

Elektrina a magnetismus

Elektrina a magnetismus

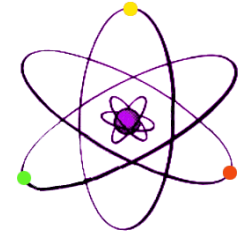
- ⊕ oblast fyziky, která zkoumá elektrické a magnetické jevy v prostředí a jejich vzájemnou souvislost
- ⊕ klasickou makroskopickou teorií elektriny a magnetismu je možno popsat pomocí **Maxwellových rovnic** a **materiálových vlastností prostředí**, ve kterém probíhají elektromagnetické procesy



Elektřina a magnetismus

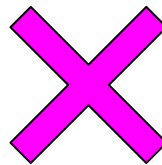
Elektrický náboj

$$Q \rightarrow [C]$$



- ⊕ **náboj** je vlastnost mikročastic látky, která se **projevuje silovými účinky** na podobné mikročastice v jejím okolí
- ⊕ souvisí vždy s **hmotnou částicí**, která vytváří kolem sebe **elektrické pole**, jež zprostředkovává **silové působení mezi nabitými částicemi na dálku**
- ⊕ **silové účinky** mezi částicemi **závisí na jejich vzájemném pohybu**:

**pole
elektrostatické**



**pole
elektrodynamické**

- ⊕ náboj v klidu
- ⊕ elektrostatické síly

- ⊕ náboj v pohybu
- ⊕ elektrické a magnetické síly

Elektrostatické pole

Zákon zachování náboje

⊕ náboj je nevytvořitelný a nezničitelný

$$\sum Q = \text{konst.}$$

Zákon superpozice

⊕ při současném působení několika nábojů je účinek každého náboje týž, jako by náboj působil sám

Zákon invariantnosti náboje

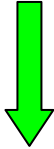
⊕ náboj je při všech transformacích vztažné soustavy invariantní

Zákon o kvantování náboje

⊕ všechny náboje - kladné i záporné - jsou celistvými násobky dále nedělitelného elementárního náboje ($e = 1,602 \cdot 10^{-19} \text{ C}$)

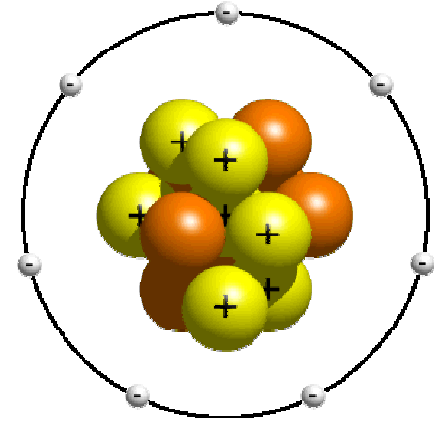
Elektrina a magnetismus

Elektrický náboj



Atomy

Klidová hmotnost



Proton:

$$m_p = 1,67265 \cdot 10^{-27} \text{ kg} \quad \rightarrow \quad Q = e = 1,602 \cdot 10^{-19} \text{ C}$$

Neutron:

$$m_n = 1,67495 \cdot 10^{-27} \text{ kg}$$

Elektron:

$$m_e = 9,10953 \cdot 10^{-31} \text{ kg} \quad \rightarrow \quad Q = -e = -1,602 \cdot 10^{-19} \text{ C}$$

⊕ v 1 kg elektricky neutrální látky je obsaženo přibližně $5 \cdot 10^{27}$ kladného i záporného náboje

Elektrostatické pole

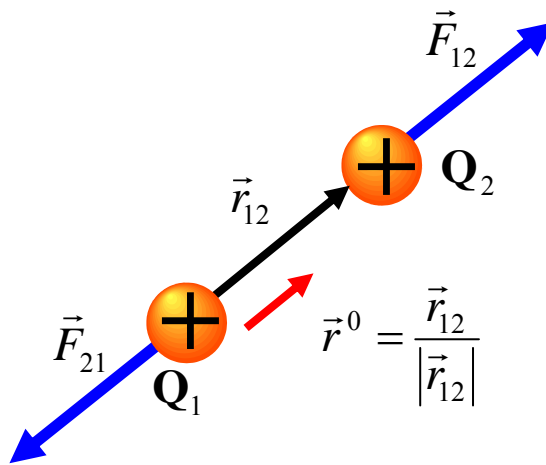
Coulombův zákon

$$\vec{F}_{12} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_1 Q_2}{r_{12}^2} \vec{r}^0$$

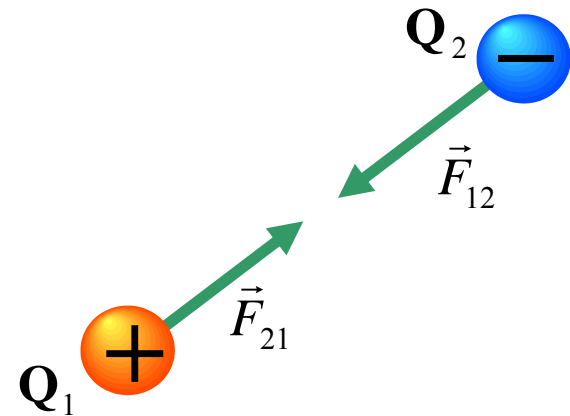


⊕ elektrostatická síla, kterou na sebe působí ve vakuu dva bodové náboje Q_1 a Q_2

permitivita vakua: $\epsilon_0 = 8,854 \cdot 10^{-12} \text{ F/m}$



odpudivá síla



přitažlivá síla

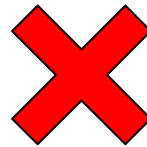
Elektrostatické pole



Coulombův zákon

$$\vec{F}_{12} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_1 Q_2}{r_{12}^3} \vec{r}_{12}$$

- ⊖ přitažlivá nebo odpudivá
- ⊖ klesá s faktorem $1/r^2$
- ⊖ velmi silné působení
- ⊖ důležité působení v malých měřítcích
- ⊖ neumožňuje shlukovat náboje stejného znaménka a tak vytvářet silné působení



Newtonův zákon

$$\vec{F}_{12} = -\kappa \frac{m_1 m_2}{r_{12}^3} \vec{r}_{12}$$

- ⊖ vždy přitažlivá
- ⊖ klesá s faktorem $1/r^2$
- ⊖ velmi slabé působení
- ⊖ důležitá ve velkých měřítcích
- ⊖ umožňuje shlukovat velkou hmotu

Elektrostatické pole

- ⊕ **Příklad:** (porovnání gravitační a elektrostatické síly mezi protonem a elektronem)

gravitační konstanta: $\kappa = 6,67 \cdot 10^{-11} \text{ N m}^2 / \text{kg}^2$, $\epsilon_0 = 8,854 \cdot 10^{-12} \text{ F/m}$

proton: $m_p = 1,672 \cdot 10^{-27} \text{ kg}$, $Q_p = e = 1,6 \cdot 10^{-19} \text{ C}$.

elektron: $m_e = 9,109 \cdot 10^{-31} \text{ kg}$, $Q_e = -e = -1,6 \cdot 10^{-19} \text{ C}$.

$$F_g = \kappa \frac{m_p m_e}{r^2}, \quad F_e = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_p Q_e}{r^2} \quad \longrightarrow \quad \left| \frac{F_e}{F_g} \right| = \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 \kappa m_p m_e} \doteq 2,10^{39}$$

- ⊕ **Příklad:** (elektrostatická síla mezi dvěma náboji $Q = 1 \text{ C}$ ve vzdálenosti $r = 1 \text{ km}$)

$$F_e = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q^2}{r^2} = 8,99 \text{ kN}$$

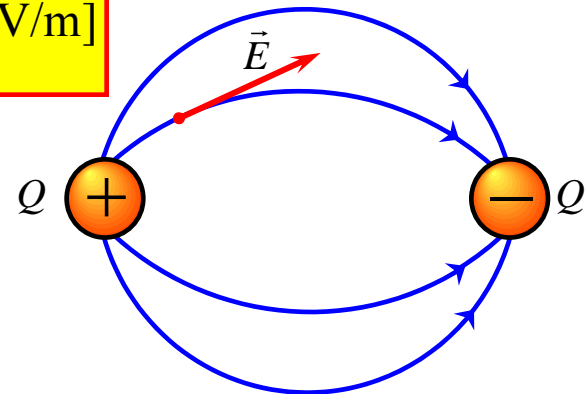
Elektrostatická síla je ve srovnání se silou gravitační mnohonásobně větší

Elektrostatické pole

Intenzita elektrického pole

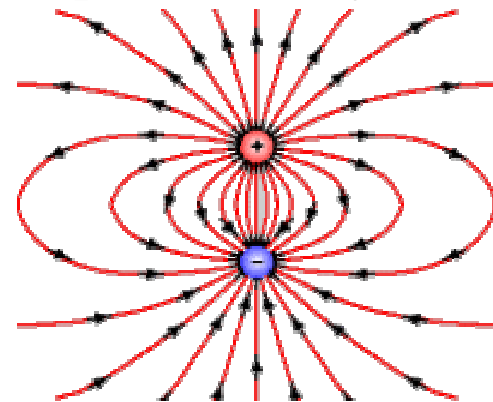
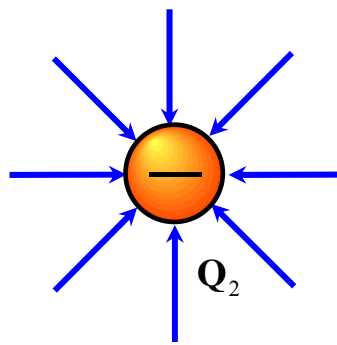
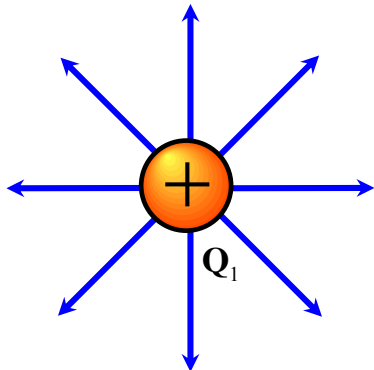
$$\vec{E} = \frac{\vec{F}}{Q} \quad [\text{V/m}]$$

⊕ **elektrostatické silové pole** je vektorové pole charakterizované tzv. **intenzitou pole** (intenzitou síly):



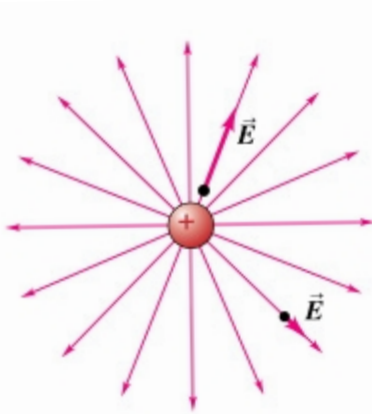
⊕ **Siločáry elektrostatického pole:**

- tečna v daném bodě má **směr vektoru intenzity pole**
- tyto křivky se vzájemně neprotínají
- můžeme pomocí nich graficky znázornit velikost intenzity pole
- siločáry vycházejí z kladného náboje a končí v záporném náboji

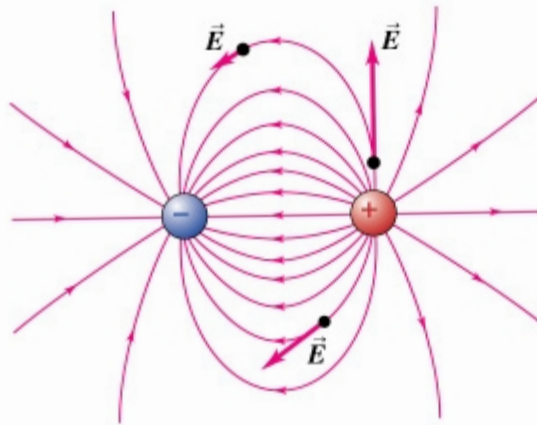


Elektrostatické pole

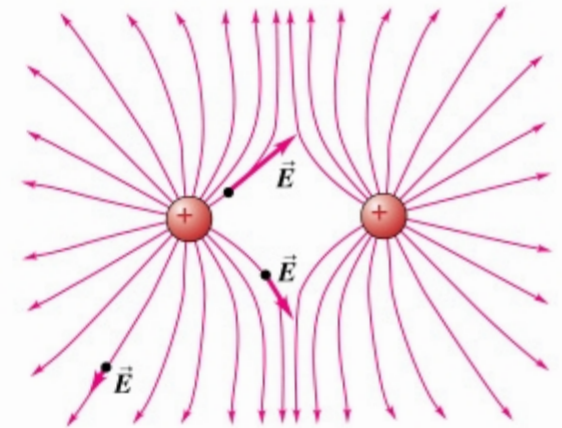
Intenzita elektrického pole - příklady



osamocenný náboj



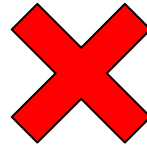
elektrický dipól



souhlasné náboje

Elektrostatické pole

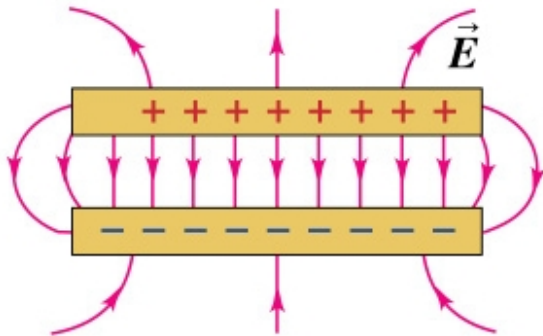
homogenní
elektrické pole



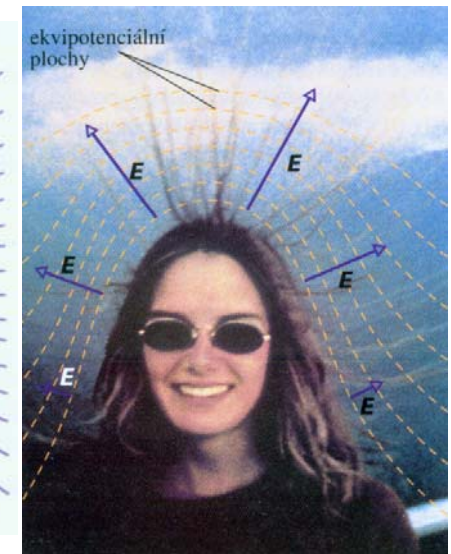
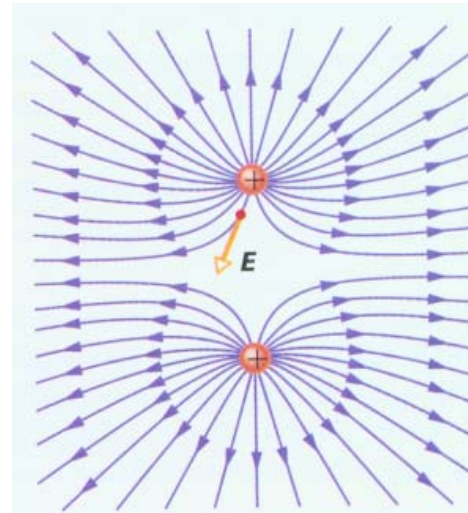
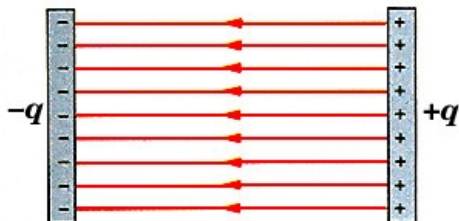
nehomogenní
elektrické pole

