

ЛЕКЦИЯ 1. ЭЛЕКТРИЧЕСКОЕ ПОЛЕ В ВАКУУМЕ

# 1.1 Электрический заряд и его свойства. Закон Кулона

# Электрический заряд

- **Электростатика** – раздел учения об электричестве, изучающий взаимодействие неподвижных электрических зарядов и свойства постоянного электрического поля.
- **Электрический заряд** – это внутреннее, индивидуальное *свойство* тел или частиц, характеризующее их способность к электромагнитному взаимодействию.
- **Электрический заряд  $q$**  – *физическая величина*, которая определяет интенсивность электромагнитного взаимодействия.
- Единица электрического заряда – **кулон (Кл)** – электрический заряд, проходящий через поперечное сечение проводника при силе тока 1 А (ампер) за 1 с.

# Свойства электрического заряда

- 1. Носители электрического заряда – заряженные элементарные частицы:
  - протон и электрон;
  - их античастицы – антипротон и позитрон;
  - нестабильные частицы -  $\pi$ -мезоны,  $\mu$ -мезоны и т.д.

Заряженные частицы взаимодействуют друг с другом с силами, которые убывают с расстоянием так же медленно, как гравитационные, но во много раз превышающими их по величине.

# Свойства электрического заряда

- 2. Электрический заряд *аддитивен*: заряд любой системы тел (частиц) равен сумме зарядов тел (частиц), входящих в систему:

$$q = q_1 + q_2 + \dots + q_i + \dots + q_N = \sum_{i=1}^N q_i$$

- Здесь  $i$ -номер заряда (тела или частицы);  $N$  – количество тел (частиц) в системе.

# Свойства электрического заряда

- 3. Электрический заряд *дискретен*: заряд  $q$  любого тела кратен элементарному заряду  $e$ :

$$q = Ne$$

- Элементарный заряд:  $e = 1,602 \cdot 10^{-19}$  Кл.
- Поскольку тело не может приобрести или потерять долю электрона, суммарный заряд тела должен быть целым кратным элементарного заряда. Говорят, что *заряд квантуется* (т.е. может принимать лишь *дискретные* значения).
- Однако, поскольку заряд электрона очень мал, мы обычно не замечаем дискретности макроскопических зарядов (заряду 1 мкКл соответствуют примерно  $10^{13}$  электронов) и считаем заряд непрерывным.

# Свойства электрического заряда

- 4. Электрический заряд существует в двух видах – *положительный* и *отрицательный*. Одноименные заряды отталкиваются, разноименные заряды притягиваются.
- За положительный заряд принят заряд протона ( $+e$ ). Заряд электрона – отрицательный ( $-e$ ).
- Если в состав макроскопического тела входит различное количество протонов  $N_p$  и электронов  $N_e$ , то оно оказывается *заряженным*. Заряд тела:

$$q = e(N_p - N_e)$$

# Свойства электрического заряда

- 5. Электрический заряд *инвариантен*: его величина не зависит от системы отсчета, т.е. от того, движется он или покоится:

$$q = \text{inv}$$

# Свойства электрического заряда

- 6. Электрический заряд подчиняется **закону сохранения электрического заряда**: *алгебраическая сумма электрических зарядов замкнутой системы остается неизменной, какие бы процессы не происходили внутри данной системы*

$$q = \sum_{i=1}^N q_i = \text{const}$$

- (под **замкнутой системой** понимается система, которая не обменивается зарядами с внешними телами)



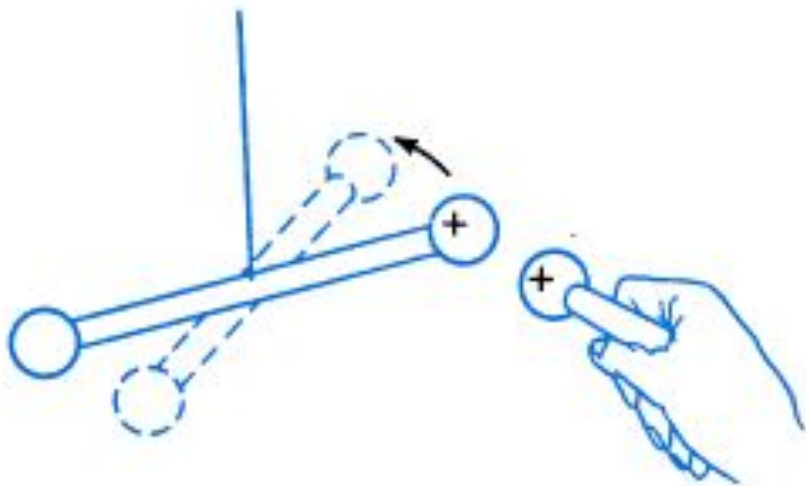
# Закон Кулона

- **Точечные электрические заряды** – элементарные частицы или заряженные тела, размеры которых малы по сравнению с расстоянием между ними.
- **Закон Кулона.** *Сила взаимодействия  $F$  между двумя точечными зарядами  $q_1$  и  $q_2$ , находящимися в вакууме, прямо пропорциональна произведению этих зарядов и обратно пропорциональна квадрату расстояния  $r$  между ними:*

$$F = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r^2}$$

- Величина  $\epsilon_0 = 8,85 \cdot 10^{-12}$  Ф/м – **электрическая постоянная**, относящаяся к числу фундаментальных физических констант.

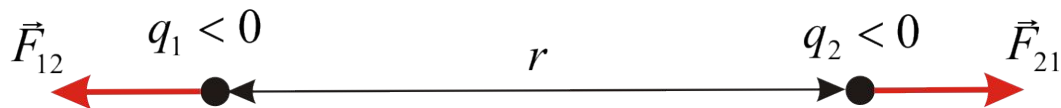
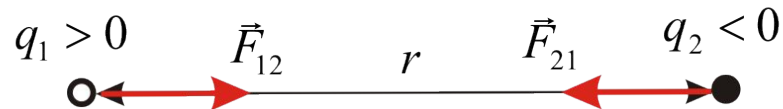
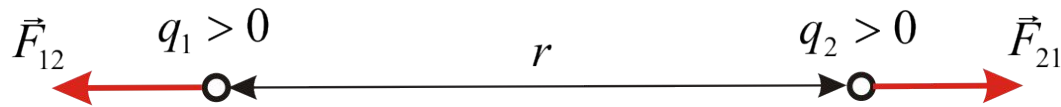
# Схема опыта Кулона (1780 г.)



- Когда к шарикку на конце стержня, подвешенного на нити, подносят заряд, стержень слегка отклоняется, нить закручивается, и угол закручивания нити пропорционален действующей между зарядами силе (крутильные весы).
- С помощью этого прибора Кулон определил зависимость силы от величины зарядов и расстояния между ними.

# Закон Кулона

Сила  $\vec{F}$  направлена вдоль прямой, соединяющей заряды  $q_1$  и  $q_2$ , т.е. является **центральной силой**, и соответствует *притяжению*, если  $q_1 q_2 < 0$  (заряды разноименные) и *отталкиванию*, если  $q_1 q_2 > 0$  (заряды одного знака).

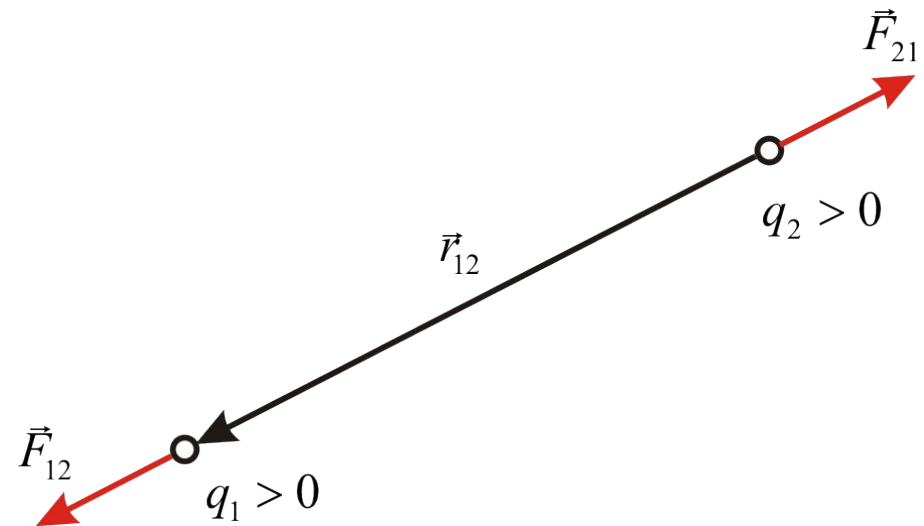


# Закон Кулона в векторной форме

- Формула, выражающая закон Кулона, в векторной форме: сила  $\mathbf{F}_{12}$ , действующая на заряд  $q_1$  со стороны заряда  $q_2$ :

$$\mathbf{F}_{12} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r_{12}^3} \mathbf{r}_{12}$$

- Здесь  $\mathbf{r}$  – радиус-вектор, проведенный из заряда  $q_2$  к заряду  $q_1$ .



