скворцов. Поле диполя.

$$\vec{D} = \varepsilon_0 \vec{E}_0$$

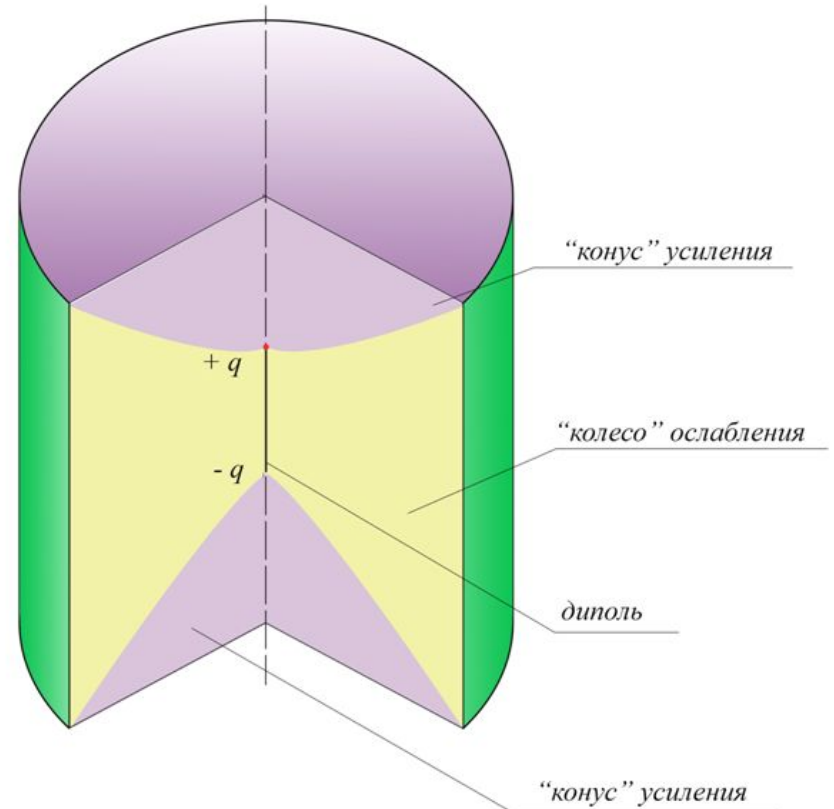
$$\vec{D} = \varepsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$$

образующая верхнего конуса усиления

верхняя секущая плоскость



E_0



Области усиления и ослабления поля свободных зарядов.

Вектор \mathbf{D}

Индукция электрического поля
(электрическое смещение)

$$\varepsilon_0 \vec{E}_0 = \varepsilon_0 \vec{E} + \mathbf{P}$$

$$\mathbf{D} = \varepsilon_0 \vec{E} + \mathbf{P}$$

По Иродову вектор \mathbf{D} не имеет физического смысла, поскольку является суммой двух совершенно разных векторов \mathbf{E} и \mathbf{P} .

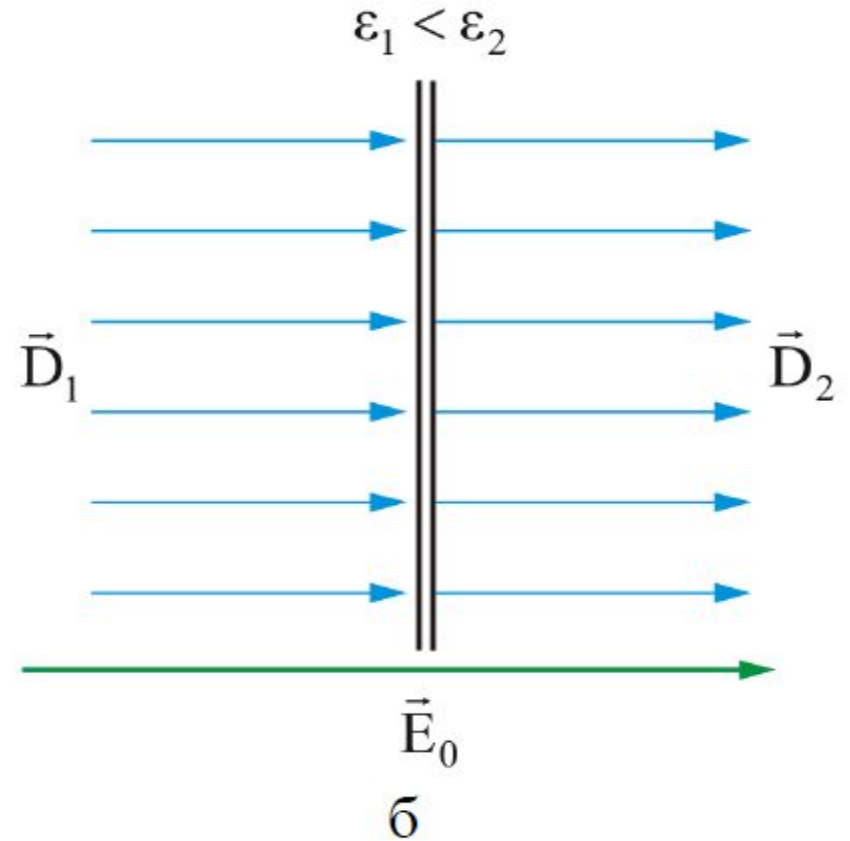
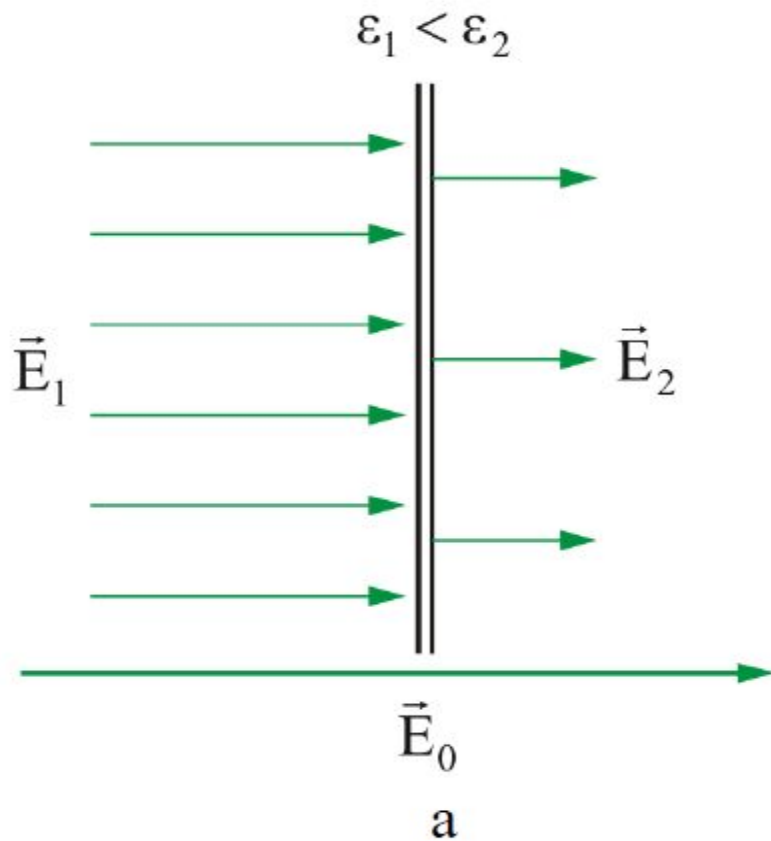
Теорема Гаусса для вектора \mathbf{D}

$$\oint \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S} = q$$

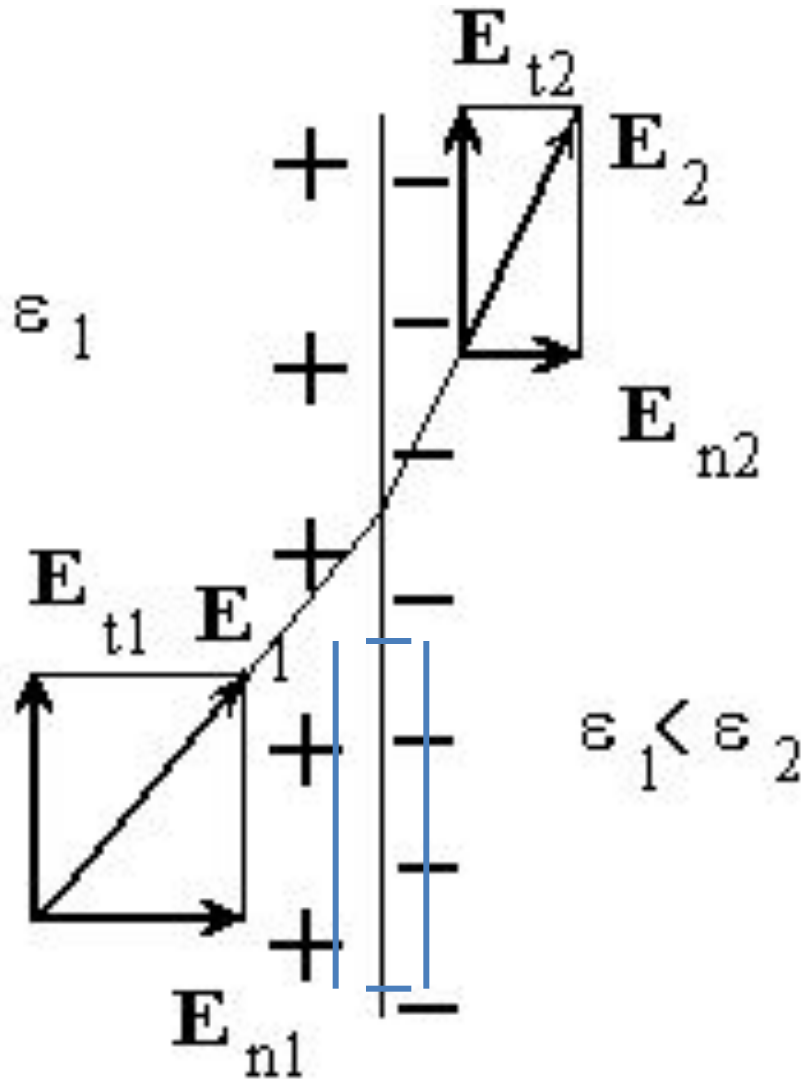
$$\operatorname{div} \mathbf{D} = \rho$$

Вектор \mathbf{D} «не замечает» связанных зарядов

Поведение векторов \vec{E} и \vec{D} на границе двух сред



Поведение вектора \mathbf{E} на границе двух сред



Тангенциальные составляющие по обе стороны от границы равны

Причина – равенство нулю циркуляции вектора \mathbf{E} по контуру на границе двух сред