$$E(\vec{r}) = \text{konst.}$$

$$E(\vec{r}) \neq \text{konst.}$$

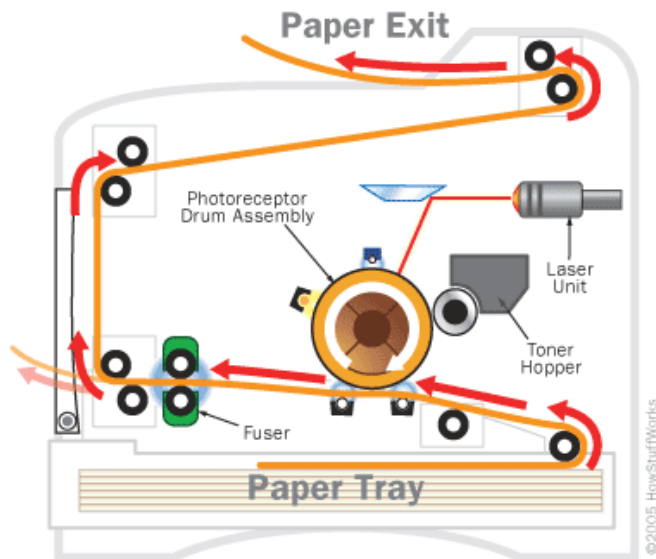
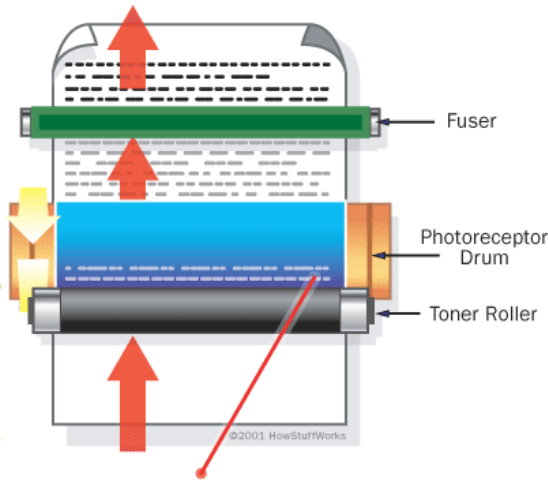


deskový kondenzátor



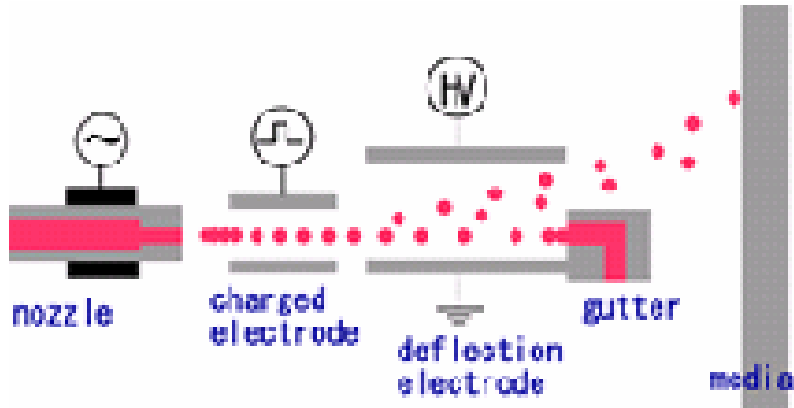
Elektrostatické pole

⊕ **Příklad:** (laserová tiskárna – elektrostatický princip nanášení toneru)



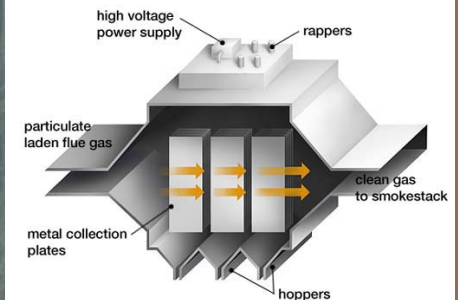
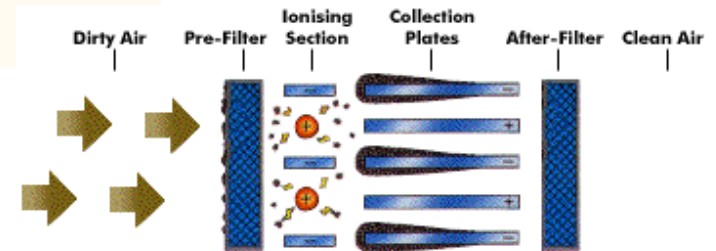
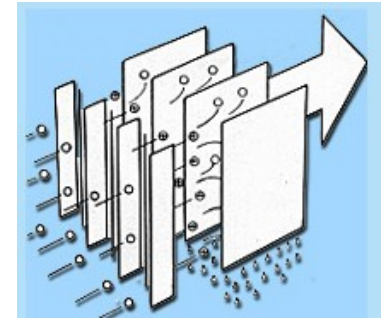
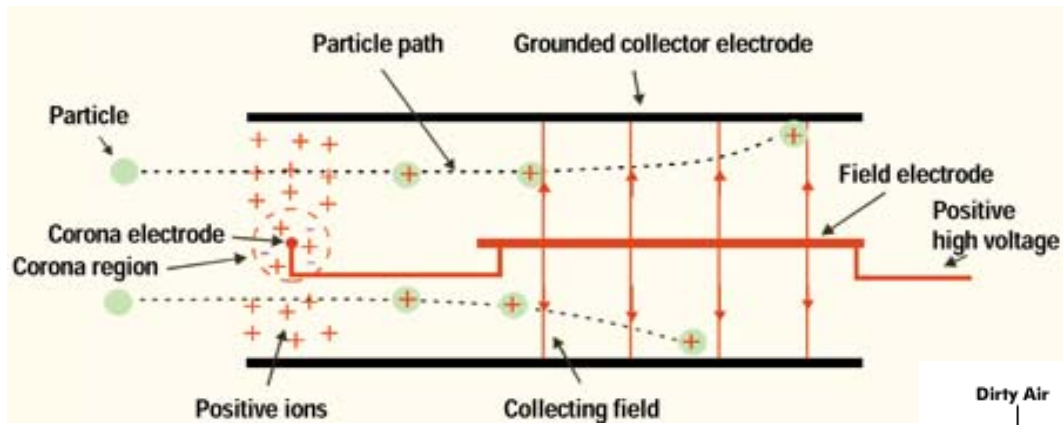
Elektrostatické pole

- ⊕ **Příklad:** (inkoustová tiskárna – elektrostatický princip nanášení inkoustu)



Elektrostatické pole

⊕ **Příklad:** (elektrostatický odlučovač popílků, čističe vzduchu)



Elektrostatické pole

⊕ **Příklad:** (pohyb nabité částice v elektrostatickém homogenním poli)

$$m\vec{a} = \vec{G} + \vec{F}_e$$

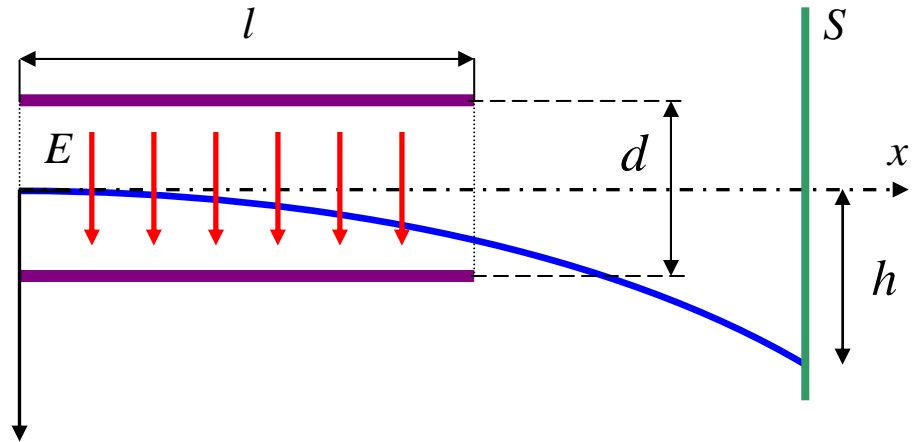
$$G = mg$$

$$F_e = QE = \frac{QU}{d}$$



v_0

y



$$ma_x = m \frac{dv_x}{dt} = m \frac{d^2x}{dt^2} = 0$$

$$ma_y = m \frac{dv_y}{dt} = m \frac{d^2y}{dt^2} = mg \pm \frac{QU}{d}$$

$$v_x = v_0$$

$$x = v_0 t$$

$$t_l = l/v_0$$

$$v_{yl} = v_y(t_l)$$

$$y_l = y(t_l)$$

$$v_y = \left(g \pm \frac{QU}{md} \right) t \quad y = \left(g \pm \frac{QU}{md} \right) \frac{t^2}{2}$$

$$m \frac{d^2h}{dt^2} = mg \quad h = y_l + v_{yl} t_r + \frac{1}{2} g t_r^2$$

Elektrostatické pole

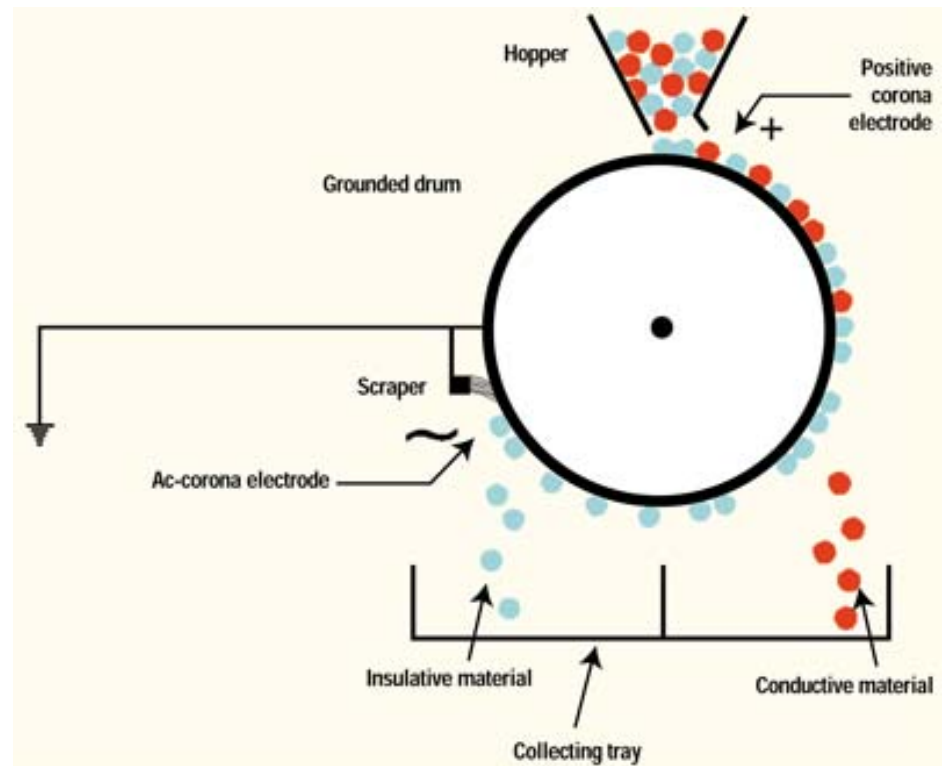
⊕ **Příklad:** (elektrostatický odlučovač částic různých látek)

Material A

Asbestos
Coal
Coal
Copper ore
Coke
Diamonds
Feldspar
Fly ash
Iron
Kaolin
Limestone
Nickel
Zirconium
Barley, rice
Cocoa beans
Cotton seeds
Grain
Nut meat
Photographic film
Polyvinyl

Material B

Silicates
Pyrite
Shale
Silicates
Iron
Silicates
Quartz
Carbon
Silicates
Iron contamination
Silicates
Copper ore
Sand
Rodent excrement
Shells
Stems
Garlic seeds
Shells
Paper
Polyester



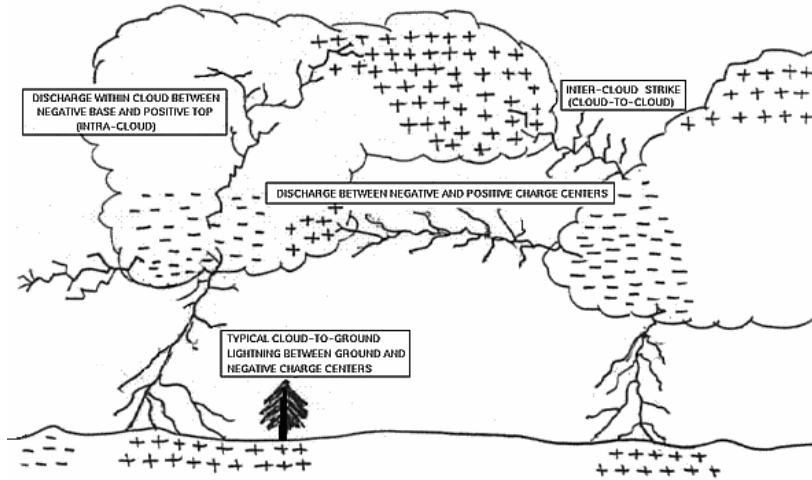
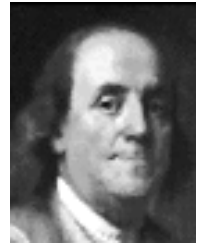
Elektrostatické pole

- ⊕ **Příklad:** (elektrostatické nanášení různých látek – barvy, apod.)