На электрический заряд  $q_2$ , согласно третьему закону Ньютона, действует сила  $\mathbf{F}_{21} = -\mathbf{F}_{12}$ .

# Принцип суперпозиции сил

- К кулоновским силам применим рассмотренный в механике **принцип суперпозиции сил**: *результатирующая сила, действующая со стороны нескольких точечных зарядов  $q_1, q_2, \dots, q_i, \dots, q_N$ , на точечный заряд  $q$ , равна векторной сумме сил, приложенных к нему со стороны каждого из зарядов в отдельности:*

$$\vec{F} = \vec{F}_1 + \vec{F}_2 + \dots + \vec{F}_N = \sum_{i=1}^N \vec{F}_i$$

$$\vec{F} = \sum_{i=1}^N \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qq_i}{r_i^3} \vec{r}_i = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^N \frac{q_i \vec{r}_i}{r_i^3}$$

- Здесь  $\vec{r}_i$  – радиус-вектор, проведенный из заряда  $q$  к заряду  $q_i$ ;  $r_i$  – расстояние между зарядами  $q$  и  $q_i$ .

# Плотности заряда

- Часто бывает значительно удобнее считать, что заряды распределены в заряженном теле *непрерывно*:
  - вдоль некоторой линии (например, в случае заряженного тонкого стержня, нити);
  - по поверхности (например, в случае заряженной пластины, сферы);
  - в объеме (например, в случае заряженного шара).

# Плотности заряда

Распределение электрического заряда $q$ по пространству объемом $V$	Распределение электрического заряда $q$ по поверхности площадью $S$	Распределение электрического заряда $q$ по линии длины $l$
<b>Объемная (пространственная) плотность заряда <math>\rho(\mathbf{r})</math>, Кл/м<sup>3</sup></b>	<b>Поверхностная плотность заряда <math>\sigma(\mathbf{r})</math>, Кл/м<sup>2</sup></b>	<b>Линейная плотность заряда <math>\lambda(\mathbf{r})</math>, Кл/м</b>
$dq = \rho dV$	$dq = \sigma dS$	$dq = \lambda dl$

ЛЕКЦИЯ 1. ЭЛЕКТРИЧЕСКОЕ ПОЛЕ В ВАКУУМЕ

# 1.2 Электрическое поле. Напряженность



# Электромагнитное поле

- **Электромагнитное поле – особый вид материи, посредством которого осуществляется взаимодействие заряженных частиц. Это означает, что:**
  - **заряженные частицы создают в окружающем пространстве электромагнитное поле;**
  - **на заряженную частицу действует электромагнитное поле, существующее в данной точке пространства и в данный момент времени.**
  - **Поле, создаваемое точечным источником, пропорционально его заряду; воздействие поля на заряженную частицу пропорционально заряду этой частицы.**

# Источники электромагнитного поля

Неподвижные заряды



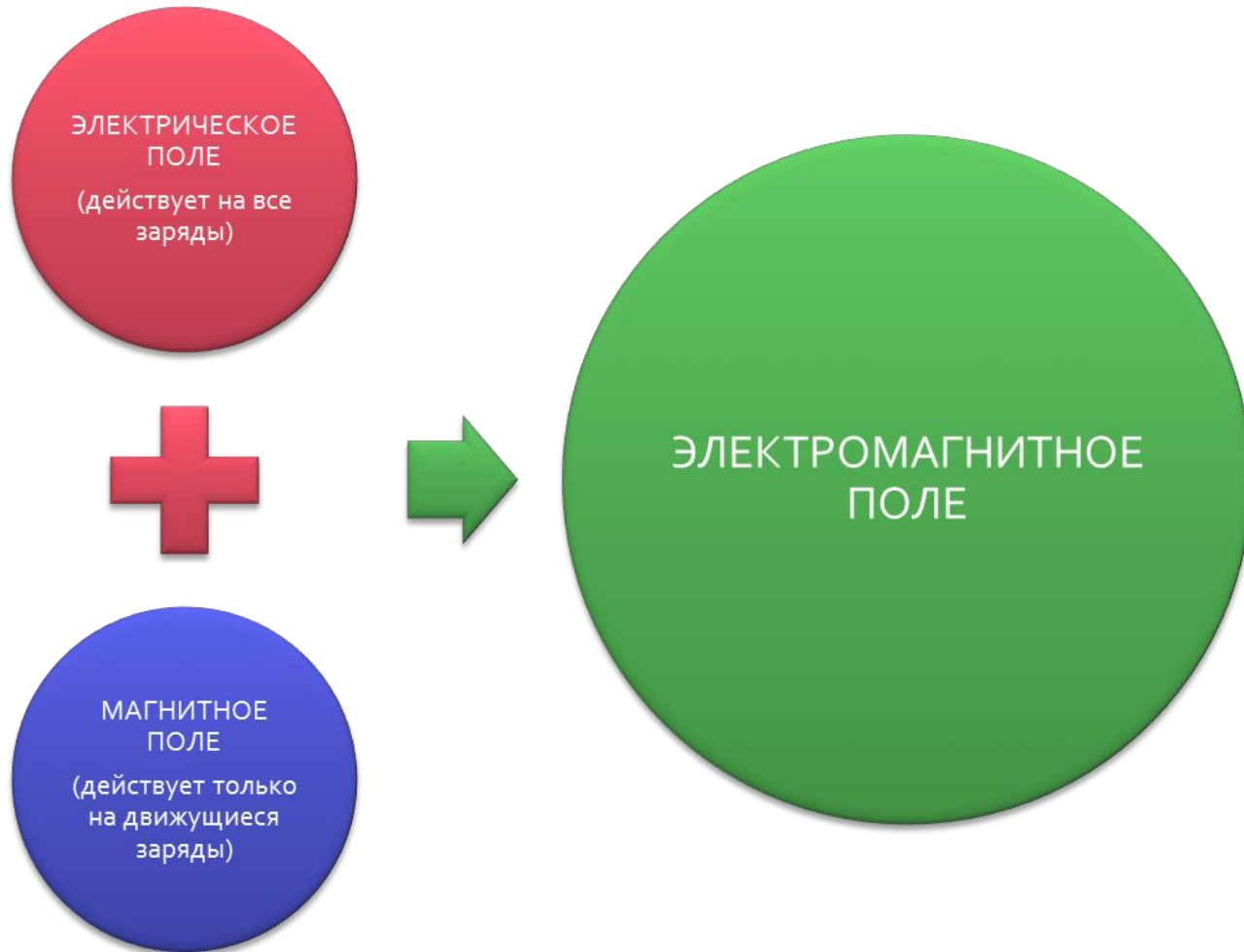
Электрическое поле

Движущиеся заряды



Электрическое и  
магнитное поля

# Действие электромагнитного поля на заряды



# Пробный заряд

- Для определения характеристик электромагнитного поля используется понятие **пробного заряда**, внесение которого в исследуемое поле его не искажает (т.е. не приводит к смещению источников поля). Для этого величина пробного заряда должна быть достаточно малой.
- Сила, действующая на неподвижный пробный заряд  $q_0$ , пропорциональна его величине и определяется только электрическим полем:

$$\vec{F} = q_0 \vec{E}$$

# Напряженность электрического поля

- Напряженность электрического поля  $E$  – векторная физическая величина, определяемая силой, действующей на единичный положительный заряд  $q_0$ , помещенный в данную точку поля:

$$\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q_0}$$

- Единица напряженности электростатического поля – **ВОЛЬТ на метр (В/м)**, или **НЬЮТОН на кулон (Н/Кл)**.

