

Elektrostatické pole

Příklad 14.1

Určete z Gaussovy věty elektrostaticky elektrické pole v okolí bodového náboje, dlouhého nabitého vlákna a nekonečně nabitě roviny.

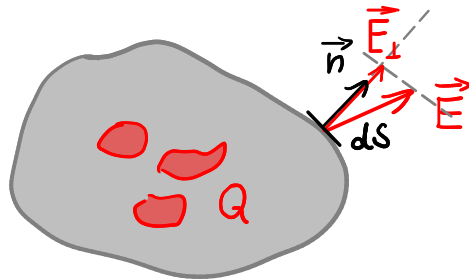
Gaussova věta:

$$\underbrace{\iint \vec{D} \cdot d\vec{S}}_{\Psi} = Q$$

Ψ indukční tok

$$\Psi = Q$$

$$[\Psi] = C$$



$$\underbrace{\vec{n} \cdot \vec{E} dS}_{E_{\perp}} \left. \vphantom{\vec{n} \cdot \vec{E} dS} \right\} \text{tok el. pole plochou } dS$$

Největší výhodou přináší Gaussova věta v případech, kdy intenzita el. pole je na integrované ploše konstantní a kolmá na povrch. Pak ji lze z integrálu vyjmout a integrál je roven velikosti plochy.

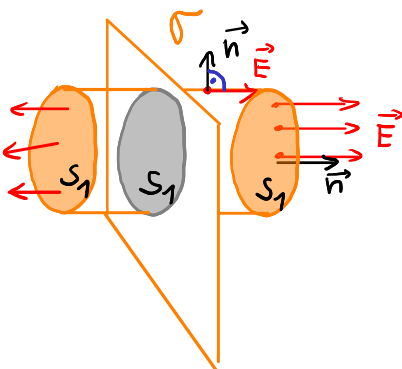
$$\iint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \iint_S E dS = E \iint_S dS = ES = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

$\vec{E} \parallel \vec{n}$ $E = \text{konst. (symetrie)}$ Gaussova věta

Koule: $S = 4\pi R^2$, $E = \frac{Q}{\epsilon_0 S} = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0 R^2}$

Vlákno: $S = 2\pi R l$, $E = \frac{Q}{\epsilon_0 S} = \frac{\tau l}{2\pi \epsilon_0 R l} = \frac{\tau}{2\pi \epsilon_0 R}$

Rovina: $S = 2S_1$



Gaussova věta: $\vec{E} \parallel \vec{n}$ $E = \text{konst.}$ (integrace po paralelní rovině)

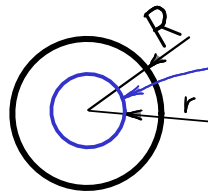
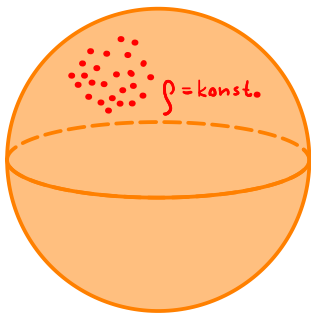
$$\underbrace{\iint_{\text{plocha}} \vec{E} \cdot d\vec{S}}_{\substack{\uparrow \\ \iint_{\text{přecit}} = 0}} = 2 \int_{\text{podstava}} E dS = 2ES_1 = \frac{Q}{\epsilon_0} = \frac{S_1 \sigma}{\epsilon_0}$$

$$E = \frac{Q}{2\epsilon_0 S_1} = \frac{\sigma S_1}{2\epsilon_0 S_1} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

Závěr: intenzita el. pole generovaného nabitou nekonečnou rovinou je konstantní.

Příklad 14.2

Určete elektrické pole generované koulí, která je homogenně nabitá, má poloměr R a náboj Q .

