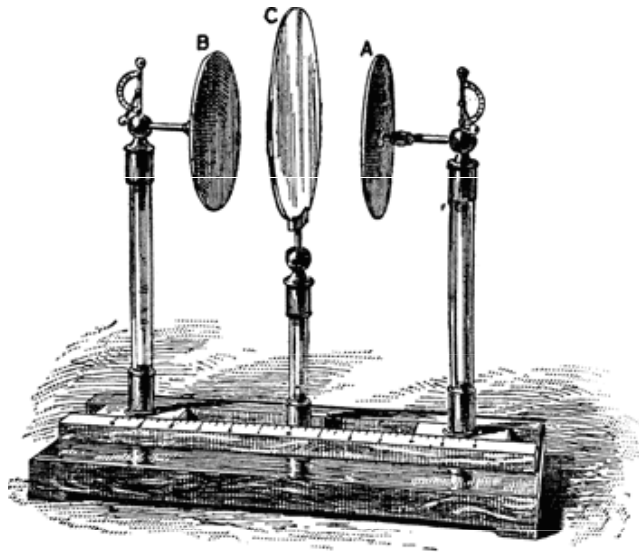
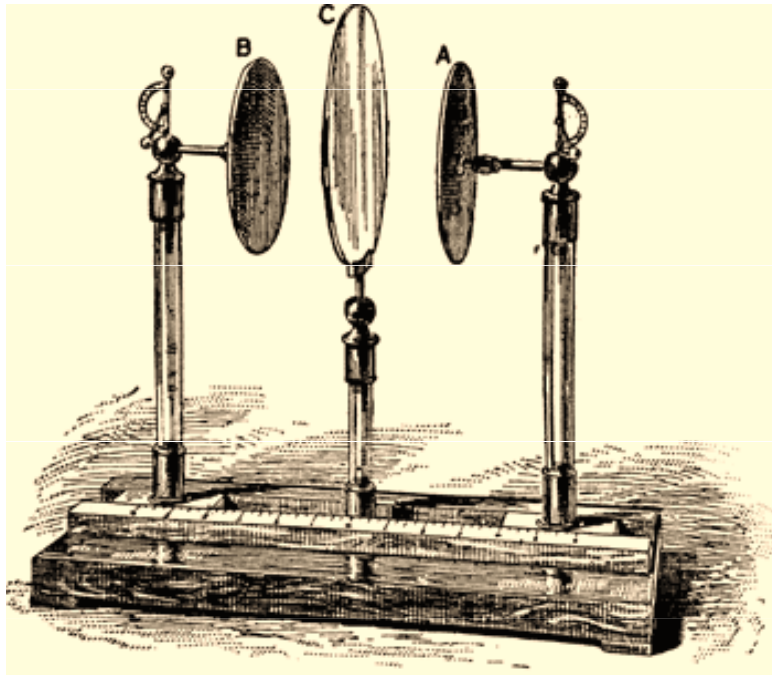


kapacita



jak uchovat elektrickou energii?

v kondenzátoru!

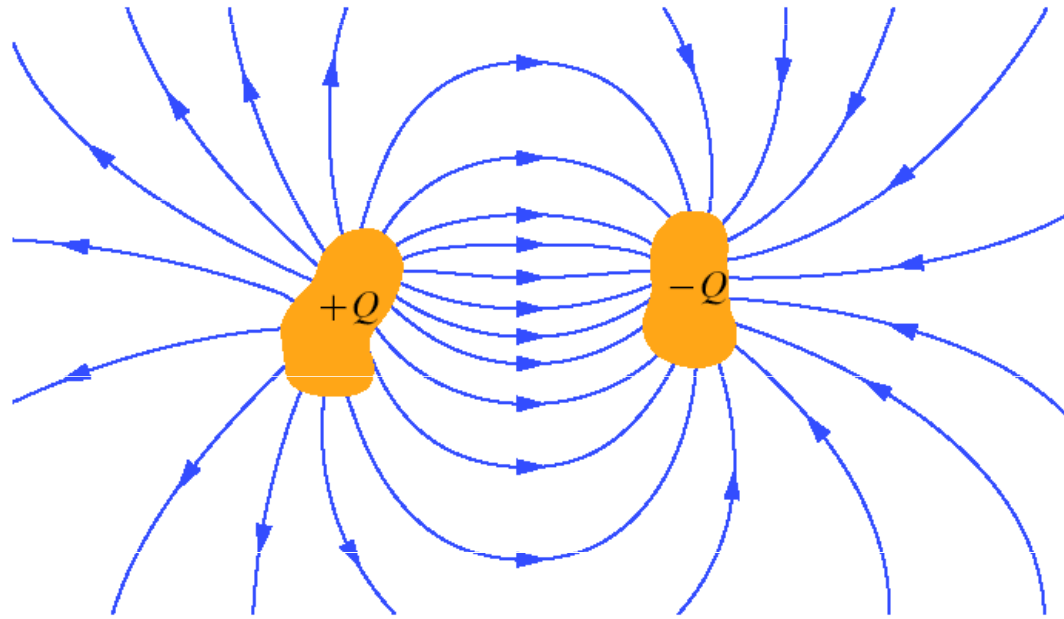


William & Robert Chambers *Encyclopaedia*
- *A Dictionary of Universal Knowledge for*
the People
(Philadelphia: J. B. Lippincott & Co.,
1881)1173



definice kapacity

kondenzátor:



