Курс физики для студентов БГТУ Заочный факультет

для специальностей XTHM<sub>C</sub>, XTOM<sub>C</sub>

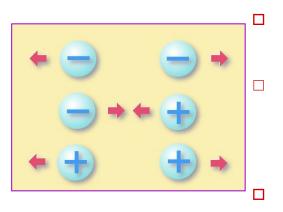
Кафедра физики БГТУ доцент Крылов Андрей Борисович **Часть 3.**Электричество и постоянный ток



# **Лекция 1а. Электрическое поле**

- 1. Электрический заряд. Свойства электрического заряда. Закон сохранения электрического заряда. Закон Кулона.
- 2. Электрическое поле. Напряженность электрического поля. Силовые линии. Принцип суперпозиции электрических полей.
- 3. Поток вектора напряженности электрического поля. Теорема Гаусса для электростатического поля в вакууме в интегральной форме.
- 4. Работа по перемещению заряда в электрическом поле. Разность потенциалов. Потенциал электрического поля. Принцип суперпозиции для электростатических потенциалов. Эквипотенциальные поверхности.
- 5. Связь между напряженностью и потенциалом электрического поля.

### 1. Элементарный заряд. Закон сохранений заряда



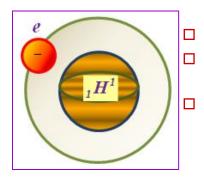
**Под зарядами** понимают физическое свойство элементарной зараженной частицы оказывать силовое воздействие на другую заряженную частицу.

Несмотря на огромное разнообразие веществ в природе существуют только два типа электрических зарядов:

- **положительные**, которые возникают, например, на стекле при трении его кожей, и
- отрицательные на эбоните, потертом о мех.

**Одноименные заряда отталкиваются, разноименные** – притягиваются.

Электрический заряд дискретен, т.е. заряд любого тела составляет целое кратное от элементарного электрического заряда: q=ne, где n -положительное целое, e - модуль заряда электрона ( $e=1,6\cdot10^{-19}$  Кл).



Электрон - носитель элементарного отрицательного заряда.

**Протон** - ядро атома водорода - носитель элементарного **положительного** заряда, В состав атома водорода входит один электрон и один протон.

**Атом водорода**, как и атомы всех других веществ **электрически нейтрален**, т.е. суммарный положительный заряд атома равен по модулю суммарному отрицательному заряду  $Z_p = Z_e$ .

Существуют элементарные частицы – кварки, их заряды – дробные от заряда электрона, но кварки не появляются в свободном состоянии.

$$\left(\pm\frac{1}{3}e,\pm\frac{2}{3}e\right)$$

Электрический заряд является релятивистски **инвариантным**: его величина не зависит от системы отсчета, а значит, не зависит от того, движется он или покоится.

### Электризация тел. Закон сохранения электрического заряда

- Все тела в природе **способны электризоваться**, т.е. приобретать (отдавать) электрический заряд.
- Электризация тел может осуществляться различными способами:
  - □ соприкосновением (трением),
  - электростатической индукцией при помещении тела во внешнем электрическое поле и др.
- Всякий процесс электризации сводится к разделению зарядов, при котором на одном из тел (или частей тела) появляется избыток положительных зарядов, а на другом (или другой части тела) избыток отрицательных зарядов.
- □ Общее количество зарядов обоих знаков, содержащихся в телах не изменяется, заряды только перераспределяются между телами.
- □ Электрически замкнутая система система, не обменивающаяся зарядами с внешними телами.

$$\sum_{i=1}^{N} q_i = const$$
  $q_1 + q_2 + ... + q_N = q'_1 + q'_2 + ... + q'_N = const$ 

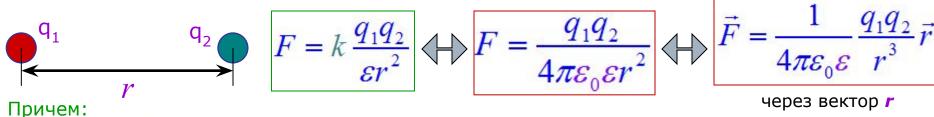
**Вывод:** в замкнутой системе тел **не могут наблюдаться** процессы рождения или исчезновения зарядов **только** одного знака.

