

Лекция 8. Применение теоремы Гаусса. *Работа в электрическом поле*



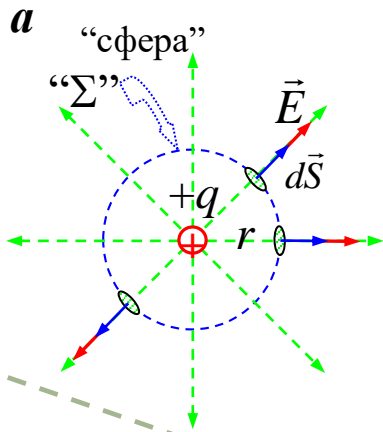
8.2. Теорема Гаусса (формулировка)

♣ Поток вектора напряжённости электростатического поля в вакууме через любую замкнутую поверхность пропорционален суммарному заряду, расположенному внутри этой поверхности:

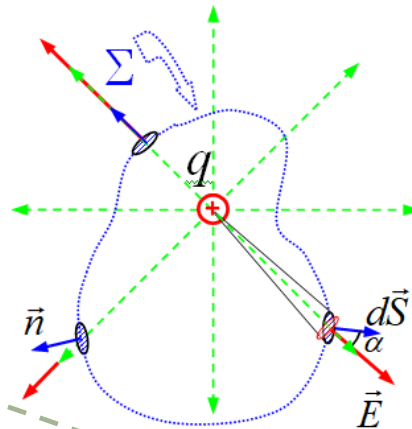
$$\oint_{\Sigma} (\vec{E}, d\vec{S}) = \frac{1}{\epsilon_0} \sum q$$

... заряженные тела ?

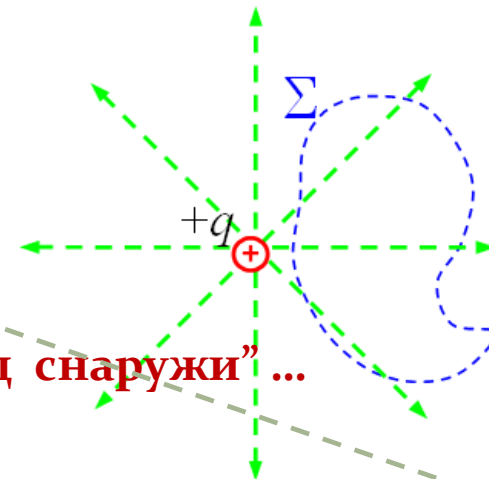
$$\int_{\Omega^*} \rho dV$$



... “заряд в центре” ...



... “заряд внутри” ...



... “заряд снаружи” ...

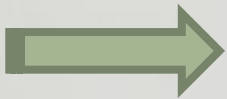
... “много зарядов” 2

8.3. Применение теоремы для расчёта напряжённости электрического поля протяжённых заряженных тел

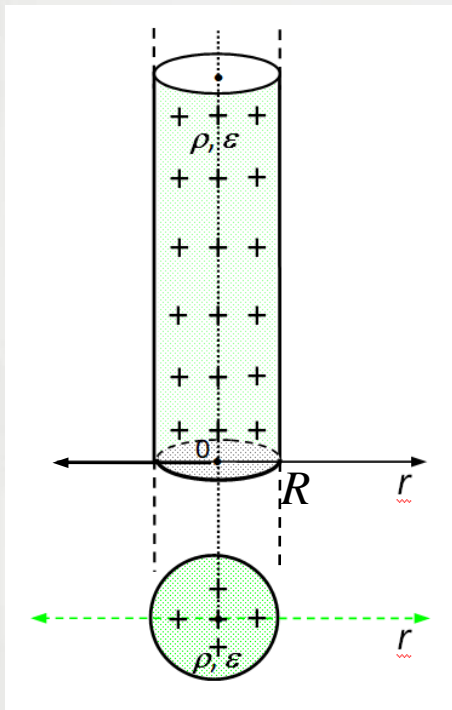
Пример. (Задача 6.11) Определить напряжённость электрического поля бесконечного цилиндрического стержня радиуса R а) снаружи и б) внутри этого стержня. Заряд распределён по стержню равномерно с объёмной плотностью ρ ; диэлектрическая проницаемость материала стержня равна ε .