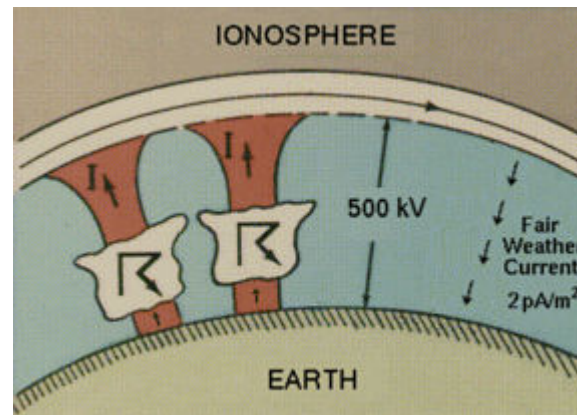
Elektrostatické pole

⊕ **Příklad:** (blesk – elektrostatický výboj)



elektrický průraz vzduchu

$$E \geq 3 \cdot 10^6 \text{ V/m}$$

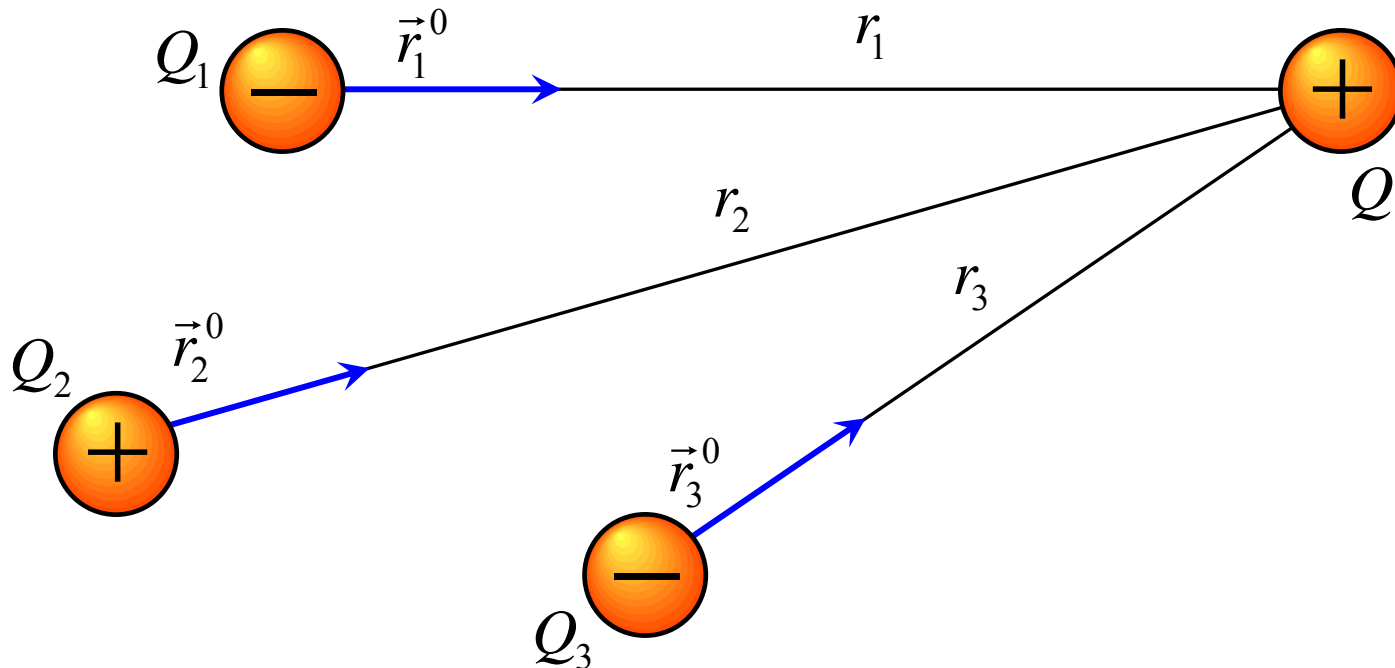


Elektrostatické pole

Pole bodových nábojů

⊕ podle zákona superpozice platí:

$$\vec{E} = \sum_{i=1}^n \vec{E}_i = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^n \frac{Q_i}{r_i^2} \vec{r}_i^0 \quad \longrightarrow \quad \vec{F} = Q\vec{E} = \sum_{i=1}^n \vec{F}_i$$



Elektrostatické pole

Pole spojitě rozložených nábojů

- ⊕ v makroskopických rozměrech nemusíme přihlížet k mikrostruktuře látky a můžeme předpokládat, že náboj je rozložen spojitě s hustotou konečné velikosti, která se spojitě mění v prostoru

objemová hustota náboje:

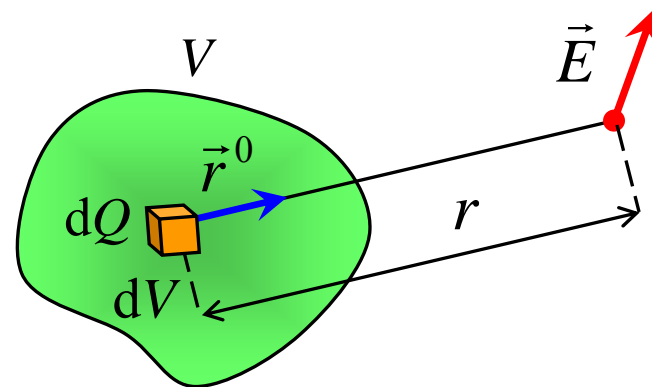
$$\rho = \frac{dQ}{dV}$$

plošná hustota náboje:

$$\sigma = \frac{dQ}{dS}$$

délková hustota náboje:

$$\tau = \frac{dQ}{dl}$$



intenzita pole

$$d\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dQ}{r^2} \vec{r}^0 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\rho dV}{r^2} \vec{r}^0$$



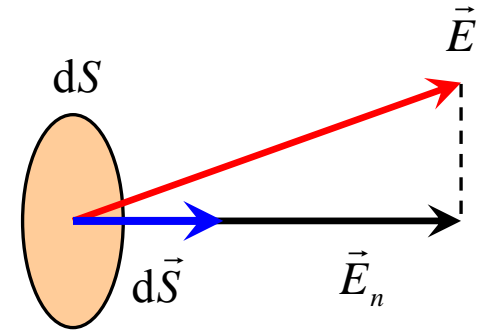
$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint_V \frac{\rho dV}{r^2} \vec{r}^0$$

Elektrostatické pole

Tok N vektoru intenzity plochou dS

$$dN = \vec{E} d\vec{S} = E dS \cdot \cos(\vec{E}, d\vec{S}) = E dS_n = E_n dS$$

- uzavřená plocha, uvnitř s náboji

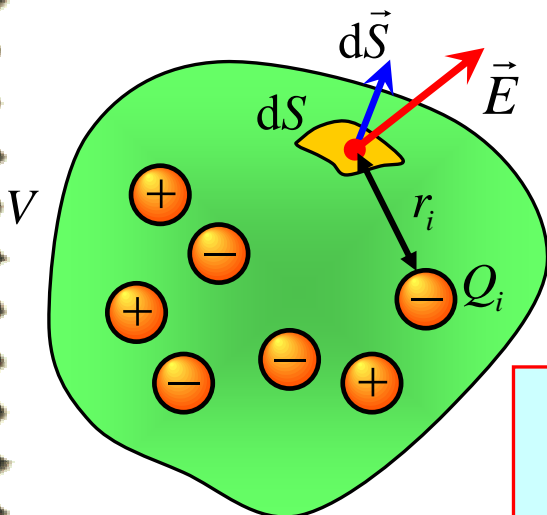


$$\vec{E} = \sum \vec{E}_i = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^n \frac{Q_i}{r_i^2} \vec{r}_i^o$$

$$N = \oiint_S \vec{E} d\vec{S} = \oiint_S \sum \vec{E}_i d\vec{S} = \oiint_S \sum E_i dS_n$$

$$dS_n = r_i^2 d\Omega$$

celkový tok



$$N = \oiint_S E_i dS_n = \int_0^{4\pi} \sum \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_i}{r_i^2} r_i^2 d\Omega = \sum \frac{Q_i}{4\pi\epsilon_0} \int_0^{4\pi} d\Omega = \frac{\sum Q_i}{\epsilon_0}$$

Gaussova věta elektrostatiky:

$$N = \oiint_S \vec{E} d\vec{S} = \frac{\sum_{i=1}^n Q_i}{\epsilon_0}$$

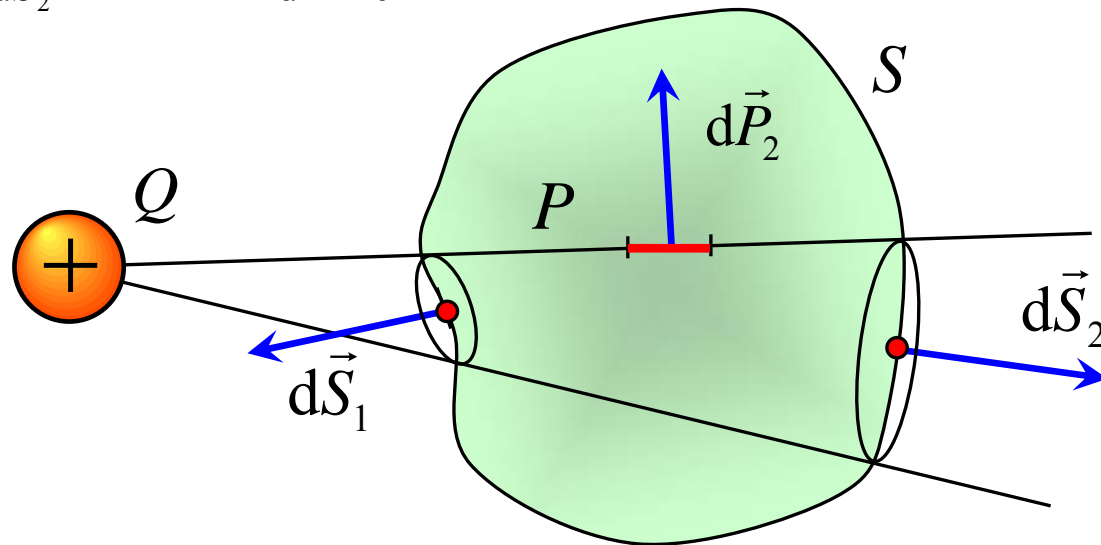


Elektrostatické pole

náboje umístěné vně
plochy neovlivní tok
vektoru plochou

$$\vec{E}d\vec{S}_1 = -\vec{E}d\vec{S}_2$$

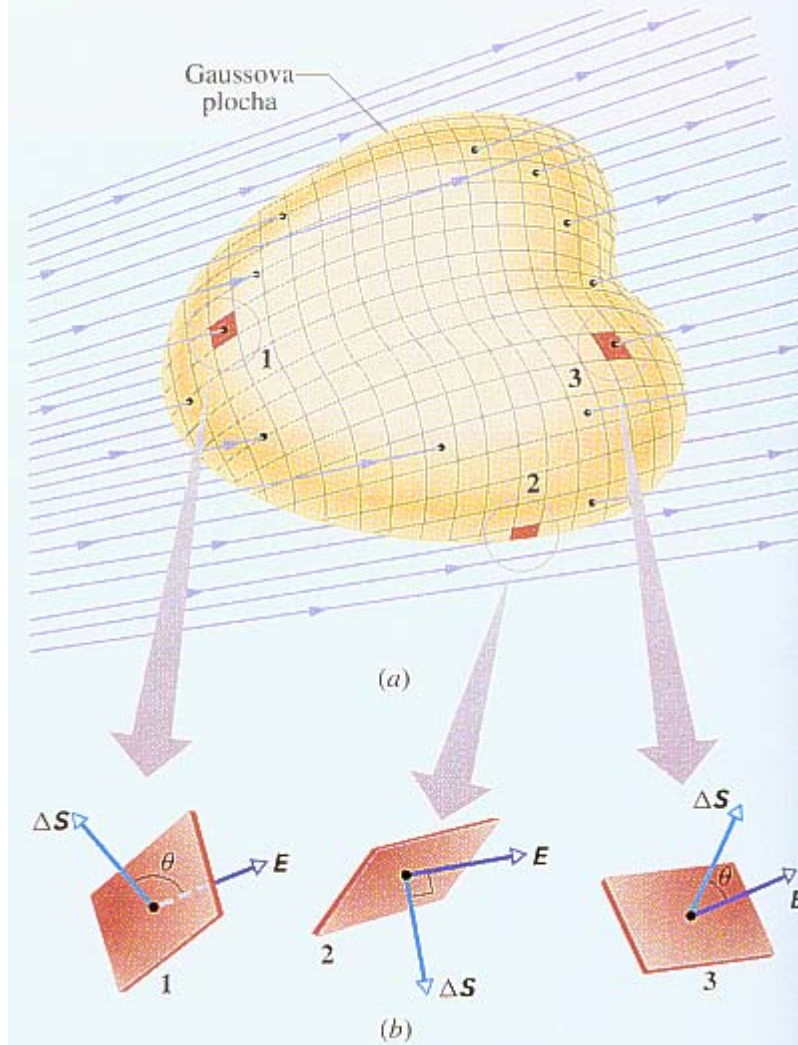
$$\vec{E}d\vec{P} = 0$$



$$N = \oiint_S \vec{E}d\vec{S} = \oiint_{S_1} \vec{E}d\vec{S} + \oiint_P \vec{E}d\vec{S} + \oiint_{S_2} \vec{E}d\vec{S} = 0$$

