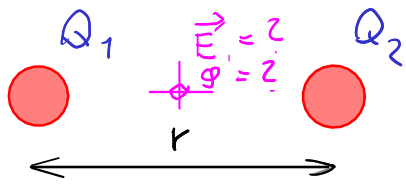


# Elektrostatika

## Příklad 9.1



$$Q_1 = 50 \text{ nC}$$

$$r = 20 \text{ cm}$$

$$Q_2 = 70 \text{ nC}$$

$$\epsilon_0 = 8.85 \cdot 10^{-12} \text{ F/m}$$

$$\epsilon = \epsilon_r \epsilon_0 = 2 \epsilon_0$$

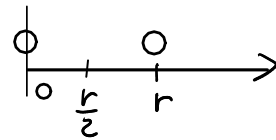
$$\vec{D} = \epsilon \vec{E}$$

$$\vec{E} \leftrightarrow \vec{F} = q \vec{E}$$

$$\vec{E} = \vec{E}_1 + \vec{E}_2 = \frac{1}{4\pi\epsilon} \frac{1}{r^2} (Q_1 - Q_2)$$

$$\vec{D} \leftrightarrow Q$$

přes Gaussovu větu



$Q$  zdrojový,  $q$  zkušební

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

$$= \frac{1}{4\pi\epsilon_0 \epsilon_r} \frac{1}{\left(\frac{r}{2}\right)^2} (Q_1 - Q_2) = \frac{(50 - 70) \cdot 10^{-9}}{4 \cdot 3 \cdot 8.85 \cdot 10^{-12} \cdot 2 \cdot 0.1^2} = \frac{-2 \cdot 10^{-9+1}}{12 \cdot 8.85 \cdot 2 \cdot 0.1^2 \cdot 10^{-12}} \approx 100$$

$$= 1 \cdot 10^{-9+1+12} = 10^4 \frac{\text{V}}{\text{m}}$$

## Potenciál

$$\varphi = - \int_{\vec{r}_1}^{\vec{r}_2} \vec{E} \cdot d\vec{r} = - \int E(x) dx = \int \frac{dx}{x^2} = \dots$$

↑ 1-dim úloha

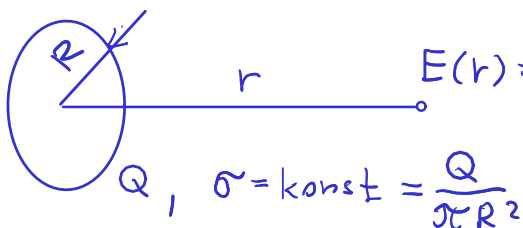
$$\varphi(\vec{r}_2) - \varphi(\vec{r}_1)$$

$$\vec{r} = (x, 0, 0)$$

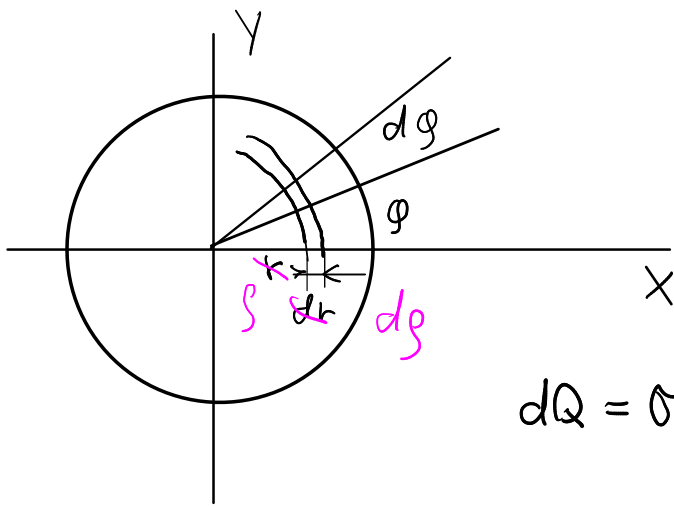
$$\varphi \propto \frac{1}{r}$$

$\propto \dots$  úměrně (proportional)