Поведение вектора \mathbf{D} на границе двух сред (традиционное представление)

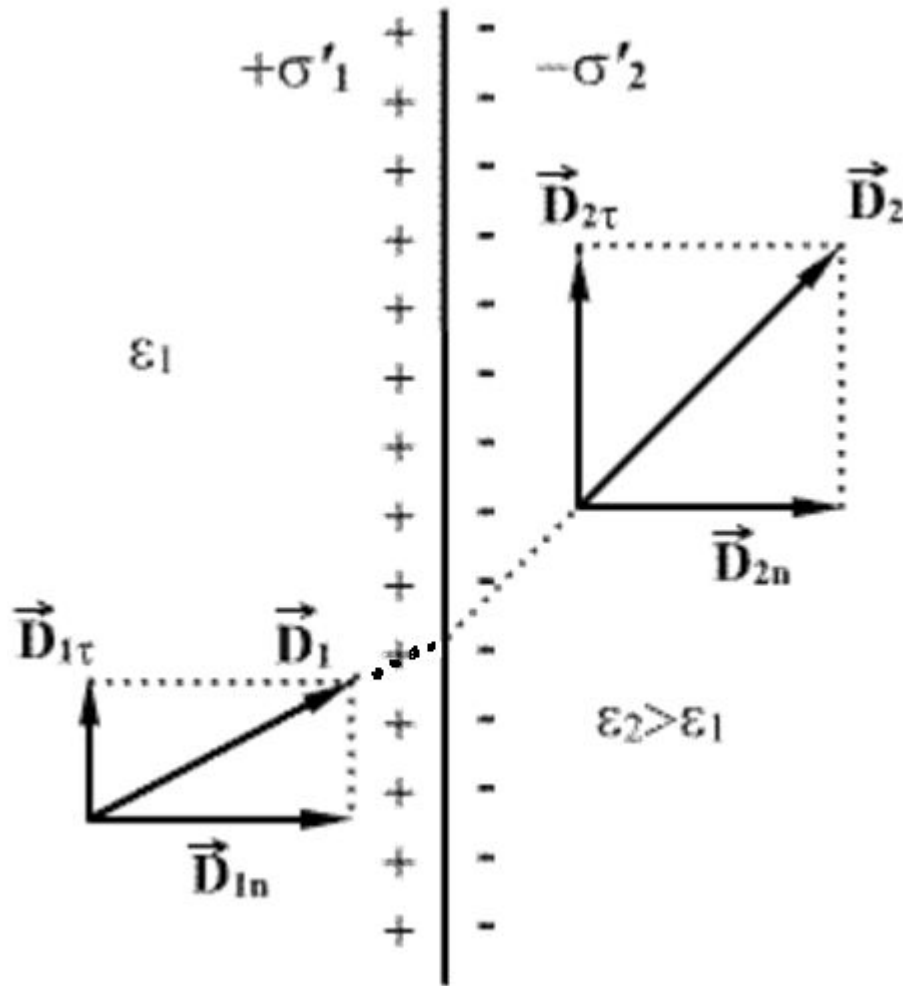


рис. 14.8

Нормальные составляющие по обе стороны от границы равны

Причина – непрерывность потока вектора \mathbf{D} на границе двух сред из-за отсутствия свободных зарядов

Интегральные соотношения для векторов **D**, **P** и **E**

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

$$\oint \mathbf{P} d\mathbf{S} = -q'$$

$$\oint \mathbf{E} d\mathbf{S} = \frac{q}{\epsilon\epsilon_0} = \frac{1}{\epsilon_0} (q - q')$$

Дифференциальные соотношения для векторов **D**, **P** и **E**

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

$$\operatorname{div} \mathbf{P} = -\rho'$$

$$\operatorname{div} \mathbf{E} = \frac{\rho}{\epsilon\epsilon_0} = \frac{1}{\epsilon_0} (\rho - \rho')$$

Эти соотношения показывают, что вектор **E** – суммарный вектор

Анализируем вектор \mathbf{D}

Для вакуума $\mathbf{D} = \varepsilon_0 \mathbf{E}_0$; \mathbf{E}_0 - внешнее поле

В диэлектрике $\mathbf{D} = \varepsilon_0 \mathbf{E} + \mathbf{P}$; \mathbf{E} - внутреннее поле

Имеем равенство $\varepsilon_0 \mathbf{E}_0 = \varepsilon_0 \mathbf{E} + \mathbf{P}$

Преобразованием получим:

$$\varepsilon_0 \mathbf{E}_0 = \varepsilon_0 \mathbf{E} + \kappa \varepsilon_0 \mathbf{E} = \varepsilon_0 \mathbf{E} (1 + \kappa) = \varepsilon \varepsilon_0 \mathbf{E}$$

$$\mathbf{D} = \varepsilon_0 \mathbf{E} + \mathbf{P}$$

$$\varepsilon - 1 = \kappa$$

$$\mathbf{D} = \varepsilon \varepsilon_0 \mathbf{E}$$

$$\varepsilon_0 \vec{E} = \varepsilon_0 \vec{E}_0 - \vec{P} = \vec{D} - \vec{P}$$

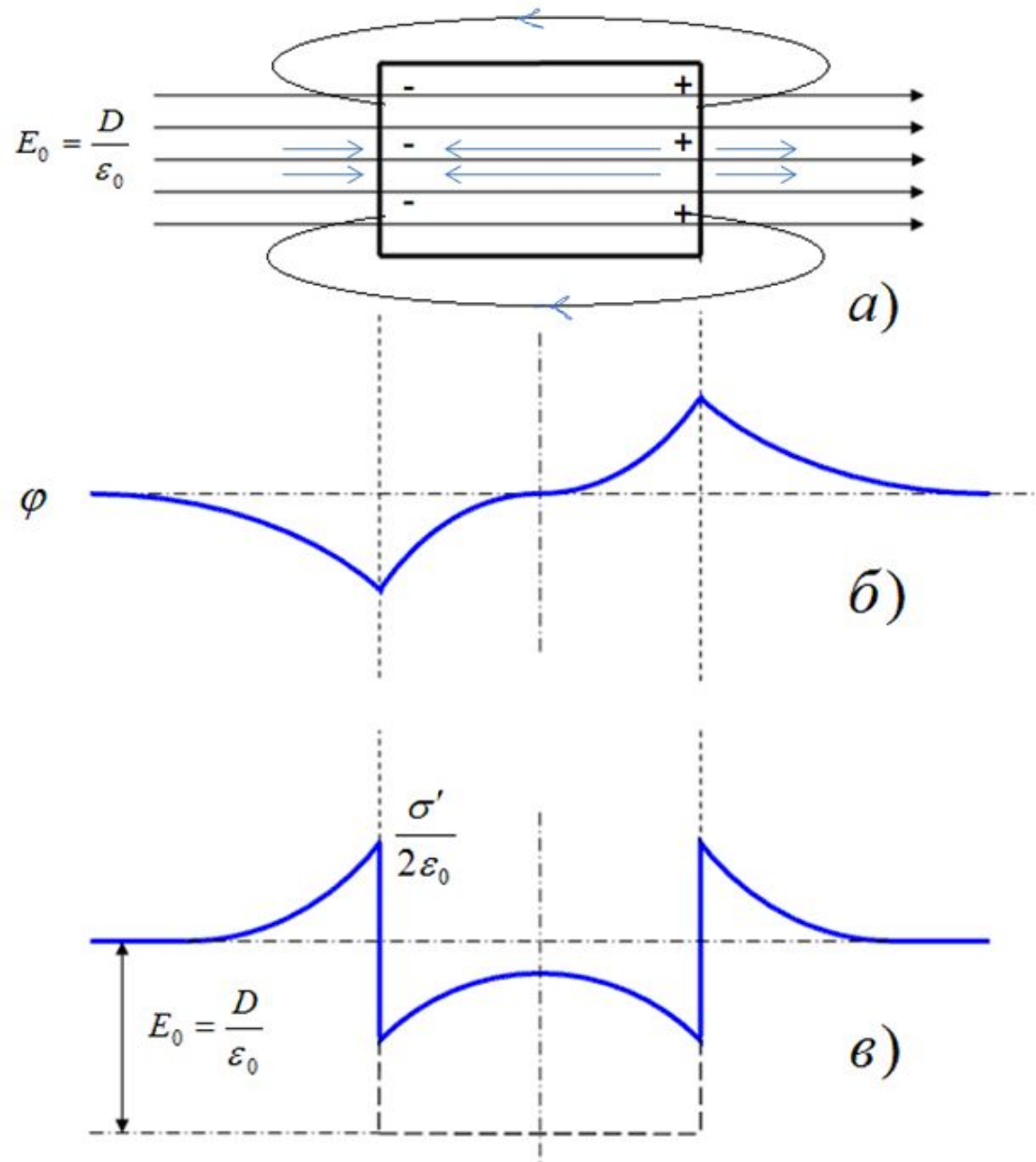
Но знак минус при суммировании векторов не применяют,
Формулы Чуева А.С.