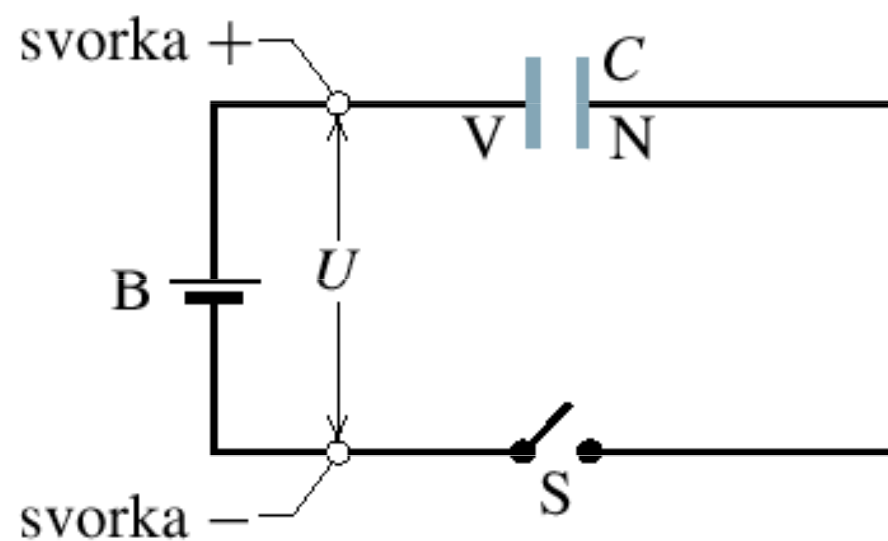
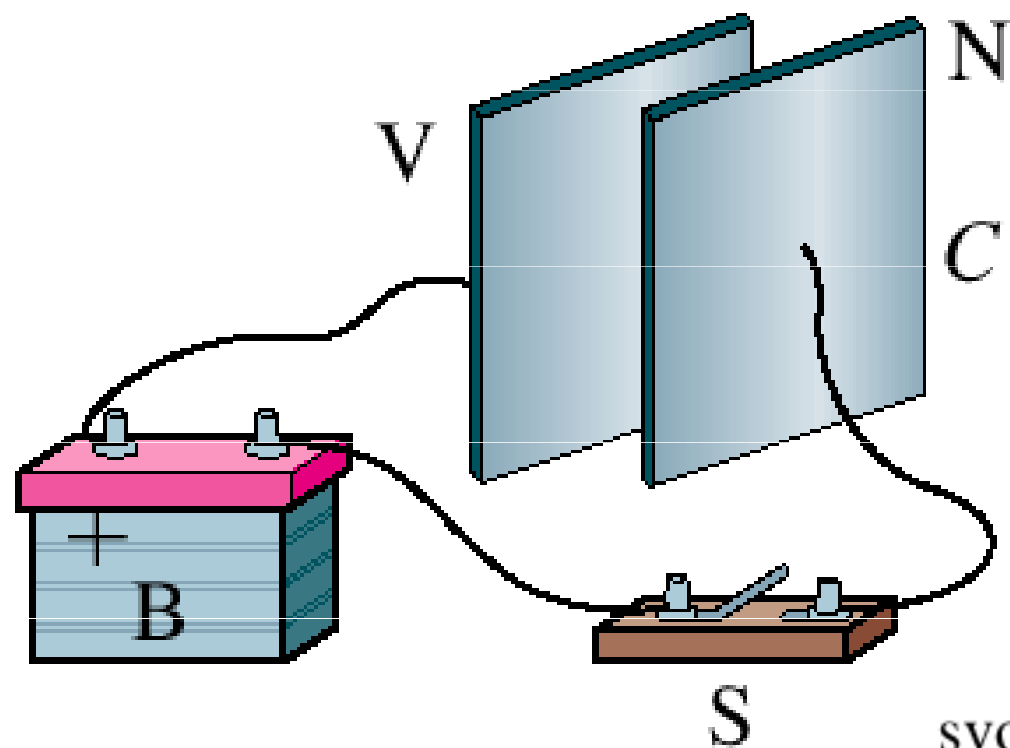
$$U \propto E \propto Q$$

definice kapacity:

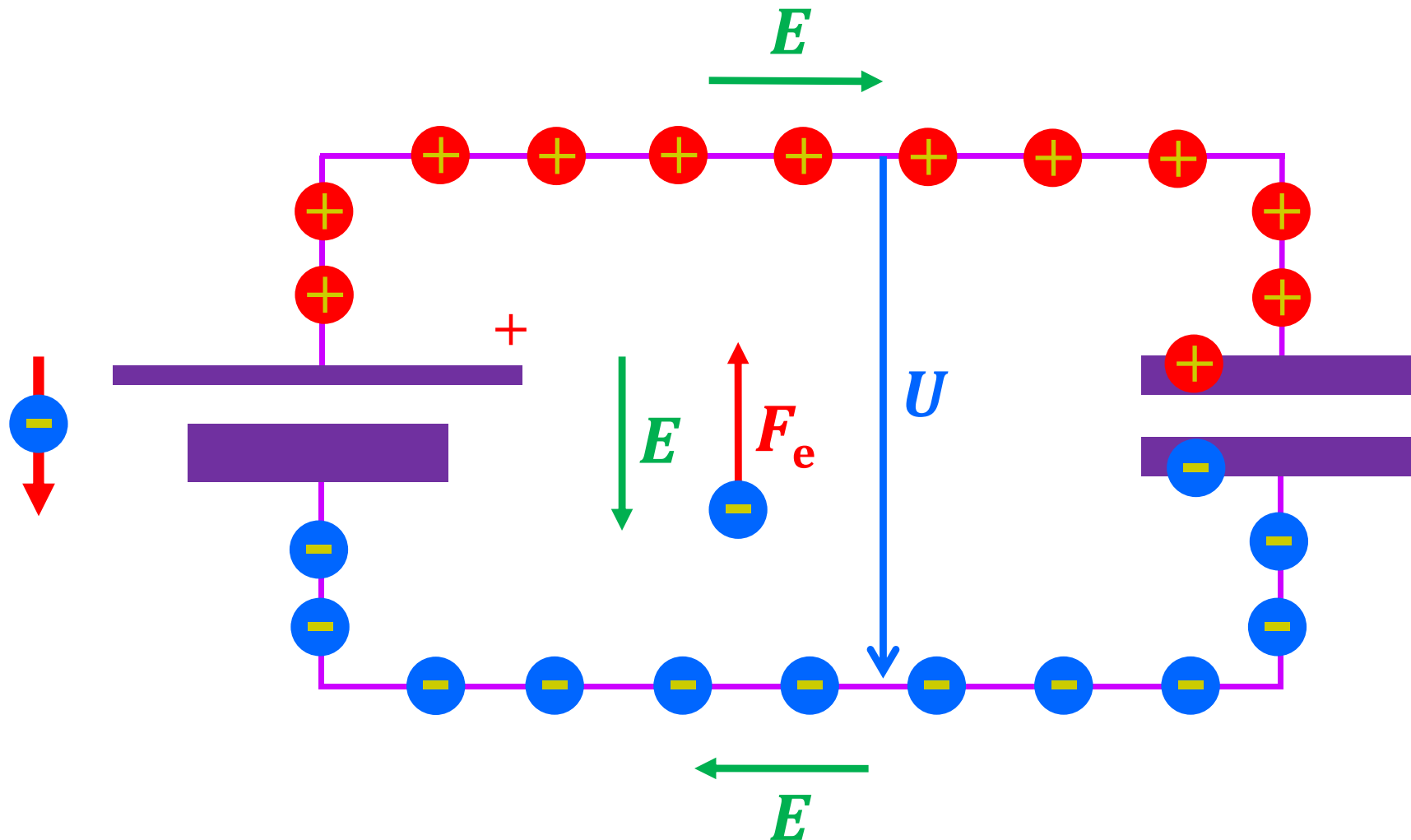
$$C = Q/U$$

jednotka kapacity: $1 \text{ F (Farad)} = 1 \text{ C} \cdot \text{V}^{-1}$

nabíjení kondenzátoru



nabíjení kondenzátoru



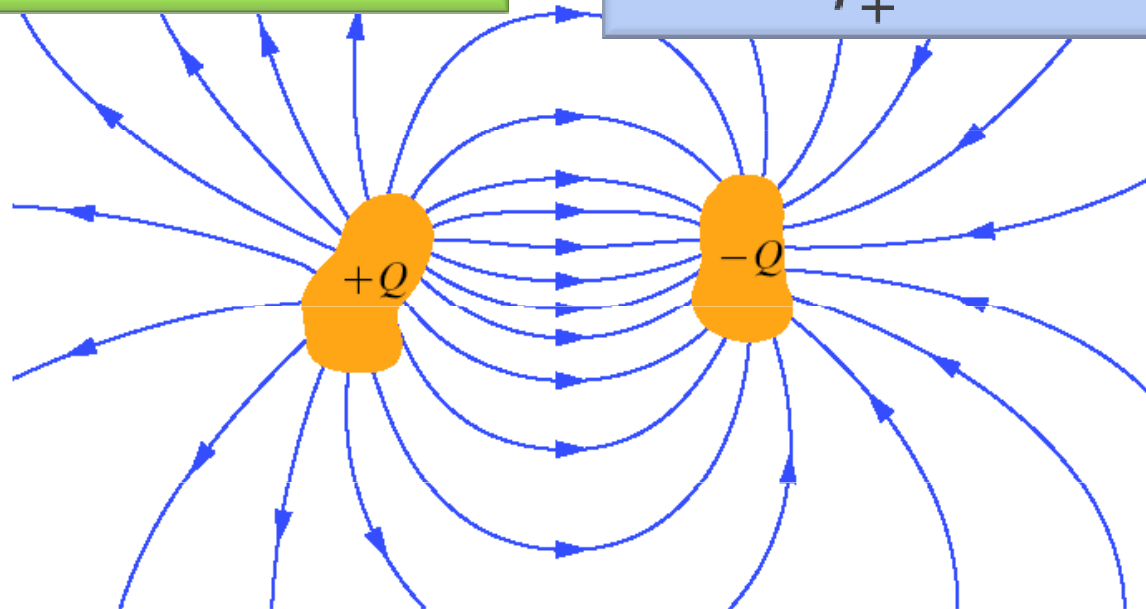
výpočet kapacity

$$C = Q/U$$

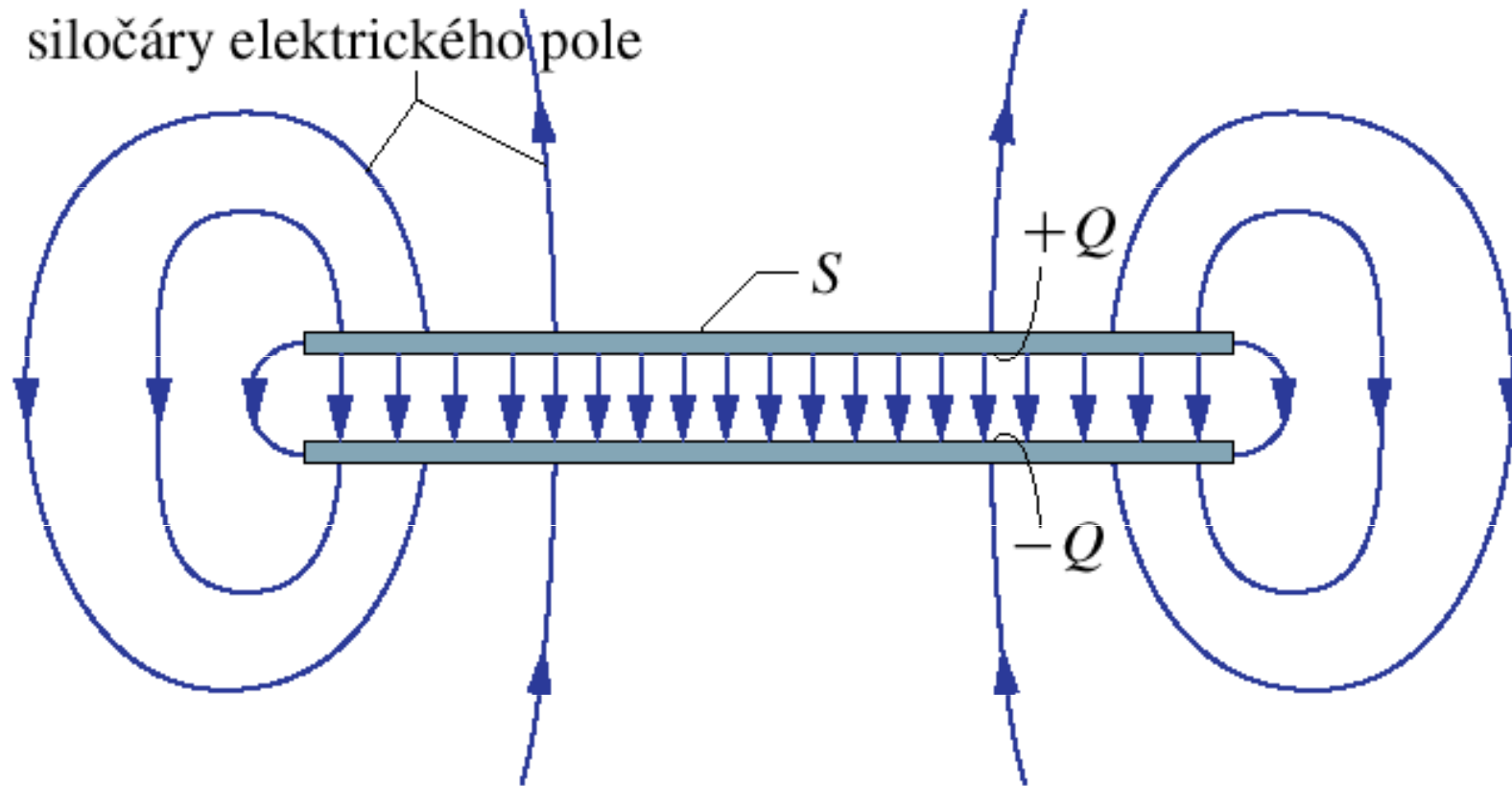


$$\oiint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

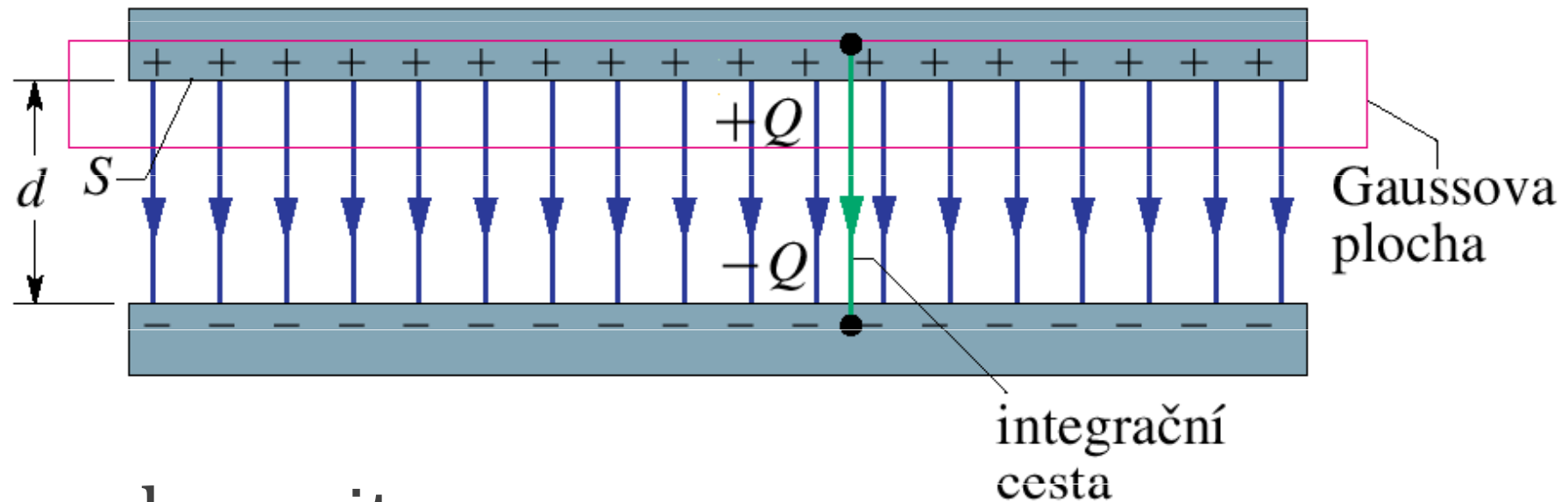
$$U = \int_{\vec{r}_+}^{\vec{r}_-} \vec{E} \cdot d\vec{s}$$