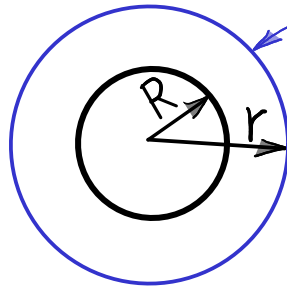


integrační plocha uvnitř koule

$$\iint_{\text{koule}} \vec{E} \cdot d\vec{S} = E \cdot 4\pi r^2 = \frac{Q}{\epsilon_0} = \frac{\rho \cdot \frac{4}{3}\pi r^3}{\epsilon_0} \rightarrow E = \frac{\rho}{3\epsilon_0} r$$

\uparrow $E \parallel \vec{n}$ \uparrow Gaussova věta

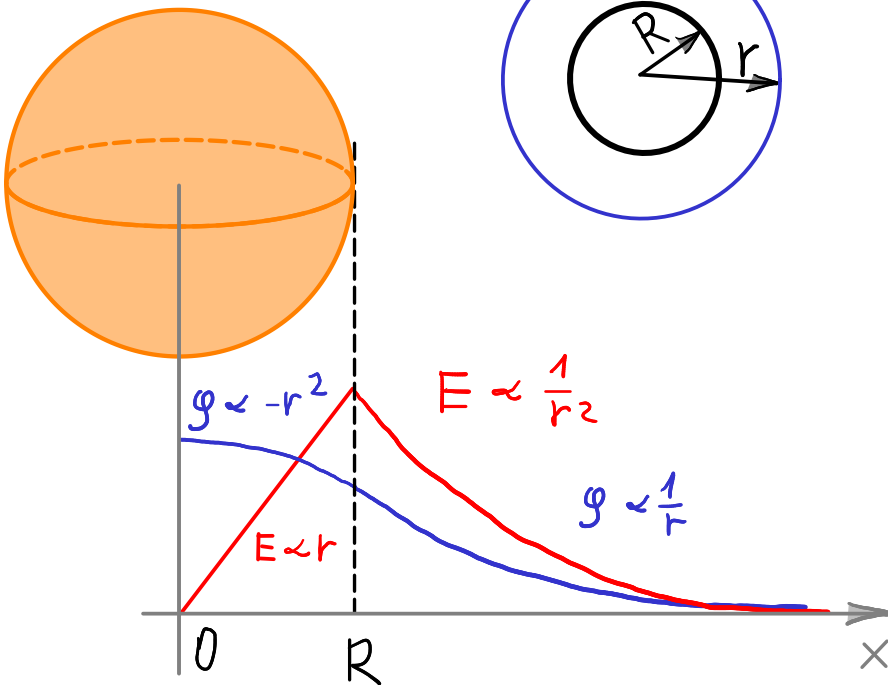
integrační plocha vně koule



$$\iint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

$$E S = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

$$E = \frac{Q}{\epsilon_0 S} = \frac{Q}{\epsilon_0 4\pi r^2}$$



Potenciál :

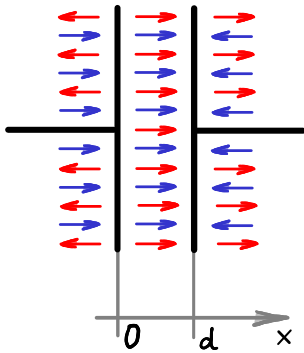
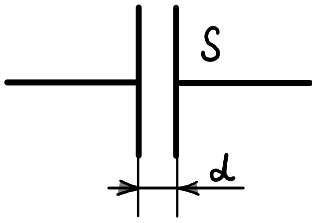
$$\varphi = - \int E dr = \begin{cases} \text{uvnitř} & -\frac{\rho}{3\epsilon_0} \int r dr = -\frac{\rho}{6\epsilon_0} r^2 + K_1 \\ \text{vně} & -\frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dr}{r^2} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r} + K_2 \end{cases}$$

Obvykle se volí referenční bod v ∞ , tj. $\varphi \xrightarrow{r \rightarrow \infty} 0 \Rightarrow K_2 = 0$

$$\lim_{r \rightarrow R^+} \varphi(r) = \lim_{r \rightarrow R^-} \varphi(r) \quad \text{spojitost potenciálu} \Rightarrow K_1$$

Příklad 14.3

Určete kapacitu deskového kondenzátoru vyplněného dielektrikem o permitivitě ϵ . Předpokládejte, že desky jsou natolik veliké, že můžete zanedbat okrajové efekty.