$$\varepsilon_0 \vec{E} = \varepsilon_0 \vec{E}_0 + \vec{P}^*$$

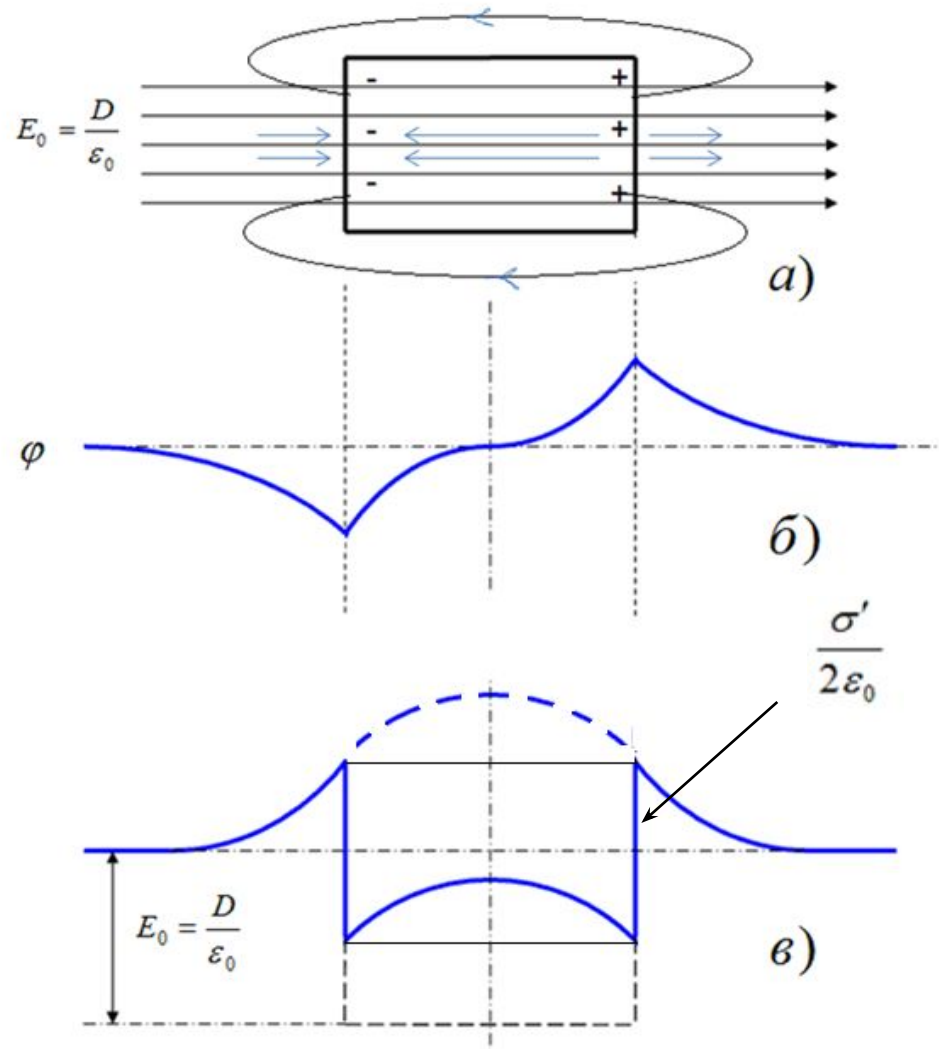
$$\vec{P}^* = -\kappa^* \vec{D}$$

$$\kappa^* = \frac{\varepsilon - 1}{\varepsilon}$$

По Чуеву: Физический смысл вектора \vec{D} – объемная плотность электрических дипольных моментов, создаваемых виртуальными парами микрочастиц.



Поле внутри и вне диэлектрика, помещенного во внешнее поле










Система электромагнитных величин и их взаимосвязей

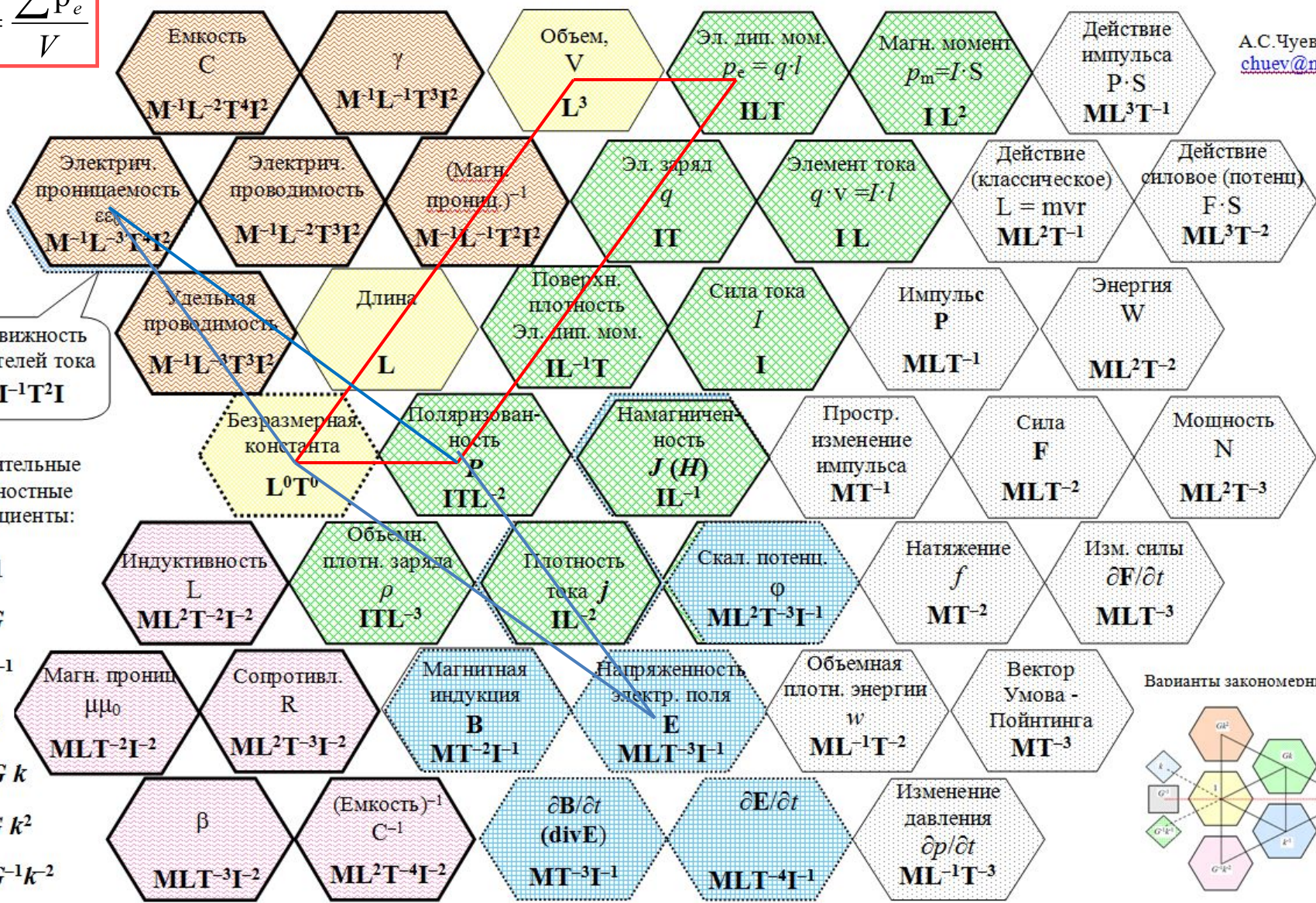
$$\vec{P} = \frac{\sum \vec{p}_e}{V}$$

А.С. Чуев. 2013
chuev@mail.ru

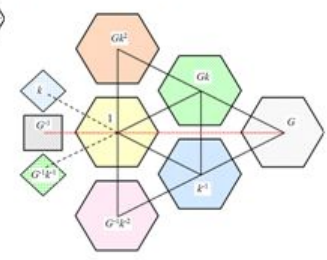
Подвижность носителей тока
 $M^{-1}T^2I$

Дополнительные размерностные коэффициенты:

-  1
-  G
-  k⁻¹
-  k
-  Gk
-  Gk²
-  G⁻¹k⁻²



Варианты закономерных связей



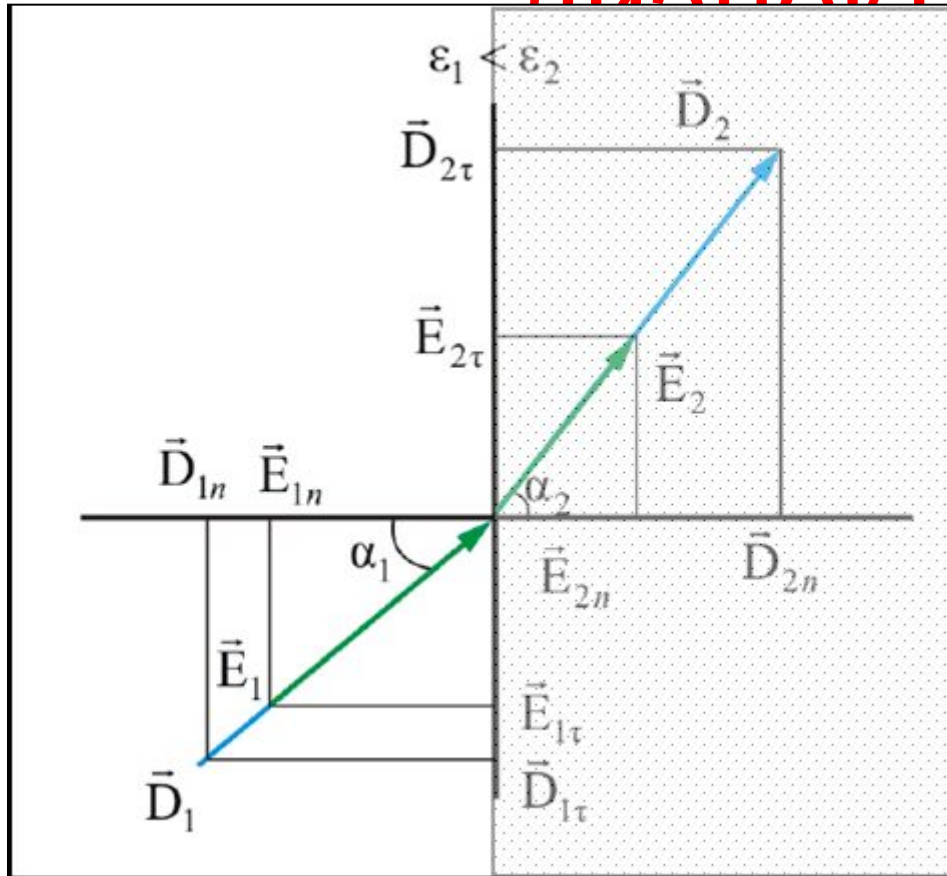
$$\vec{P} = \epsilon \epsilon_0 \vec{E}$$