# Напряженность электрического поля точечного заряда

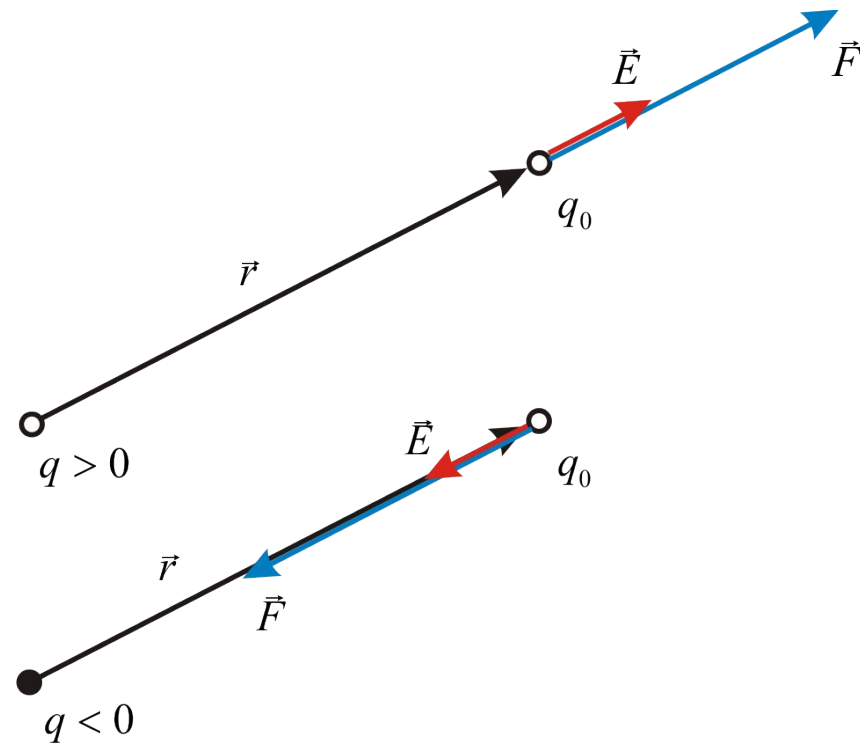
- Напряженность электростатического поля точечного заряда  $q$  в вакууме в скалярной и векторной формах соответственно:

$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \quad \vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^3} \vec{r}$$

- Здесь  $\mathbf{r}$  – радиус-вектор, проведенный в данную точку поля из заряда  $q$ , создающего поле;  $r$  – расстояние между зарядом  $q$  и точкой, в которой определяется вектор  $\mathbf{E}$ .

# Напряженность электрического поля точечного заряда

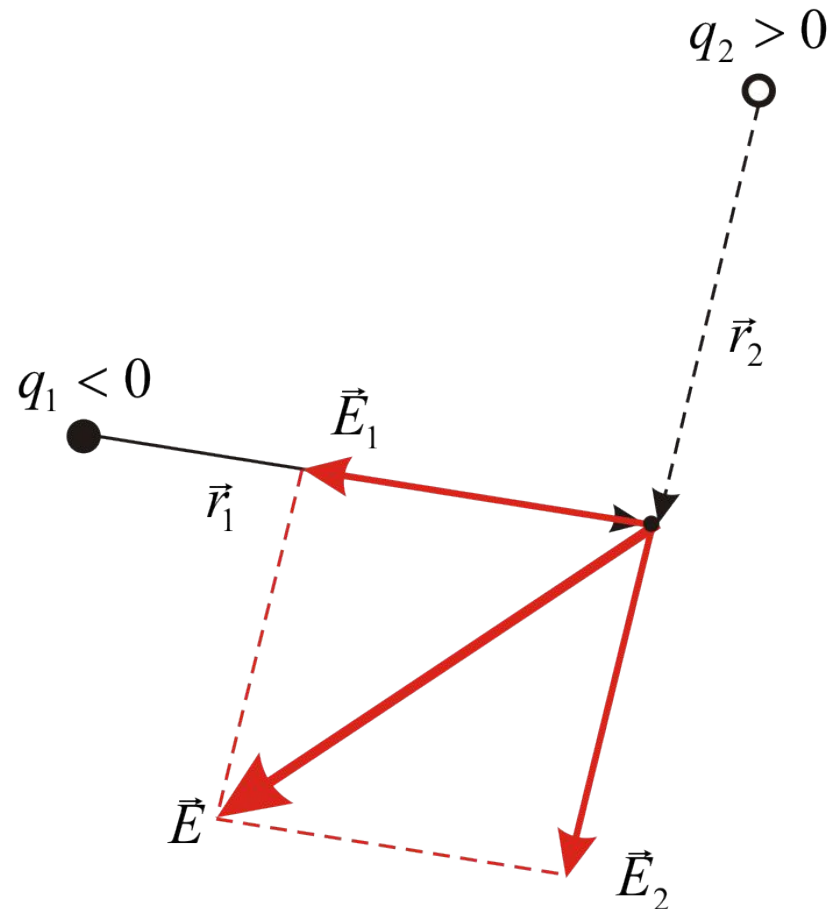
- Направление вектора  $\vec{E}$  совпадает с направлением вектора силы  $\vec{F}$ , действующей на положительный заряд.
- Если поле создано *положительным* зарядом, то вектор  $\vec{E}$  направлен вдоль радиуса-вектора  $\vec{r}$  от заряда  $q$  во внешнее пространство (*отталкивание* пробного положительного заряда  $q_0$ ).
- Если поле создается *отрицательным* зарядом, то вектор  $\vec{E}$  направлен к заряду (*притяжение* пробного положительного заряда  $q_0$ ).



# Принцип суперпозиции электрических полей

- Принцип суперпозиции электрических полей: напряженность результирующего поля, создаваемого системой зарядов равна векторной сумме напряженностей полей, создаваемых каждым из зарядов в отдельности:

$$\vec{E} = \sum_i \vec{E}_i$$





# Напряженность электрического поля системы точечных зарядов

- Из принципа суперпозиции электрических полей следует, что напряженность электростатического поля системы точечных зарядов  $q_1, q_2, \dots, q_i, \dots, q_N$ :

$$\vec{E} = \vec{E}_1 + \vec{E}_2 + \dots + \vec{E}_N = \sum_{i=1}^N \vec{E}_i = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^N \frac{q_i}{r_i^3} \vec{r}_i$$

- где  $\vec{E}_i$  – напряженность электрического поля, создаваемая зарядом  $q_i$  в точке с радиусом-вектором  $\vec{r}_i$ , проведенным из заряда  $q_i$ ;  $r_i$  – расстояние между зарядом  $q_i$  и точкой пространства, в которой вычисляется напряженность  $\vec{E}_i$  поля.