- □ Перенос электрического заряда в веществе называется **пропусканием электрического тока**.
- □ По способности пропускать электрический ток все вещества делятся на проводники, полупроводники и диэлектрики.
- □ Единица измерения электрического заряда Кулон электрический заряд, проходящий через поперечное сечение проводника при силе тока 1 ампер за время 1 с.

### Закон Кулона

**Точечным зарядом** называют заряженное тело, размерами которого в условиях данной задачи можно пренебречь.

Два точечных электрических заряда  $\mathbf{q}_1$  и  $\mathbf{q}_2$  действуют друг на друга с силой, которая направлена вдоль прямой, соединяющей их, и равна:



$$F \bullet q_1 \qquad q_2 \bullet F$$

Одноимённые заряды отталкиваются

$$q_1 \overrightarrow{F} \xrightarrow{F} q_2$$

Разноимённые заряды притягиваются

r- расстояние между зарядами  $q_1$  и  $q_2$ 

 $\epsilon$  – диэлектрическая проницаемость среды (безразмерная величина,  $\epsilon \ge 1$  )

 ${f \epsilon}_0$  – диэлектрическая проницаемость вакуума:

$$\varepsilon = \frac{F_{\text{вакуум}}}{F_{\text{среды}}}$$

$$\varepsilon_0 = 8,85 \cdot 10^{-12} \frac{\Phi}{M} = \frac{\Phi apad}{Memp} \iff k = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} = 9 \cdot 10^9 \frac{H \cdot M^2}{K\pi^2}$$

Вывод: любой электрический заряд  $q_a$  создает вокруг себя электрическое поле, которое с силой Кулона  $F_{\kappa}$  действует на любой другой заряд, который как бы пробует поле, поэтому часто называется пробным зарядом  $q_n$ .

Следствие: закон Кулона справедлив также для заряженных тел сферической формы, заряды которых распределены равномерно по объему или по поверхности этих тел.

### 2. Понятие электрического поля

- □ Поле это особый вид материи, существующий наряду с веществом, но не воспринимаемый непосредственно человеческими чувствами.
- □ С помощью соответствующей аппаратуры наличие поля легко определяется.
- □ Поля бывают: 1) электрические, 2) магнитные и 3) гравитационные.

# Электрический заряд $Q_a$ всегда создает вокруг себя электрическое поле.

- □ Электрическое поле это поле, создаваемое в пространстве вокруг себя электрически заряженным телом (зарядом).
- □ Электростатическое поле электрическое поле, созданное неподвижным зарядом.
- □ Следует отметить, что движущийся электрический заряд создает вокруг себя не только электрическое поле, но и магнитное поле.
- Нас в этой лекции интересовать будет электростатическое поле.

### Характеристики электрического поля

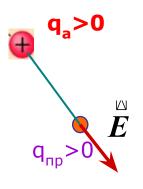
Электрическое поле имеет две характеристики:

- 1) Напряжённость  $oldsymbol{F}$  силовая характеристика
- 2) Потенциал Ф энергетическая характеристика

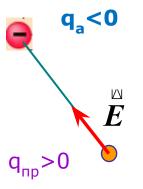
$$\vec{F} = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0\varepsilon} \frac{q_1 q_2}{r^3} \vec{r}$$

сила Кулона в векторном виде

### Напряженность электрического поля



Одноимённые заряды отталкиваются



Напряжённость электрического поля E – это **векторная** величина, численно равная отношению силы Кулона, с которой электрическое поле действует на точечный положительный заряд, помещённый в данную точку поля, к величине этого заряда  $q_{no}$ :

$$\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q_{np}} = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0\varepsilon} \frac{q_1 q_{np}}{r^3 q_{np}} \vec{r} = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0\varepsilon} \frac{q_1}{r^3} \vec{r}$$