Информация
последующих слайдов -
факультативно

Несуразности и парадоксы в учебниках физики

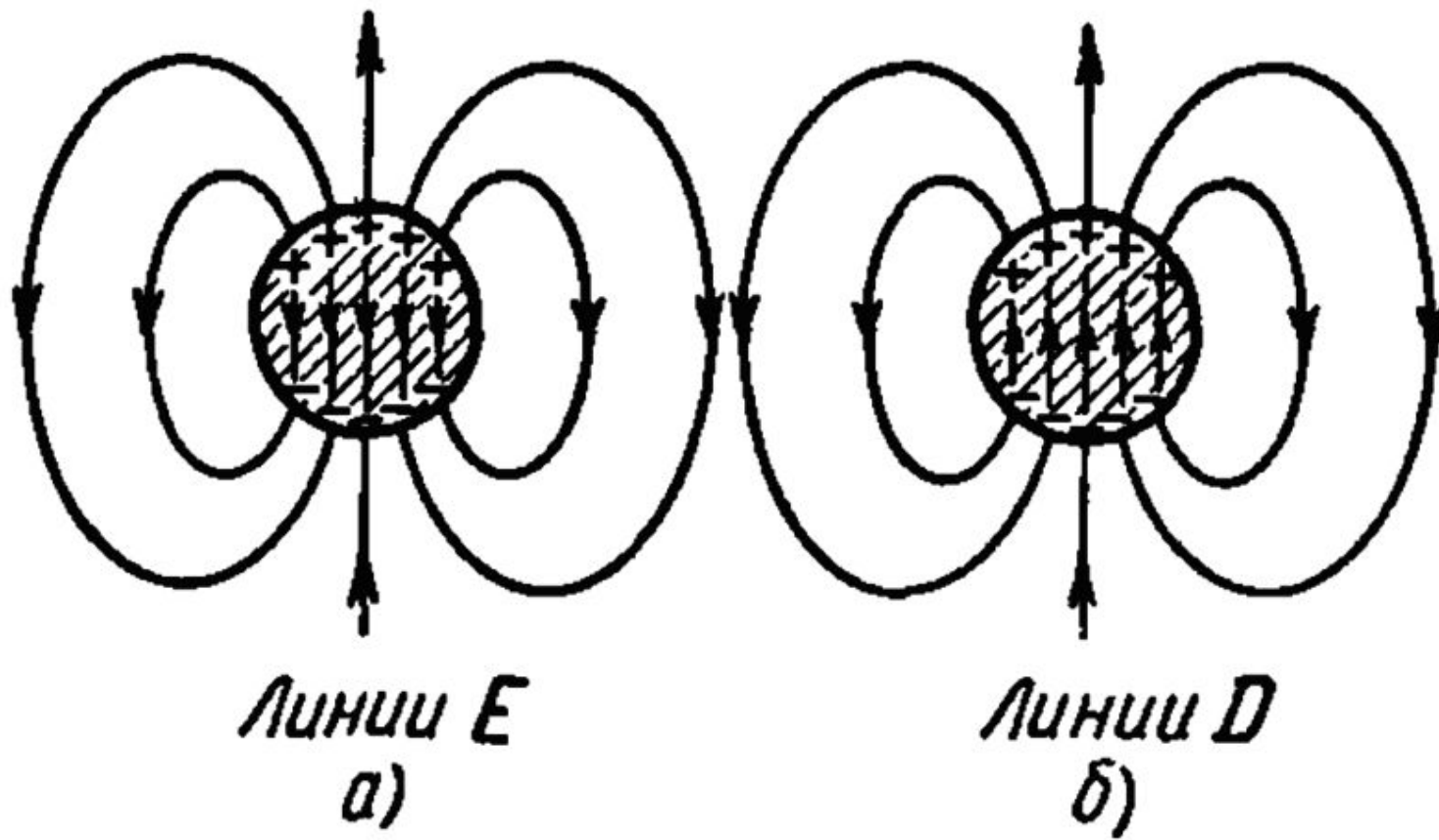
<https://www.youtube.com/watch?v=TCWkdekjYmc>

Поле на границе ДИЭЛЕКТРИКОВ



$$\frac{\operatorname{tg} \alpha_1}{\operatorname{tg} \alpha_2} = \frac{E_{2n}}{E_{1n}} = \frac{\epsilon_1}{\epsilon_2}$$

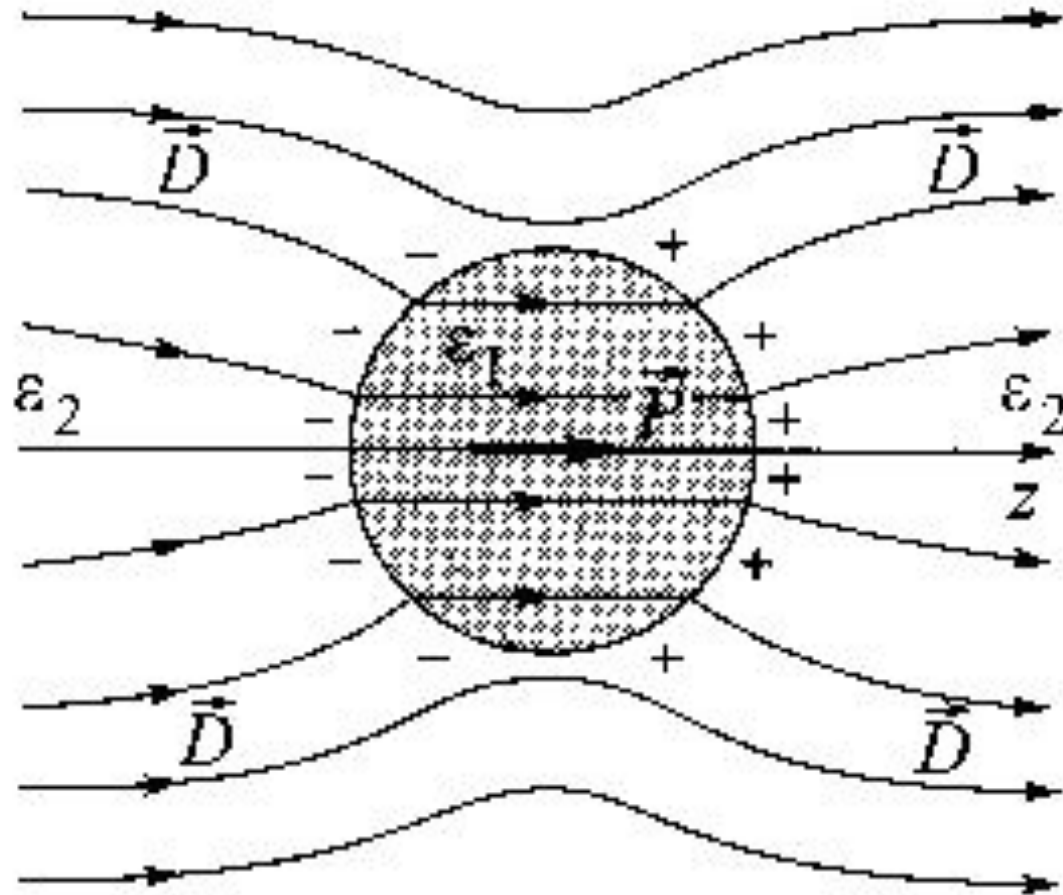
Парадокс – вектор \vec{D} «не чувствует» среду, но преломляется на границе двух сред. Во второй среде вектор \vec{D} увеличен по модулю.



Изображение линий векторов E и D внутри наэлектризованного шара.
(Векторы оказываются противоположно направленными ???)

Иродов. Электродинамика. Основные законы. Рис. 3.6.

Изображение из учебника МГТУ им. Н.Э. Баумана



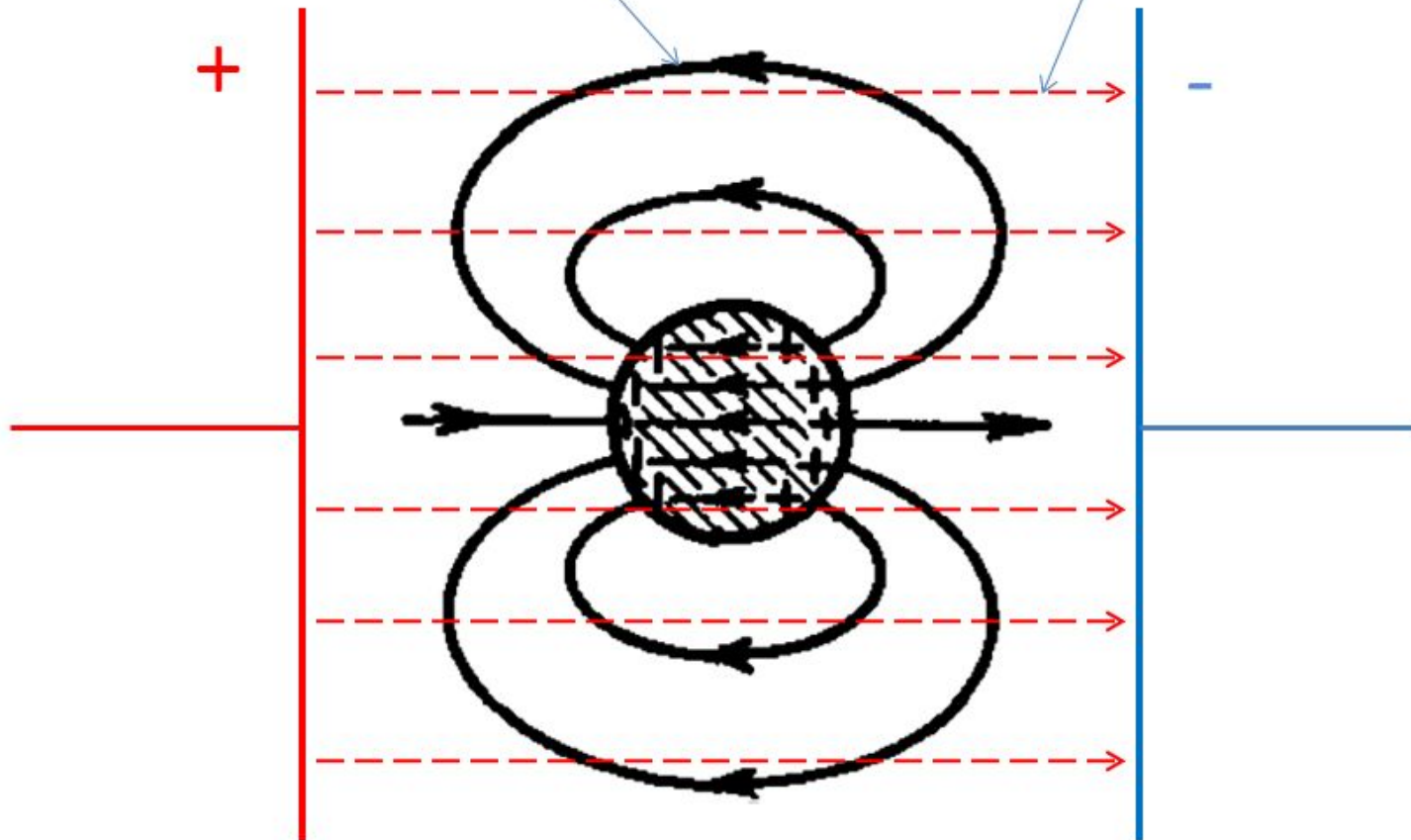
Изображение не соответствует формуле

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

$$\vec{E} = \frac{\vec{D}}{\varepsilon_0} + \frac{-\vec{P}}{k\varepsilon_0} = \vec{E}_0 + \vec{E}'$$

$$\vec{E}' = \frac{-\vec{P}}{k\varepsilon_0}$$

$$\vec{E}_0 = \frac{\vec{D}}{\varepsilon_0}$$



Поведение вектора E на границе двух сред

$$E_{\tau 2} = E_{\tau 1} \text{ и } \varepsilon_2 E_{n2} = \varepsilon_1 E_{n1}$$