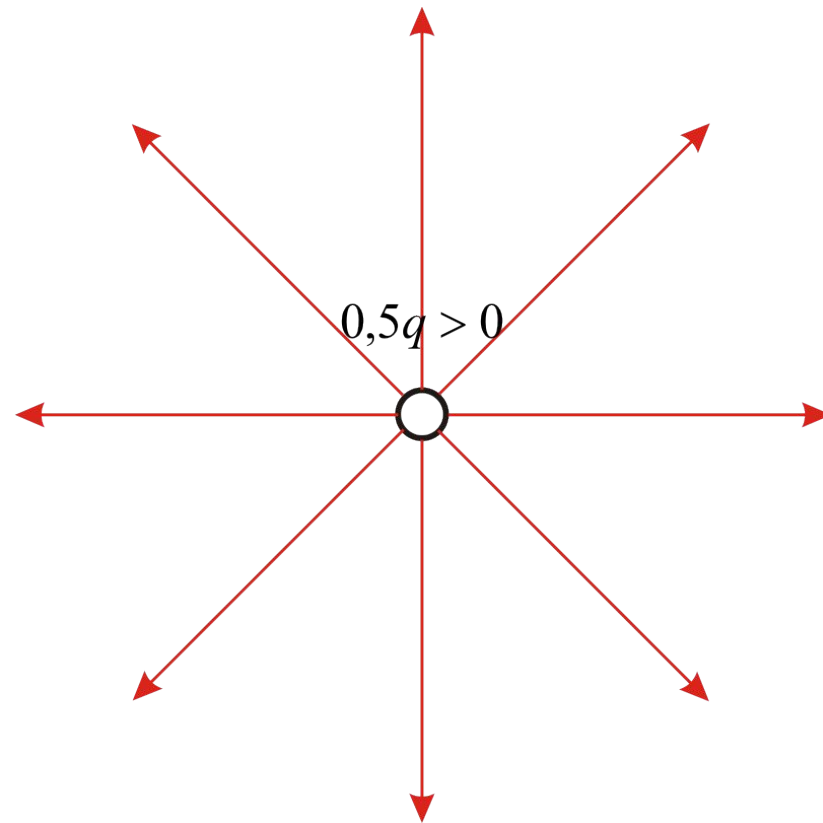
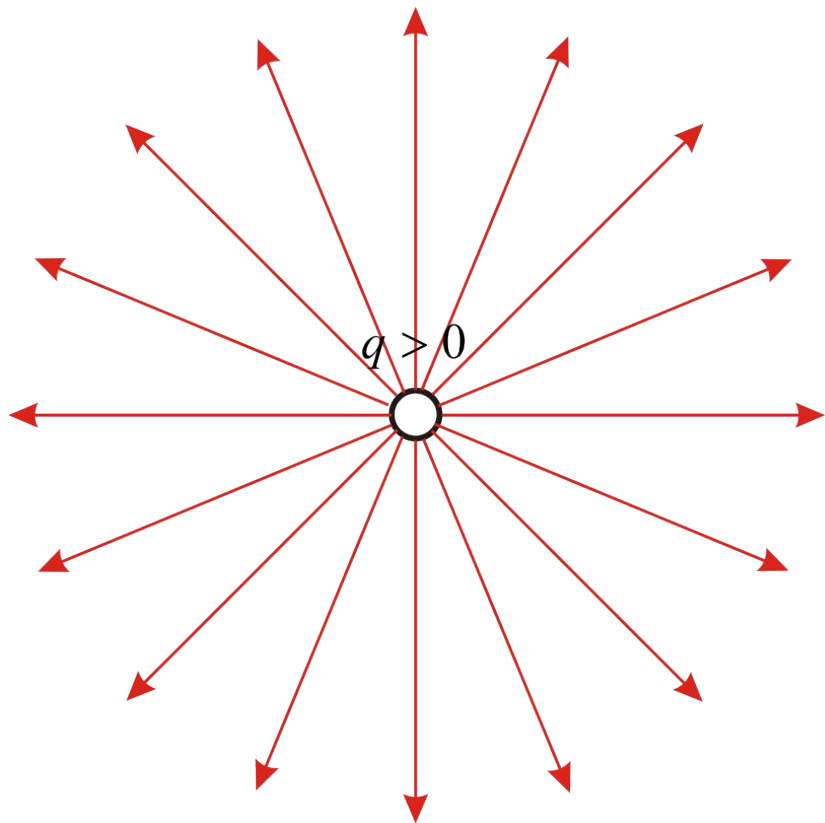
# Силовые линии электрического поля

- Графически электростатическое поле изображают с помощью **линий напряженности (силовых линий)** – линий, касательная к которым в каждой точке совпадает с направлением вектора  $\mathbf{E}$ .
- Линиям напряженности приписывается направление, совпадающее с направлением вектора  $\mathbf{E}$ .
- Густота этих линий пропорциональная модулю  $E$  вектора напряженности.
- Так как в данной точке пространства вектор  $\mathbf{E}$  имеет лишь одно направление, то линии вектора напряженности никогда не пересекаются.

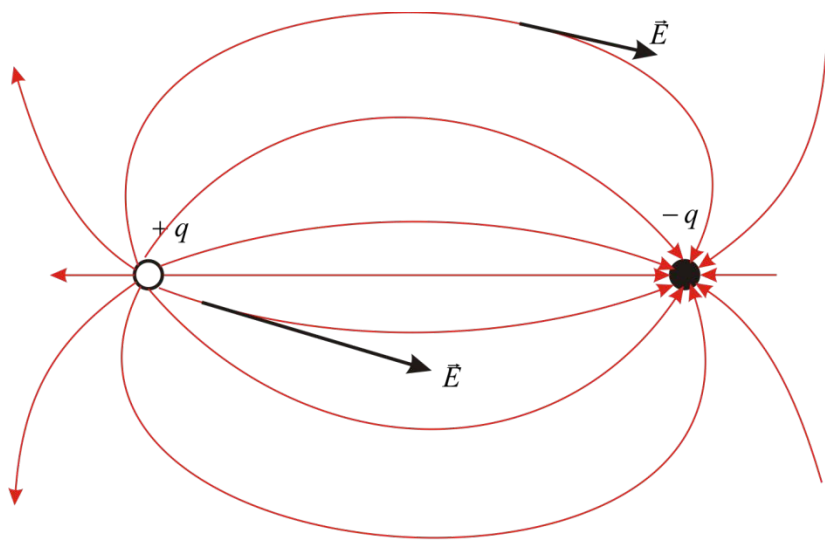
# Свойства силовых линий электрического поля

- 1. Силовые линии указывают направление напряженности электрического поля: в любой точке вектор напряженности  $E$  электрического поля направлена по касательной к силовой линии.
- 2. Силовые линии проводятся так, чтобы модуль вектора напряженности электрического поля  $E$  был пропорционален числу линий, проходящих через единичную площадку, перпендикулярную линиям.
- 3. Силовые линии начинаются только на положительных зарядах и заканчиваются только на отрицательных зарядах; число линий, выходящих из заряда или входящих в него, пропорционально величине заряда.

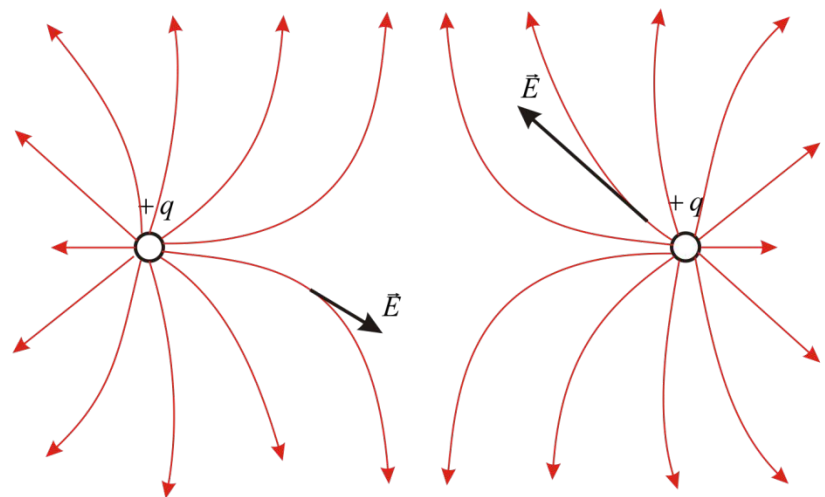
# Силловые линии электрического поля точечного заряда



# Силовые линии электрического поля



Силовые линии электрического поля системы из 2-х равных по модулю и противоположных по знаку точечных зарядов.



Силовые линии электрического поля системы из 2-х равных по модулю и одинаковых по знаку точечных зарядов.

ЛЕКЦИЯ 1. ЭЛЕКТРИЧЕСКОЕ ПОЛЕ В ВАКУУМЕ

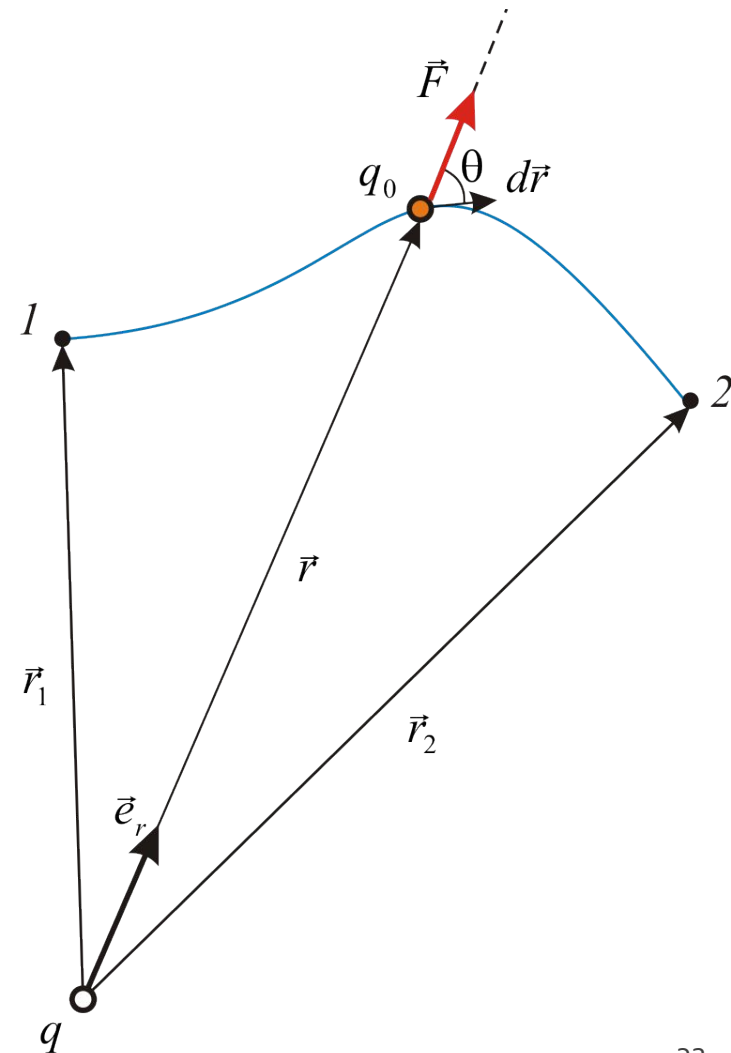
## **1.3 Консервативное электрическое поле**