План

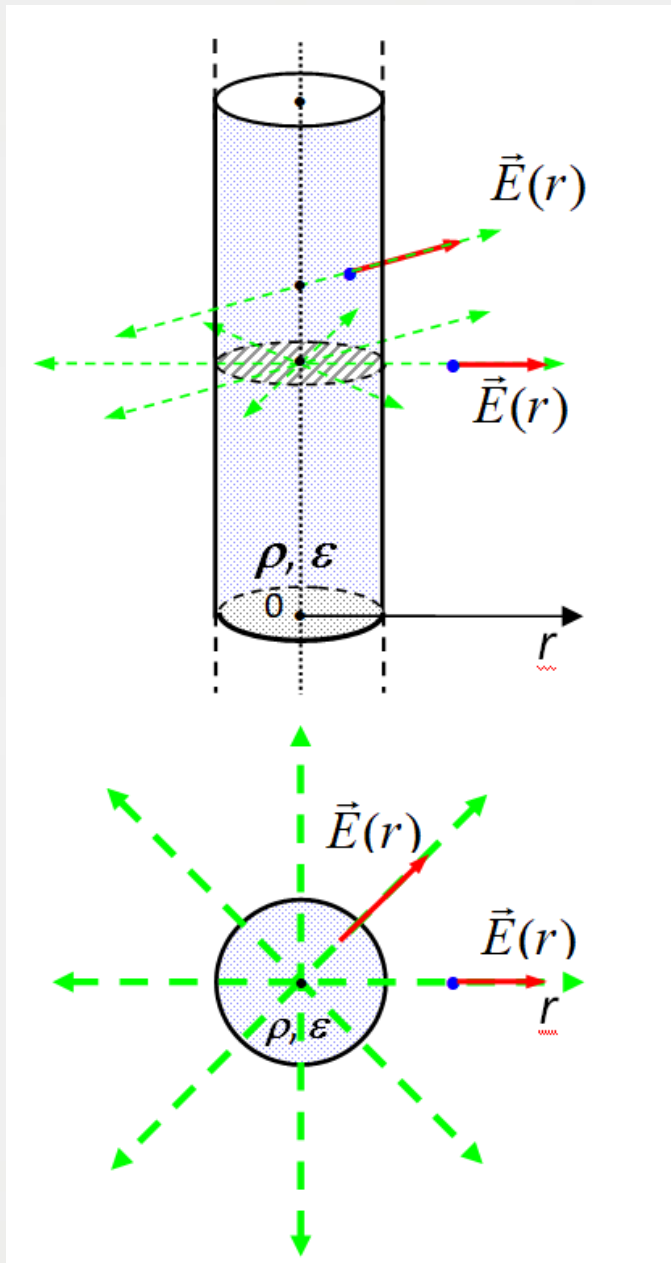
- 1. Сделать схематический рисунок
- 2. Проанализировать структуру поля
- 3. *выбрать замкнутую поверхность Σ (поверхности) для применения теоремы Гаусса*
- 4. *«рассчитать» поток вектора напряжённости через поверхность Σ*
- 5. *рассчитать заряд, оказавшийся охваченным замкнутой поверхностью Σ*
- 6. *записать равенство, соответствующее утверждению теоремы Гаусса*



