

# ЭЛЕКТРОСТАТИКА

## Лекция 14.

### Тема: Теорема Гаусса и её применение к расчету электрических полей.

Учебник:

*Трофимова Т.И.* Курс физики : учеб. пособ. для вузов / Т. И. Трофимова. - М.: Академия, 2007.- с. **152-155.**

**к.ф.-м.н.  
Курочкин А.**

# Поток вектора напряжённости электрического поля

## Исходные посылки:

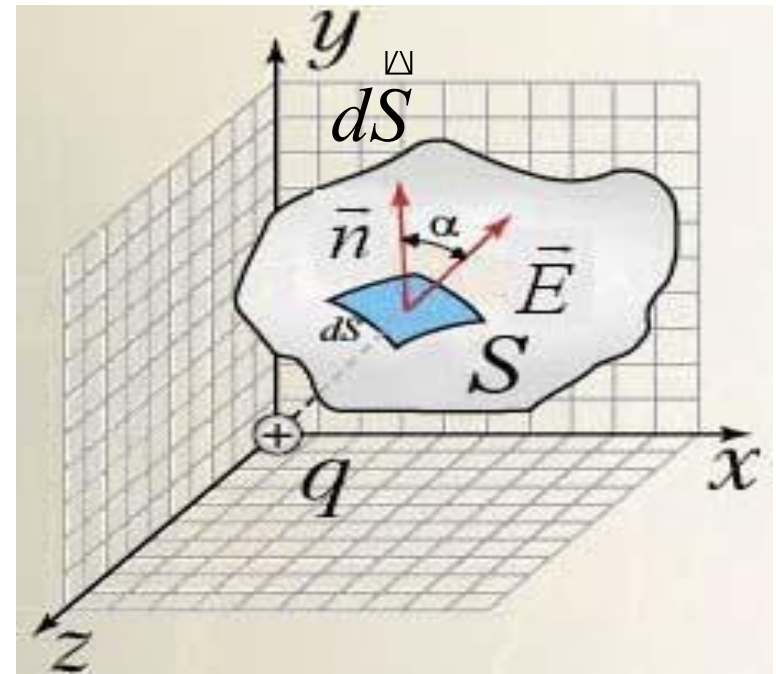
$S$  – поверхность, находящаяся в электрическом поле;

$dS$  – элементарная (бесконечно малая) площадка на этой поверхности (обозначена синим цветом);

$\vec{n}$  – единичный вектор нормали к площадке  $dS$  ( $|\vec{n}|=1$ ).

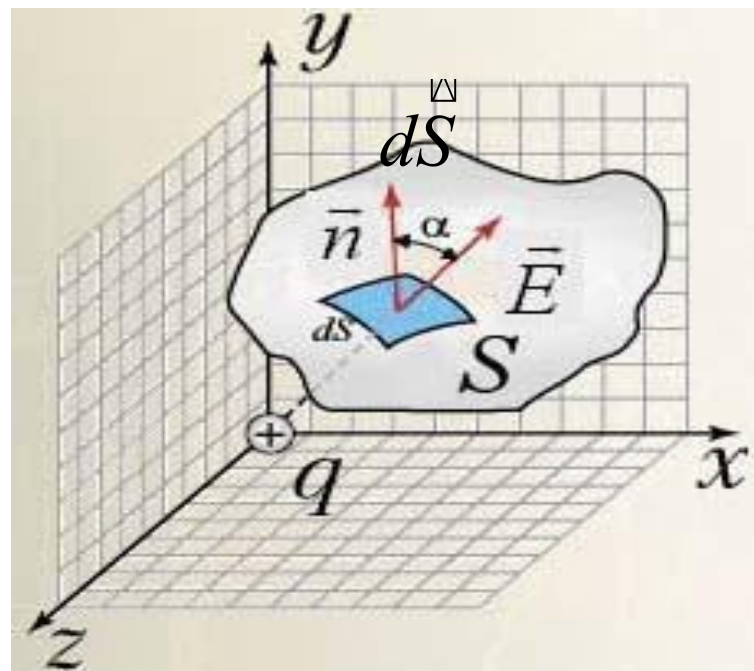
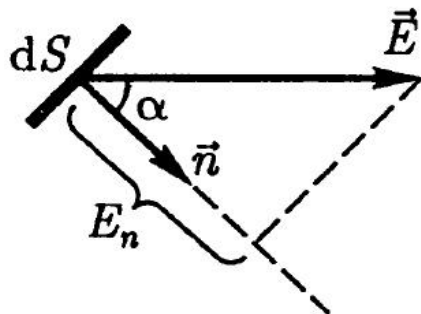
$\vec{E}$  – напряжённость электрического поля в той точке, где находится площадка  $dS$ ;

$\alpha$  – угол между векторами  $\vec{E}$  и  $\vec{n}$ .