deskový kondenzátor



deskový kondenzátor

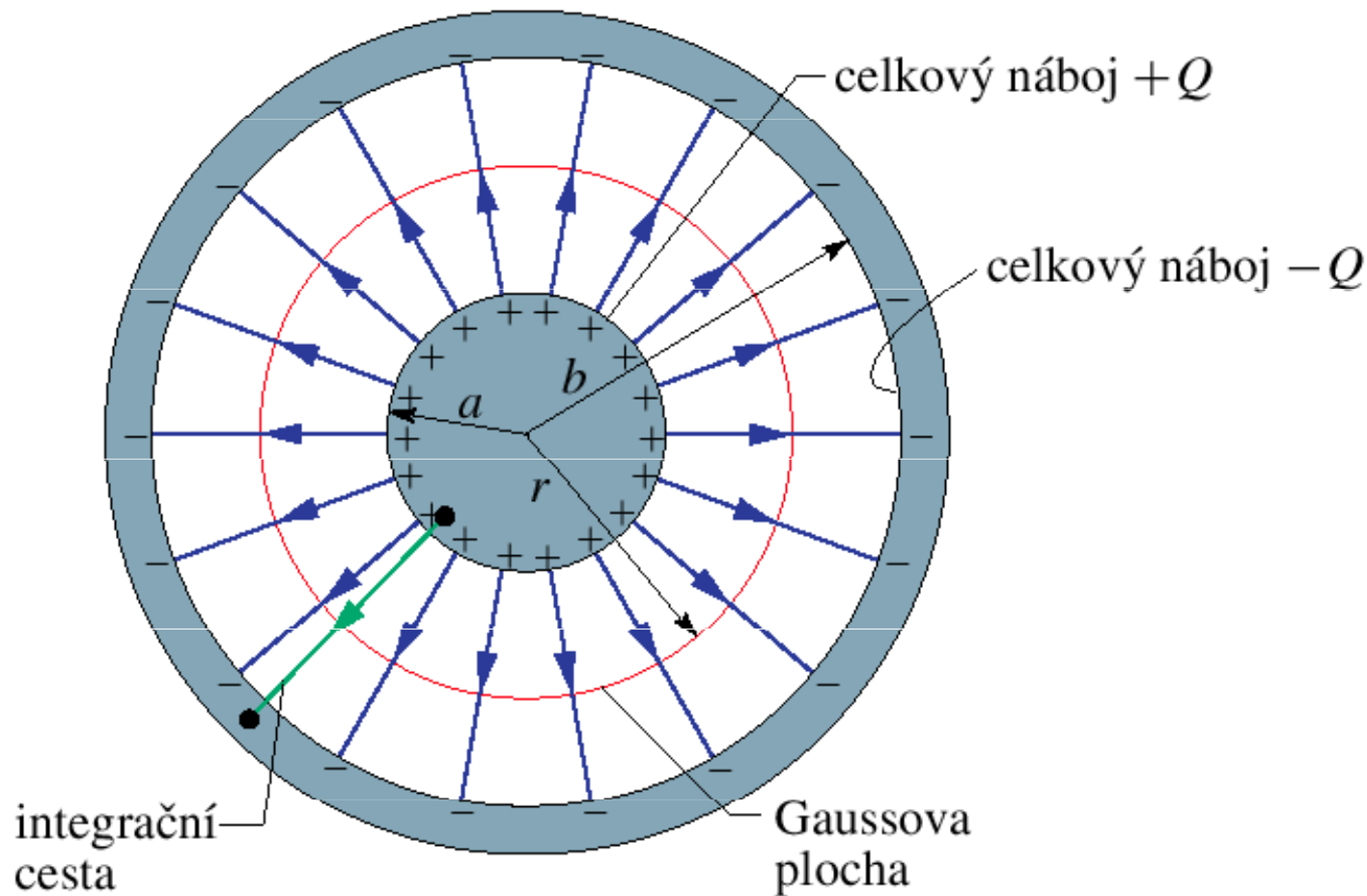


kapacita:

$$C = \varepsilon_0 \frac{S}{d}$$

rozměr ε_0 : $\mathbf{F \cdot m^{-1}}$

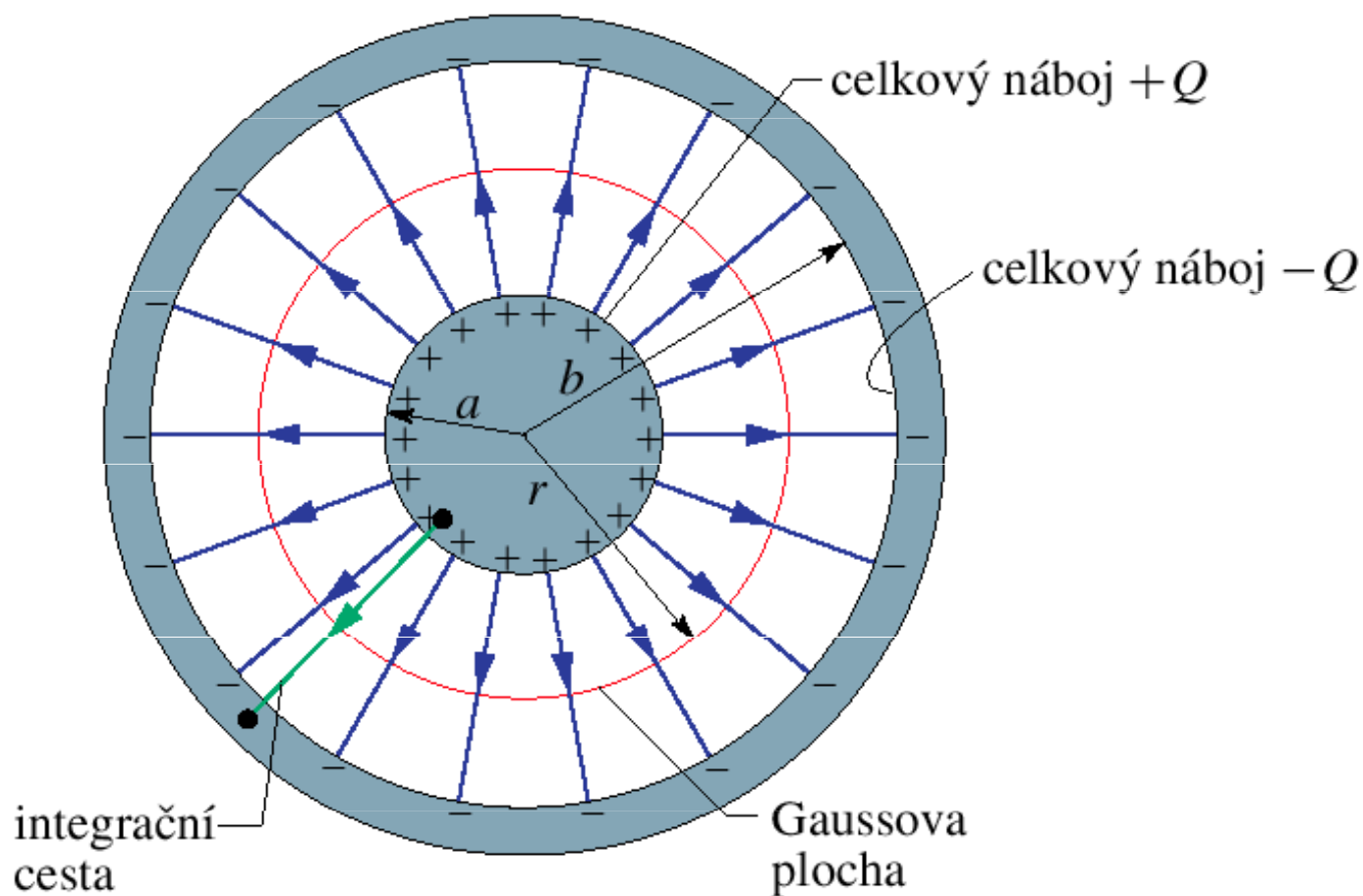
válcový kondenzátor



kapacita:

$$C = 2\pi\epsilon_0 \frac{L}{\ln(b/a)}$$

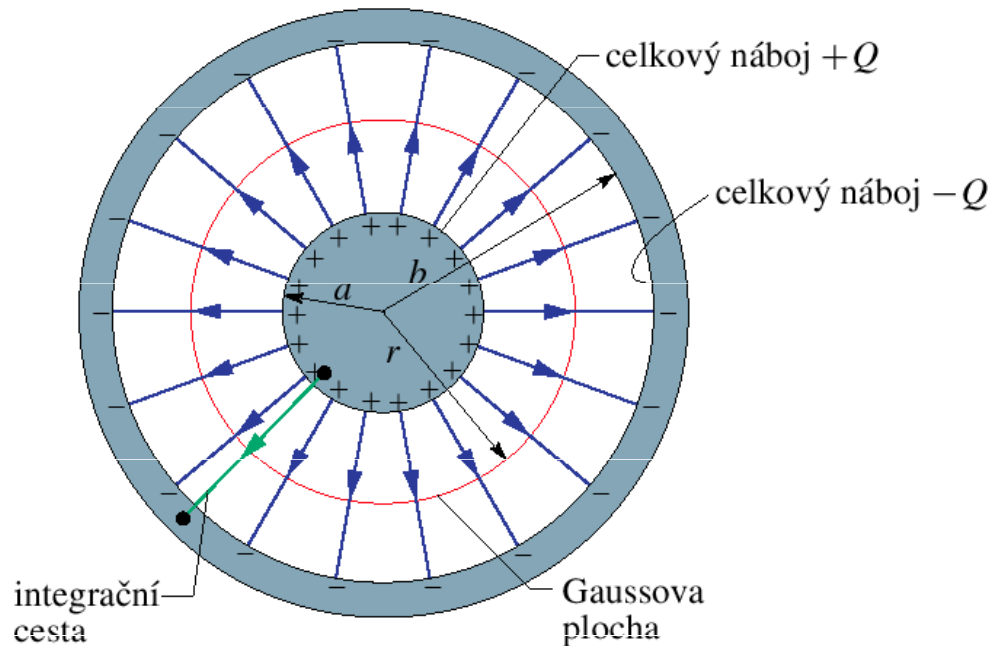
kulový kondenzátor



kapacita:

$$C = 4\pi\epsilon_0 \frac{ab}{b - a}$$

vlastní kapacita osamocené koule



$$C = 4\pi\epsilon_0 \frac{ab}{b - a}$$

$$a = R \quad b \rightarrow \infty$$

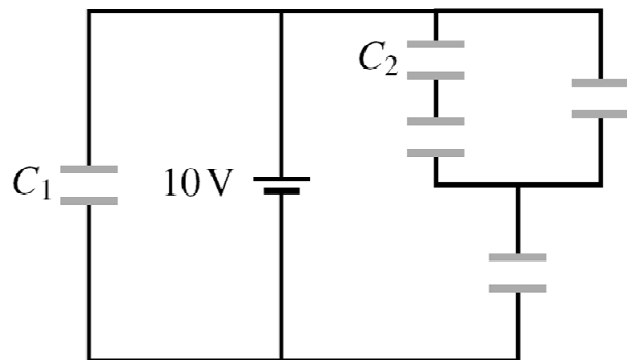
kapacita:

$$C = 4\pi\epsilon_0 R$$

Příklady vlastní kapacity:

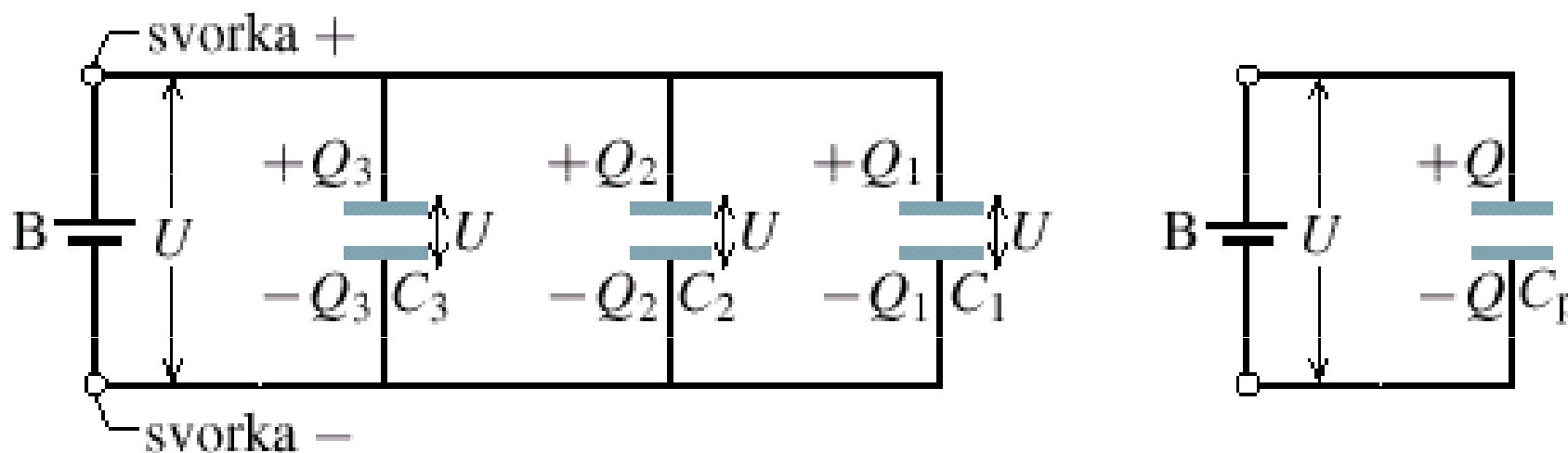
- horní elektroda van de Graaffova generátoru (typicky sféra o poloměru 20 cm): 20 pF
- planeta Země: okolo 710 μ F

spojování kondenzátorů



paralelní spojení (vedle sebe)

Napětí na celé skupině kondenzátorů je **stejné**, jako napětí na každém z nich.