# Консервативное электрическое поле

- Как и любое центральное поле, электростатическое поле является **консервативным (потенциальным)**.
- Это означает, что *работа сил поля при перемещении пробного заряда из точки 1 в точку 2 не зависит от вида траектории и характера движения заряда.*

# Работа по перемещению заряда в поле точечного неподвижного заряда $q$

- Пусть, например, точечный (пробный) заряд  $q_0$  перемещается в электрическом поле, созданном неподвижным точечным зарядом  $q$ .
- Обозначим:  $\mathbf{r}_1$  и  $\mathbf{r}_2$  – радиусы-векторы точек 1 и 2,  $\mathbf{r}$  – радиус-вектор заряда  $q_0$  (все радиусы-векторы имеют начало в заряде  $q$ );  $\mathbf{e}_r$  – единичный вектор, сонаправленный с  $\mathbf{r}$ .

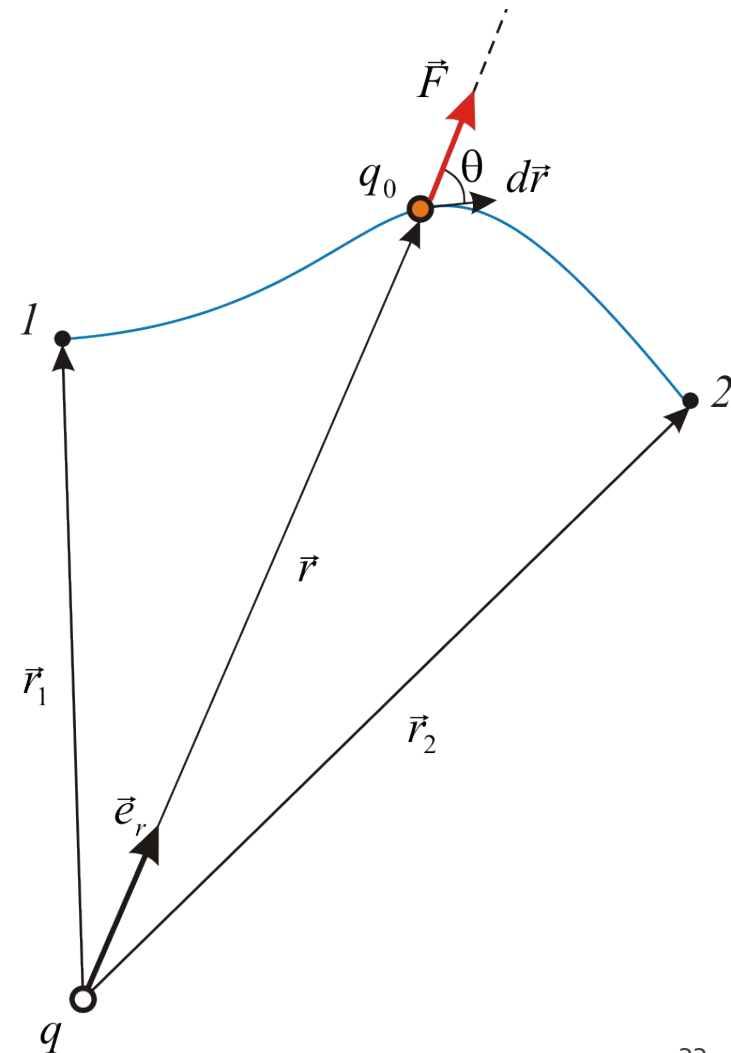




# Работа по перемещению заряда $q_0$ в поле точечного неподвижного заряда $q$

$$\begin{aligned}
 A &= \int_1^2 \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_1^2 \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_0 q}{r^3} \vec{r} d\vec{r} = \\
 &= \frac{q_0 q}{4\pi\epsilon_0} \int_1^2 \frac{|\vec{r}| \cdot |d\vec{r}| \cdot \cos\theta}{r^3} = \frac{q_0 q}{4\pi\epsilon_0} \int_{r_1}^{r_2} \frac{dr}{r^2} = \\
 &= \frac{q_0 q}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right)
 \end{aligned}$$

- В консервативном поле работа по перемещению электрического заряда вдоль замкнутой траектории равна нулю:  $A = \oint_L \delta A = 0$



# Потенциальная энергия заряда

- В потенциальном поле тела обладают потенциальной энергией и работа консервативных сил совершает за счет убыли потенциальной энергии тел.
- Работу консервативной силы Кулона при перемещении точечного заряда  $q_0$  из точки 1 в точку 2 можно представить в виде разности потенциальных энергий заряда  $q_0$  в начальной и конечной точках:  $\delta A = -d\Pi$  (для элементарного перемещения),

$$A_{12} = -\Delta\Pi = \Pi_1 - \Pi_2$$

- С другой стороны, известно, что

$$A_{12} = \frac{q_0 q}{4\pi\epsilon_0 r_1} - \frac{q_0 q}{4\pi\epsilon_0 r_2}$$

# Потенциальная энергия заряда

- Таким образом, потенциальная энергия  $\Pi$  заряда  $q_0$  во внешнем электростатическом поле точечного заряда  $q$  равна

$$\Pi = \frac{q_0 q}{4\pi\epsilon_0 r} + \text{const}$$

- Считая, что при удалении заряда  $q_0$  на бесконечность потенциальная энергия  $\Pi$  обращается в ноль, получаем:  $\text{const} = 0$ , т.е.

$$\Pi = \frac{q_0 q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

Для *одноименных* зарядов, что соответствует *отталкиванию*,  $\Pi > 0$  (если  $q_0 q > 0$ ), для *разноименных* зарядов (*притяжение*) ( $q_0 q < 0$ )  $\Pi < 0$ .

# Потенциальная энергия заряда $q_0$ в электрическом поле системы точечных зарядов

- Если поле создается системой  $N$  точечных зарядов, то потенциальная энергия заряда  $q_0$ , находящегося в этом поле, равна сумме его потенциальных энергий, создаваемых каждым из зарядов системы в отдельности в той точке пространства, где находится заряд  $q_0$ :

$$\Pi = \sum_{i=1}^N \Pi_i = \frac{q_0}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^N \frac{q_i}{r_i}$$

Здесь  $r_i$  – расстояние между зарядом  $q_i$  системы и зарядом  $q_0$ .

ЛЕКЦИЯ 1. ЭЛЕКТРИЧЕСКОЕ ПОЛЕ В ВАКУУМЕ

# 1.4 Потенциал электрического поля

# Потенциал электростатического поля

- Потенциалом  $\phi$  электростатического поля в данной точке пространства называется скалярная физическая величина, численно равная потенциальной энергии  $\Pi$  единичного пробного заряда  $q_0$ , помещенного в данную точку поля:

$$\phi = \frac{\Pi}{q_0}$$

- Например, потенциал  $\phi$  поля, созданного точечным зарядом  $q$  в вакууме на расстоянии  $r$  от него, равен

$$\phi = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

# Потенциал электростатического поля

- Из приведенного примера видно, что отношение  $\Pi/q_0$  не зависит от выбора пробного заряда, а характеризуется только зарядом, создающим поле.
- Таким образом, *потенциал  $\phi$  является скалярной (энергетической) характеристикой электростатического поля* (напряженность  $\mathbf{E}$  – векторная (силовая) характеристика поля).
- Единица потенциала – **вольт (В)**.
- Один вольт (1 В) есть потенциал такой точки поля, в которой заряд в 1 Кл обладает потенциальной энергией 1 Дж (1 В = 1 Дж/Кл).