## По определению

$d\vec{S} = dS \cdot \vec{n}$  называется **вектором площади поверхности**; по модулю он равен  $dS$ , а по направлению совпадает с  $\vec{n}$ .



**Поток вектора напряженности электрического поля  $d\Phi_E$  через элемент поверхности  $dS$  – СФВ, равная скалярному произведению вектора напряженности и вектора площади поверхности:**

$$\Phi_E = \int_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \int_S E \cdot dS \cdot \cos \alpha,$$

$$\Phi_E = \int_S d\Phi_E = \int_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \int_S E \cdot dS \cdot \cos \alpha.$$

$$[\Phi_E] = \frac{H \cdot m^2}{Kл} = B \cdot m.$$

## Аддитивность потока вектора напряженности электрического поля.

Предположим, что  $N$  зарядов образуют электрическое поле, которое пронизывает площадь поверхности  $dS$ . В соответствии с принципом суперпозиции напряженность результирующего поля равна векторной сумме напряженностей полей  $E_i$ , создаваемых каждым из  $N$  зарядов в отдельности:

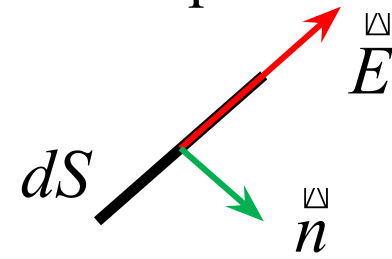
$$\vec{E} = \sum_{i=1}^N \vec{E}_i.$$

Поэтому, **результирующий** поток вектора напряженности электрического поля равен алгебраической сумме потоков, образованных всеми компонентами:

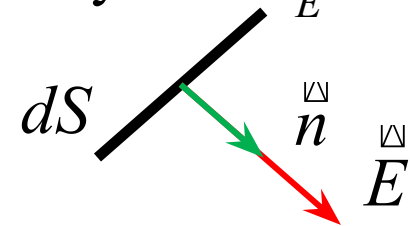
$$\Phi_{\vec{E}} = \oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \sum_{i=1}^N \oint \vec{E}_i \cdot d\vec{S} = \sum_{i=1}^N \Phi_{\vec{E}_i}.$$

# В каких случаях легко получить аналитическое выражение для потока $\Phi_E$ вектора $\vec{E}$ ?

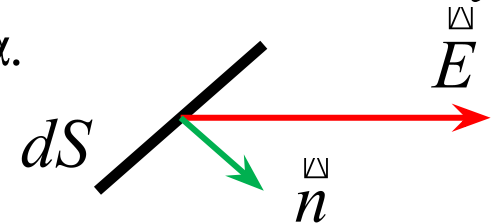
1) Если вектор  $\vec{E}$  направлен по касательной к поверхности, то в этом случае  $\vec{E} \perp \vec{n}$ ,  $\alpha = 90^\circ \Rightarrow \cos \alpha = 0 \Rightarrow \Phi_E = 0$ ;



2) Если вектор  $\vec{E}$  во всех точках поверхности имеет одинаковую величину ( $E = \text{const}$ ) и направлен перпендикулярно поверхности ( $\vec{E} \parallel \vec{n}$ ,  $\alpha = 0^\circ \Rightarrow \cos \alpha = 1$ ), в этом случае  $\Phi_E = E \cdot S$ .



3) Если однородное электрическое поле пронизывает плоскую поверхность  $S$  ( $\alpha = \text{const}$ ), тогда  $\Phi_E = E \cdot S \cdot \cos \alpha$ .



# Теорема Гаусса для электростатического поля в вакууме



Гаусс

Карл Фридрих  
(1777 - 1855)