Напряженность электрического поля, созданного зарядом q, в векторном виде

подсчёта Е

Формула для

$$E = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0\varepsilon} \frac{q_1}{r^2}$$

$$E = \frac{k}{\varepsilon} \frac{q_1}{r^2}$$

**Вывод из формул:** направление напряженности E совпадает с направлением кулоновской силы F (точнее, вектора  $\Gamma$ )

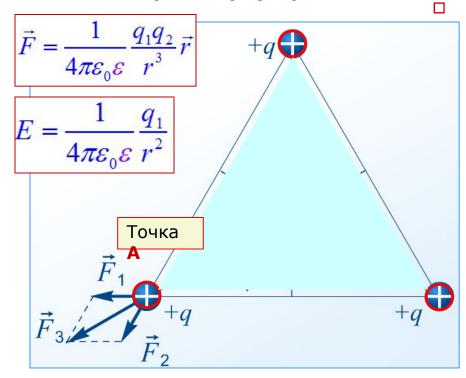
Разноимённые заряды притягиваются

**Напряжённость Е** в СИ измеряется в Вольтах на метр (B/M), причём **1** B/M=1 H/Kл.

$$\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q_{np}}$$

# Принцип суперпозиции для сил и напряженностей электрического поля

**Силы** кулоновского взаимодействия  $F_i$  и **напряженности** электрических полей  $E_i = F_i/q_{np}$  подчиняются **принципу суперпозиции**.



**Для кулоновских сил:** Если заряженное тело взаимодействует **одновременно** с несколькими заряженными телами, то **результирующая сила** F, действующая на данное тело, равна **векторной сумме сил**  $F_{i'}$ , действующих на это тело со стороны всех других заряженных тел:

**Пример:** на заряд в точке **A** действуют кулоновские силы  $F_1$  и  $F_2$  со стороны положительных зарядов  $q_1$  и  $q_2$ . Равнодействующая сила –  $F_3$ .

Поместим в центр треугольника отрицательный заряд  ${f Q}$ : на заряд в точке  ${f A}$  кроме равнодействующей силы  ${f F}_3$  со стороны отрицательного заряда начнет действовать сила. Тогда векторная сумма:

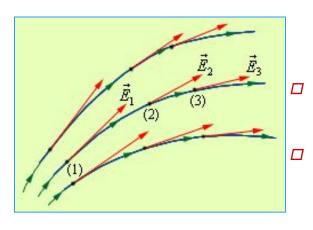
$$F_{paehodecme} = F_3 + F_4$$

**Для напряженностей электрических полей:** напряженность электрического поля E, создаваемого системой зарядов в данной точке пространства, равна векторной сумме напряженностей электрических полей, создаваемых в той же точке зарядами в отдельности:

$$\vec{E} = \sum_{i=1}^{n} \vec{E}_{i}$$

Так как  $\vec{E} = \frac{\vec{F}}{a}$ 

, то на рисунке в точке будет находиться **пробный заряд**  $q_{np}$  - единичный (**1 кулон**) и положительный. Тогда векторы – **напряженности полей** остальных зарядов.



#### Силовые линии

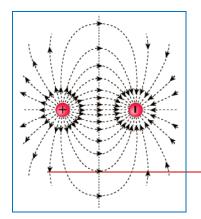
**Силовые линии** – линии, касательные к которым в каждой точке поля параллельны направлению напряженности в этой точке. Аналогичны линиям тока в гидродинамике.

**Силовые линии всегда** начинаются на положительном заряде, оканчиваются на отрицательном заряде.

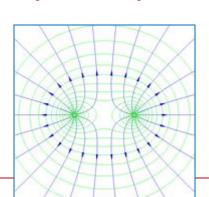
#### □ Принципы построения силовых линий

- 1. Силовые линии вектора E всегда начинаются на положительных зарядах и оканчиваются на отрицательных (т.е. направлены от "+" к "-").
- 2. Силовые линии вектора E подходят к поверхности зарядов **под прямым углом**.
- 3. Для количественного описания вектора E силовые линии проводят с определенной густотой.