# Разность потенциалов

- Работа  $A_{12}$ , совершаемая силами электрического поля при перемещении заряда  $q_0$  из точки 1 в точку 2 может быть представлена как

$$A_{12} = \Pi_1 - \Pi_2 = q_0 (\varphi_1 - \varphi_2) = q_0 \Delta\varphi$$

т.е. она равна произведению перемещаемого заряда  $q_0$  на разность потенциалов  $\Delta\varphi$  в начальной и конечной точках.



# Разность потенциалов

- **Разность потенциалов  $\Delta\phi$**  двух точек  $1$  и  $2$  электростатического поля определяется работой, совершаемой силами поля, при перемещении единичного положительного заряда из точки  $1$  в точку  $2$ :

$$\varphi_1 - \varphi_2 = \Delta\varphi = \frac{A_{12}}{q_0}$$

# Еще одно определение потенциала

- Если перемещать заряд  $q_0$  из произвольной точки поля за пределы поля (на бесконечность), где потенциальная энергия  $\Pi = 0$ , а значит и потенциал  $\phi = \Pi/q_0 = 0$ , то работа сил электростатического поля

$$A_\infty = q_0(\phi - 0) = q_0\phi$$

откуда

$$\phi = \frac{A_\infty}{q_0}$$

**Потенциал**  $\phi$  данной точки поля – физическая величина, определяемая работой сил электростатического поля по перемещению единичного положительного заряда из данной точки в бесконечность.

# Свойства потенциала

- 1. Потенциал электростатического поля  $\phi$  в данной точке пространства является функцией только координат  $x, y, z$  этой точки:

$$\phi = \phi(x, y, z)$$

# Свойства потенциала

- 2. Работа сил поля по перемещению единичного положительного заряда из произвольного начального положения 1 в произвольное конечное положение 2, равна убыли потенциала:

$$A_{\text{ед}} = \int_1^2 \vec{E} \cdot d\vec{l} = \varphi_1 - \varphi_2$$

- Если при этом точки 1 и 2 расположены достаточно близко друг от друга, то напряженность  $\vec{E}$  электрического поля можно считать приблизительно одинаковой между точками 1 и 2 и тогда

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

# Свойства потенциала

- 3. Потенциал  $\phi$  электростатического поля определен с точностью до аддитивной постоянной величины.
- Это означает, что при замене точки  $O$  – начала отсчета потенциала, на некоторую другую точку  $O'$  потенциал  $\phi$  во всех точках пространства изменится на одну и ту же величину  $C$ , равную работе сил поля при перемещении единичного положительного заряда из точки  $O$  в точку  $O'$ :

$$\phi' = \phi + C;$$

$$C = \int_0^{O'} \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

# Принцип суперпозиции потенциалов

- **Принцип суперпозиции потенциалов электростатических полей:** *если электрическое поле создано несколькими зарядами, то потенциал электрического поля системы зарядов равен алгебраической сумме потенциалов электрических полей всех этих зарядов:*

$$\varphi = \sum_{i=1} \varphi_i$$

# Потенциал системы неподвижных точечных зарядов

- Например, потенциал  $\phi$  точки электрического поля, созданного системой  $N$  точечных зарядов  $q_1, q_2, \dots, q_i, \dots, q_N$  равен:

$$\phi = \sum_{i=1}^n \frac{q_i}{4\pi\epsilon_0 r_i} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^N \frac{q_i}{r_i}$$

- Здесь  $r_i$  – расстояние от данной точки поля до заряда  $q_i$  системы.

# Связь между напряженностью и потенциалом электрического поля

- Для консервативного поля связь между консервативной силой  $\mathbf{F}$  и потенциальной энергией  $\Pi$  имеет вид:

$$\mathbf{F} = -\text{grad}\Pi = -\nabla\Pi$$

Здесь  $\nabla = \frac{\partial}{\partial x} \mathbf{i} + \frac{\partial}{\partial y} \mathbf{j} + \frac{\partial}{\partial z} \mathbf{k}$  – оператор градиента

Поскольку  $\mathbf{F} = q\mathbf{E}$  и  $\Pi = q\phi$ , то

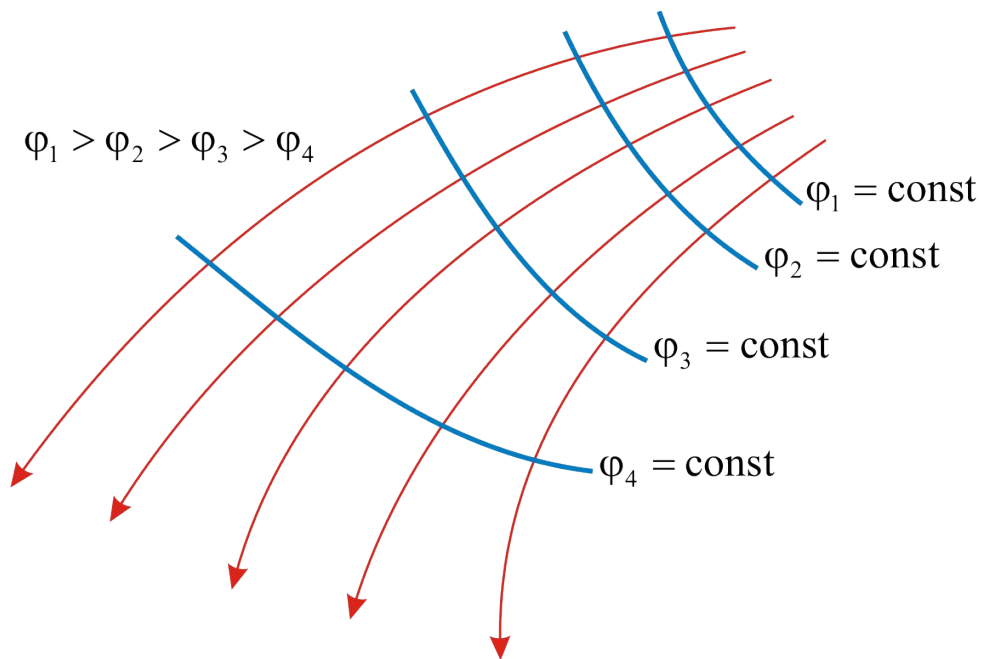
$$\mathbf{E} = -\text{grad}\phi = -\nabla\phi$$

Знак минус показывает, что вектор напряженности электростатического поля направлен в сторону убывания потенциала.



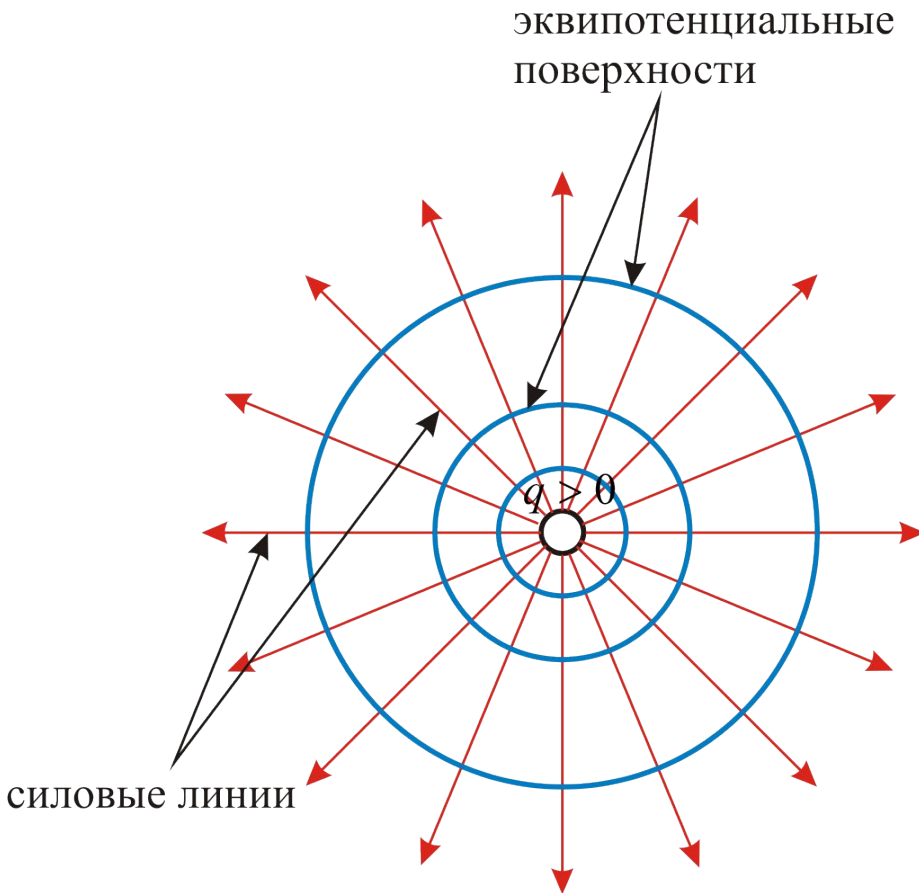
# Эквипотенциальные поверхности

- Для графического изображения распределения потенциала используются **эквипотенциальные поверхности** – поверхности, во всех точках которых потенциал  $\phi$  (и потенциальная энергия  $\Pi$  заряда, помещенного в данную точку) имеет одно и то же значение.