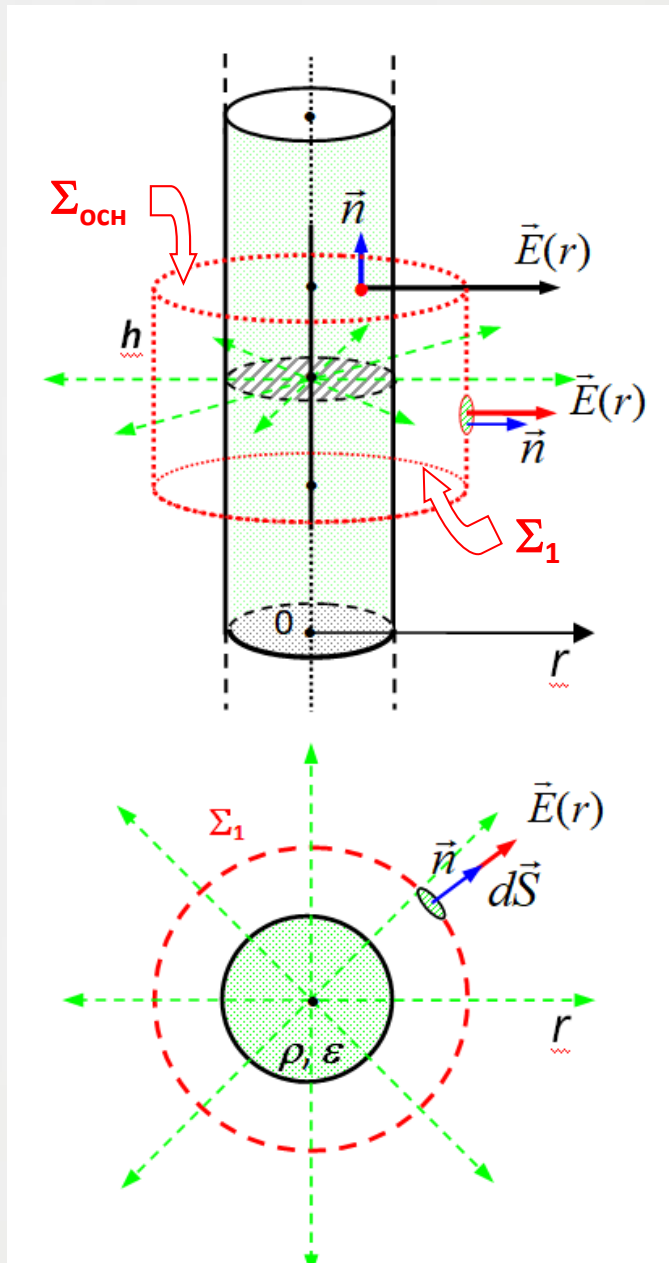
1. Рисунок!



2. "Структура поля"



3. Выбор поверхности



4. “Посчитать” поток:

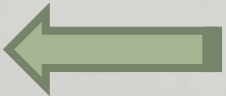
$$\oint_{\Sigma_{1,2}} (\vec{E}, d\vec{S}) = \int_{\Sigma_{осн.}} (\vec{E}, d\vec{S}) + \int_{\Sigma_{бок.}} (\vec{E}, d\vec{S}) = \int_{\Sigma_{осн.}} \left(E \cdot dS \cdot \cos \frac{\pi}{2} \right) +$$
$$+ \int_{\Sigma_{бок.}} \left\{ E(r) \cdot dS \cos 0^\circ \right\} = E(r) \cdot \int_{\Sigma_{бок.}} dS = E(r) \cdot S_{бок.} = \underline{\underline{E(r) \cdot 2\pi r \cdot h}}$$

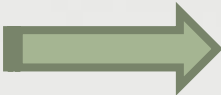
5. “Посчитать” заряд внутри:

$$\Sigma q = \begin{cases} \rho \cdot \pi R^2 \cdot h, & r > R, & \text{“вне” } (\Sigma_1) \\ \rho \cdot \pi r^2 \cdot h, & r \leq R & \text{“внутри” } (\Sigma_2) \end{cases}$$

6. “Применить” ... :

$$E^{(вне)}(r) \cdot 2\pi r \cdot h = \frac{1}{\epsilon_0} \cdot \rho \cdot \pi R^2 \cdot h$$

1) Поле “вне”: $E^{(вне)}(r) = \frac{\rho R^2}{2\epsilon_0} \cdot \frac{1}{r}$  “вне” ($r > R$)