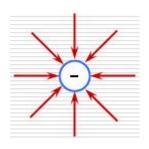
**Число линий напряженности**, пронизывающих **единицу** площади поверхности, перпендикулярную линиям напряженности, должно быть **равно (пропорционально) модулю вектора** Е.



Взаимодействие двух разноимённых зарядов (диполь)



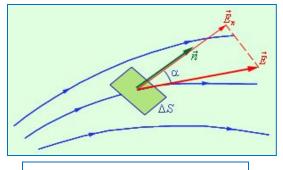
Одинокий положительный заряд

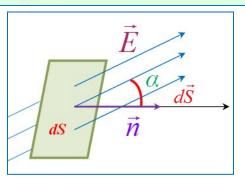


Одинокий отрицательный заряд

Взаимодействие двух одноимённых зарядов

### 3. Поток вектора напряженности $\Phi_{\mathbf{r}}$





- Определим **поток** вектора E через произвольную поверхность dS.  $dS = dS \cdot \vec{n}$ 
  - Можно ввести вектор площади:
    - силовой линией вектора напряженности E.
    - Поток вектора напряженности  $\Phi_{E}($ «фи большое») скалярная величина, равная скалярному произведению вектора напряженности на вектор площади S.

Для однородного поля:

$$\Phi_{E} = \vec{E} \cdot \vec{S} = E \cdot S \cdot \cos \alpha$$

Для неоднородного поля:

$$d\Phi_E = \vec{E} \cdot d\vec{S} = \vec{E} \cdot dS \vec{n} = E \cdot dS \cdot \cos \alpha = E_n dS$$

где  $E_n$ - проекция вектора E на направление n.

В единицах СИ поток вектора напряженности  $\Phi_{F}$  измеряется в Вольт-метрах:

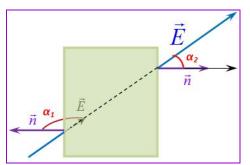
$$\mathbf{\Phi}_{E} = \left[ \frac{B}{M} \cdot M^{2} = B \cdot M \right]$$

В случае **криволинейной** поверхности S ее нужно разбить на элементарные поверхности dS, рассчитать поток  $d\Phi_{_F}$  через элементарную поверхность, а **общий поток** будет равен сумме или (в пределе) интегралу от элементарных потоков:

интеграл по замкнутой поверхности S(например, по сфере, цилиндру, кубу и т.д.)

### Вектор E насквозь пронзает

# замкнутую поверхность 🗆



### Теорема Гаусса

Поток вектора напряженности  $\Phi_E$  является алгебраической (аддитивной) величиной:

- зависит не только от конфигурации поля  $oldsymbol{E}$ , но и от выбора направления n.
- Для замкнутых поверхностей за положительное направление нормали принимается внешняя нормаль, т.е. нормаль, направленная наружу области, охватываемой поверхностью.

Найдем сумму 
$$oldsymbol{arPhi}_{2E}$$
 и  $oldsymbol{arPhi}_{1E}$  :

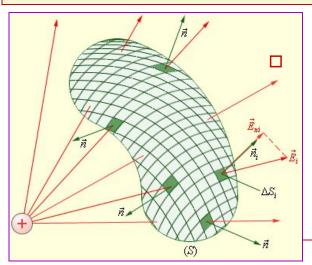
$$\Phi_{2E} = E S \cos \alpha_2$$

$$\Phi_{1E} = E S \cos \alpha_1 = E S \cos (180^{\circ} - \alpha_2) = -E S \cos \alpha_2$$

$$\Phi_{1E} + \Phi_{2E} = 0$$

**Вывод:** для однородного поля поток  $\Phi_{_E}$  сквозь замкнутую поверхность равен нулю.

В случае **неоднородного поля** поток  $\Phi_E$  через замкнутую поверхность **не равен нулю**.