Elektrostatické pole

Gaussova věta v diferenciálním tvaru:



$$Q = \iiint \rho dV$$



$$\oint_S \vec{E} d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \iiint_V \rho dV$$



$$\oint_S \vec{E} d\vec{S} = \iiint_V \operatorname{div} \vec{E} dV = \frac{1}{\epsilon_0} \iiint_V \rho dV$$



$$\operatorname{div} \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0}$$

Gaussova věta umožňuje v některých případech určit jednoduše intenzitu

Elektrostatické pole

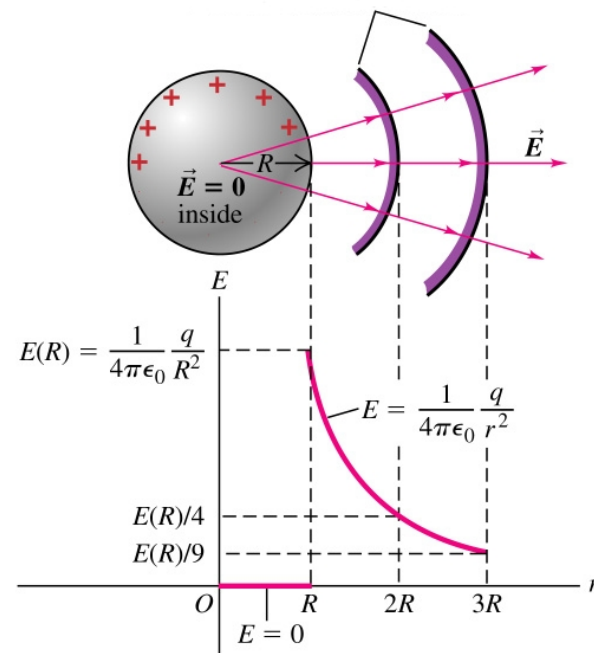
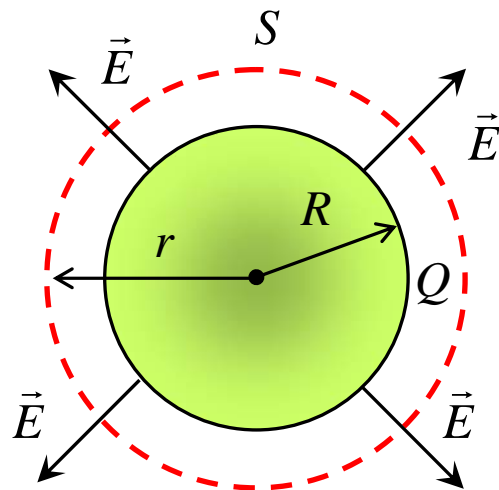
Φ Příklad: (výpočet intenzity rovnoměrně nabité kulové plochy)

$$r > R$$

$$\frac{Q}{\epsilon_0} = \oiint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \oiint_S E \, dS = E \oiint_S dS = ES = E \cdot 4\pi r^2 \quad \longrightarrow \quad E = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

$$r < R$$

$$Q = 0 \quad \longrightarrow \quad E = 0$$



Elektrostatické pole

⊕ **Příklad:** (výpočet intenzity rovnoměrně nabité koule)

$$\rho = \frac{Q}{V} = \frac{Q}{\frac{4}{3}\pi R^3}$$

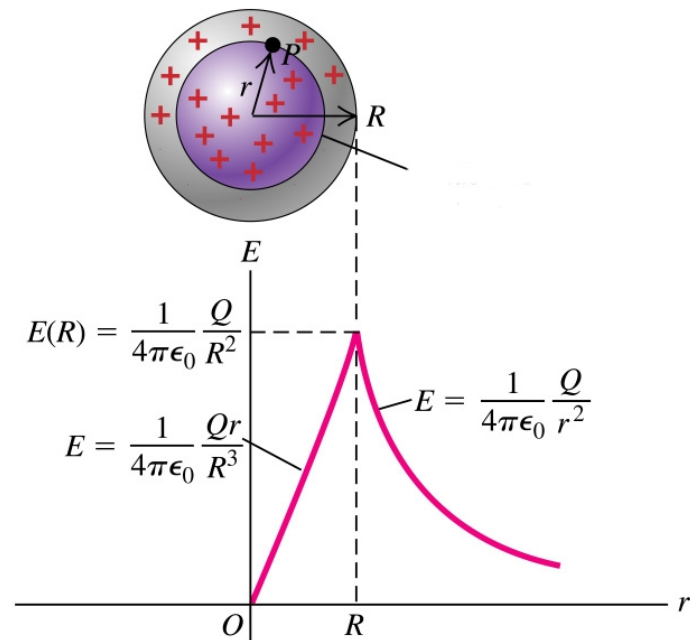
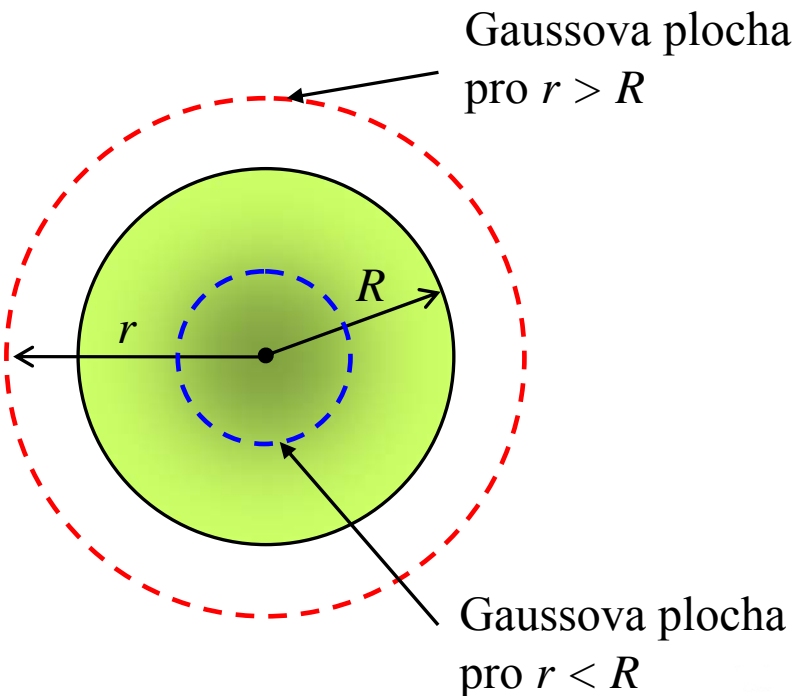
$r > R$ $\sum Q = \rho \frac{4}{3}\pi r^3 = Q \frac{r^3}{R^3}$

$$\frac{\sum Q}{\epsilon_0} = \oiint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = E \cdot 4\pi r^2$$

$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R^3} r$$

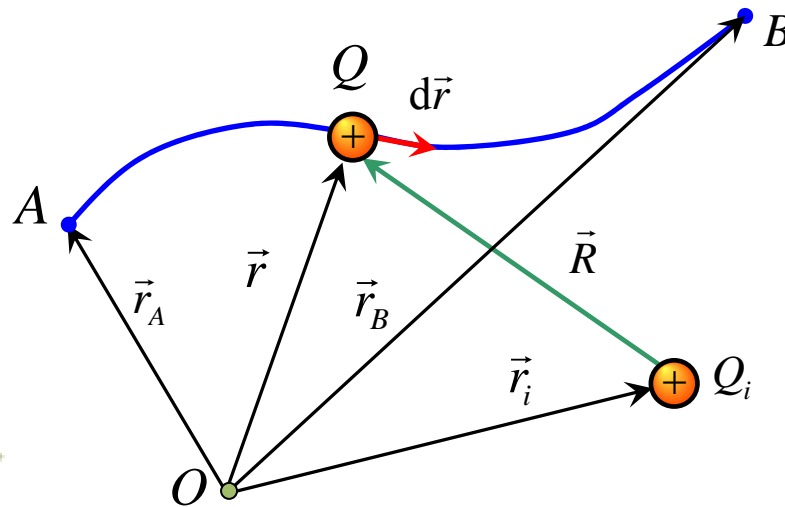
$r < R$ $\frac{\sum Q}{\epsilon_0} = 4\pi r^2 E$

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



Elektrostatické pole

Práce v elektrostatickém poli:



$$\delta A = \vec{F} d\vec{r} = Q\vec{E}d\vec{r}$$



$$A = Q \int_{\vec{r}_A}^{\vec{r}_B} \vec{E} d\vec{r}$$

$$\vec{E}(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_i}{|\vec{r} - \vec{r}_i|^3} (\vec{r} - \vec{r}_i) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_i}{|\vec{R}|^3} \vec{R}$$



$$A = \frac{QQ_i}{4\pi\epsilon_0} \int_{\vec{R}_1}^{\vec{R}_2} \frac{\vec{R} d\vec{R}}{|\vec{R}|^3} = \frac{QQ_i}{4\pi\epsilon_0} \int_{R_1}^{\vec{R}_2} \frac{dR}{R^2} = \frac{QQ_i}{4\pi\epsilon_0} \left[-\frac{1}{R} \right]_{R_1}^{R_2} = \frac{QQ_i}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right)$$

Elektrostatické pole

Potenciální energie v elektrostatickém poli:

$$dW_p = -\delta A$$

⊕ změna potenciální energie bodového náboje Q nacházejícího se v elektrostatickém poli je rovna záporně vzaté práci vykonané silami elektrostatického pole při malém přemístění bodového náboje Q v elektrostatickém poli

$$\Delta W_p = -A \quad \longrightarrow \quad W_2 - W_1 = \frac{QQ_i}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{R_2} - \frac{1}{R_1} \right)$$

$$R_i \rightarrow \infty, W_p \rightarrow 0$$

$$W_p = -\int_{\infty}^R \vec{F} d\vec{R}$$

$$W_p = Q \frac{Q_i}{4\pi\epsilon_0 R_i}$$

potenciální energie částice nesoucí náboj Q v poli vytvořeném nábojem Q_i

$$W_p = \sum_{i=1}^n W_{pi} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^n \frac{Q_i}{R_i}$$

výsledná potenciální energie částice

Elektrostatické pole

Potenciál elektrostatického pole:

$$\varphi = \frac{W_P}{Q} \quad [\text{V}]$$

⊕ **potenciál** elektrostatického pole v daném bodě prostoru definujeme jako podíl potenciální energie náboje umístěného v tomto bodě a velikosti tohoto náboje

bodové náboje

$$\varphi = \sum_{i=1}^n \varphi_i \quad \longrightarrow \quad \varphi_i = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_i}{R_i} \quad \longrightarrow \quad \varphi = -\int_{\infty}^R \vec{E} d\vec{R}$$

spojitě prostorově rozložené náboje

$$\varphi = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint_V \frac{\rho dV}{r}$$

$$dA = -dW_P$$

$$dA = \vec{F} d\vec{r} = Q\vec{E} d\vec{r}$$

$$dW_P = Qd\varphi$$

$$d\varphi = \text{grad} \varphi d\vec{r}$$



$$\vec{E} = -\text{grad} \varphi$$

$$\text{rot} \vec{E} = -\text{rot} \text{grad} \varphi = \vec{0}$$

elektrostatické pole je nevírové

Elektrostatické pole

ekvipotenciální plochy

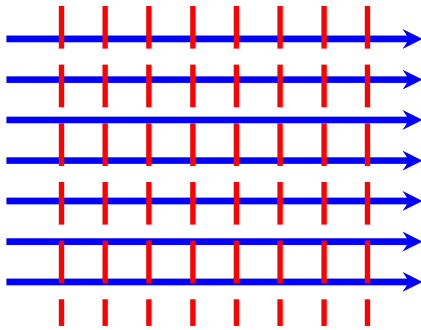
$$\varphi(x, y, z) = \text{konst.}$$



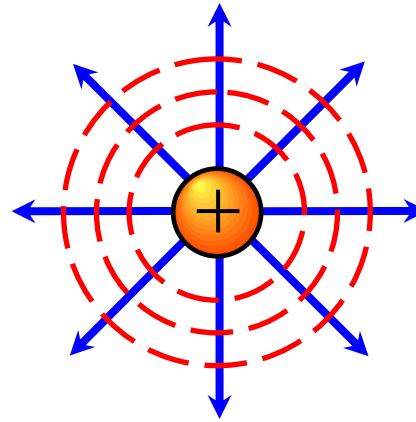
$$\vec{E}d\vec{r} = 0$$

$$d\vec{r} \perp \vec{E}$$

⊕ plochy konstantního potenciálu jsou **kolmé na siločáry**



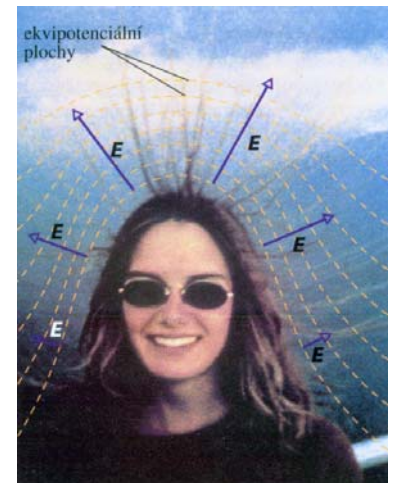
homogenní pole



elektrické napětí

$$U_{12} = \varphi_1 - \varphi_2 = \int_1^2 \vec{E}d\vec{r} \quad [\text{V}]$$

⊕ **potenciální rozdíl** mezi dvěma místy v elektrickém poli



Elektrostatické pole

Poissonova rovnice

$$\underbrace{\operatorname{div} \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0} \quad \vec{E} = -\operatorname{grad} \varphi}_{\text{Poissonova rovnice}}$$

rovnice pro potenciál elektrického pole při daných okrajových podmínkách

$$\rightarrow \operatorname{div}(-\operatorname{grad} \varphi) = -\Delta \varphi = \frac{\rho}{\epsilon_0} \rightarrow \varphi(x, y, z)$$