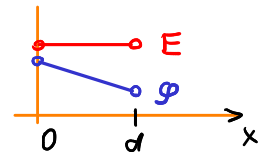


$$\text{Pole uvnitř } E = E_1 + E_2 = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} + \frac{\sigma}{2\epsilon_0} = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$$

$$\varphi(x) = -\int \frac{\sigma}{\epsilon_0} dx = K - \frac{\sigma}{\epsilon_0} x$$

$$U = \varphi(0) - \varphi(d) = K - \frac{\sigma}{\epsilon_0} \cdot 0 - K + \frac{\sigma}{\epsilon_0} d$$

$$C = \frac{Q}{U} = \frac{\sigma \cdot S}{\frac{\sigma}{\epsilon_0} d} = \underline{\underline{\epsilon_0 \frac{S}{d}}}$$

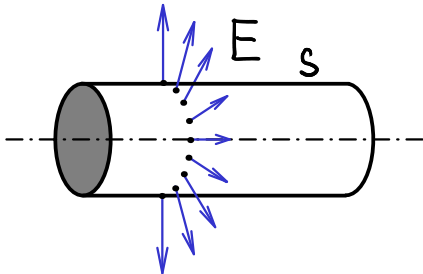


$$C = \epsilon_0 \epsilon_r \frac{S}{d}$$

↑
rovinný kondenzátor
obecně

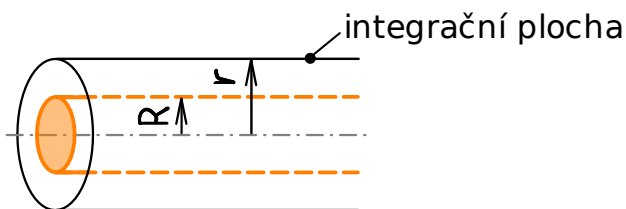
Příklad 14.4

Uvažujte válcový vodič o poloměru a a obklopený souosou válcovou obálkou o poloměru b . Délka obou válců je L a předpokládejte, že L je mnohem větší než vzdálenost obou válců $b - a$, takže budete moci zanedbat okrajové jevy. Kondenzátor je nabitý tak, že vnitřní váleček má náboj $+Q$ a vnější obálka náboj $-Q$. Jaká je kapacita kondenzátoru?



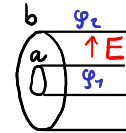
$$\oiint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \oiint_S E dS = E \oiint_S dS = ES = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

$\vec{E} \parallel \vec{n}$ $E = \text{konst. (symetrie)}$ Gaussova věta



$$E = \frac{Q}{\epsilon_0 S} = \frac{Q}{\epsilon_0 2\pi r h}$$

$$\varphi(r) = - \int_a^r E dr = - \int_a^r \frac{Q dr}{\epsilon_0 2\pi r h} = \frac{Q}{\epsilon_0 2\pi h} \underbrace{\ln \frac{a}{r}}_{\ln a - \ln r}$$



Integrujeme od a , tudíž klademe $\varphi(a) = 0$, je však možno integrovat jako neurčitý integrál a pak dopočítat konstantu.

$$U = \varphi(b) - \varphi(a) = \frac{Q}{\epsilon_0 2\pi h} \ln \frac{b}{a} \quad \left. \vphantom{\frac{Q}{\epsilon_0 2\pi h}} \right\} C = \frac{Q}{U} = \frac{Q}{\frac{Q}{\epsilon_0 2\pi h} \ln \frac{b}{a}} = \underline{\underline{\epsilon_0 \frac{2\pi h}{\ln \frac{b}{a}}}}$$