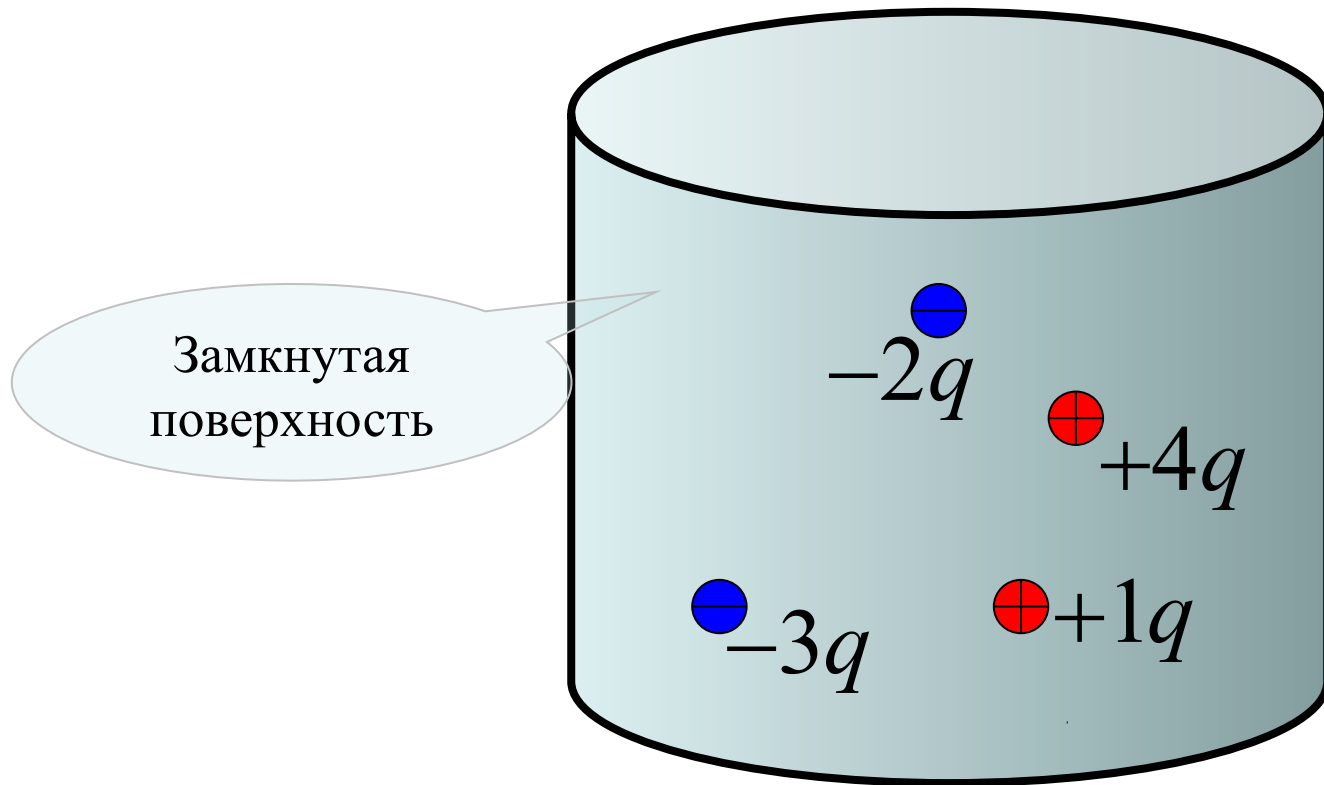
Поток вектора напряжённости электростатического поля в вакууме сквозь **произвольную замкнутую поверхность** равен алгебраической сумме заключённых внутри этой поверхности зарядов, делённой на  $\epsilon_0$  электрическую постоянную.

$$\oint_S \vec{E} dS = \frac{1}{\epsilon_0} \sum_{i=1}^N q_{i\text{охв}}$$

Окружность на символе интеграла означает, что интеграл вычисляется по замкнутой поверхности  $S$ .

Теорема Гаусса основывается на законе Кулона и имеет тот же фундаментальный смысл: источниками электрического поля являются электрические заряды. Благодаря этой формуле возможно рассчитать практически любое электростатическое поле, создаваемое любым телом.

## Пример нулевого потока



$$\sum_{i=1}^N q_{\text{внутри}} = 0$$

или

$$q_{\text{внутри}} = 0$$

*Поток вектора напряжённости* через замкнутую поверхность равен **нулю**, если внутри поверхности сумма зарядов равняется нулю, либо электрический заряд изначально **отсутствует** (частный случай)!

# Алгоритм расчёта электрического поля с использованием теоремы Гаусса.

**Постановка задачи:** рассчитаем напряжённость электрического поля, созданного симметричным заряженным телом с заданной плотностью заряда в произвольной точке  $A$ .

## Алгоритм решения

<i>Формулировка</i>	<i>Пояснение</i>
<i>1. Проанализируем характер симметрии поля:</i>	а) как направлены линии напряжённости? б) на каких поверхностях модуль вектора $\vec{E}$ имеет постоянное значение?
<i>2. Выбрать замкнутую гауссову поверхность так, чтобы:</i>	а) она проходила через точку $A$ ; б) было легко получить аналитическое выражение для потока вектора $\vec{E}$ ; в) было легко рассчитать заряд, охваченный этой поверхностью.



<b><i>Формулировка</i></b>	<b><i>Пояснение</i></b>
3. Получить выражение для $\Phi_E$	
4. Получить выражение для $\Sigma q_{iохв}$ .	
5. Приравнять $\Phi_E$ и $\Sigma q_{iохв}$ .	
6. Из полученного равенства выразить напряжённость $E$ .	