Laplaceova rovnice

⊕ v případě, že hustota volných nábojů ρ je rovna nule

$$\rho = 0$$



$$\Delta \varphi = \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \varphi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \varphi}{\partial z^2} = 0$$

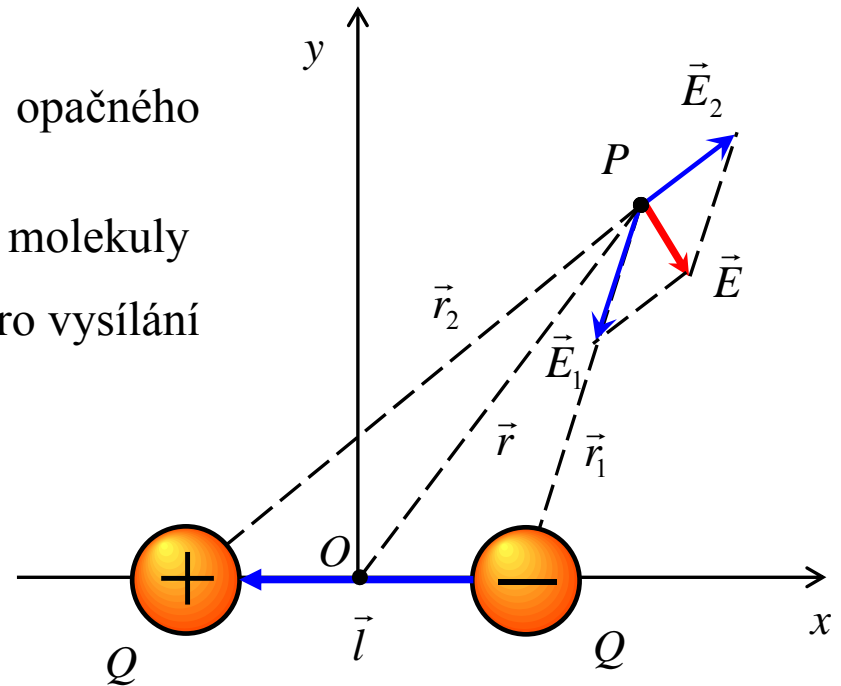
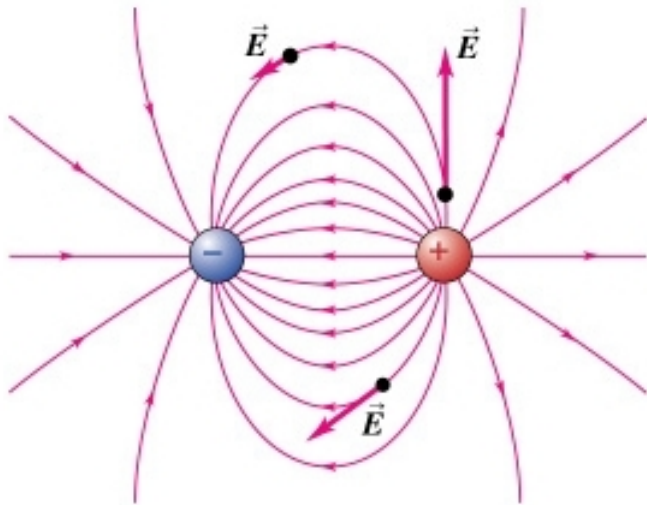
Elektrostatické pole

Elektrický dipól

- ⊕ tvořený dvěma stejnými náboji opačného znaménka
- ⊕ elektrický dipól tvoří např. některé molekuly
- ⊕ elektrickým dipólem jsou antény pro vysílání elektromagnetických vln

dipólový moment

$$\vec{p} = Q\vec{l}$$



$$\varphi = \frac{Ql \cos \alpha}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{p} \cdot \vec{r}}{r^3}$$

$$\vec{E} = -\text{grad } \varphi = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{3(\vec{p} \cdot \vec{r})\vec{r}}{r^5} - \frac{\vec{p}}{r^3} \right)$$

Elektrostatické pole

Silové působení pole na elektrický dipól

moment síly

$$\vec{M} = \vec{l} \times Q\vec{E} = \vec{p} \times \vec{E}$$

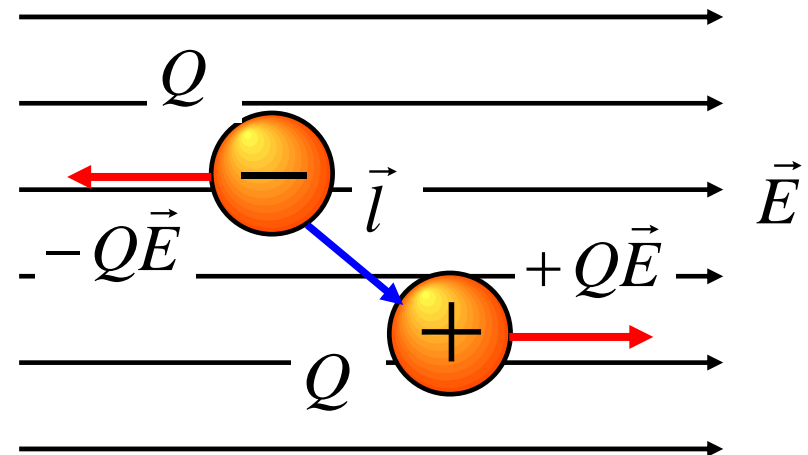
nehomogenní pole

⊕ vzniká ještě posuvná síla:

$$\vec{F}_p = Q\Delta\vec{E}$$

$$\vec{F}_p = (\vec{p} \cdot \nabla)\vec{E}$$

homogenní pole

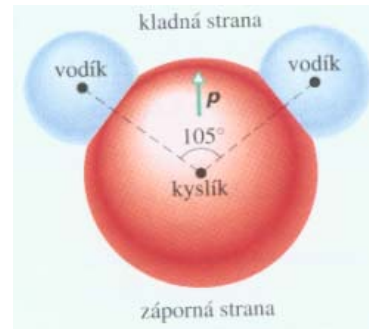


dipól se stáčí do směru působícího elektrického pole a v nehomogenním poli se posouvá

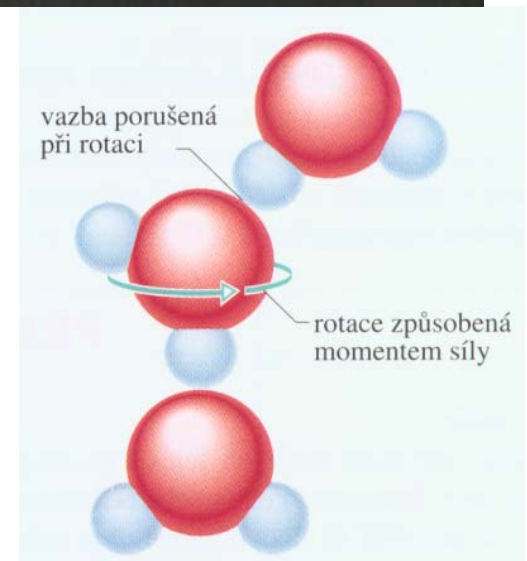
Elektrostatické pole

⊕ **Příklad:** (dipól v elektrickém poli – mikrovlnná trouba)

⊕ nesymetrická molekula vody tvoří elektrický dipól



vlivem oscilujícího mikrovlnného pole na rezonanční frekvenci molekul vody se porušují vazby řetězců molekul a uvolněná energie vazeb se mění na teplo (chaotický tepelný pohyb molekul)



Elektrostatické pole

elektrický vodič

- ⊕ volné elektrony ve vodiči se za normálního stavu pohybují chaotickým tepelným pohybem
- ⊕ vodič se jeví jako **elektricky neutrální**
- ⊕ pod vlivem vnějšího elektrického pole se **volné elektrony mohou volně přemísťovat**

dielektrikum

- ⊕ látka, která **neobsahuje volné elektrony**
- ⊕ látka se jeví jako prakticky **elektricky nevodivá (izolant)**
- ⊕ elektricky nabitě částice látky se **nemohou pohybovat na velké vzdálenosti (pouze posunout)**
- ⊕ pod vlivem vnějšího elektrického pole se **vytvoří el.dipóly**

polovodič

- ⊕ krystalické látky s nebo bez určité příměsové látky, která zvyšuje jeho vodivost
- ⊕ za nízkých teplot podobné izolantu
- ⊕ náboje se přemísťují pomocí děrové resp. elektronové vodivosti

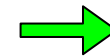
Elektrostatické pole

Elektrické pole ve vodičích

- ⊕ vnější elektrické pole způsobí pohyb volných nábojů dokud nenastane **rovnovážný statický stav** (intenzita vnějšího pole je uvnitř vodiče kompenzována rozložením volných nábojů na povrchu vodiče)

- ⊕ elektrické pole uvnitř vodiče:

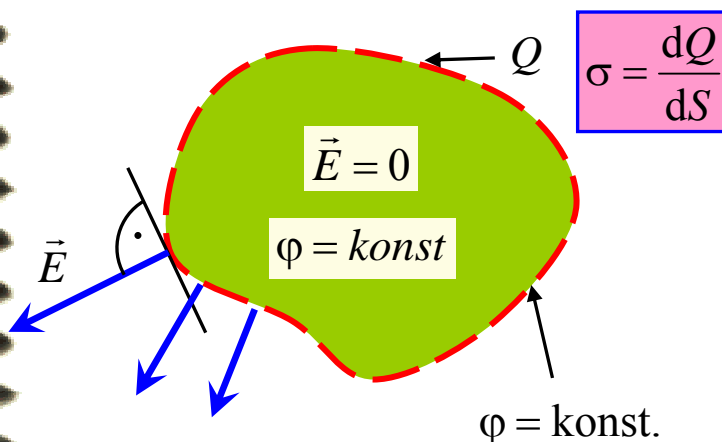
$$\vec{E} = \vec{E}_{in} + \vec{E}_{ext} = \vec{0}$$



$$\varphi = \text{konst.}$$

$$\oiint_S \vec{E} d\vec{S} = \frac{\sum Q_{in}}{\epsilon_0} = 0$$

$$\varphi = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dQ}{r} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_S \frac{\sigma dS}{r}$$



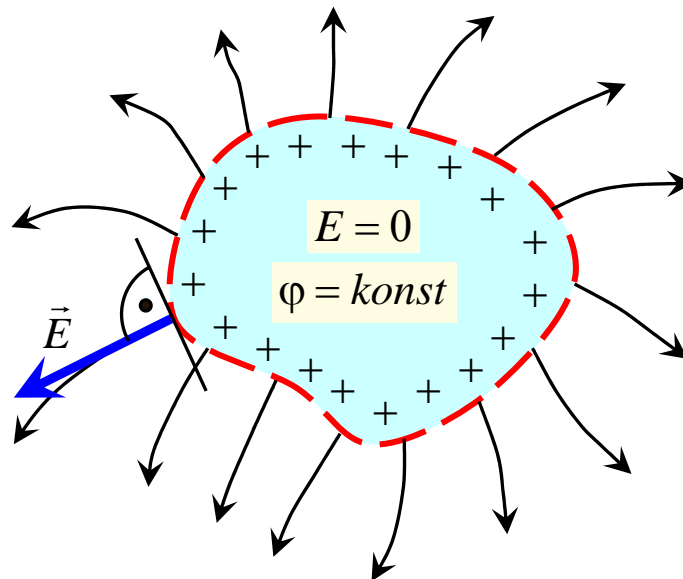
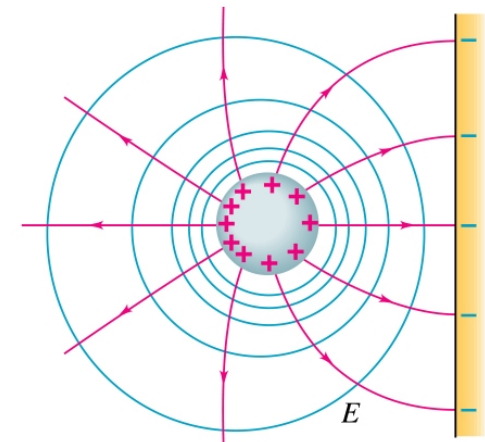
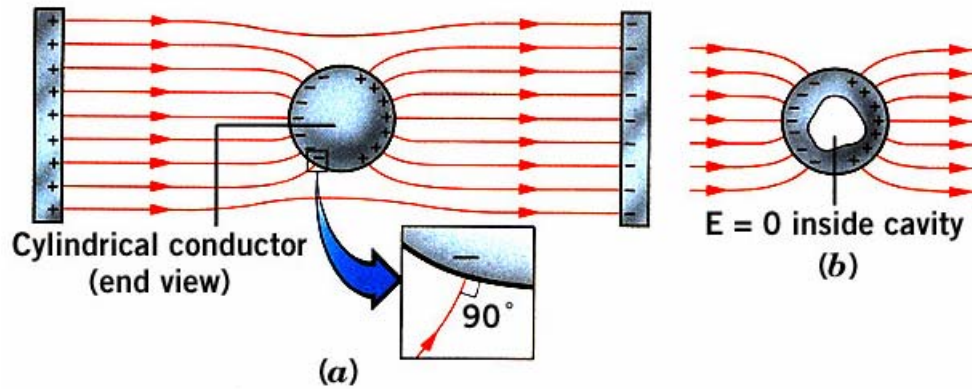
- ⊕ **volný náboj, jímž je vodič nabit, je rozložen na vnějším povrchu vodiče**