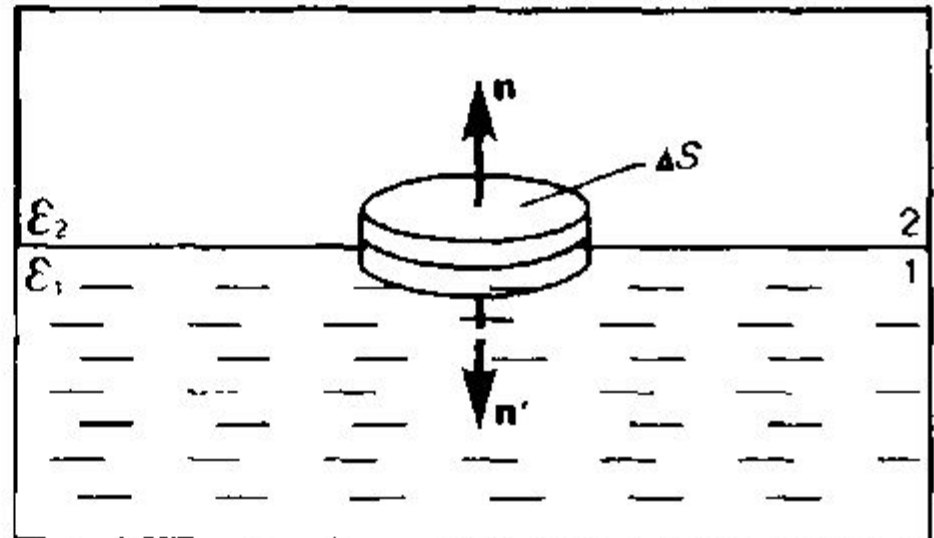
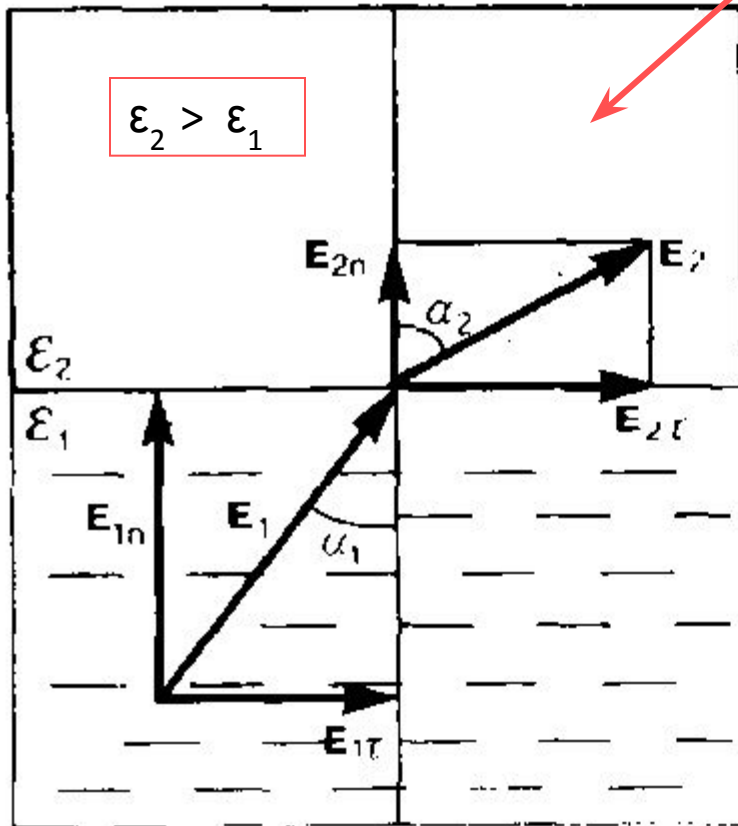
$$\frac{\operatorname{tg} \alpha_2}{\operatorname{tg} \alpha_1} = \frac{E_{\tau 2} / E_{n2}}{E_{\tau 1} / E_{n1}}$$

$$\frac{E_{n1}}{E_{n2}} = \frac{\varepsilon_2}{\varepsilon_1}$$

Парадокс: по рисунку должно быть $\varepsilon_2 > \varepsilon_1$

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

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



Пример из учебника Сивухина (МФТИ)

$$E_1 \sin \beta_1 = E_2 \sin \beta_2,$$

$$\varepsilon_1 E_1 \cos \beta_1 = \varepsilon_2 E_2 \cos \beta_2.$$

Из них получаем

$$\frac{\operatorname{tg} \beta_1}{\operatorname{tg} \beta_2} = \frac{\varepsilon_1}{\varepsilon_2}.$$

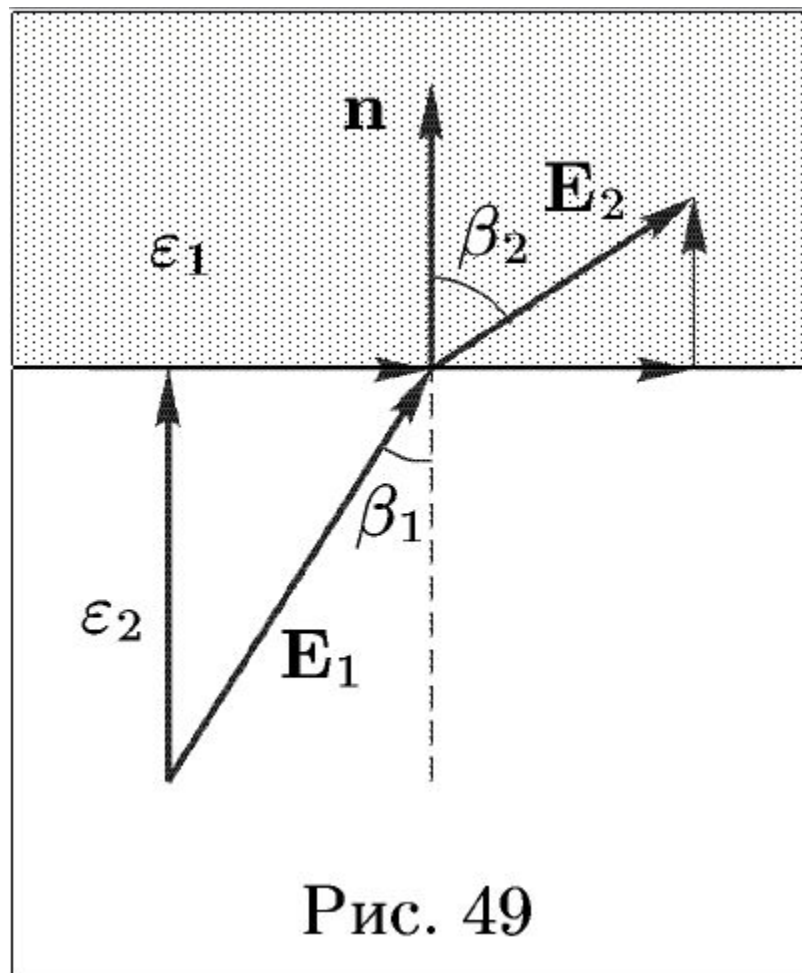


Рисунок показывает, что $E_1 > E_2$, $\beta_2 > \beta_1$, но это возможно только при $\varepsilon_1 > \varepsilon_2$

Вывод: не верна формула с тангенсами углов

Текст из учебника Сивухина

Отсюда видно, что при переходе через границу раздела двух диэлектриков силовые линии испытывают *преломление*. При переходе из диэлектрика с меньшей ϵ в диэлектрик с большей ϵ угол β увеличивается, т. е. силовая линия удаляется от нормали к границе раздела. С этим связана концентрация (сгущение) силовых линий в диэлектрике с большей диэлектрической проницаемостью. Примером может служить диэлектрическая пластинка, внесенная в однородное электрическое поле (рис. 50).