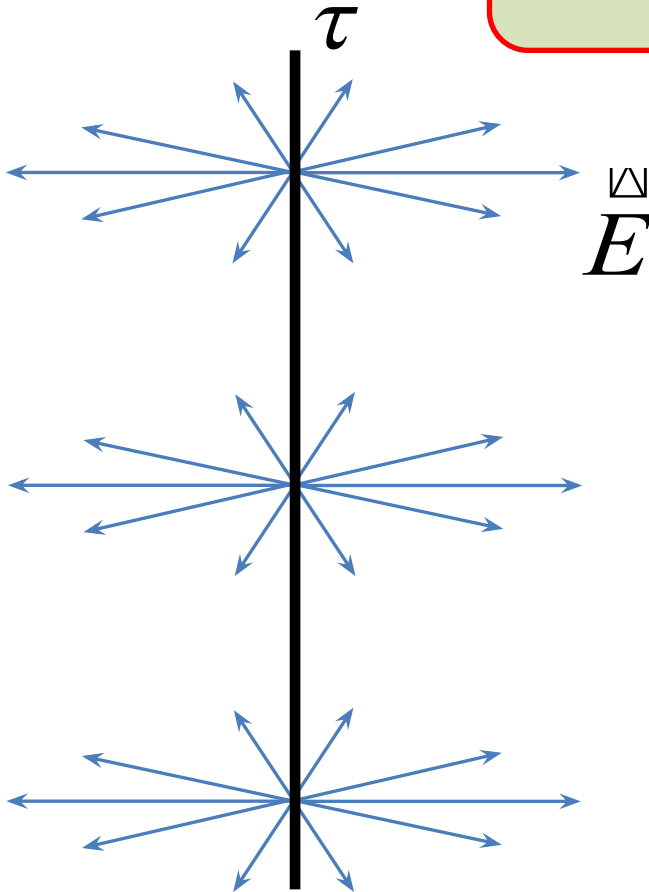
**Расчёт напряжённости электрического поля  
бесконечной равномерно заряженной нити (цилиндра)  
с линейной плотностью  $\tau$ .**

$\tau$



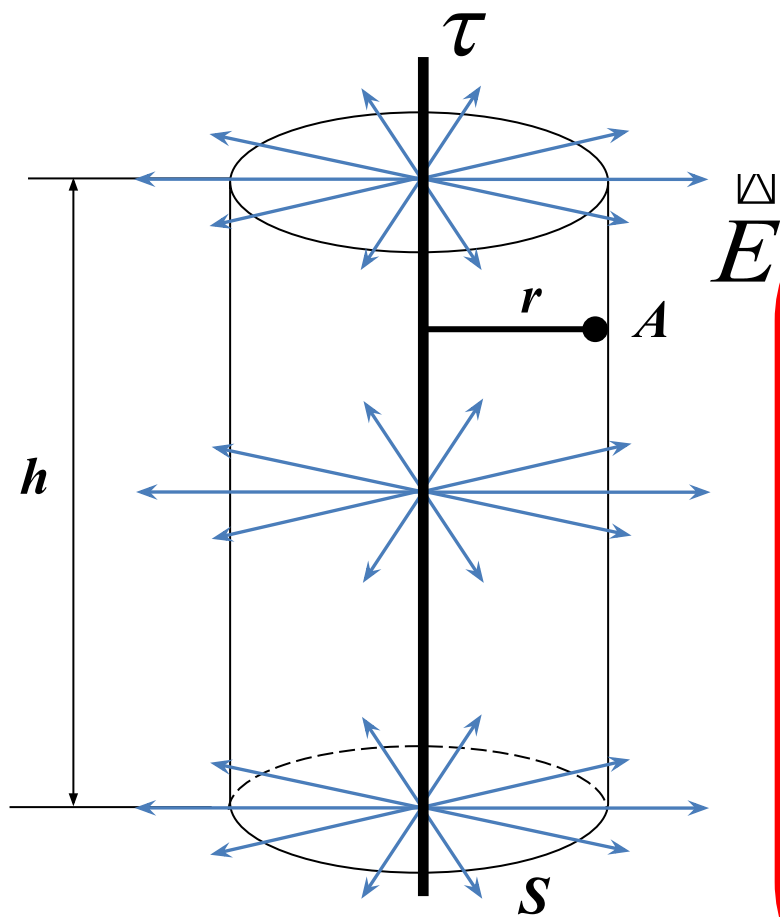
а) Как направлены линии напряжённости?

Линии напряжённости перпендикулярны к нити и симметричны относительно неё.



б) На каких поверхностях модуль вектора  $E$  имеет постоянное значение?

в) Какую замкнутую гауссову поверхность выберем?

