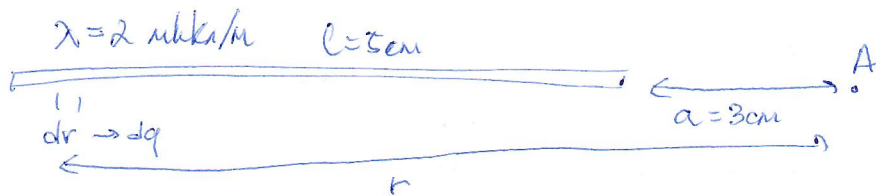


①



$$dE_r = k dq \frac{1}{r^2}, \quad \lambda = \frac{dq}{dr} \Rightarrow dq = \lambda dr = k \lambda dr \frac{1}{r^2} \Rightarrow$$

$$E(A) = \int_a^{a+l} k \lambda \frac{dr}{r^2} = -\frac{k \lambda}{a+l} + \frac{k \lambda}{a} = k \lambda l \frac{1}{a(a+l)}$$

②

$q = 37 \mu\text{C}$

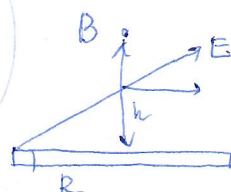
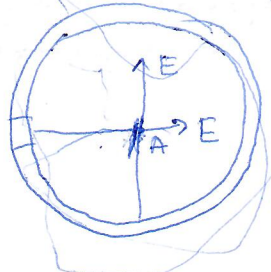
$\lambda = \alpha r^2 = \frac{dq}{dr} \Rightarrow dq = \alpha r^2 dr$

$dE = k dq \frac{1}{r^2} = k \alpha r^2 dr \frac{1}{r^2} = k \alpha dr$

$\Rightarrow E = \int_0^l k \alpha dr = k \alpha l \quad Q = \int_0^l dq = \int_0^l \alpha r^2 dr = \alpha \frac{l^3}{3} \Rightarrow \alpha = \frac{3Q}{l^3}$

$$\Rightarrow E = \frac{3Qk l}{l^3} = \frac{3Qk}{l^2}$$

③



a) н.к. б. геометрия и геометрия

$$\vec{E}(A) = 0 \frac{\text{H}}{\text{Cm}}$$

$$dE = k \frac{dq}{(R^2 + h^2)} \quad \lambda = \frac{Q}{2\pi R} = \frac{dq}{dl} \Rightarrow dq = \frac{Q dl}{2\pi R}$$

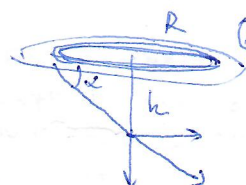
$$dE = k \frac{Q dl}{2\pi R (R^2 + h^2)}$$

Но на расстоянии h от центра кольца берем элемент dl

$$dE \cdot \sin \alpha, \quad \sin \alpha = \frac{h}{\sqrt{R^2 + h^2}}$$

$$E_{\perp} = \int_0^{2\pi R} \frac{k Q dl h}{2\pi R (R^2 + h^2)^{3/2}} = \frac{k Q 2\pi R h}{2\pi R (R^2 + h^2)^{3/2}} = \frac{k Q h}{(R^2 + h^2)^{3/2}}$$

④



$$\alpha = \frac{dq}{ds} \quad ds = dr \cdot 2\pi r \Rightarrow d = \frac{Q ds}{\pi R^2} = dq = \frac{Q dr 2\pi r}{\pi R^2}$$