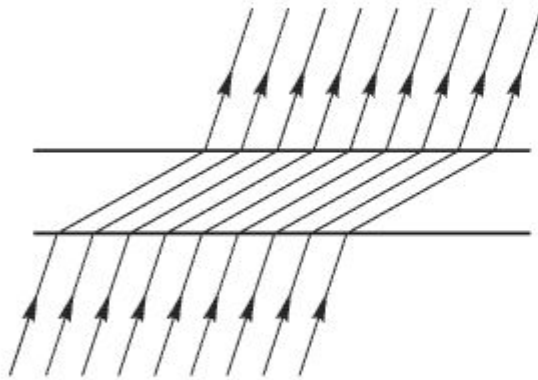


Рис. 50

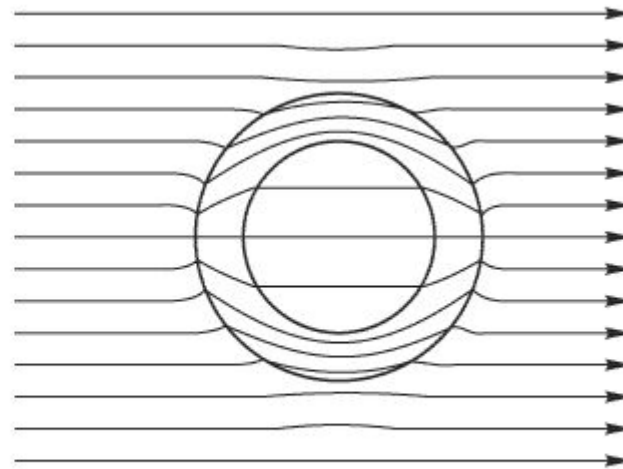
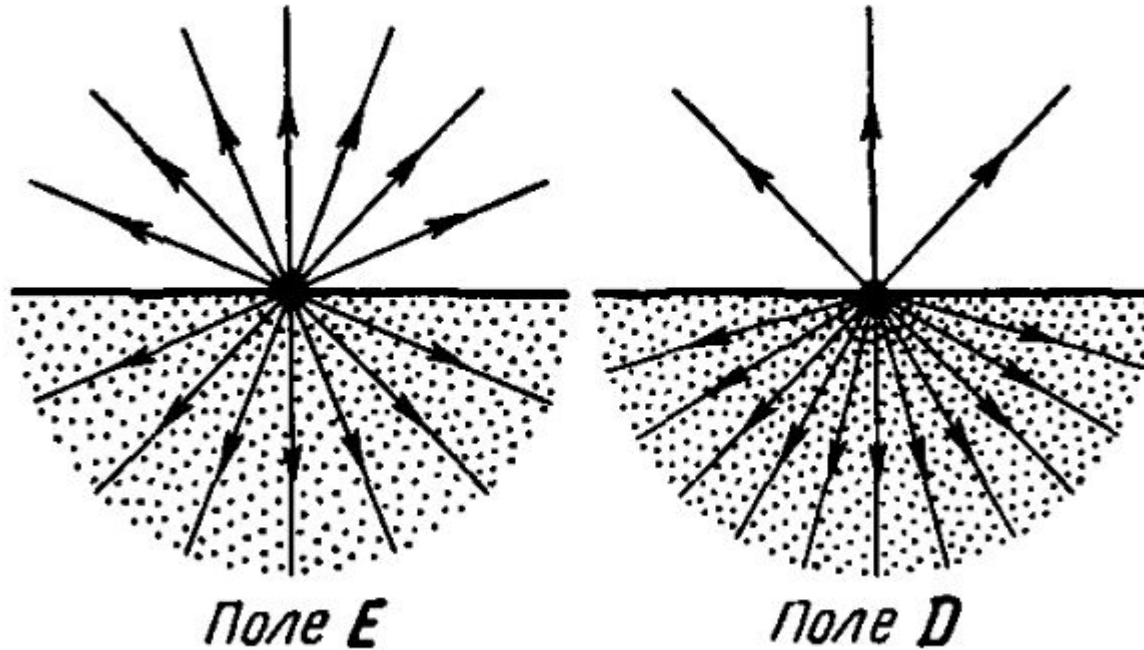
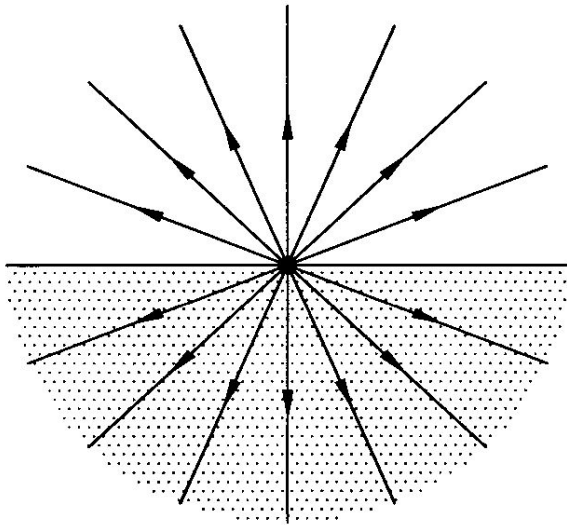


Рис. 51

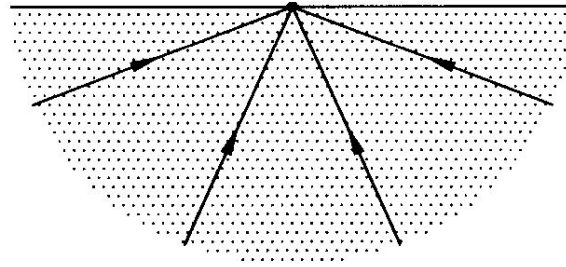
Парадоксы электростатики



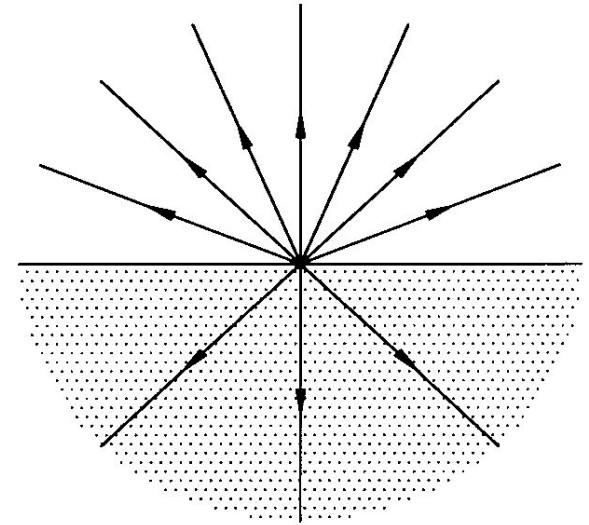
Изображение полей (по Иродову) от электрического заряда на границе перехода вакуум – диэлектрик



Поле D



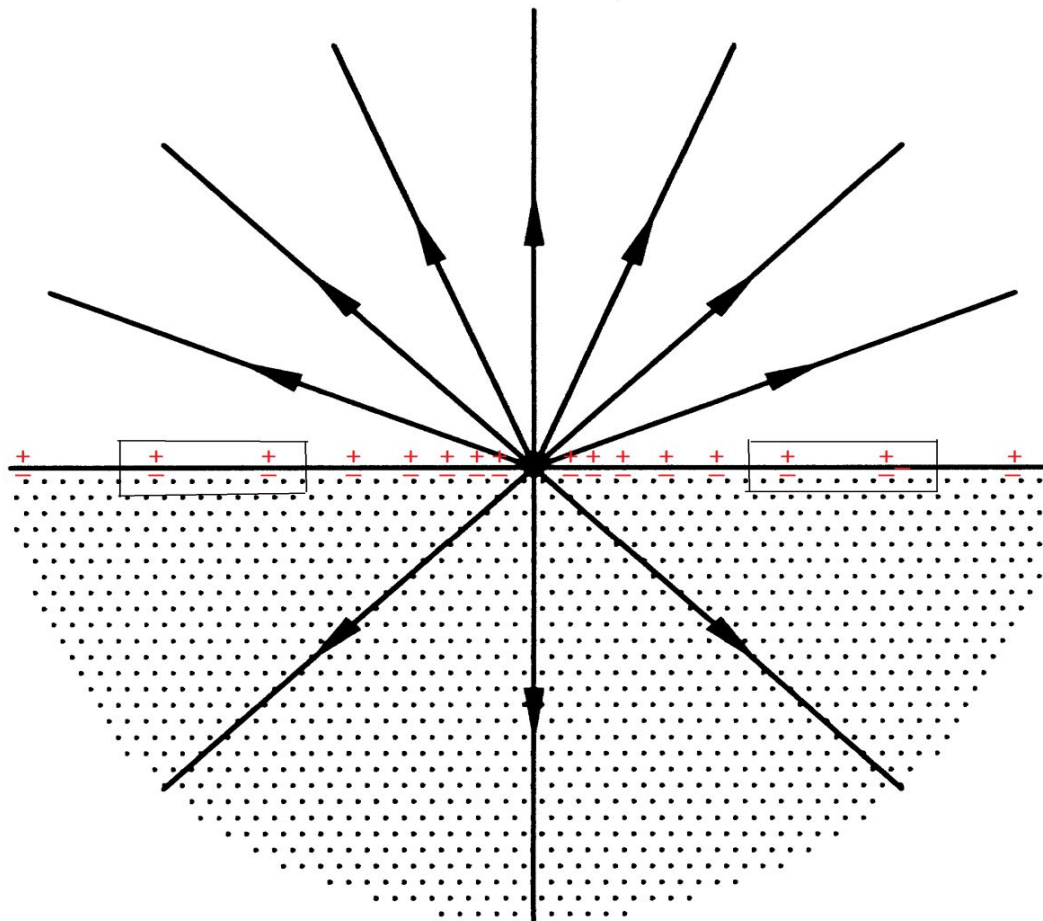
Поле P'



Поле E

Действительное изображение полей от электрического заряда на границе перехода вакуум – диэлектрик

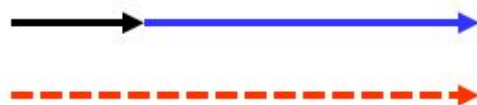
$$\varepsilon_0 \vec{E} = \varepsilon_0 \vec{E}_0 + \vec{P}^*$$



Общепринятое соотношение электрических векторов \mathbf{E} , \mathbf{P} и \mathbf{D} внутри диэлектрика.

$$\text{Вектор } \mathbf{D} = \varepsilon_0 \mathbf{E}_{\text{внешн}} = \varepsilon_0 \mathbf{E}_0 = \varepsilon_0 \mathbf{E} + \mathbf{P}$$

Соотношение
векторов



Парадокс: неестественное
направление вектора \mathbf{P}

$$\mathbf{E}_{\text{внутр}} = \mathbf{E}_0 - \mathbf{E}^*$$

\mathbf{E}^* - электрическое поле диполей

Обозначения:



Вектор $\mathbf{D} = \varepsilon_0 \mathbf{E}_0$ (составной электрический вектор)



Вектор $\mathbf{P} = \chi \varepsilon_0 \mathbf{E}_{\text{внутр}}$ (поляризованность диэлектрика)

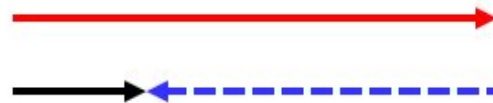


Вектор $\varepsilon_0 \mathbf{E}_{\text{внутр}}$ (остаток от $\varepsilon_0 \mathbf{E}_0$)

Действительное соотношение электрических векторов \mathbf{E} , \mathbf{P} и \mathbf{D} внутри диэлектрика.

$$\text{Вектор } \varepsilon_0 \mathbf{E}_{\text{внутр}} = \mathbf{D} + \mathbf{P}^*$$

Предлагаемое
соотношение



Вектор $\mathbf{P}^* = -\mathbf{P}$.
Вектор \mathbf{D} первичен

$$\mathbf{E}_{\text{внутр}} = \mathbf{E}_0 - \mathbf{E}^*$$

$\mathbf{E}^* = \chi^* \mathbf{E}_0$ - электрическое поле диполей

Обозначения:



Вектор $\varepsilon_0 \mathbf{E}_{\text{внутр}}$ (остаток от $\varepsilon_0 \mathbf{E}_0$)