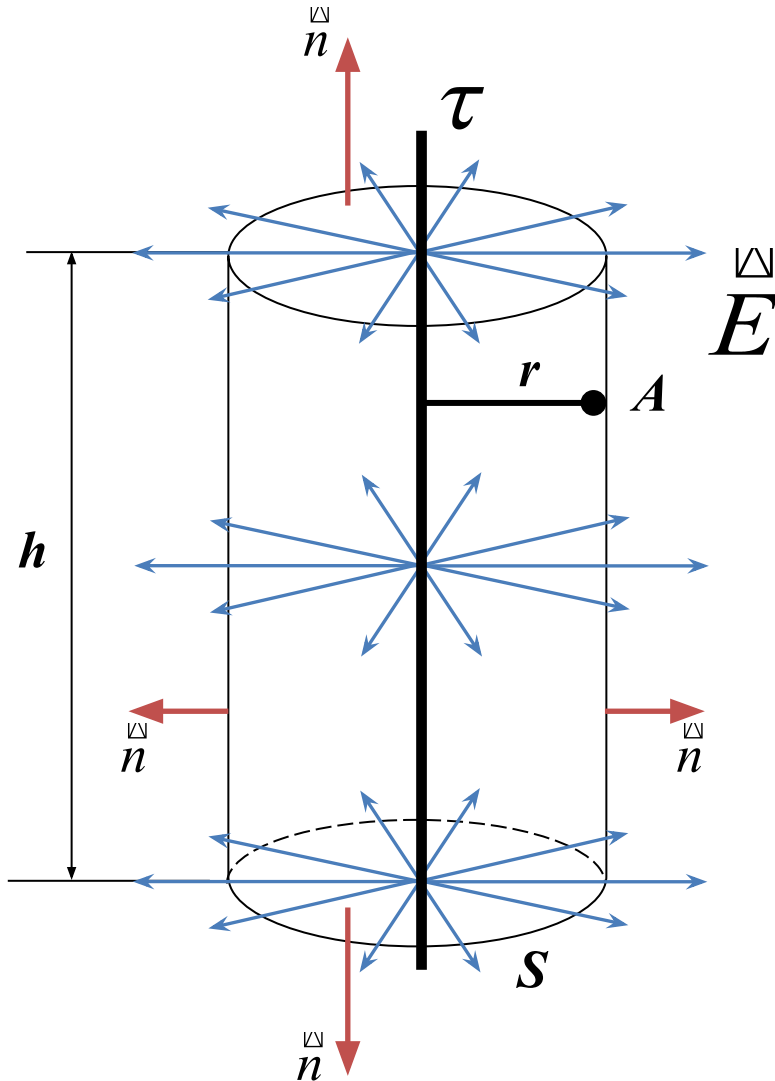


$E = \text{const}$  на цилиндрических поверхностях, ось которых совпадает с нитью.

Выбираем в качестве гауссовой поверхности замкнутый цилиндр радиуса  $r$  произвольной высоты  $h$  с осью, совпадающей с нитью, т.к. он проходит через точку  $A$ .

$$\Phi_E = \Phi_{E_{бок}} + 2\Phi_{E_{тощи}}$$

$$\Phi_E = \int_S E dS = \int_S E dS \cos \alpha$$



- на боковой поверхности цилиндра  $E=const$

$$\Phi_E = \int_S E dS \cos \alpha = E \int_S dS \cos \alpha =$$

$E \int_S n$ , т.е.  $\alpha=0^\circ$ , поэтому  $\cos \alpha=1$ ;

$$= E \int_S dS = E \cdot 2\pi r h$$

- на торцевых поверхностях  $E \perp n$ ,  $\alpha=90^\circ$ , поэтому  $\cos \alpha=0$ . таким образом, поток  $E$  отсутствует.

- линейная плотность заряда  $\tau = \frac{q}{h}$

Заряд внутри цилиндра пропорционален  $h$ .