## 9.2



$$E(r) = ? \quad \varphi(r) = ?$$



$$ds = r dr d\phi$$

$\phi$  v radiánech

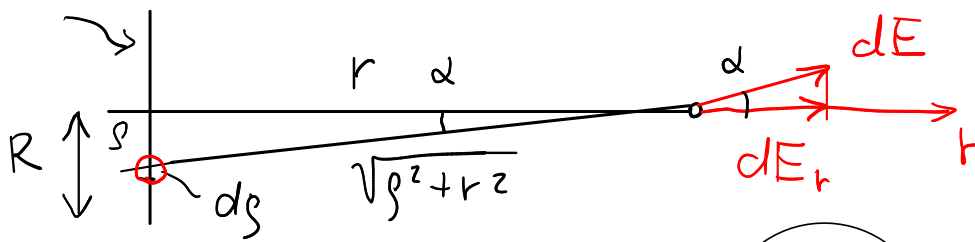
preznačení na  $\rho$  kuuli kolizi

$$dQ = \sigma ds = \sigma r dr d\phi$$

$$dE = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dQ}{\rho^2 + r^2}$$

$$dE_r = dE \cos \alpha$$

deska



$$\cos \alpha = \frac{r}{\sqrt{\rho^2 + r^2}}$$

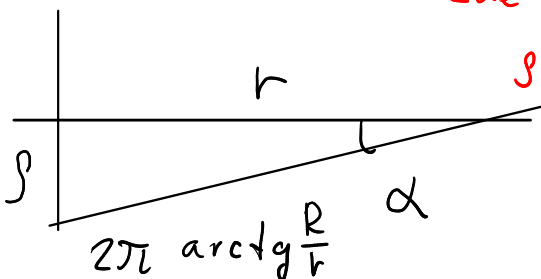
$$\frac{1}{\rho^2 + r^2} = \frac{r^2}{r^2(\rho^2 + r^2)} = \frac{\cos^2 \alpha}{r^2}$$

$$E_r = \iint_{(\text{kruh})} dE_r = \iint_{(\text{kruh})} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\cos^2 \alpha}{r^2} \cdot \cos \alpha \cdot \sigma \rho d\phi d\rho =$$

nutno prepočítat  $d\rho \rightarrow d\alpha$

$$= \frac{\sigma}{4\pi\epsilon_0 r^2} \int_0^{2\pi} \int_0^R \cos^2 \alpha \cos \alpha \rho d\rho d\phi =$$

zde jsem zaplnil  $\rho$   
 $\rho = r \tan \alpha$



$$\frac{\rho}{r} = \tan \alpha$$

$$d\rho = \frac{r d\alpha}{\cos^2 \alpha}$$

$$\left(\frac{\sin \alpha}{\cos \alpha}\right)' = \frac{1}{\cos^2 \alpha}$$

$$= \frac{\sigma}{4\pi\epsilon_0 r^2} \int_0^{2\pi} \left( \int_0^R r \cos \alpha \frac{r d\alpha}{\cos^2 \alpha} \right) d\phi = \frac{\sigma}{4\pi\epsilon_0 r^2} \int_0^{2\pi} r d\phi \left[ \frac{\sin \alpha}{\cos \alpha} \right]_{\arctan \frac{\rho}{r}}^{\arctan \frac{R}{r}} =$$

$$r \cos \alpha \frac{\sin \alpha}{\cos \alpha}$$

$$-r \cos \alpha$$

$$\int \sin \alpha d\alpha = -\cos \alpha + C$$

$$= \frac{\sigma r^2}{4\pi\epsilon_0 r^2} \cdot 2\pi \left( \underbrace{\sin \arctg \frac{R}{r}}_{-\cos} - \underbrace{\sin 0}_{+\cos 0} \right) = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left( 1 - \frac{r}{\sqrt{r^2 + R^2}} \right)$$

$$\sin^2 \beta = \frac{\sin^2 \beta}{\sin^2 \beta + \cos^2 \beta} = \frac{\text{tg}^2 \beta}{\text{tg}^2 \beta + 1} = \frac{1}{1 + \frac{1}{\text{tg}^2 \beta}}$$

$$\sin \arctg \frac{R}{r} = \sqrt{\frac{1}{1 + \left(\text{tg}^2 \arctg \frac{R}{r}\right)^{-1}}} = \frac{1}{\sqrt{1 + \left(\frac{r}{R}\right)^2}}$$