Эквипотенциальные поверхности обычно проводят так, чтобы разности потенциалов между двумя соседними эквипотенциальными поверхностями были одинаковы. Тогда густота эквипотенциальных поверхностей наглядно характеризует напряженность электростатического поля в разных точках. Там, где поверхности расположены гуще, модуль вектора напряженности  $\mathbf{E}$  электрического поля больше.

# Эквипотенциальные поверхности



- Для точечного заряда

$$\varphi = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

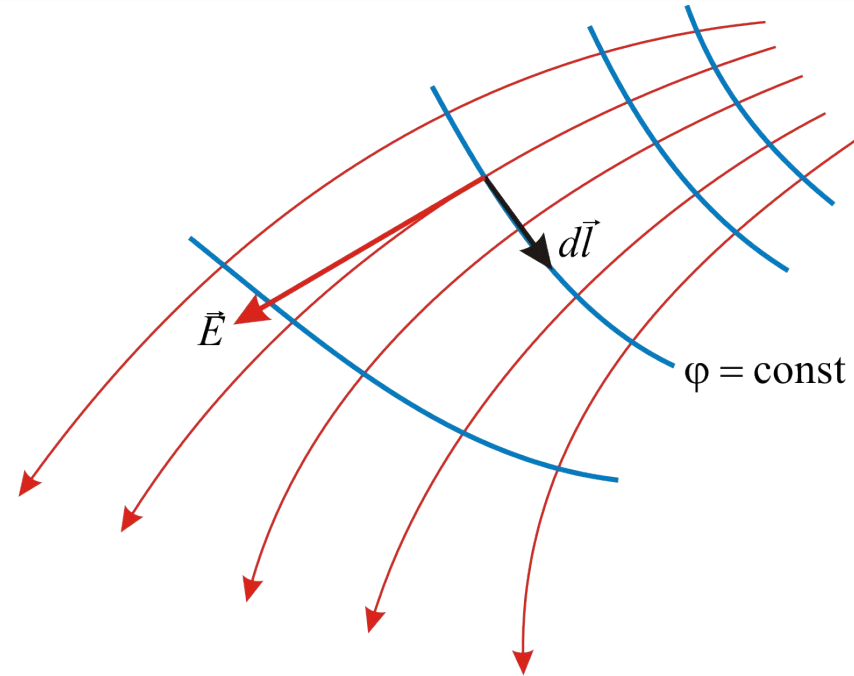
поэтому эквипотенциальные поверхности представляют собой концентрические сферы  $r = \text{const}$ . С другой стороны, линии напряженности  $\mathbf{E}$  – радиальные прямые.

# Эквипотенциальные поверхности

- Докажем, что линии напряженности всегда перпендикулярны эквипотенциальным поверхностям.
- Работа  $A_{\text{ед}}$  по перемещению единичного положительного заряда вдоль эквипотенциальной поверхности:

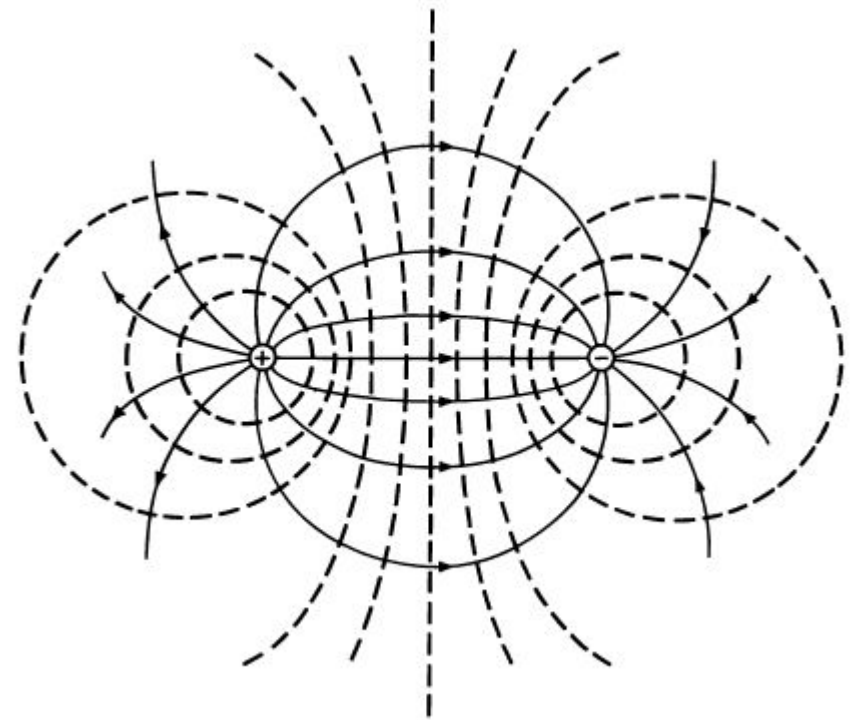
$$A_{\text{ед}} = \int \vec{E} \cdot d\vec{l} = -d\varphi = 0$$

- А так как  $\vec{E}$ ,  $d\vec{l} \neq 0$ , то их скалярное произведение равно нулю только тогда, когда  $\vec{E} \perp d\vec{l}$ .



# Эквипотенциальные поверхности

- На рисунке приведена картина силовых линий и эквипотенциальных поверхностей (обозначены пунктиром) для системы из двух одинаковых по модулю и противоположных по знаку точечных зарядов.



ЛЕКЦИЯ 1. ЭЛЕКТРИЧЕСКОЕ ПОЛЕ В ВАКУУМЕ

# **1.5 Поток вектора напряженности электрического поля. Теорема Гаусса**

# Теорема Гаусса

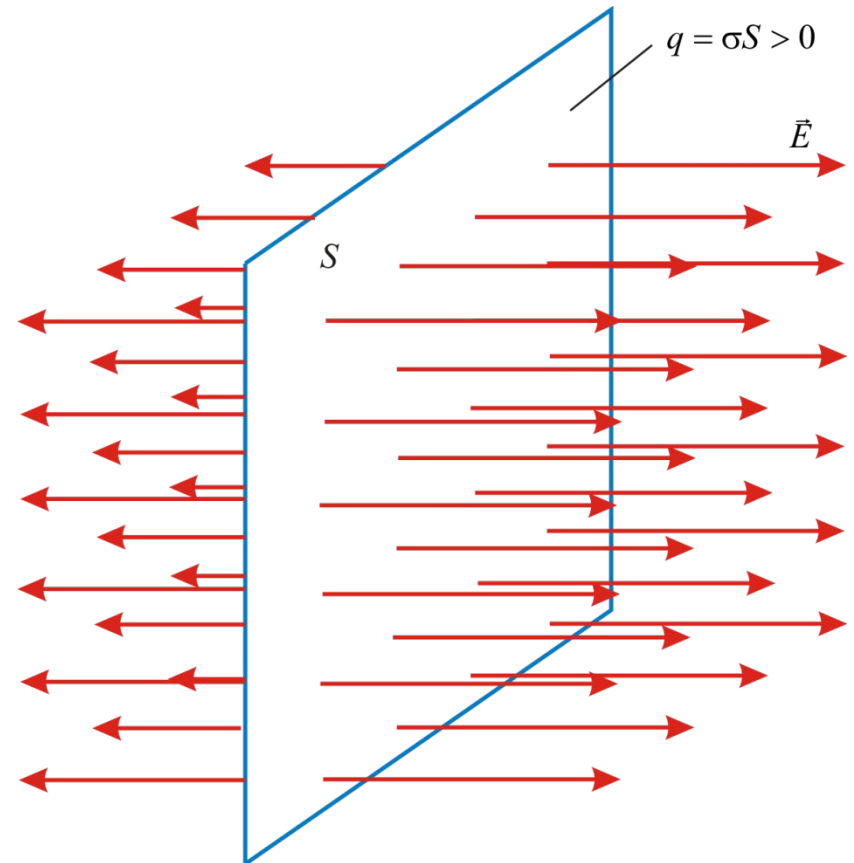
- Теорема Гаусса является важнейшей теоремой электростатики и формулируется следующим образом
- **Теорема Гаусса:** *поток  $\Phi$  вектора напряженности электрического поля  $\mathbf{E}$  через произвольную замкнутую поверхность  $S$  равен алгебраической сумме зарядов, расположенных внутри этой поверхности, деленной на  $\epsilon_0$ :*

$$\oint_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = \frac{\sum q}{\epsilon_0}$$

- Докажем ее.