- применив теорему Гаусса, получим

$$\Phi_{E_{вс}} = \int_S E dS = \frac{1}{\epsilon_0} \sum_{i=1}^N q_i$$

$$E \cdot 2\pi r h = \frac{1}{\epsilon_0} \tau h$$

$$E = \frac{1}{\epsilon_0} \frac{\tau}{2\pi r}$$

# Формулы для расчета некоторых электростатических полей в вакууме

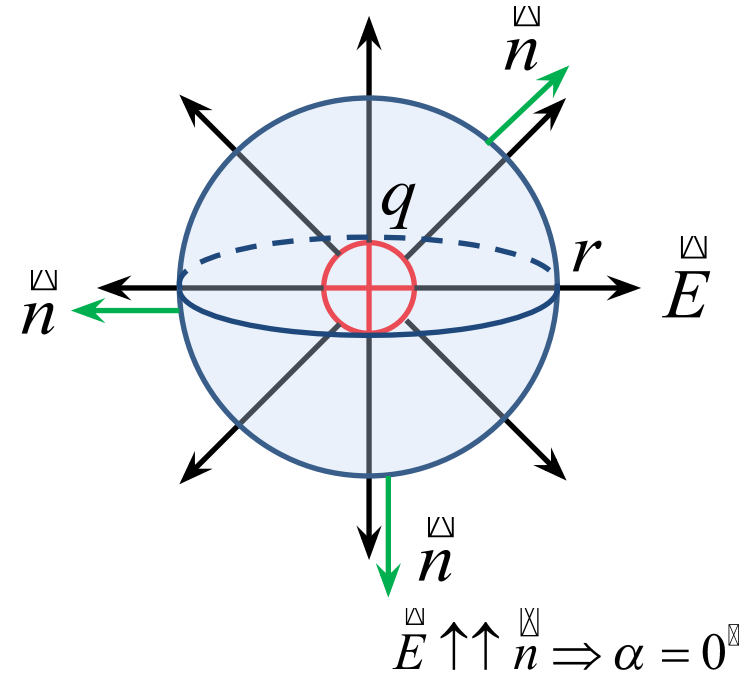
## 1. Поле точечного заряда

- Поле точечного заряда обладает центральной симметрией;
- Выберем в качестве произвольной замкнутой поверхности сферу радиуса  $r$ ;
- Для всех точек этой сферы  $E(r) = \text{const}$ ;
- Запишем теорему Гаусса

$$\Phi_E = \oint_S \vec{E} dS = \frac{q}{\epsilon_0}$$

$$\Phi_E = \oint_S \vec{E} dS = \oint_S E n dS = \oint_S E dS \cos \alpha = \oint_S E dS = E \oint_S dS = E \cdot 4\pi r^2$$

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

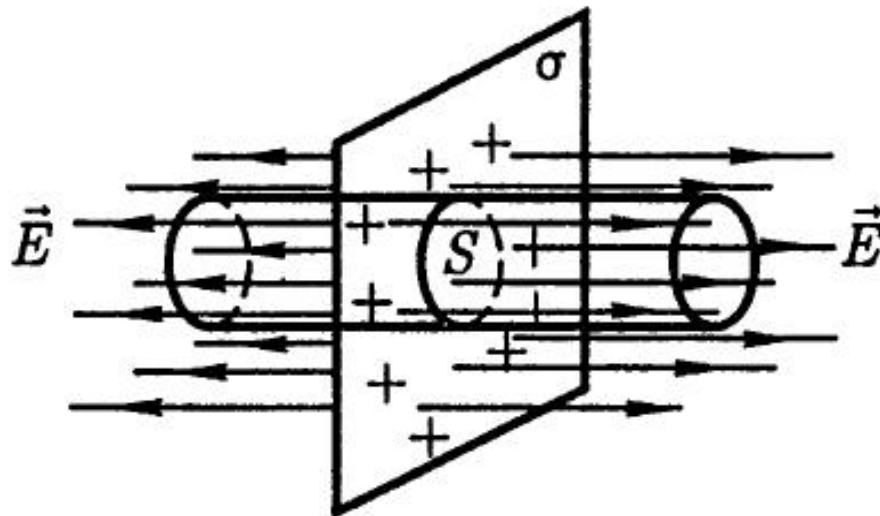


# Формулы для расчета некоторых электростатических полей в вакууме

## 2. Поле равномерно заряженной бесконечной плоскости

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

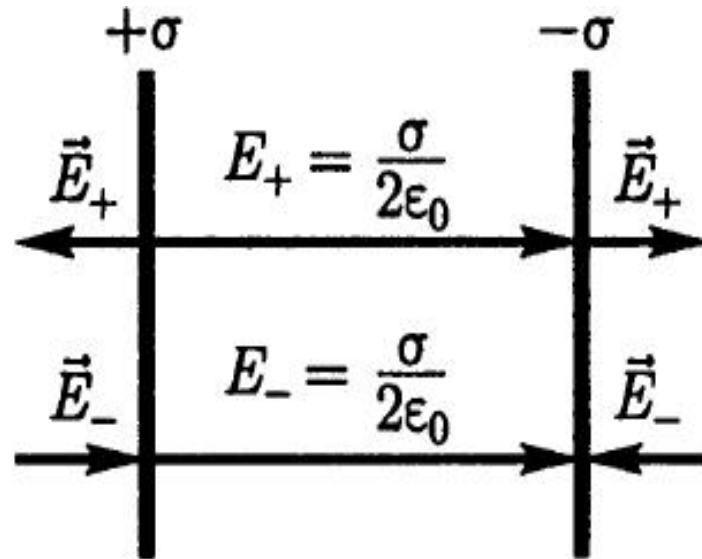
$\sigma$  – поверхностная плотность заряда



**Важно!** Поле равномерно заряженной бесконечной плоскости. Для такой плоскости поверхностная плотность заряда  $\sigma = \text{const}$ . Линии её эл. ст. поля – прямые, перпендикулярные к ней и направленные от плоскости, если  $\sigma > 0$ , и к ней, если  $\sigma < 0$ .