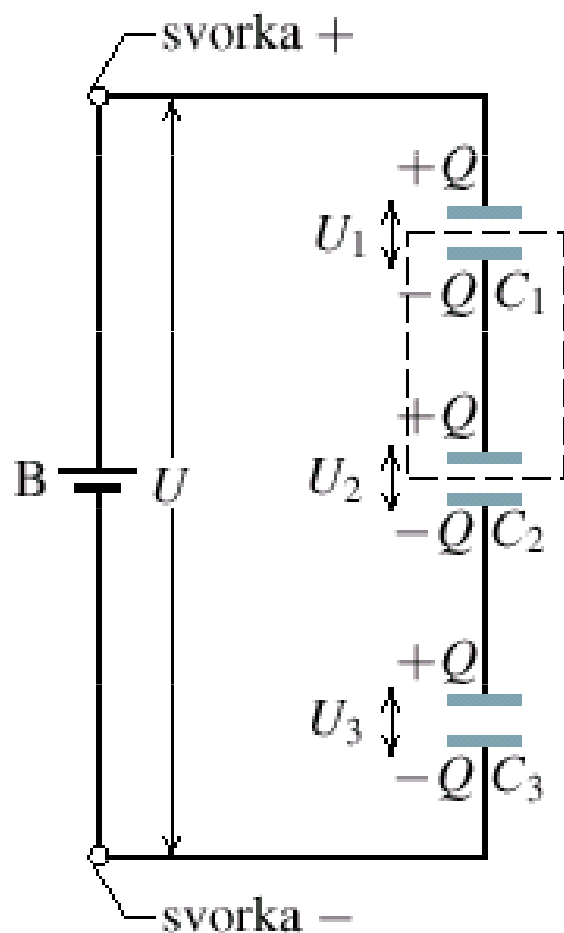


kapacita skupiny n
kondenzátorů:

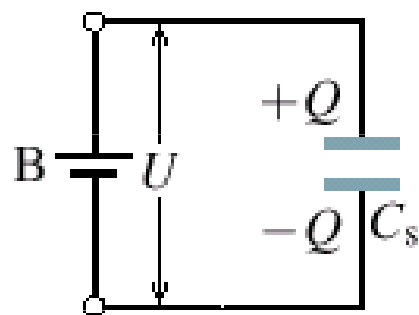
$$C_p = \sum_{j=1}^n C_j$$

sériové spojení (za sebou)

Napětí na celé skupině kondenzátorů je rovno **součtu** napětí na jednotlivých kondenzátorech.

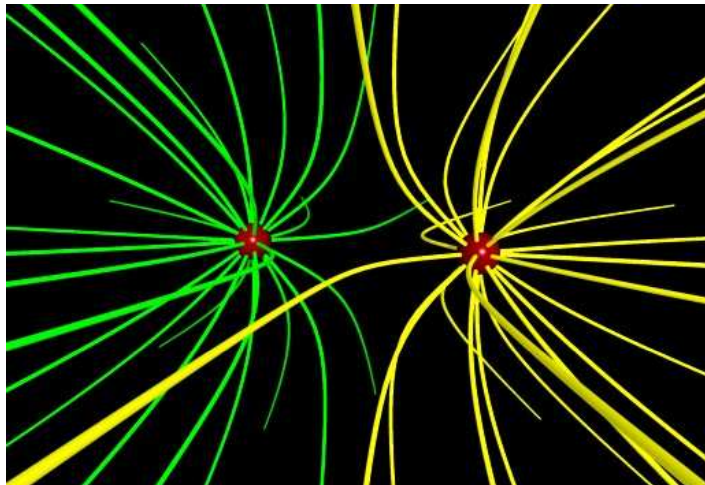


kapacita skupiny n
kondenzátorů:

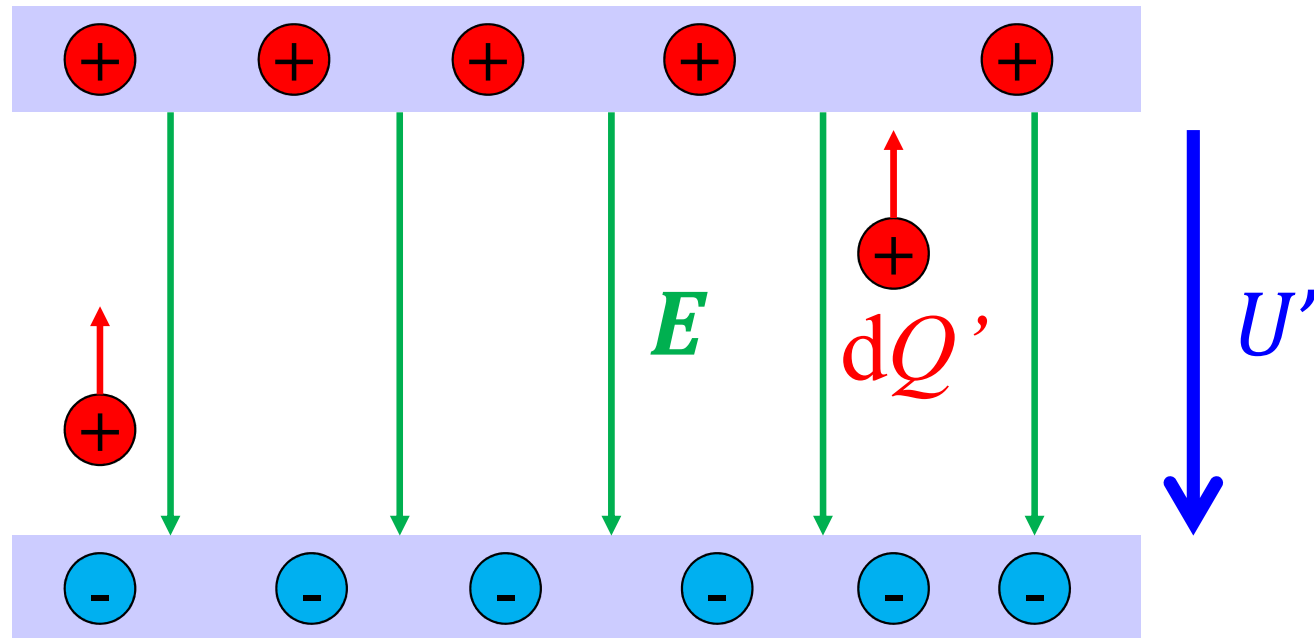


$$\frac{1}{C_p} = \sum_{j=1}^n \frac{1}{C_j}$$

energie elektrického pole



práce na nabití kondenzátoru

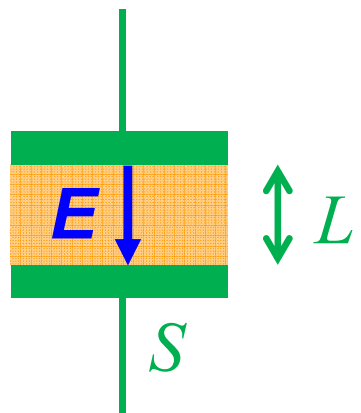


$$dW_{ext} = U' dQ' = \frac{Q'}{C} dQ' \quad \text{energie nabitého kondenzátoru:}$$

$$W_{ext} = \int_0^Q \frac{Q'}{C} dQ' = \frac{Q^2}{2C} = \frac{1}{2} C U^2 = E_{el}$$

kde je energie? v elektrickém poli.