- ⊕ **povrch vodiče je v elektrostatickém poli ekvipotenciální plochou**

- ⊕ **směr intenzity vnějšího elektrického pole, které nabitý vodič budí, je kolmý k povrchu vodiče**

Elektrostatické pole

Elektrické pole ve vodičích



pole nabitého vodiče

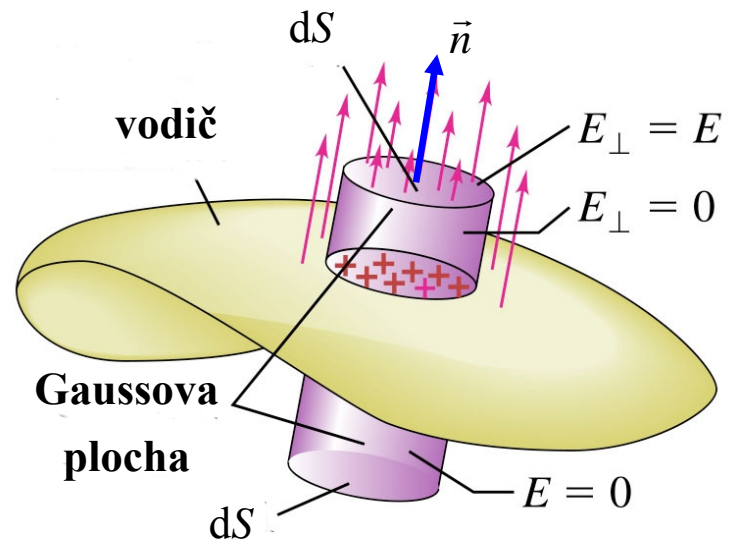
Elektrostatické pole

- ⊕ **Příklad:** (výpočet intenzity na povrchu vodiče nabitého nábojem, který je na povrchu vodiče rozprostřen s plošnou hustotou σ)

$$dN = \vec{E} d\vec{S} = \vec{E} \vec{n} dS$$

$$dN = \frac{dQ}{\epsilon_0} = \frac{\sigma dS}{\epsilon_0}$$

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



Elektrostatické pole

Nabitá rovina

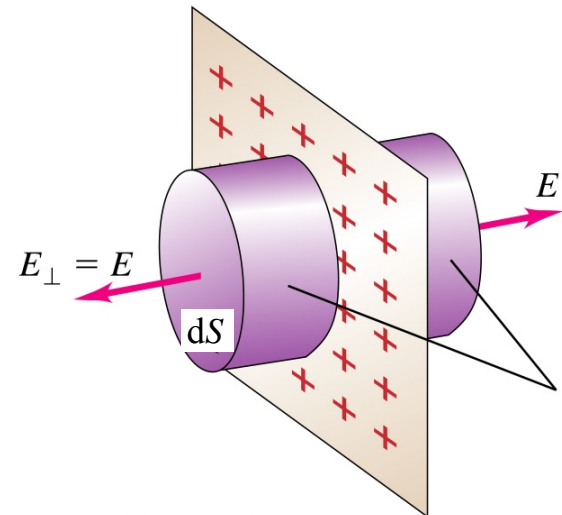
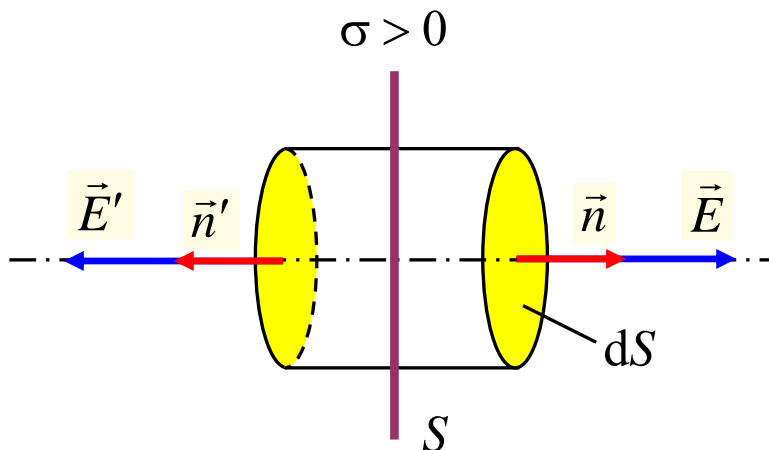
$$\vec{E}' = -\vec{E} \quad \vec{n}' = -\vec{n} \quad \oiint_S \vec{E} d\vec{S} = \frac{\sum Q}{\epsilon_0} = \frac{\sigma S}{\epsilon_0}$$

$$\oiint_S \vec{E} d\vec{S} = ES + ES = 2ES$$



$$\vec{E} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \vec{n} \quad \vec{E}' = -\frac{\sigma}{2\epsilon_0} \vec{n}$$

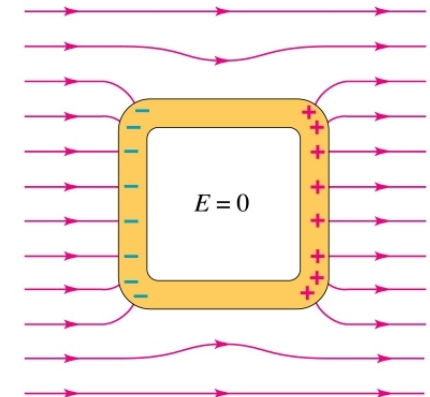
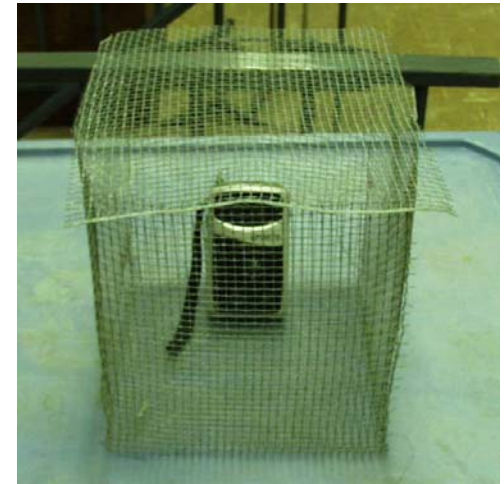
$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$



Elektrostatické pole

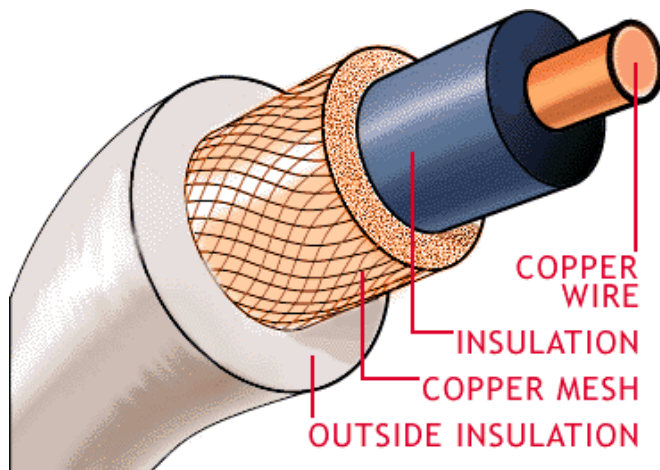
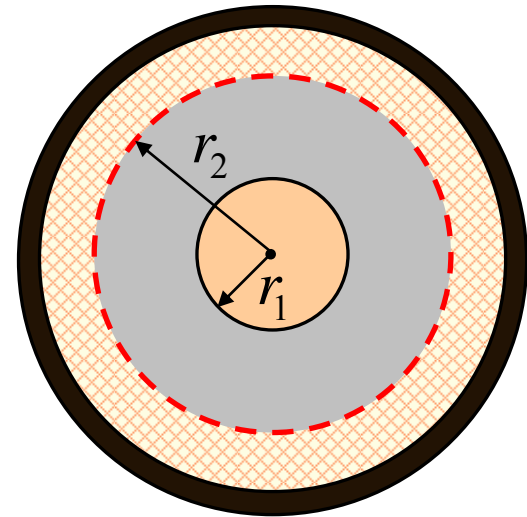
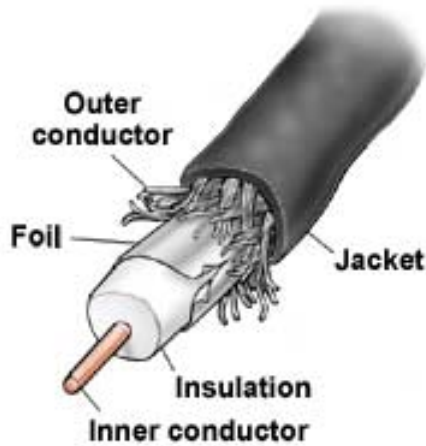
Odstínění vnějšího elmag. pole – Faradayova klec

- ⊕ vnější elektrické pole lze odstínit pomocí vodivého uzavřeného obalu, např. drátěné klece
- ⊕ do uzavřené dutiny poté neproniká elektrické pole



Elektrostatické pole

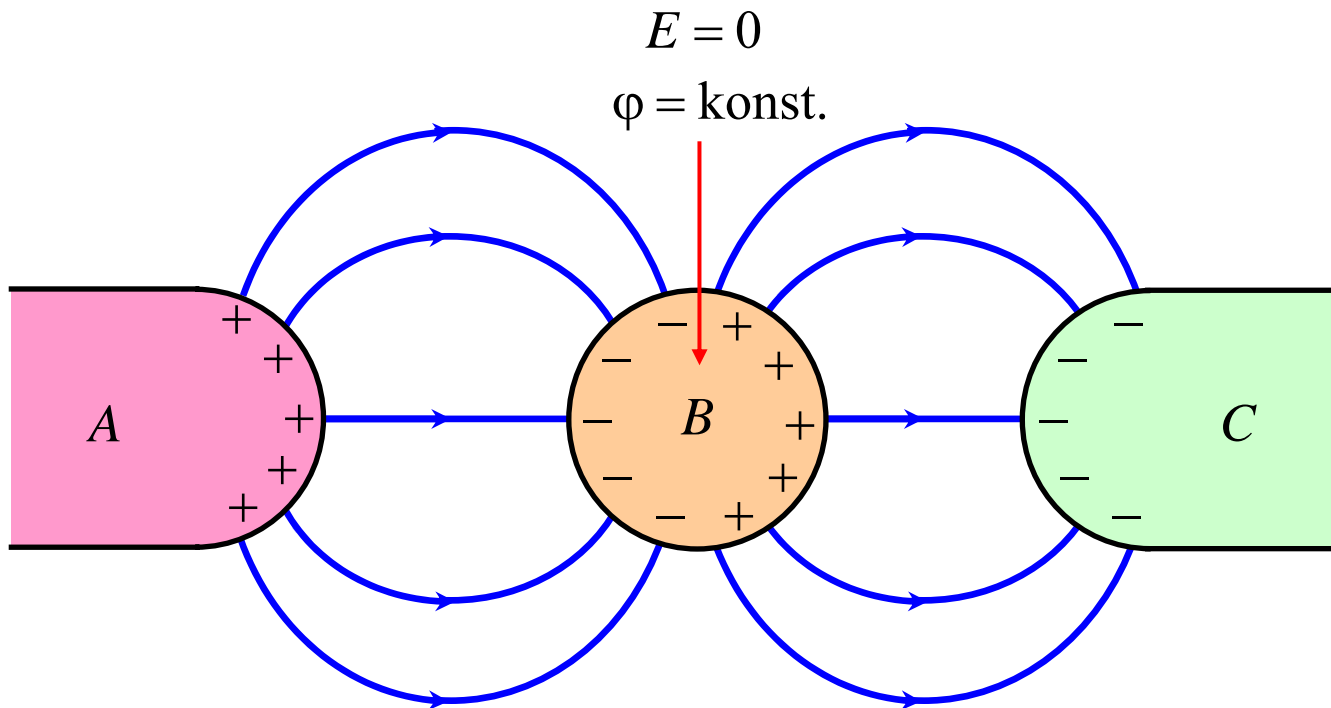
⊕ **Příklad:** (odstínění vnějšího elmag. pole – koaxiální kabel)