### 3. Поле двух бесконечных параллельных разноименно заряженных плоскостей

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



**Важно!** Поля  $\vec{E}_+$  и  $\vec{E}_-$  этих плоскостей за плоскостями противоположно направлены и компенсируют друг друга

$|\vec{E}_{\text{внеш}}| = E_+ - E_- = 0$ ; между плоскостями  $\vec{E}_+$  и  $\vec{E}_-$  сонаправлены и

$$|\vec{E}_{\text{внутр}}| = E_+ + E_- = \frac{\sigma}{\epsilon_0 \epsilon}$$

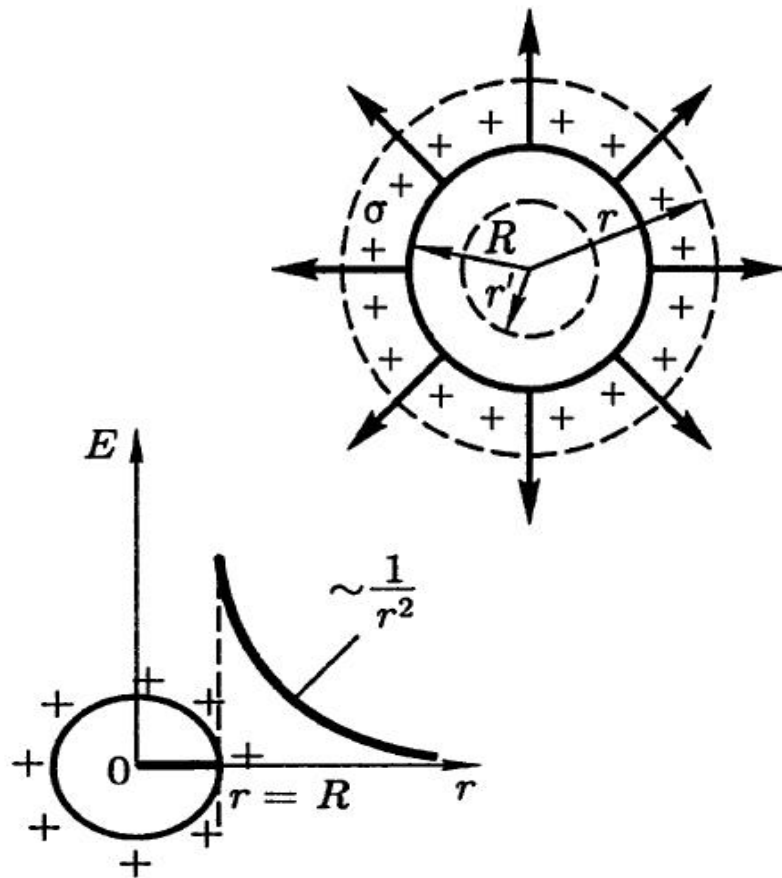


## 4. Поле равномерно заряженной сферической поверхности

$$1. E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \quad (r \geq R) \quad (3);$$

$$2. E = 0 \quad (r < R).$$

График зависимости  $E(r)$   
приведен на рисунке

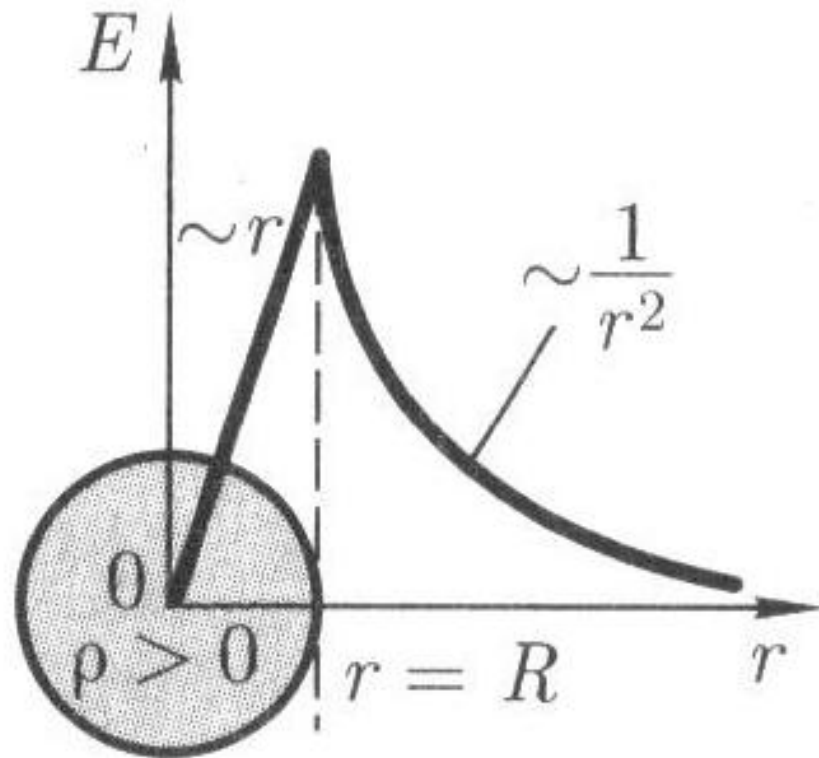


**Важно!** Если  $r < R$ , то замкнутая поверхность не содержит внутри зарядов, поэтому внутри равномерно заряженной сферической поверхности электростатическое поле отсутствует ( $E=0$ ).