↑ toto nepotřebujeme, potřebujeme sin → tg inv. funkce

Podobně  
 $\cos \arctg \frac{R}{r} = \frac{1}{\sqrt{1 + \left(\frac{R}{r}\right)^2}}$

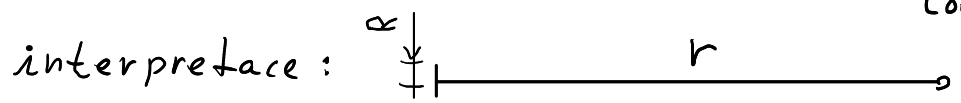
~~$$E(r) = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \frac{1}{\sqrt{1 + \left(\frac{r}{R}\right)^2}} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0 r^2} \frac{R}{\sqrt{R^2 + r^2}}$$~~

výsledná intenzita  $E(r) = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left( 1 - \frac{r}{\sqrt{r^2 + R^2}} \right)$

Limitní případy.

1.  $r \gg R$ :  $\frac{r}{\sqrt{r^2 + R^2}} \rightarrow \frac{r}{r \left( 1 + \frac{1}{2} \frac{R^2}{r^2} \right)} \approx 1 - \frac{1}{2} \frac{R^2}{r^2}$

$\sigma = \frac{Q}{\pi R^2}$ ,  $E = \frac{Q}{2\pi R^2 \epsilon_0} \left( 1 - 1 + \frac{R^2}{2r^2} \right) = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0 r^2}$  stejný vzorec jako Coulombův zákon



↑ nabitý kruh se ve velké vzdálenosti jeví jako bodový náboj o velikosti  $Q = \sigma \pi R^2$

2.  $r \ll R$ :  $\frac{r}{\sqrt{r^2 + R^2}} \approx \frac{r}{R} \rightarrow 0$ ,  $E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$

↑ intenzita pole je v blízkosti nabité plochy (nejen našeho kruhu) konstantní.

# Elektrostatický potenciál

$\varphi = -\int E dr$  Obecně je krivkový integrál, zde se redukuje na jednorozměrný.

$$\varphi = -\int \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left(1 - \frac{r}{\sqrt{r^2 + R^2}}\right) dr = \left. \begin{array}{l} \text{substituce} \\ r^2 + R^2 = s^2 \\ 2r dr = 2s ds \end{array} \right| = \frac{-\sigma}{2\epsilon_0} \left( r - \int \frac{s ds}{s} \right) =$$
$$= \frac{\sigma}{2\epsilon_0} (\sqrt{r^2 + R^2} - r) + \varphi_0. \text{ Integrovační konstantu } \underbrace{\hspace{10em}}_{S+K}$$

j jsme zapsali fyzikálně, jako potenciál.

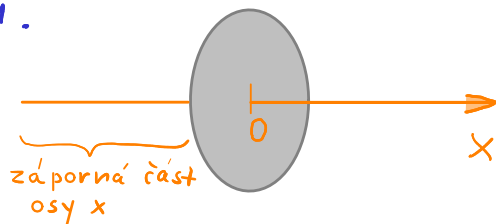
Poznámka: Šlo by ukázat, podobně jako u E, že pro  $r \ll R$  je potenciál  $-\frac{\sigma}{2\epsilon_0} r + \varphi_0$ , což je potenciál konstantní intenzity el. pole, pro  $r \gg R$  je potenciál  $\frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r} + \varphi_0$ , což je potenciál bodového náboje  $Q = \sigma\pi R^2$ .