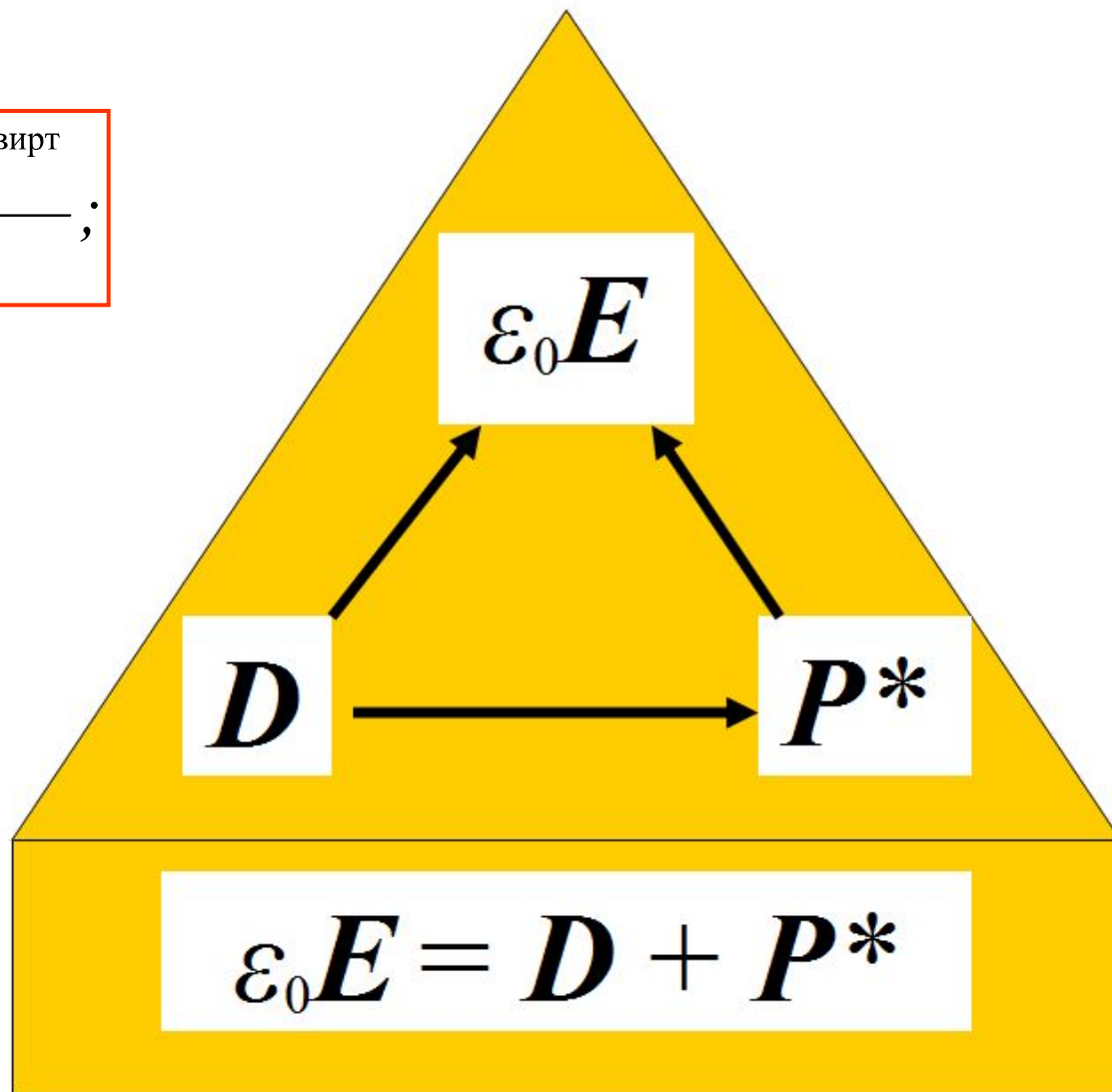


Вектор $\mathbf{P}^* = \chi^* \varepsilon_0 \mathbf{E}_0$ (поляризованность диэлектрика)



Вектор $\mathbf{D} = \varepsilon_0 \mathbf{E}_0$ (первичный электрический вектор)

$$\vec{D} = \frac{\sum p_e^{\text{вирт}}}{V};$$

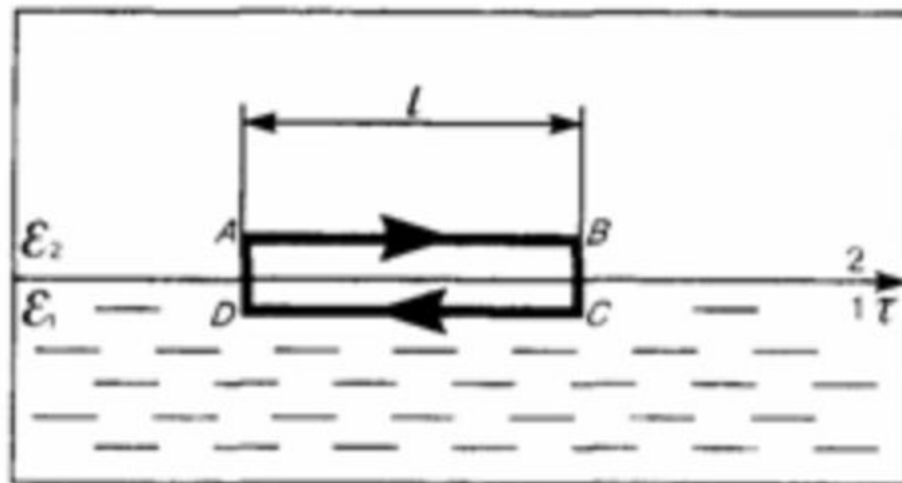


$$\vec{P}^* = -\vec{P} = \kappa' \cdot \vec{D}$$

$$\epsilon_0 \vec{E} = \vec{D} + \vec{P}^* = (1 - \kappa') \vec{D} = \vec{D} / \epsilon$$

$$\epsilon = 1 / (1 - \kappa')$$

Циркуляция вектора E на границе двух сред равна нулю



$$\oint_{ABCD} E d\mathbf{l} = 0$$

$$F_0 = qE_0 = q \frac{D_0}{\epsilon_0}$$

$$F = qE = q \frac{D}{\epsilon_0 \epsilon}$$

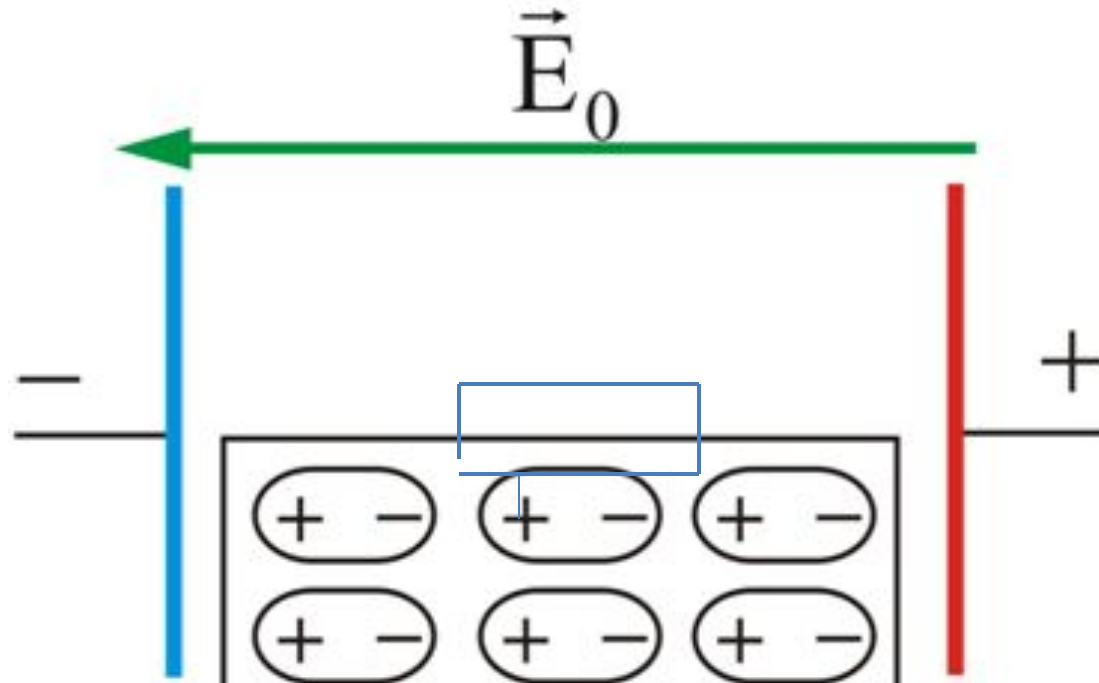
$$\epsilon = \frac{F_0}{F}$$

Диэлектр.
Проницаемость
(Для воды = 81)