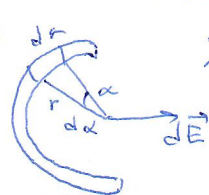
На расстоянии h от центра кольца берем элемент dl

$$\sin \alpha = \frac{h}{\sqrt{R^2 + h^2}} \quad dE = k dq \frac{1}{r^2} = \frac{2k Q dr r}{R^2 r}$$

$$E_{\perp} = \int_0^R dE_{\perp} = \frac{2k Q}{R^2} \int_0^R \frac{r dr}{(r^2 + h^2)^{3/2}} = \frac{2k Q}{R^2} \cdot \frac{1}{2} \int_0^R \frac{d(r^2 + h^2)}{(r^2 + h^2)^{3/2}} = \frac{2k Q}{R^2} \cdot \frac{1}{2} (-2) (r^2 + h^2)^{-1/2} \Big|_0^R =$$

$$= -\frac{2k Q}{R^2} \left(\frac{1}{\sqrt{R^2 + h^2}} - \frac{1}{h} \right)$$

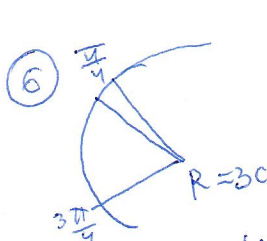
⑤



$$\lambda = \frac{dq}{dr} \quad dr = r \sin(\alpha) d\alpha, \quad \sin(\alpha) \approx \alpha \quad \text{так } d\alpha \ll 1$$

$$dE_{\parallel} = dE \sin \alpha = k \frac{dq}{r^2} \sin \alpha \Rightarrow E_{\parallel} = \int_0^{\pi} dE \sin \alpha = \int_0^{\pi} \frac{k Q \sin \alpha d\alpha}{\pi r^2} = \frac{k Q}{\pi r^2} (-\cos \alpha \Big|_0^{\pi}) = \frac{k Q}{\pi r^2} (1 - (-1)) = \frac{2k Q}{\pi r^2}$$

⑥



$$dq = \lambda dr = \lambda r d\alpha = \frac{q r d\alpha}{\pi r}$$

$$\lambda = 2\pi k q / \mu \quad \lambda = \frac{dq}{dr} \Rightarrow dq = \lambda dr$$

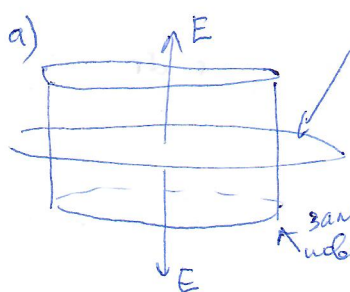
$$dr = \sin \alpha \cdot r \quad \sin \alpha \approx d\alpha, \text{ т.к. } d\alpha \ll 1 \Rightarrow dr = r d\alpha$$

$$dE_{||} = dE \sin \alpha = k \frac{dq}{r^2} \sin \alpha = \frac{k \lambda dr \sin \alpha}{r^2}$$

$$E_{||} = \int_{\pi/4}^{3\pi/4} \frac{k \lambda r d\alpha \sin \alpha}{r^2} = \frac{k \lambda}{r} \int_{\pi/4}^{3\pi/4} \sin \alpha d\alpha = \left. -\frac{k \lambda}{r} \cos \alpha \right|_{\pi/4}^{3\pi/4} = -\frac{k \lambda}{r} (\cos(3\pi/4) + \cos(\pi/4)) =$$

$$= -\frac{k \lambda}{r} \left(-\frac{1}{\sqrt{2}} - \frac{1}{\sqrt{2}}\right) = \frac{k \lambda \sqrt{2}}{r}$$

⑦ а)

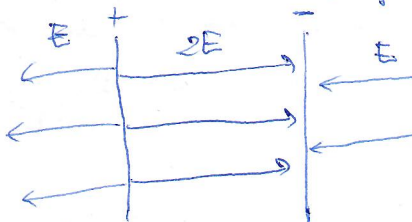


плоскость По теореме Гаусса:

$$\Phi = 2ES = 4\pi k q$$

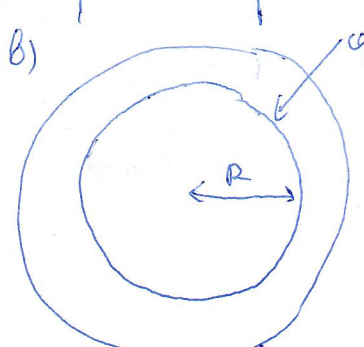
$$E = \frac{4\pi k q}{2\pi r^2} = \frac{q}{2\epsilon_0 \pi r^2} = \frac{d}{2\epsilon_0} \Rightarrow \text{поток можно считать только через основание цилиндра, т.к. через боковую поверхность поток будет нулевым}$$