Elektrostatické pole

Elektrostatická indukce

- ⊕ při vložení nenabitého (neutrálního) vodiče do elektrostatického pole jiných vodičů se objeví **povrchové rozložení náboje**



Elektrostatické pole

Kapacita vodiče

$$C = \frac{Q}{\varphi} \quad [\text{F}]$$

⊕ **kapacita vodiče** závisí na jeho tvaru a je číselně rovna náboji Q , který změní potenciál vodiče o 1 V

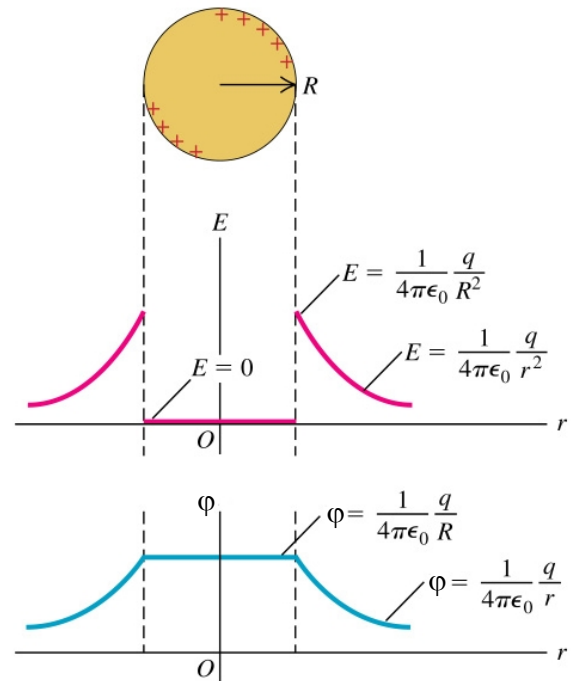
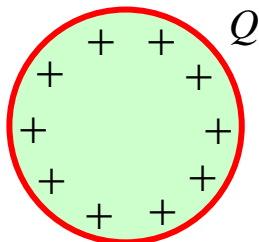
Příklad: (kapacita vodivé koule o poloměru R nabité nábojem Q)

potenciál koule:

$$\varphi = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R}$$

kapacita koule:

$$C = \frac{Q}{\varphi} = 4\pi\epsilon_0 R$$



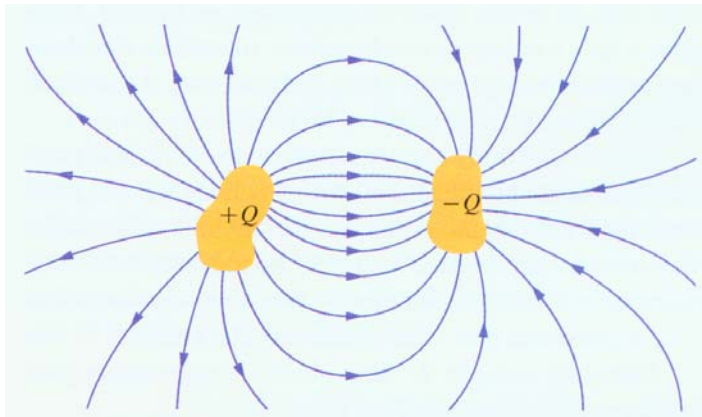
Elektrostatické pole

Kondenzátor

$$C = \frac{Q}{U} > 0$$

$$U = \varphi_1 - \varphi_2$$

- ⊕ **kondenzátor** je soustava dvou opačně nabitých vodičů se stejnou absolutní hodnotou náboje, kdy je elektrické pole soustředěno do prostoru mezi nimi a kdy je vliv jiných elektrických polí zanedbatelný



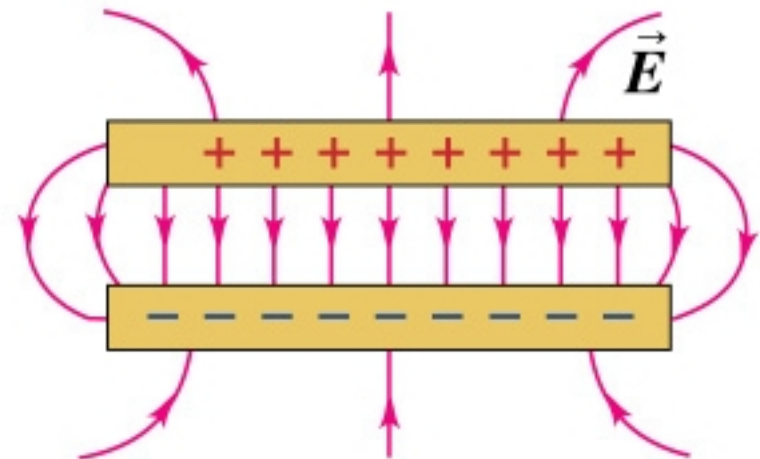
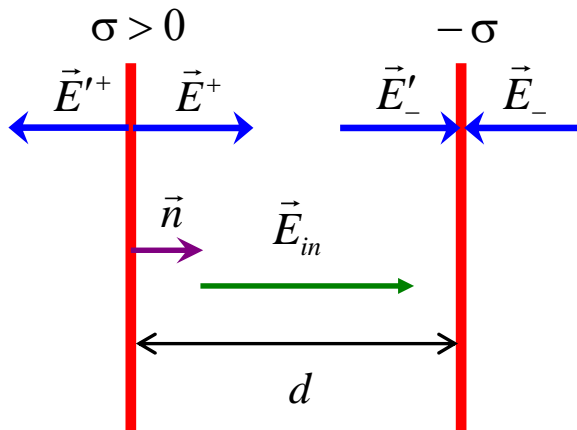
Elektrostatické pole

Deskový kondenzátor

⊕ pole mezi deskami:
$$\vec{E}_{in} = \vec{E}_+ + \vec{E}'_- = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \vec{n} + \left(-\frac{-\sigma}{2\epsilon_0} \vec{n} \right) = \frac{\sigma}{\epsilon_0} \vec{n}$$

⊕ napětí mezi deskami:
$$U = \int_0^d \vec{E}_{in} d\vec{r} = \vec{E}_{in} d = \frac{\sigma}{\epsilon_0} d = \frac{Q}{\epsilon_0 S} d$$

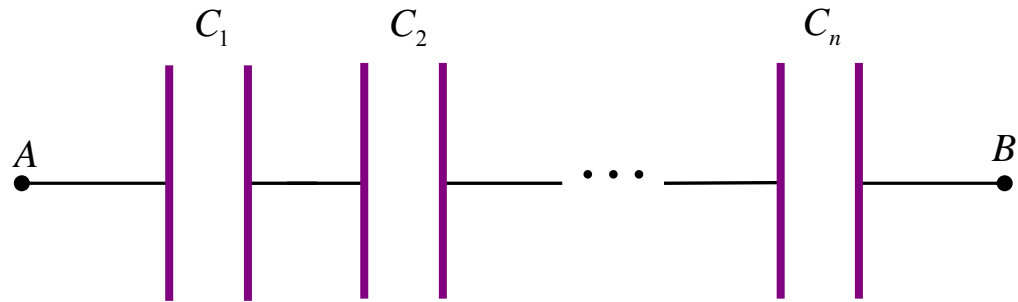
⊕ kapacita kondenzátoru:
$$C = \frac{Q}{U} = \epsilon_0 \frac{S}{d}$$



Elektrostatické pole

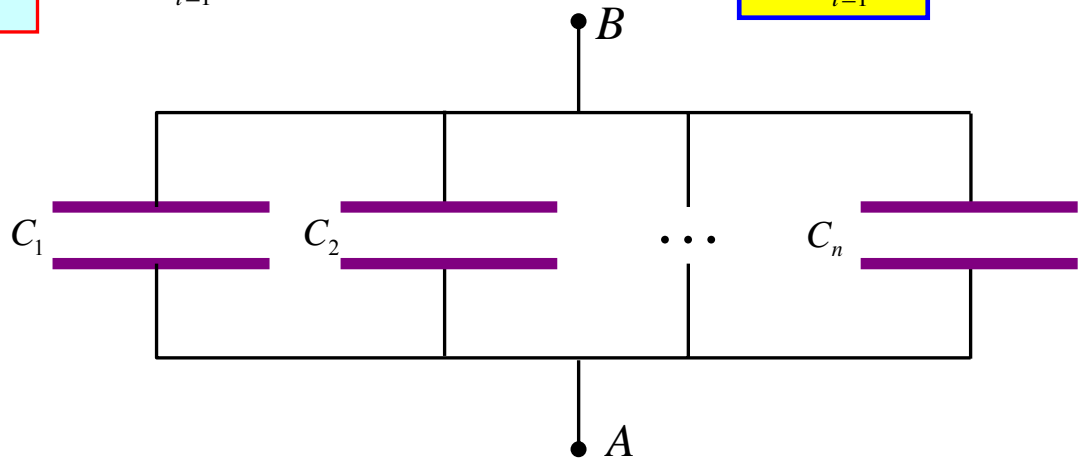
sériové zapojení
kondenzátorů

$$U = \sum_{i=1}^n U_i \quad U_i = \frac{Q}{C_i} \quad \rightarrow \quad \frac{1}{C} = \sum_{i=1}^n \frac{1}{C_i}$$



paralelní zapojení
kondenzátorů

$$Q = \sum_{i=1}^n Q_i \quad Q_i = C_i U \quad \rightarrow \quad C = \sum_{i=1}^n C_i$$



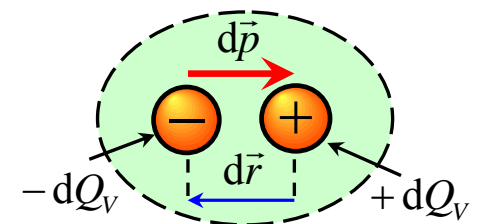
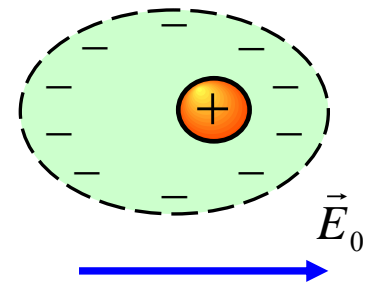
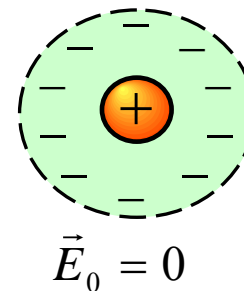
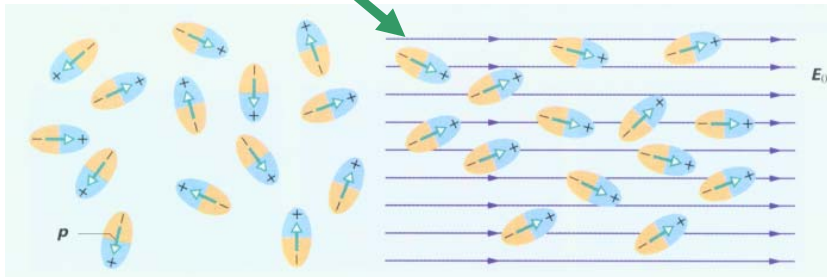
Elektrostatické pole

Elektrostatické pole v dielektriku

- ⊕ uvnitř dielektrika může existovat elektrické pole
- ⊕ dielektrikum neobsahuje volně pohyblivé nabitě částice (náboje jsou vázány v atomech, iontech, molekulách)
- ⊕ při vložení dielektrika do vnějšího elektrického pole se vytvoří elektrické dipóly – dielektrikum se tzv. polarizuje

polarizace dielektrika

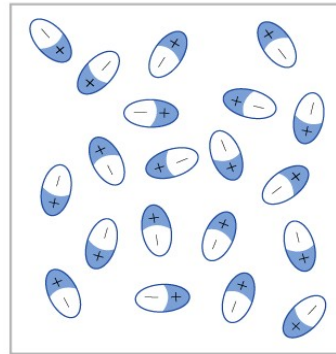
- ⊕ atomová →
- ⊕ iontová
- ⊕ orientační ↙



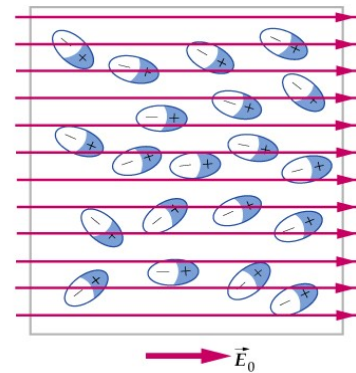
Elektrostatické pole

polarizace dielektrika

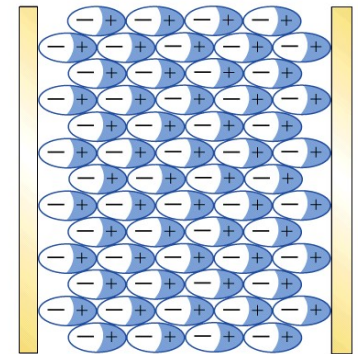
vlivem vnějšího pole dochází ke stáčení el.dipólů látky ve směru pole