# Постановка задачи

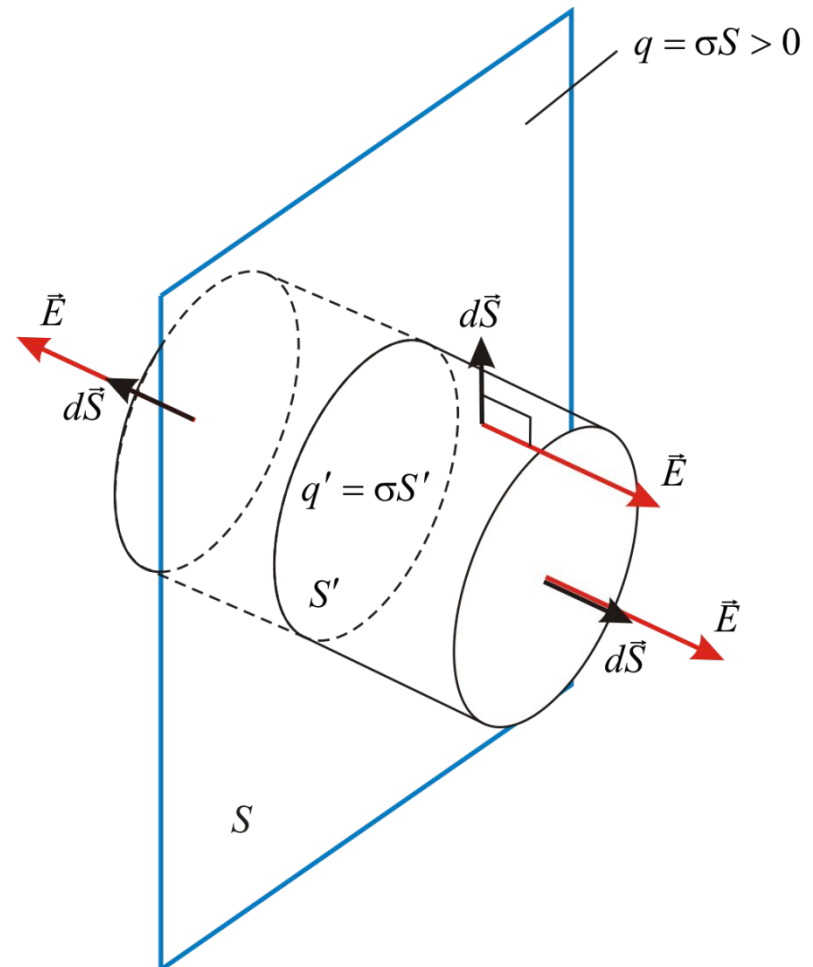
- Пусть бесконечно большая плоскость  $x = 0$  равномерно заряжена с поверхностной плотностью  $\sigma$ .
- Линии вектора напряженности электрического поля  $\vec{E}$  направлены перпендикулярной к ней от нее (если  $\sigma > 0$ ) или к ней (если  $\sigma < 0$ ).
- Найдем поле заряженной плоскости.



# Постановка задачи

- За гауссову поверхность удобно принять поверхность цилиндра, образующие которого перпендикулярны плоскости, а основания площадью  $S'$  параллельны ей и лежат по разные стороны от нее на одинаковых расстояниях.
- как векторы  $\mathbf{E}$  направлены вдоль оси  $X$ :  $\mathbf{E} = E_x \mathbf{i}$  и  $E_x(x) = -E_x(-x)$ , то

$$\oint_S \mathbf{E} d\mathbf{S} = 2ES' = \frac{q}{\epsilon_0} = \frac{\sigma S'}{\epsilon_0}$$





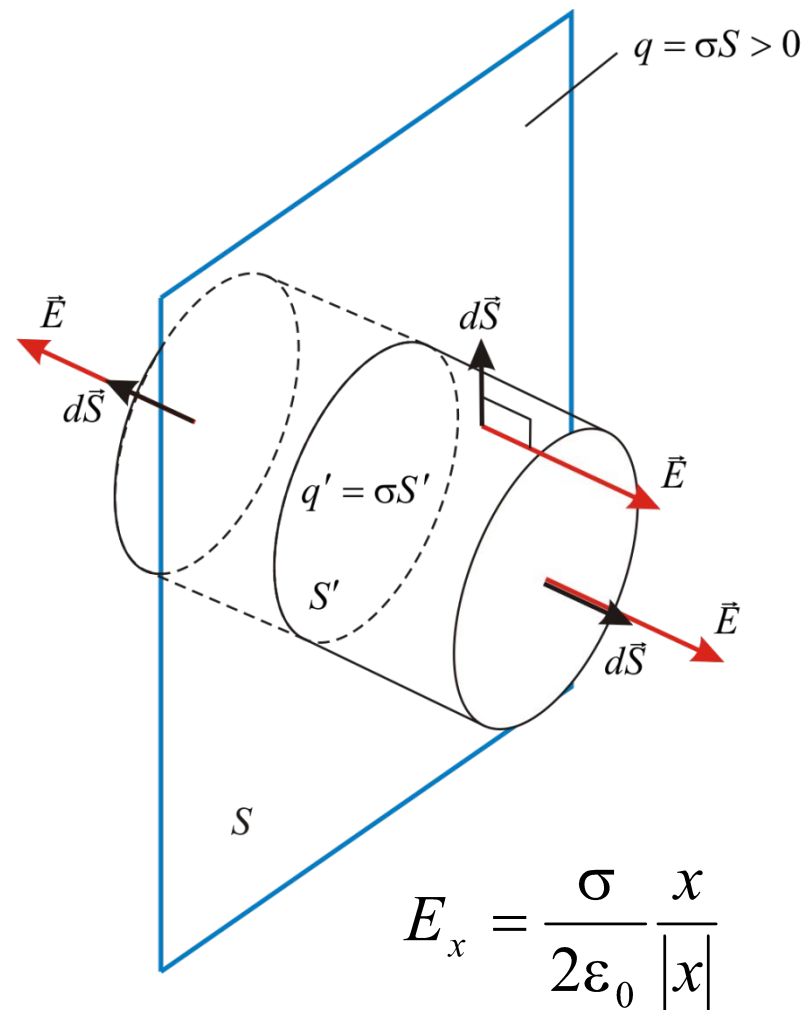
# Напряженность электрического поля бесконечной плоскости

- Таким образом, напряженность электрического поля бесконечной равномерно заряженной плоскости:

$$E = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0}$$

- Или, в проекции на ось  $X$

$$E_x = \begin{cases} \frac{\sigma}{2\varepsilon_0}, & x \geq 0; \\ -\frac{\sigma}{2\varepsilon_0}, & x < 0. \end{cases}$$



# Потенциал электрического поля бесконечной плоскости

- Так как  $E_x = -d\phi/dx$ , то полагая потенциал  $\phi = 0$  во всех точках заряженной плоскости, т.е.  $\phi(x = 0) = 0$ , получаем:

- при  $x > 0$ :

$$\frac{d\phi}{dx} = -\frac{\sigma}{2\varepsilon_0}, \Rightarrow 0 - \phi = \int_0^x E_x dx = \int_0^x \frac{\sigma}{2\varepsilon_0} dx = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0} x \Rightarrow \phi = -\frac{\sigma}{2\varepsilon_0} x$$

- при  $x < 0$ :

$$\frac{d\phi}{dx} = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0}, \Rightarrow 0 - \phi = \int_0^x E_x dx = -\int_0^x \frac{\sigma}{2\varepsilon_0} dx = -\frac{\sigma}{2\varepsilon_0} x \Rightarrow \phi = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0} x$$

ИЛИ

$$\phi = -\frac{\sigma}{2\varepsilon_0} |x|$$

# Электрическое поле равномерно заряженной бесконечной плоскости