2) Поле “внутри”:  Σ_2 :

5. “Посчитать” заряд внутри:

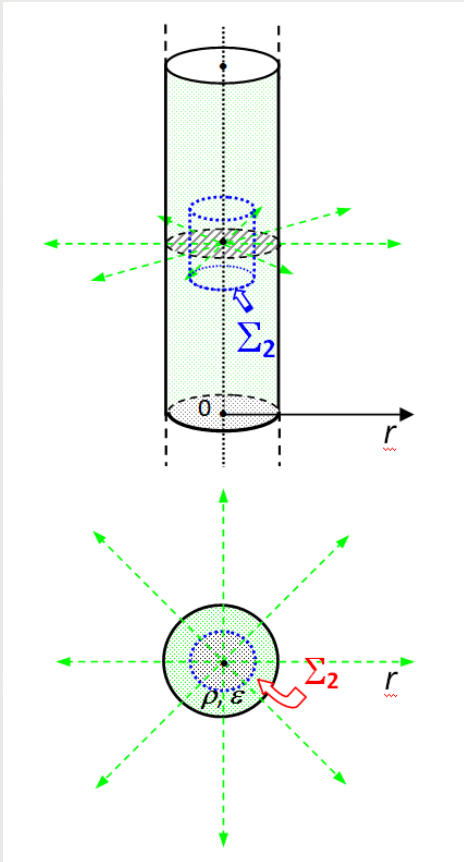
$$\Sigma q = \begin{cases} \rho \cdot \pi R^2 \cdot h, & r > R, \text{ “вне” } (\Sigma_1) \\ \rho \cdot \pi r^2 \cdot h, & r \leq R, \text{ “внутри” } (\Sigma_2) \end{cases}$$

6. “Применить” ... :

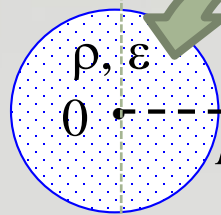
$$E^{(\text{вне})}(r) \cdot 2\pi r \cdot h = \frac{1}{\epsilon_0} \cdot \rho \cdot \pi r^2 \cdot h$$

2) Поле “внутри”:

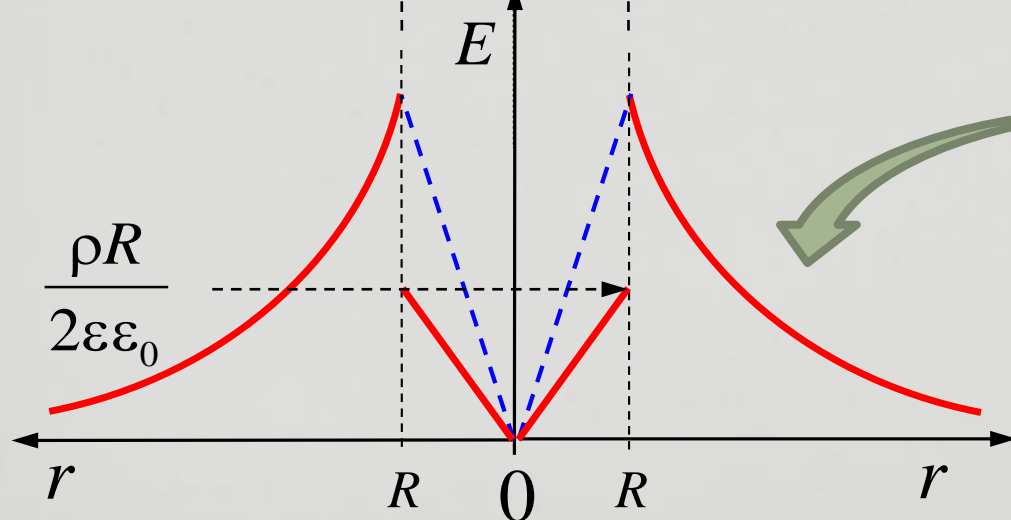
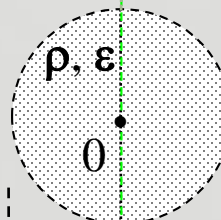
$$E^{(\text{внутри})}(r) = \frac{\rho}{2 \epsilon \epsilon_0} \cdot r \quad \leftarrow \text{ “внутри” } (r \leq R)$$