б) Мы уже знаем напряженность одной плоскости, значит теперь мы можем их просто сложить



$$E = \frac{d}{2\epsilon_0}$$

в)



сфера По теореме Гаусса:

$$\Phi = ES = 4\pi k q$$

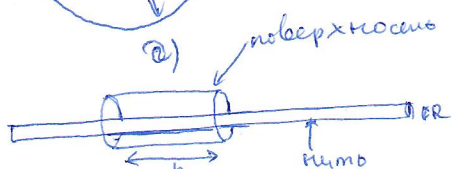
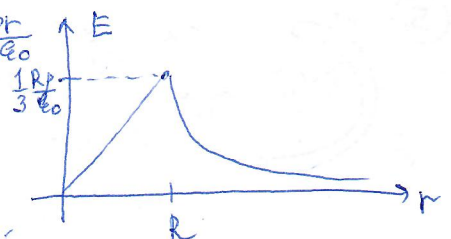
$$E = \frac{4\pi k q}{4\pi r^2} = \frac{k q}{r^2} = \frac{d}{\epsilon_0} \text{ (сферы (т.е. радиусу))}$$

Из симметрии напряженность электрического поле сферы должна быть \perp поверхности сферы (т.е. радиусу)

г) Для шара та же ситуация, если мы находимся снаружи, но если r поверхности $< R$ шара нужно учитывать не весь заряд: $q = S \cdot \rho = \frac{4}{3}\pi r^3$

По теореме Гаусса:

$$\Phi = ES = 4\pi k q \Rightarrow E = \frac{4\pi k q}{4\pi r^2} = \frac{1}{3} \frac{\rho r}{\epsilon_0}$$



По теореме Гаусса:

$$\Phi = ES = 4\pi k q \Rightarrow$$

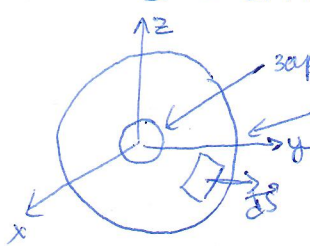
Нитю это считать маленьким цилиндром. опять же из-за симметрии $\vec{E} \perp$ поверхности нити. $q = h\pi R^2$

$$E = \frac{4\pi k q}{h \cdot 2\pi R} = \frac{\lambda}{2\pi r}$$

8

$\vec{E} = ar\vec{r}$ По теореме Гаусса

$\Phi = \oint \vec{E} \cdot \vec{S} = \oint ar\vec{r} \cdot \frac{\vec{r}}{r} ds = \oint ar^2 dr = \frac{ar^3}{3} = \frac{\rho r}{\epsilon_0}$
 $\vec{S} = \frac{\vec{r}}{r} ds$
 $\Rightarrow \rho = \frac{\epsilon_0 ar^2}{3}$



9 $E(r) = \frac{kQr}{(R^2 + r^2)^{3/2}}$ $dF = E(r) dq = \lambda dr$

$F = \int_0^\infty E(r) \lambda dr = \int_0^\infty \frac{kQr}{(R^2 + r^2)^{3/2}} dr = kQ \int_0^\infty \frac{r}{(R^2 + r^2)^{3/2}} dr = \frac{1}{2} kQ \int_0^\infty \frac{d(R^2 + r^2)}{(R^2 + r^2)^{3/2}} =$
 $= \frac{1}{2} kQ \left(-\left(0 - \frac{1}{\sqrt{R^2}}\right) \right) = \frac{1}{2} kQ \frac{1}{R}$