## 5. Поле объёмно заряженного шара

$$1. E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \quad (r \geq R) \quad (3);$$

$$2. E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0\epsilon} \frac{q}{R^3} r \quad (r \leq R) \quad (4)$$



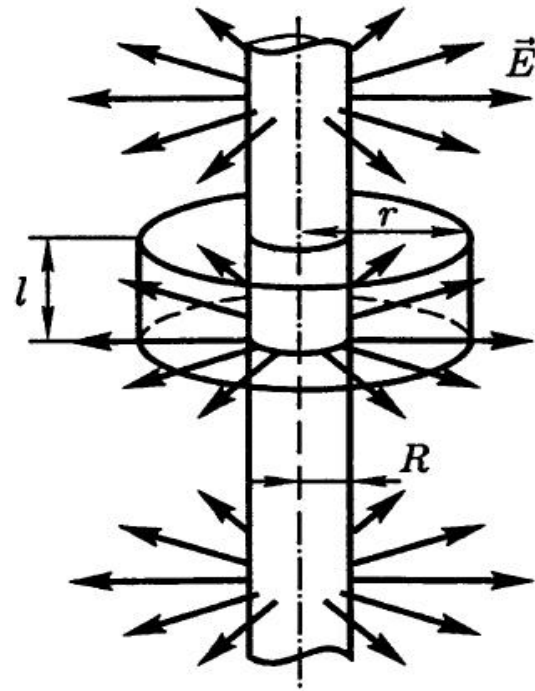
**Важно!** Напряженность поля вне равномерно заряженного шара описывается формулой (3), а внутри него изменяется линейно с расстоянием  $r$  согласно выражению (4).

## 6. Поле равномерно заряженного бесконечного цилиндра (нити)

$$1. E = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{\tau}{r} \quad (r > R), \quad (5)$$

$$2. E = 0 \quad (r \leq R)$$

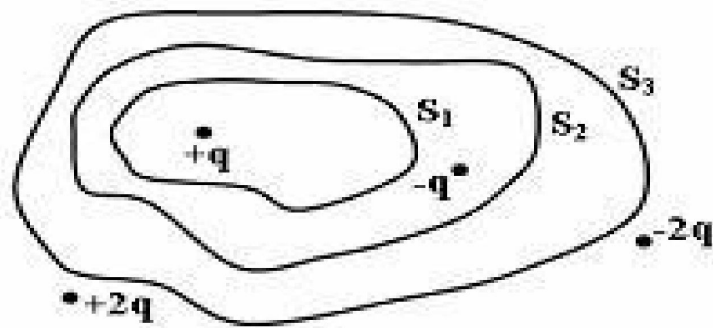
$\tau$  – линейная плотность заряда.



**Важно!** Если  $r < R$ , то замкнутая поверхность зарядов внутри не содержит, поэтому в этой области  $E=0$ . Таким образом, напряженность поля вне равномерно заряженного бесконечного цилиндра определяется выражением (5), внутри же его поле отсутствует.

## Пример задачи, решаемой с помощью теоремы Гаусса

**Условие задачи.** Дана система точечных зарядов в вакууме и замкнутые поверхности  $S_1$ ,  $S_2$  и  $S_3$ , причем поверхность  $S_3$  охватывает поверхность  $S_2$ , которая в свою очередь охватывает поверхность  $S_1$ .



**Вопрос.** Поток напряженности электростатического поля отличен от нуля сквозь...

- поверхность  $S_1$
- поверхность  $S_3$
- поверхность  $S_2$
- поверхность  $S_4$

**Решение.** Согласно теореме Гаусса поток напряженности электростатического поля в вакууме сквозь произвольную замкнутую поверхность равен отношению алгебраической суммы электрических зарядов, охватываемых этой поверхностью, и электрической постоянной  $\epsilon_0$ , т.е.  $\Phi_{\vec{E}} = \oint_S \vec{E} dS = \frac{1}{\epsilon_0} \sum_{i=1}^N q_i$ . Из условия видим, что  $\sum_{i=1}^N q_i \neq 0$  только для поверхности  $S_1$ , поэтому напряженности электростатического поля отличен от нуля сквозь поверхность  $S_1$ .