Результаты :



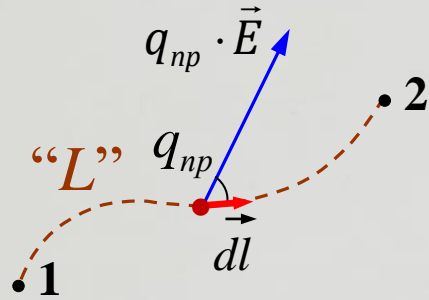
$$E^{(\text{внутри})}(r) = \frac{\rho}{2\epsilon\epsilon_0} \cdot r$$



$$E^{(\text{вне})}(r) = \frac{\rho R^2}{2\epsilon_0} \cdot \frac{1}{r}$$

§ 9. Работа в электростатическом поле

9.1. Разность потенциалов. Потенциал



$A_{12}^{поля} \leftarrow$ не зависит от "L"

Характеристика поля

Но $A \sim q$

!!

➡ **(Опр.) Разность потенциалов:**

$$\varphi_1 - \varphi_2 = \frac{A_{12}^{поля}}{q_{np}}$$

$$\frac{\text{Дж}}{\text{Кл}} =$$

"Вольт"

$$A_{12}^{поля} = q \cdot (\varphi_1 - \varphi_2)$$

Связь разности потенциалов и напряжённости:

$$A_{1 \rightarrow 2}^{поля} = \int_{(1)}^{(2)} (\vec{F}, d\vec{l}) = q_{np} \cdot \int_{(1)}^{(2)} (\vec{E}, d\vec{l}) \Rightarrow \varphi_1 - \varphi_2 = \frac{A_{1 \rightarrow 2}^{поля}}{q_{np}} = \int_{(1)}^{(2)} E_l dl$$

по любой траектории

$$\varphi_1 - \varphi_2 = \int_{(1)}^{(2)} (\vec{E}, d\vec{l})$$

по любой траектории

*) *Рет (Механика):* 5.9. Потенциальная энергия



“Запас работы” за счёт взаимодействия тел системы

Только для консервативных сил !!!

$$U = f(x, y, z); \quad (x, y, z) \equiv \{x_1, y_1, z_1, \dots, x_i, y_i, z_i, \dots, x_n, y_n, z_n\}$$



“конфигурация”

$$U(x, y, z): \quad A_{12}^{(\kappa)} = U_1 - U_2 = -\Delta U$$

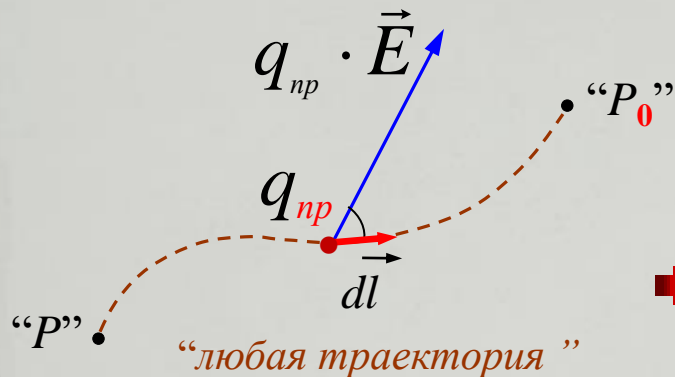
$A_{12}^{(сист.)} > 0$, если U убывает!