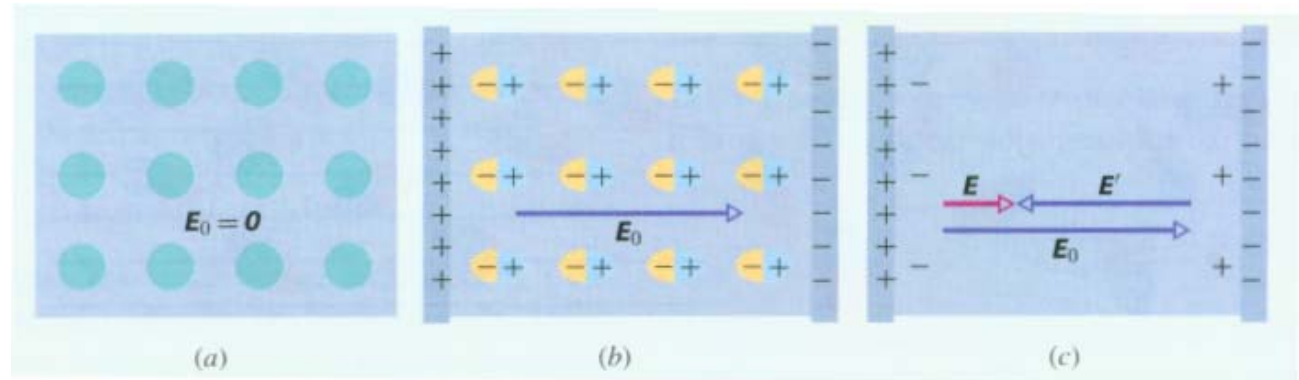
(a)



(b)



$$\vec{E} = \vec{E}_0 + \vec{E}'$$



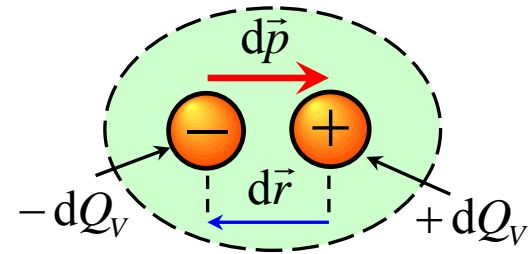
výsledné pole má stejný směr jako pole vnější, ale je zeslabené $E < E_0$

Elektrostatické pole

vektor polarizace

$$\vec{P} = \frac{d\vec{p}}{dV}$$

- ⊕ polarizaci dielektrika lze charakterizovat pomocí vektoru polarizace



- ⊕ dipólový moment objemového elementu dV dielektrika

$$d\vec{p} = dQ_v d\vec{r}$$

$$\vec{P} = \frac{dQ_v d\vec{r}}{dS dr} = \sigma_v d\vec{r}^o, \quad |d\vec{r}^o| = 1$$

dQ_v - vázaný náboj

$$\vec{P} dS = dQ_v d\vec{r}^o \quad \longrightarrow \quad \vec{P} d\vec{S} = dQ_v$$

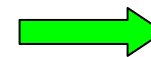
velikost polarizace P je rovna plošné hustotě vázaného náboje na povrchu dielektrika

- ⊕ tok náboje z objemu V plochou S :

$$Q' = \oint_S \vec{P} d\vec{S} = \int_V \text{div} \vec{P} dV$$

- ⊕ v důsledku vnějšího pole vznikne v dielektriku vázaný náboj Q_v :

$$Q_v = -Q' = -\int_V \text{div} \vec{P} dV \quad Q_v = \int_V \rho_v dV$$



$$\rho_v = -\text{div} \vec{P}$$

Elektrostatické pole

Gaussova věta

$$\operatorname{div} \vec{E} = \frac{\rho_c}{\varepsilon_0} = \frac{(\rho + \rho_v)}{\varepsilon_0} = \frac{1}{\varepsilon_0} (\rho - \operatorname{div} \vec{P})$$



$$\operatorname{div} (\varepsilon_0 \vec{E} + \vec{P}) = \operatorname{div} \vec{D} = \rho$$

3. Maxwellova rovnice

vektor elektrické indukce

$$\vec{D} = \varepsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$$

Gaussova věta v dielektriku

$$\oint_S \vec{D} d\vec{S} = \sum Q_i$$

⊕ předpoklad lineární závislosti polarizace na elektrickém poli

$$\vec{P} = \varepsilon_0 \kappa \vec{E}$$

$$\vec{D} = \varepsilon_0 (1 + \kappa) \vec{E} = \varepsilon_0 \varepsilon_r \vec{E} = \varepsilon \vec{E}$$

κ ...dielektrická susceptibilita
 ε_r ...relativní permitivita

Elektrostatické pole

Dielektrikum ve vnějším elektrickém poli

- ⊕ vložíme-li dielektrikum do elektrického pole, dojde k zeslabení el.pole, avšak elektrická indukce D zůstane stejná

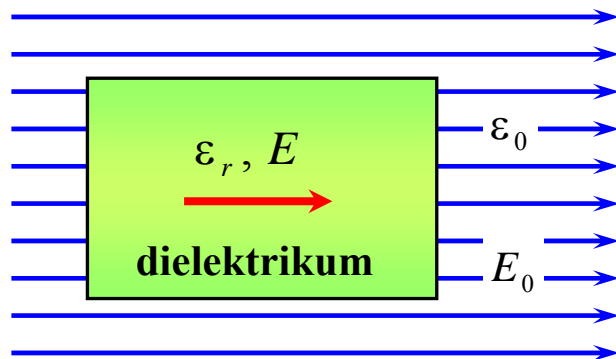
$$D_o = D$$



$$\epsilon_o E_o = \epsilon_o \epsilon_r E$$



$$E = \frac{E_o}{\epsilon_r}$$



$\epsilon = \epsilon_o \epsilon_r$...absolutní permitivita

všechny vztahy platné pro pole ve vakuu platí i pro dielektrika, jestliže nahradíme permitivitu vakua absolutní permitivitou prostředí

Coulombův zákon v dielektriku

$$\vec{F}_{12} = \frac{1}{4\pi\epsilon_o\epsilon_r} \frac{Q_1 Q_2}{r^2} \vec{r}^o$$

Elektrostatické pole

Relativní permitivita prostředí

Table 24.1 Values of Dielectric Constant K at 20°C

Material	K	Material	K
Vacuum	1	Polyvinyl chloride	3.18
Air (1 atm)	1.00059	Plexiglas	3.40
Air (100 atm)	1.0548	Glass	5–10
Teflon	2.1	Neoprene	6.70
Polyethylene	2.25	Germanium	16
Benzene	2.28	Glycerin	42.5
Mica	3–6	Water	80.4
Mylar	3.1	Strontium titanate	310

Copyright © 2004 Pearson Education, Inc., publishing as Addison Wesley.

Elektrostatické pole

Energie elektrického pole

$$A = Q_2 \varphi_2 = \frac{1}{4\pi\epsilon} \frac{Q_1 Q_2}{r_{12}} = W$$

práce potřebná k převedení náboje Q_2 z nekonečna do dané polohy při pevném náboji Q_1

$$W = \frac{1}{2} (Q_1 \varphi_1 + Q_2 \varphi_2)$$

⊕ Energie W pole n -nábojů

$$\varphi_i = \frac{1}{4\pi\epsilon} \sum_{k=1}^n \frac{Q_k}{r_{ik}} \quad (i \neq k)$$



$$W = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^n Q_i \varphi_i = \frac{1}{8\pi\epsilon} \sum_{i=1}^n \sum_{\substack{k=1 \\ i \neq k}}^n \frac{Q_i Q_k}{r_{ik}}$$

⊕ Energie W pole *spojitě rozložených* nábojů v objemu V a na ploše S

$$W = \frac{1}{2} \iiint_V \rho \varphi dV + \frac{1}{2} \iint_S \sigma \varphi dS$$

Elektrostatické pole

Síla působící na náboj

$$\vec{E} = -\text{grad } \varphi = -\text{grad } (W_p / Q)$$

⊕ síla, kterou působí elektrické pole o intenzitě E na náboj Q

$$\vec{F} = Q\vec{E} = -\text{grad } W_p$$

⊕ Příklad: (Energie nabitého deskového kondenzátoru)

energie W

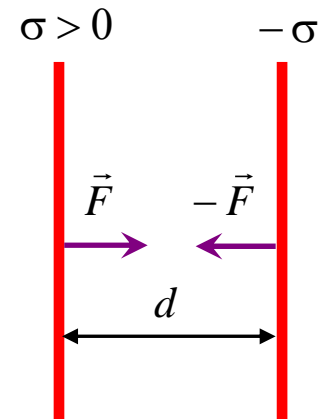
$$W = \frac{1}{2}(Q_1\varphi_1 + Q_2\varphi_2) = \frac{1}{2}Q(\varphi_1 - \varphi_2) = \frac{1}{2}QU$$

$$C = \frac{Q}{U} = \varepsilon \frac{S}{d}$$

$$W = \frac{1}{2}CU^2 = \frac{Q^2}{2C} = \frac{Q^2 d}{2\varepsilon S}$$

síla F

$$\vec{F} = -\text{grad } W = -\frac{\partial W}{\partial d} = -\frac{Q^2}{2\varepsilon S} = -\frac{Q^2}{2dC} = -\frac{U^2 C}{2d}$$



Elektrostatické pole

⊕ **Příklad: (kapacita a el.pole deskového kondenzátoru s dielektrikem)**

$$D = \frac{Q}{S} = D_1 = D_2 \quad \longrightarrow \quad D = \epsilon_0 \epsilon_r E = \epsilon_0 \epsilon_{r1} E_1 = \epsilon_0 \epsilon_{r2} E_2$$

$$U = U_1 + U_2 = E_1 d_1 + E_2 d_2 = \frac{D}{\epsilon_0 \epsilon_r} \left(d_1 + \frac{\epsilon_{r1}}{\epsilon_{r2}} d_2 \right)$$



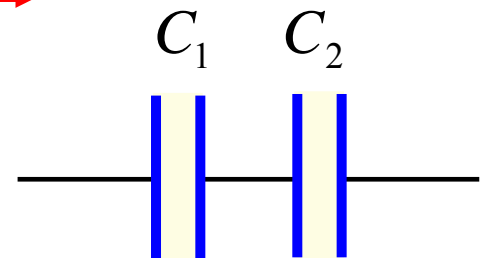
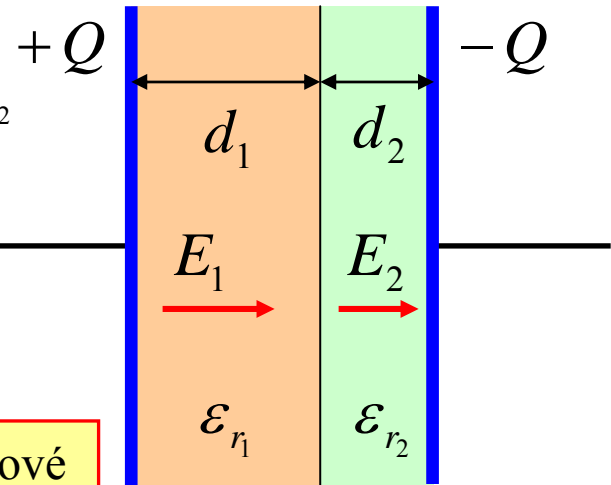
$$C = \frac{S \cdot D}{U} = \frac{S}{\frac{d_1}{\epsilon_0 \epsilon_{r1}} + \frac{d_2}{\epsilon_0 \epsilon_{r2}}} = \frac{1}{\frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2}}$$

jako 2 deskové kondenzátory v sérii

elektrické pole

$$E_1 = \frac{\epsilon_{r2} U}{\epsilon_{r1} d_2 + \epsilon_{r2} d_1}$$

$$E_2 = \frac{\epsilon_{r1} U}{\epsilon_{r1} d_2 + \epsilon_{r2} d_1}$$



Elektrostatické pole

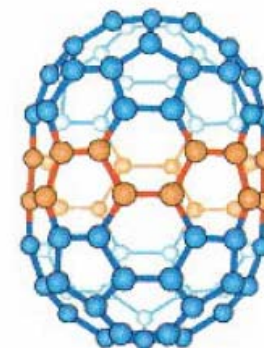
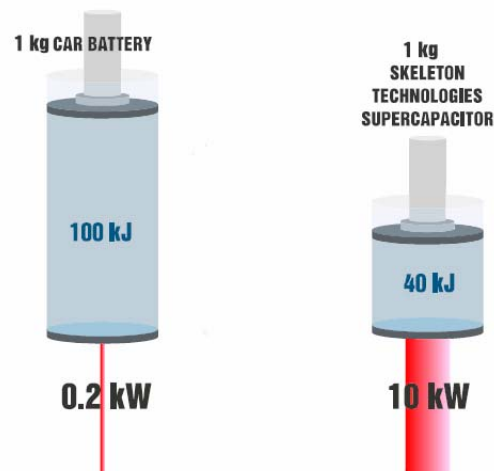
- ⊕ **Příklad:** (kondenzátory s vysokou kapacitou – **superkapacitory**)
- ⊕ zatímco běžné kondenzátory (např. deskový kondenzátor) má kapacitu v řádu zlomků faradu, superkapacitory mají kapacitu o několik řádů vyšší (v řádu jednotek faradů)
- ⊕ to umožňuje uchovávat milionkrát větší množství náboje
- ⊕ používá se speciálních uhlíkových elektrod s pórovitou nanostrukturou (povrchová plocha až 1000 m²/g) a vodivého elektrolytu



dají se použít s výhodou pro:

- záložní zdroje energie
- zdroje energie v hybridních ekologických vozidlech
- startování vozidel,...

$$W = \frac{1}{2}CU^2 = \frac{Q^2}{2C}$$



Elektrostatické pole

⊕ **Příklad:** (přenosný defibrilátor)

$$C = 100 \mu\text{F}$$

$$U = 4000 \text{ V}$$

$$\Delta t = 2 \text{ ms}$$

$$\alpha = 0,25$$



akumulovaná energie

$$W = \frac{1}{2} CU^2 = 800 \text{ J}$$

výkon pulzu

$$P = \frac{W'}{\Delta t} = \alpha \frac{1}{2} \frac{CU^2}{\Delta t} = 100 \text{ kW}$$

kondenzátor se rychle nabije na vysoké napětí a poté se během velmi krátkého pulsu část energie vybije přes tělo pacienta