Теперь можно сформулировать теорему Гаусса:

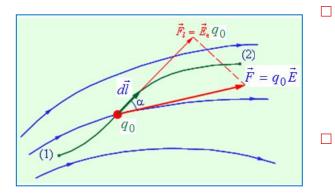
**Теорема Гаусса**: поток вектора напряженности  $\Phi_{F}$  через произвольную замкнутую поверхность равен алгебраической сумме зарядов, заключенных внутри этой поверхности, деленной на  $\varepsilon_0$  ( $\varepsilon_0$  - электрическая постоянная):

$$\Phi_E = \oint_S \vec{E} \ d\vec{S} = \frac{\sum_{i=1}^N q_i}{\mathcal{E}_0}$$

где

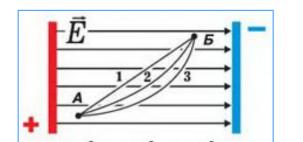
$$\varepsilon_0 = 8,85 \cdot 10^{-12} \frac{\Phi}{M}$$

### 4. Работа в электрическом поле



При перемещении пробного заряда  $q_0$  в электростатическом электрическом поле (E=const) электрические силы совершают работу, которая при малом перемещении равна:

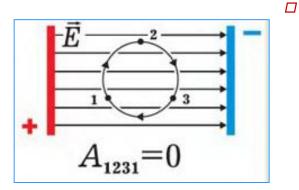




Электростатическое поле обладает важным свойством:

 работа сил электростатического поля при перемещении заряда из одной точки поля в другую не зависит от формы траектории, а определяется только положением начальной и конечной точек и величиной заряда.

Если в качестве пробного заряда  $q_0$ , переносимого из точки  $\mathbf A$  поля в точку  $\mathbf B$ , взять единичный положительный заряд, то элементарная работа сил поля на перемещении dl равна Edl, а вся работа сил поля на пути от точки  $\mathbf A$  до точки  $\mathbf B$  определяется суммированием (интегралом) по элементарным перемещениям:



Следствием независимости работы от формы траектории является утверждение: работа сил электростатического поля при перемещении заряда по любой замкнутой траектории равна нулю.

$$A = \int_{1}^{2} \vec{E} d\vec{l} + \int_{2}^{1} \vec{E} d\vec{l} = \oint_{L} \vec{E} d\vec{l} = 0$$

#### Циркуляция вектора напряженности электростатического поля.

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

### Потенциальная энергия $W_{nom}$

- Это равенство называется теоремой о циркуляции вектора.
- **Вывод:** из этой теоремы следует, что силовые линии электростатического поля E не могут быть замкнутыми.
- $\square$  В самом деле, если это не так и какая-то силовая линия вектора E замкнута, то, взяв циркуляцию вектора вдоль этой линии, мы сразу же придем к противоречию с теоремой о циркуляции.
- Действительно, в электростатическом поле замкнутых линий вектора E не существует:
   линии начинаются на положительных зарядах и заканчиваются на отрицательных (или уходят в бесконечность).

Силовые поля, обладающие этим свойством, называют потенциальными или консервативными.

Работа кулоновских сил при перемещении заряда q зависит только от расстояний  $r_1$  и  $r_2$ :

$$A_{12} = \int_{1}^{2} F dr = \int_{1}^{2} \frac{qq_{0}}{4\pi\varepsilon_{0}\varepsilon r^{2}} dr = \frac{q_{0}q}{4\pi\varepsilon_{0}\varepsilon} \left(-\frac{1}{r}\right)\Big|_{r_{1}}^{r_{2}} = \frac{q_{0}q}{4\pi\varepsilon_{0}\varepsilon} \left(\frac{1}{r_{1}} - \frac{1}{r_{2}}\right)$$

**Вывод:** потенциальная энергия определена с точностью до постоянной величины, зависящей от выбора опорной (нулевой) точки с  $W_{\text{пот}} = 0$ .

**Физический смысл имеет** не сама потенциальная энергия, а разность ее значений в двух точках пространства.

Поэтому **часто за нулевую точку** считают точку **в бесконечности** ( $W_{nom}(r=\infty)=0$ ).

$$W_{nom1} - W_{nom2} = \frac{q_0 \cdot q}{4\pi\epsilon_0 \varepsilon} \left(\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2}\right) = \frac{q_0 \cdot q}{4\pi\epsilon_0 \varepsilon r_1} - \frac{q_0 \cdot q}{4\pi\epsilon_0 \varepsilon r_2}$$

### Электрический потенциал $\phi$

Электрический заряд  $q_a$  создает вокруг себя электрическое поле.