А как узнать $U(x, y, z)$: ? 1) «Нормировка» - договор: $U("P_0") = 0$

2) Как искать: $U("P") = A_{P \rightarrow P_0}^{(сист.)}$;

Потенциал

1) $\varphi(P_0) = 0$;



2)

➡ (Опр.) Потенциал:

$$\varphi(P) = \frac{A_{P \rightarrow P_0}^{\text{поля}}}{q_{np}}$$

А как же потенциальная энергия

?

$$\varphi(x, y, z) = \frac{U(x, y, z)}{q_{np}}$$

$$U(x, y, z) = q \cdot \varphi(x, y, z)$$

Потенциальная энергия точечного заряда в данной точке поля

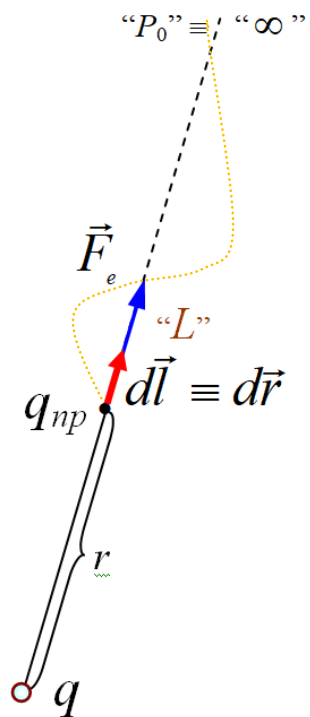
9.2. Потенциал поля точечного заряда

1) Нормировка:

$$\varphi(\infty) = 0;$$

2) Выбор траектории

3) Расчёт: $\varphi_P = \int_{(P)}^{(P_0)} E_l dl = \int_r^\infty E_r dr =$
по любой траектории



$$= \int_r^\infty \left(\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \right) dr = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \int_r^\infty \left(\frac{1}{r^2} \right) dr = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(-\frac{1}{r} \right) \Big|_r^\infty \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \varphi_{т.з.}(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r}$$

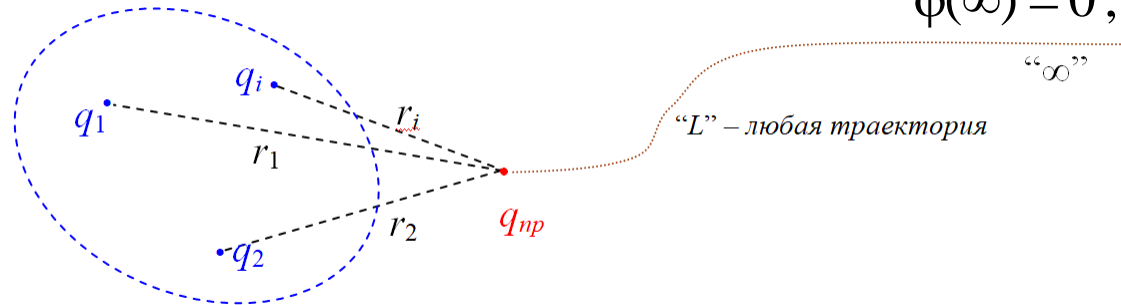
Принцип суперпозиции для потенциалов

??

9.3. Расчёт потенциала в поле системы зарядов – принцип суперпозиции для потенциалов

Много зарядов

Нормировка



$$A_{P \rightarrow P_0}^{\text{поля}} = \sum_{i=1}^N A_i$$

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

$$\varphi = \frac{A_{P \rightarrow P_0}^{\text{поля}}}{q_{np}} = \frac{\sum_{i=1}^N A_i}{q_{np}} = \frac{q_{np} \cdot \sum_{i=1}^N \varphi_i}{q_{np}} = \sum_{i=1}^N \varphi_i$$

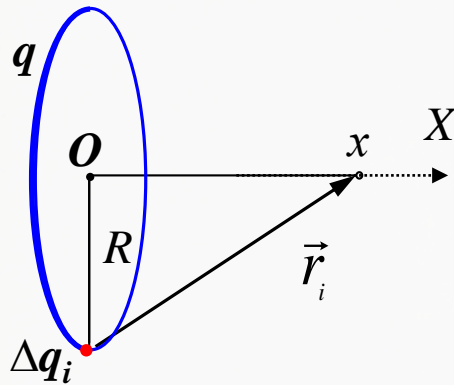
$$\left\{ \begin{array}{l} \varphi_1 = \frac{(A_{P \rightarrow P_0})_1}{q_{np}}; \\ \dots \\ \varphi_i = \frac{(A_{P \rightarrow P_0})_i}{q_{np}}; \\ \dots \\ \varphi_N = \frac{(A_{P \rightarrow P_0})_N}{q_{np}} \end{array} \right.$$

Как считать на практике ?