Zkuste si sami, použijte rozvoj  $\sqrt{r^2 + R^2} = r^2 \sqrt{1 + (R/r)^2} \cong \cong r^2 \left(1 + \frac{1}{2} \frac{R^2}{r^2}\right)$

$\cong \dots$  asymptoticky se rovná.

V učebním textu mají výsledek ve zobecněném tvaru pro obě strany kruhu.

Výsledné vztahy jsou pro zápornou část osy stejné, pouze x (my ale značili r)



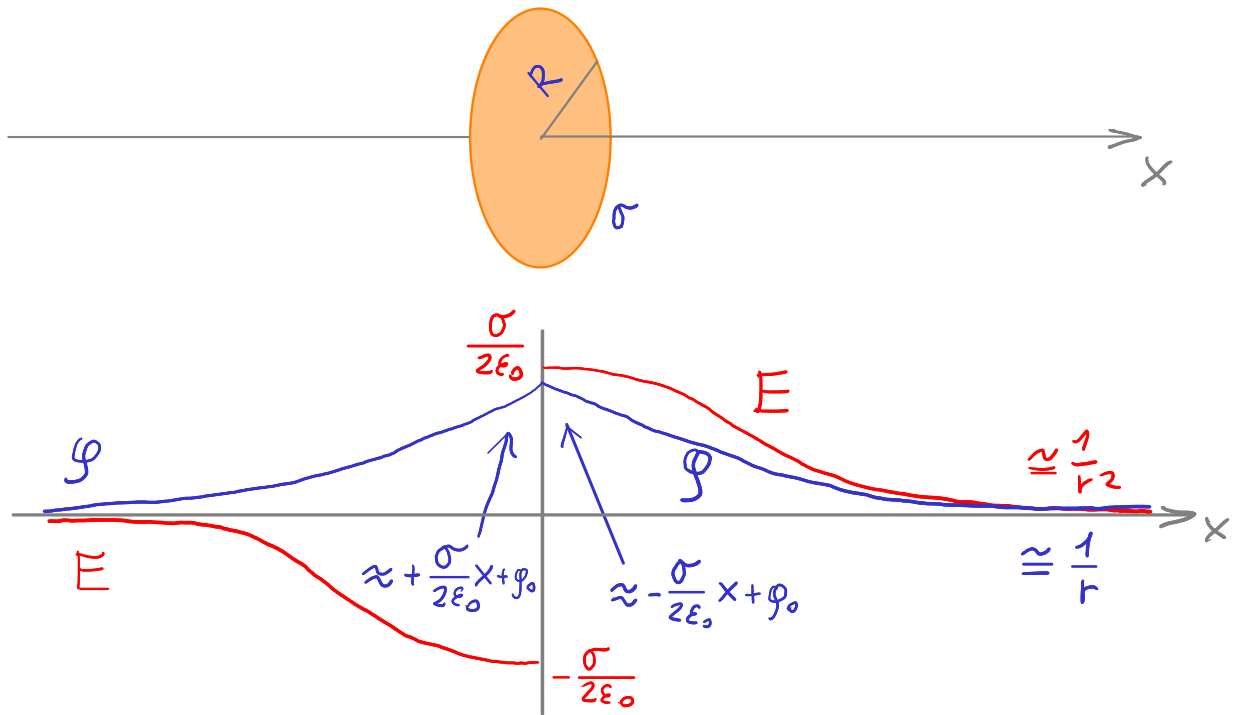
mění znaménko. To lze zapsat v kompaktním tvaru pro obě strany najednou, pomocí funkce  $\text{sgn} x$  nebo  $|x|$ .

Je to i v souladu se vztahem  $E = -\frac{d\varphi}{dx}$ , neboť

$$\frac{d|x|}{dx} = \begin{cases} \text{sgn} x & x \neq 0 \\ \text{ndef.} & x = 0 \end{cases}$$

skutečně v tomto zobecněném případě není  $E(x=0)$  definováno.

My měli jako jednostrannou limitu.



My počítali pouze toto,  
s označením  $r$  místo  $x$ .