deskový kondenzátor


$$E_{el} = \frac{1}{2} QU = \frac{1}{2} (\varepsilon_0 ES) (EL) = \left(\frac{1}{2} \varepsilon_0 E^2 \right) (SL)$$

$\varepsilon_0 ES$

EL

V

hustota
energie

$$w_{el} = \frac{1}{2} \varepsilon_0 E^2$$

energie soustavy nábojů vs. pole

elektrická potenciální energie soustavy nábojů

$$E_p = \frac{1}{2} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i \sum_{j \neq i} \frac{Q_i Q_j}{r_{ij}} = \frac{1}{2} \sum_i Q_i \left(\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{j \neq i} \frac{Q_j}{r_{ij}} \right)$$

$$E_p = \frac{1}{2} \sum_i Q_i \varphi_i$$

energie elektrického pole

$$E_{el} = \iiint w_{el} dV = \frac{1}{2} \epsilon_0 \iiint E^2 dV$$

Elektrostatická energie soustavy nábojů



$$(1) \quad W = \frac{1}{2} \iint_{(\infty)} \frac{\rho(1)\rho(2)}{4\pi\epsilon_0 r_{12}} dV_1 dV_2 \quad \nearrow \quad \frac{1}{2} \int_{(\infty)} \rho(1)\varphi(1) dV_1$$

$$\varphi(1) = \int_{(\infty)} \frac{\rho(2)dV_2}{4\pi\epsilon_0 r_{12}}$$

Energie pole

$$(2) \quad W = \frac{1}{2} \epsilon_0 \int_{(\infty)} \vec{E} \cdot \vec{E} dV$$

Důkaz, $\vec{w} \equiv (1) \text{ plyne } (2)$

$$W = \frac{1}{2} \int_{(\infty)} \rho(\vec{r}) \varphi(\vec{r}) d^3\vec{r} \quad \nearrow \quad -\frac{1}{2} \epsilon_0 \int_{(\infty)} \varphi \Delta\varphi dV$$

$$\rho(\vec{r}) = -\epsilon_0 \Delta\varphi(\vec{r})$$

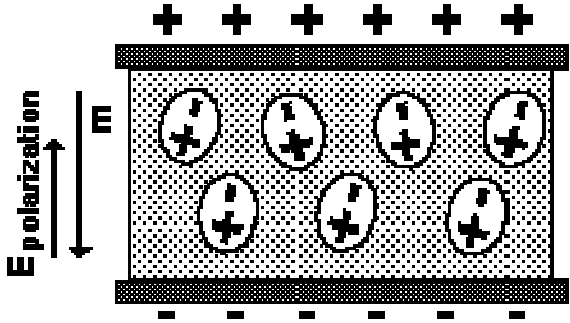
$$\begin{aligned} \varphi \Delta\varphi &\equiv \varphi \left(\frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \varphi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \varphi}{\partial z^2} \right) \equiv \\ &\equiv \frac{\partial}{\partial x} \left(\varphi \frac{\partial \varphi}{\partial x} \right) - \left(\frac{\partial \varphi}{\partial x} \right)^2 + \dots \equiv \\ &\equiv \operatorname{div}(\varphi \operatorname{grad} \varphi) - (\operatorname{grad} \varphi)^2 \end{aligned}$$

$$W = \frac{\epsilon_0}{2} \int_{(\infty)} (\operatorname{grad} \varphi)^2 dV - \frac{\epsilon_0}{2} \int_{(\infty)} \operatorname{div}(\varphi \operatorname{grad} \varphi) dV$$

$$\int_V \operatorname{div}(\varphi \operatorname{grad} \varphi) dV = \oint_{S(V)} (\varphi \operatorname{grad} \varphi) \cdot \vec{n} dS$$

$$W = \frac{\epsilon_0}{2} \int E^2 dV, \quad \vec{E} = -\operatorname{grad} \varphi$$