Применение принципа суперпозиции для расчёта потенциала электрического поля протяжённых заряженных тел

Пример: «Кольцо» (Задача 7.2) Определить потенциал электрического поля, созданного равномерно заряженным тонким кольцом на оси, проходящей через центр кольца перпендикулярно плоскости, в которой лежит кольцо. Радиус кольца R , его заряд q .



$$\varphi = \sum_{i=1}^N \varphi_i = \sum_{i=1}^N \left(\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{\Delta q_i}{r_i} \right) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \sum_{i=1}^N \left(\frac{\Delta q_i}{\sqrt{R^2 + x^2}} \right) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \varphi(x) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{\sqrt{R^2 + x^2}}$$

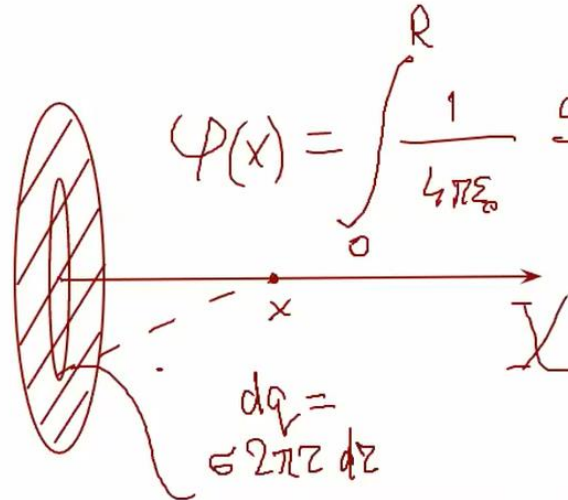
А можно ли, зная $\varphi(x, y, z)$, найти $\vec{E}(x, y, z)$??

Ещё вернёмся к этому вопросу! (“Обратная задача”)

Применение принципа суперпозиции для расчёта потенциала электрического поля протяжённых заряженных тел

А можно по-другому

??


$$\varphi(x) = \int_0^R \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\sigma \cdot 2\pi z dz}{\sqrt{z^2 + x^2}} = \varphi(x) = \frac{\sigma}{2\pi\epsilon_0} \left(\sqrt{R^2 + x^2} - x \right)$$

$dq = \sigma \cdot 2\pi z dz$

$$E_x = - \frac{\partial \varphi}{\partial x}$$

Можно-то
можно
...

да не всегда имеет
смысл ☺

Проще, решив “прямую задачу”:

$$\vec{E}(x, y, z) \longrightarrow \varphi(x, y, z);$$

а) Вернёмся к “прямой задаче”:

Как, зная, $\vec{E}(x, y, z)$ найти $\varphi(x, y, z)$??

«Рецепт» есть: 1) Нормировка + 2) расчёт $\varphi_P = \int_{(P)}^{(P_0)} (\vec{E}, d\vec{l})$
по любой траектории!

Пока только для т.з. мы её решили: $\varphi_{\text{т.з.}}(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r}$
А посложнее ??

Пример «Стержень»:

1) Поле “вне”: $E^{(\text{вне})}(r) = \frac{\rho R^2}{2\epsilon_0} \cdot \frac{1}{r}, \quad (r > R)$

2) Поле “внутри”: $E^{(\text{внутри})}(r) = \frac{\rho}{2\epsilon\epsilon_0} \cdot r, \quad (r \leq R)$

С него и начнём ...