$$\epsilon - 1 = \kappa$$

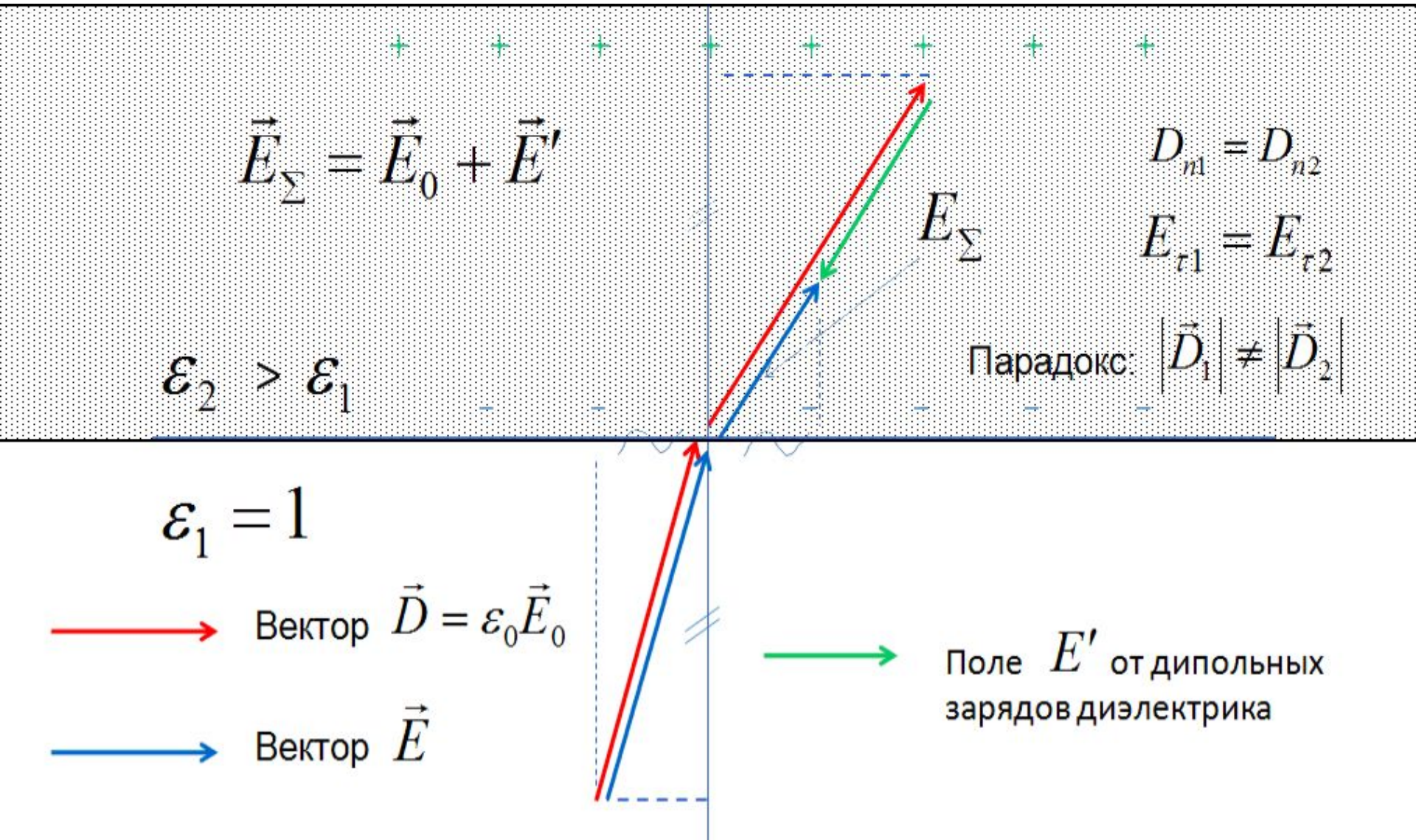
Диэлектр.
восприимчивость

Парадокс циркуляции вектора \mathbf{E}

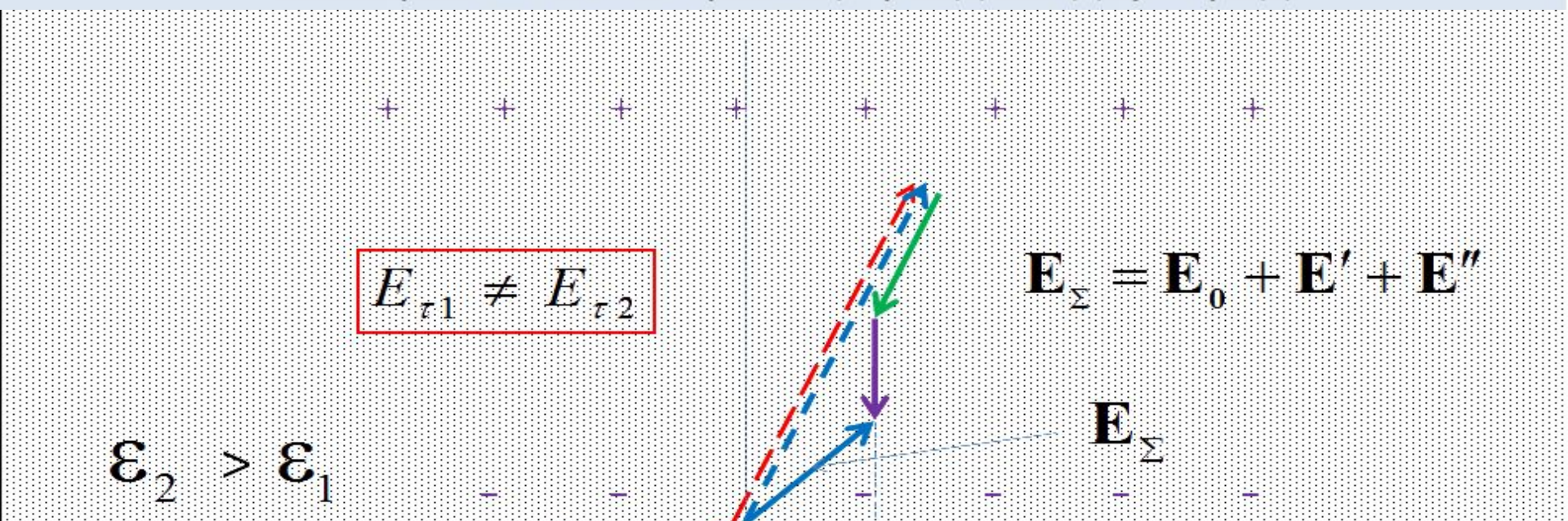


$$\oint E dl = ?$$

Традиционное представление о поведении электрических векторов на плоской границе раздела двух сред



Модель поведения электрических векторов \mathbf{D} и \mathbf{E} на границе раздела двух сред



$\epsilon_1 = 1$

Вектор \mathbf{D}

Внешнее поле $\mathbf{E}_0 = \frac{\mathbf{D}}{\epsilon_0}$

\mathbf{E}' Электрическое поле диполей диэлектрика

\mathbf{E}'' Поле от связанных зарядов на границе двух сред

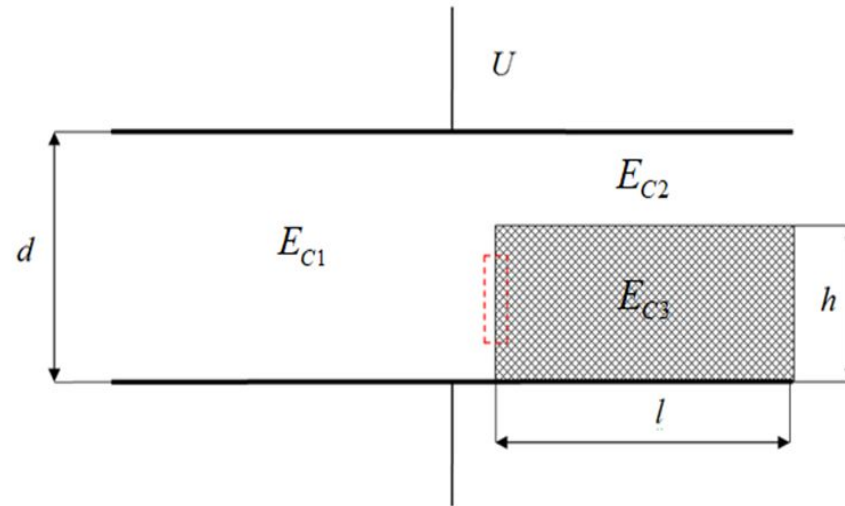
\mathbf{E}_{Σ} Суммарное поле внутри диэлектрика

Расчетные примеры, показывающие неравенство тангенциальной составляющей вектора E на границе двух сред

$$U_{C1} = U$$

$$U_{C2} = U \frac{\varepsilon(d-h)}{\varepsilon(d-h)+h}$$

$$U_{C3} = U \frac{h}{\varepsilon(d-h)+h}$$



а)

$$E_{C1} = \frac{U}{d}$$

$$E_{C2} = \frac{\varepsilon U}{\varepsilon(d-h)+h}$$

$$E_{C3} = \frac{U}{\varepsilon(d-h)+h}$$



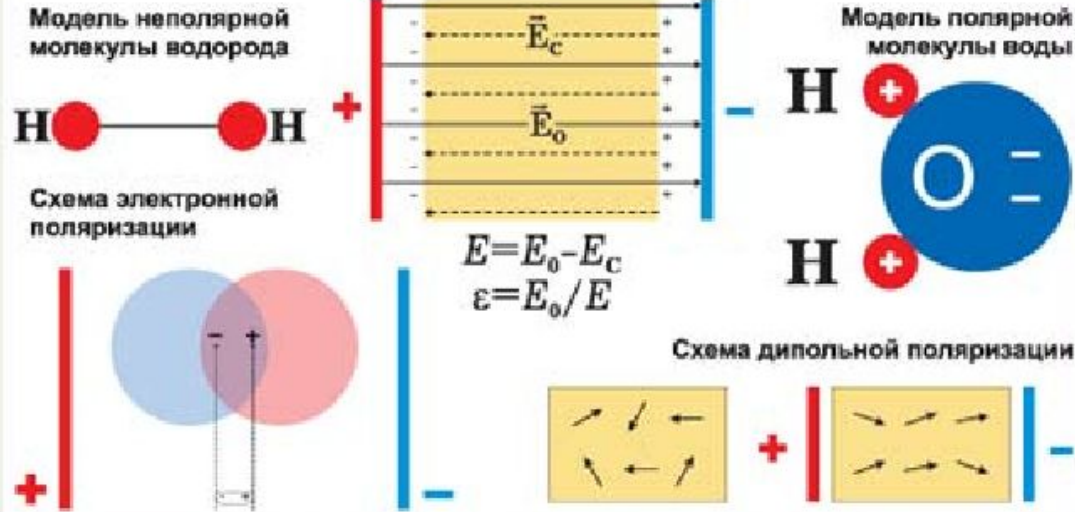
$$\frac{E_{C2}}{E_{C1}} = \frac{\varepsilon d}{\varepsilon(d-h)+h}$$

$$\frac{E_{C2}}{E_{C3}} = \varepsilon$$

$$\frac{E_{C3}}{E_{C1}} = \frac{d}{\varepsilon(d-h)+h}$$

б)

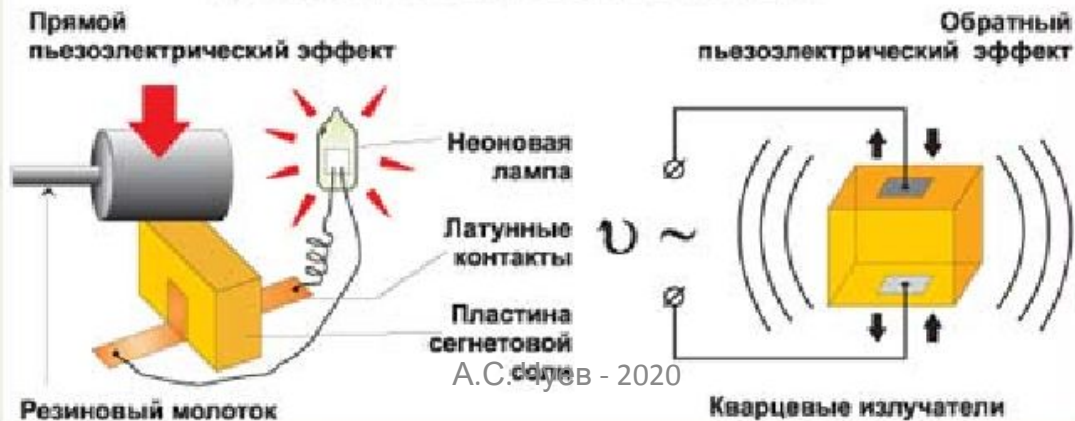
ПОЛЯРИЗАЦИЯ ДИЭЛЕКТРИКОВ



СЕГНЕТОЭЛЕКТРИКИ. ЭЛЕКТРЕТЫ



ПЬЕЗОЭЛЕКТРИЧЕСКИЙ ЭФФЕКТ



Конец лекции 3-2020