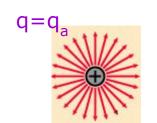
Энергетической характеристикой электрического поля является потенциал  $\phi$  в данной точке поля.

Потенциал φ (греческая буква «фи») – это физическая скалярная величина (т.е. число, в отличие от вектора), равная отношению потенциальной энергии  $\mathbf{W}_{not}$  электрического заряда  $\mathbf{q}_a$ , создающего поле в данной точке, к величине пробного заряда  $\mathbf{q}_n$ :

#### Другое определение:

Потенциал  $\phi$  – это отношение работы  $A_{1-\infty}$  сил поля по перемещению **пробного** электрического заряда  $q_{_{\Pi}}$  из данной точки поля в точку, потенциал которой принимается равным нулю (в бесконечность), к величине этого заряда  $q_{_{\Pi}}$ :

$$\varphi = \frac{A_{I-\infty}}{q_{_{\Pi}}}$$



$$\varphi = \frac{W_{nom}}{q_0} = \frac{q}{4\pi\varepsilon_0 \varepsilon r}$$

$$A_{12} = -\Delta W_{nom} = q_0 \left( \varphi_1 - \varphi_2 \right) = \int_{1}^{2} \vec{E} d\vec{l}$$

разность потенциалов

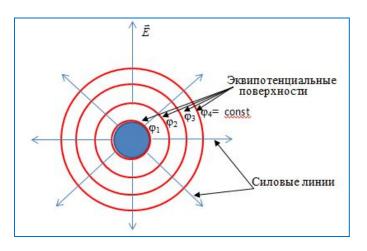
Электрическое поле **полностью описывается** векторной функцией E(r). Зная ее, мы можем найти силу, действующую на заряд в любой точке поля, вычислить работу сил поля при каком угодно перемещении заряда и др.

Но, **зная потенциал**  $\phi(r)$  данного электрического поля, можно достаточно **просто восстановить** и само поле.

В СИ единицей измерения потенциала  $\phi$  и разности потенциалов  $\phi_1$ - $\phi_2$  является Вольт (В), причём: 1 В=1 Дж/Кл

### Свойства потенциала электростатического поля

- 1. Это скалярная величина.
- 2. Потенциал величина непрерывная, он не изменяется на границе раздела двух заряженных сред.
- 3. На бесконечности потенциал системы неподвижных стационарных зарядов полагается равным нулю.
- 4. Для потенциала электростатического поля справедлив принцип суперпозиции.



- □ Введем понятие эквипотенциальной поверхности поверхности, во всех точках которой потенциал ф имеет одно и то же значение.
- Вектор напряженности **Е** направлен в каждой точке **по нормали** к эквипотенциальной поверхности в сторону **уменьшения** потенциала ф.
- Вектор **E** направлен в сторону **уменьшения**  $\phi$ , или в сторону, **противоположную** вектору **grad**  $\phi$ .

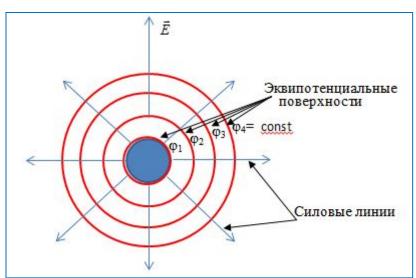
Эквипотенциальные поверхности наиболее целесообразно проводить так, чтобы разность потенциалов для двух соседних поверхностей была бы одинаковой.

Тогда по густоте эквипотенциальных поверхностей можно наглядно судить о значении напряженности поля E в разных точках.

Там, где эти поверхности расположены **гуще** (**«круче потенциальный рельеф»**), там **напряженность поля больше**.

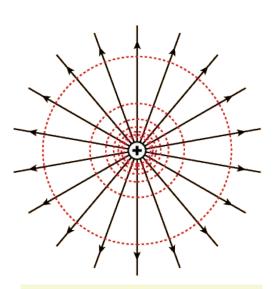
Так как вектор **всюду нормален** к эквипотенциальной поверхности, линии вектора **Е перпендикулярны** к этим поверхностям.

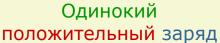
### Эквипотенциальные поверхности

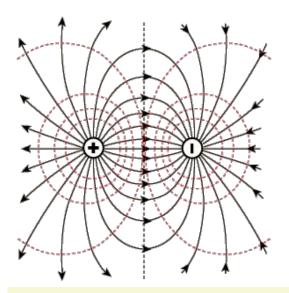


- Эквипотенциальные поверхности это поверхности равного потенциала (φ=const).
- $\Box$  Значит, разность потенциалов  $\phi_1$ - $\phi_2$  на них равна нулю.
- Работа **А** по перемещению заряда **вдоль эквипотенциальной поверхности** равна **нулю**.

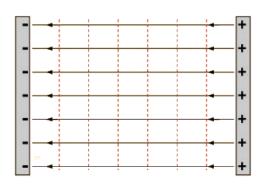
Силовые линии (чёрные сплошные линии) в каждой точке перпендикулярны эквипотенциальным поверхностям (красные пунктирные линии).







Взаимодействие двух разноимённых зарядов (диполь)



Однородное электрическое поле**15** 

### 5. Взаимосвязь между напряженностью и потенциалом

Вспомним:

$$\delta A = \vec{F}d\vec{l} = q_0 \vec{E}d\vec{l}$$

Ho:

$$\delta A = -q_0 d\varphi$$

$$\delta A = \vec{F}d\vec{l} = q_0 \vec{E}d\vec{l}$$

$$\delta A = -q_0 d\varphi$$

$$\vec{E} = -\frac{d\varphi}{\vec{F}} = -\frac{d\varphi}{\vec{F}} = -grad_r \varphi$$

$$\operatorname{grad}_{\mathbf{r}} \varphi = \frac{\partial \varphi}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial \varphi}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial \varphi}{\partial z} \vec{k}$$

градиент потенциала

где l или l' - направление или вектор направления

Приращение  $d\phi$  является полным дифференциалом от координат (x, y, z):

$$d\varphi = \frac{\partial \varphi}{\partial x} dx + \frac{\partial \varphi}{\partial y} dy + \frac{\partial \varphi}{\partial z} dz$$

По принципу суперпозиции для напряженности поля E:

$$\vec{E} = \sum_{i} \vec{E}_{i} = \sum_{i} \operatorname{grad} \varphi_{i} = \operatorname{grad} \sum_{i} \varphi_{i} = \operatorname{grad} \varphi$$

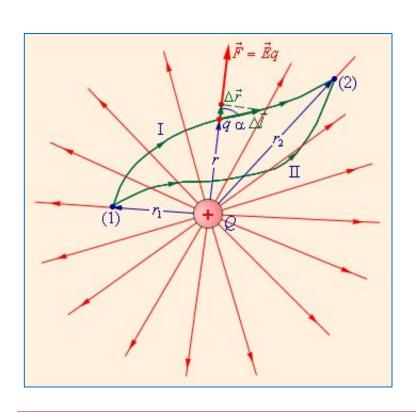
- Вывод: принцип суперпозиции работает и для потенциала электрического поля.
- Таким образом, потенциал системы неподвижных точечных зарядов равен алгебраической сумме потенциалов, создаваемых отдельными зарядами:

$$\varphi = \sum_{i} \varphi_{i} = \varphi_{1} + \varphi_{2} + \dots + \varphi_{n}$$

## Курс физики для студентов БГТУ Заочный факультет

Кафедра физики БГТУ доцент Крылов Андрей Борисович **Часть 3.**Электричество и постоянный ток

### Спасибо за внимание!



На рисунке изображены силовые линии кулоновского поля точечного заряда Q и две различные траектории перемещения пробного заряда  $q=q_0$  из начальной точки (1) в конечную точку (2).