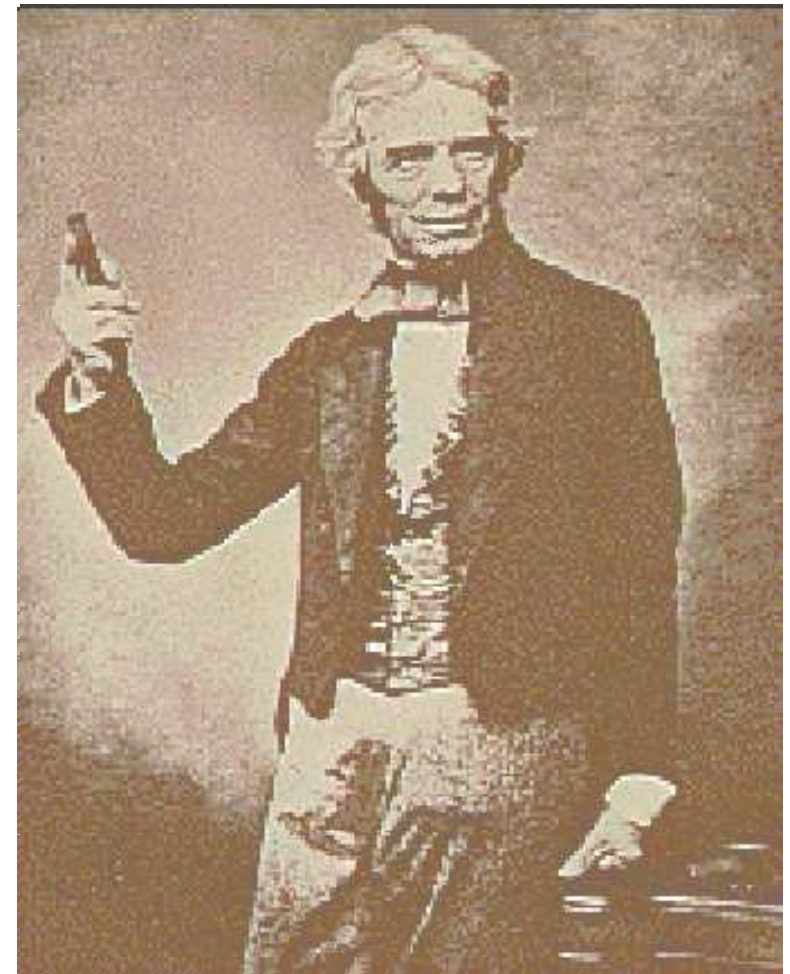
dielektrika

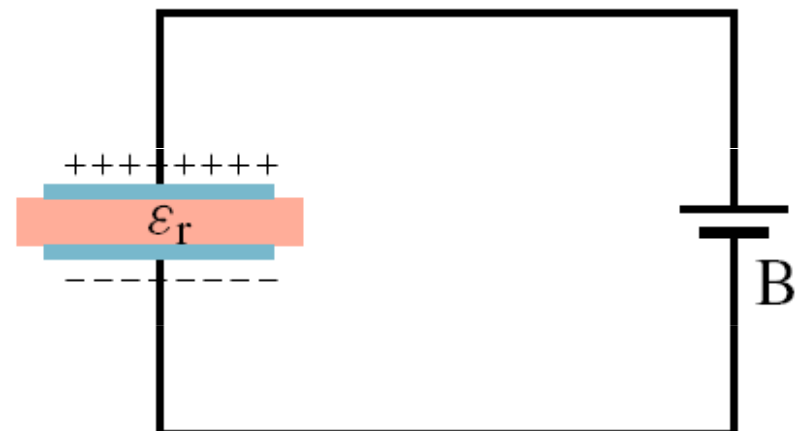
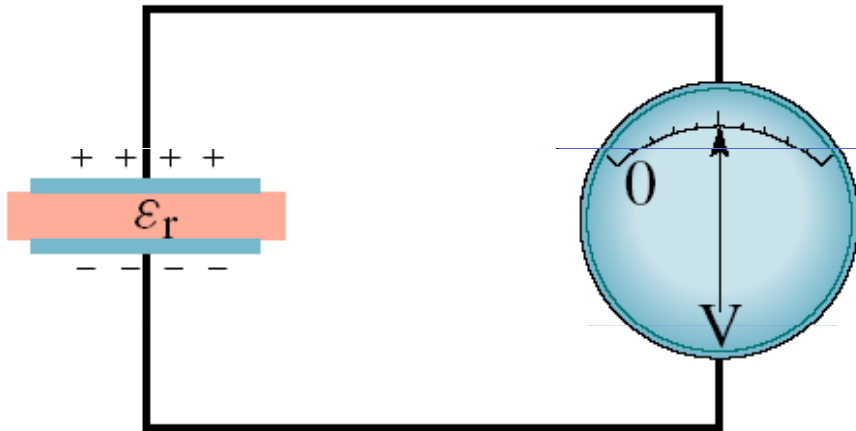
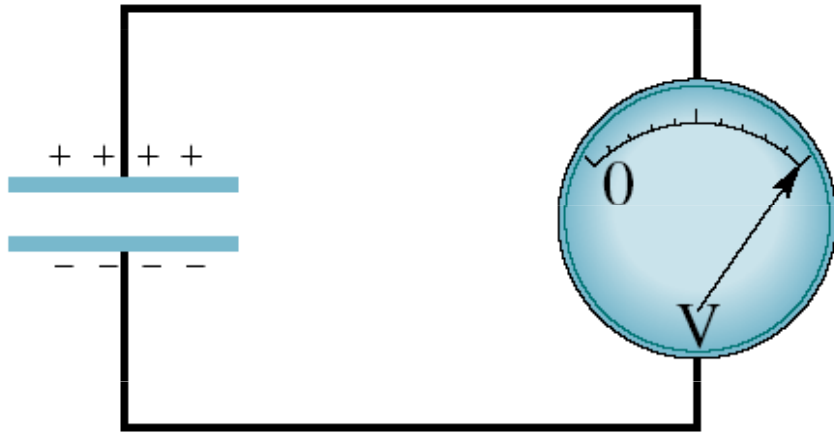


kondenzátor s dielektrikem



Michael Faraday
(1791 – 1867)



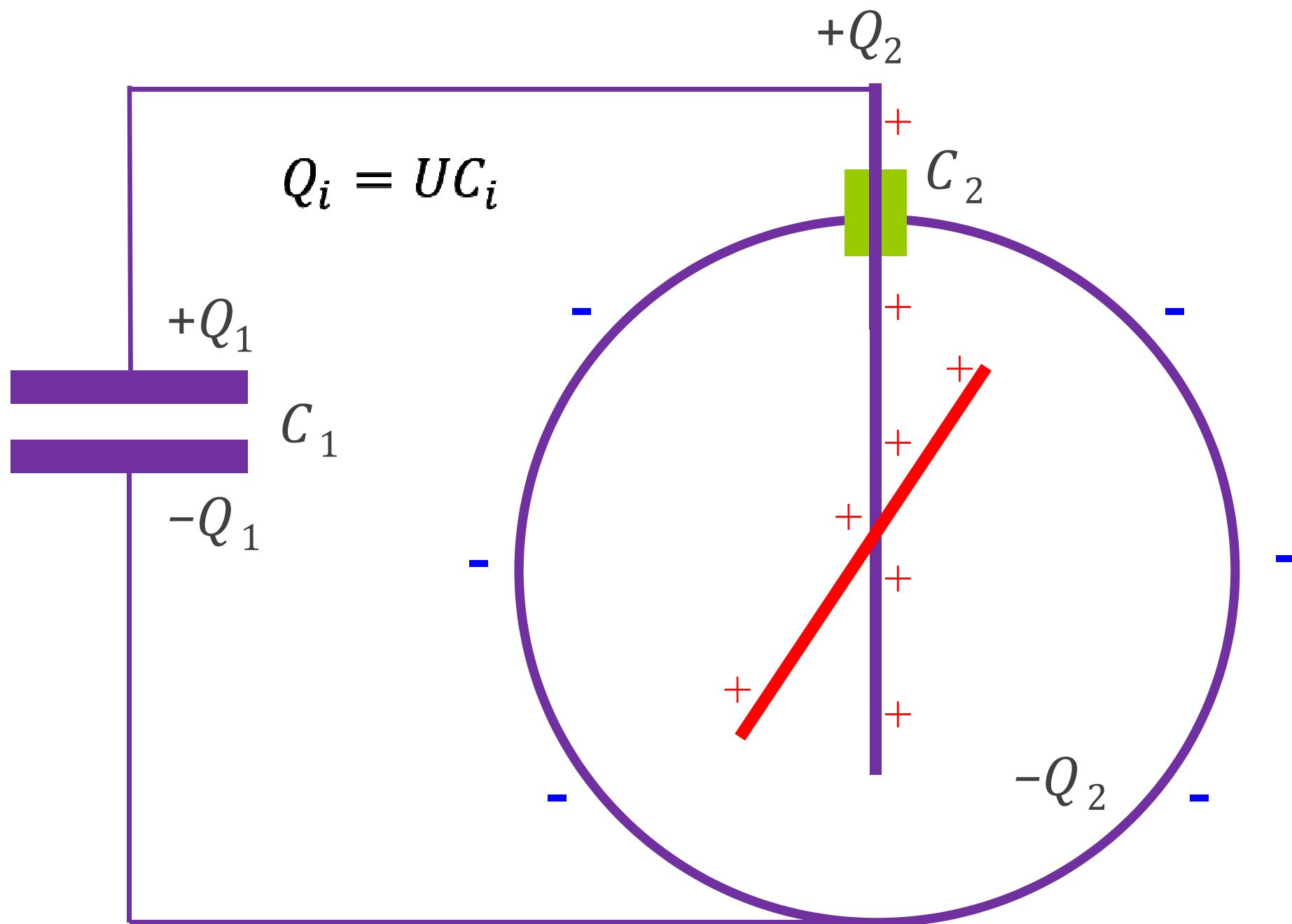


$Q = \text{konst.}$

$U = \text{konst.}$

$$C = \epsilon_r \epsilon_0 L = \epsilon_r C_0$$

experiment



změna energie

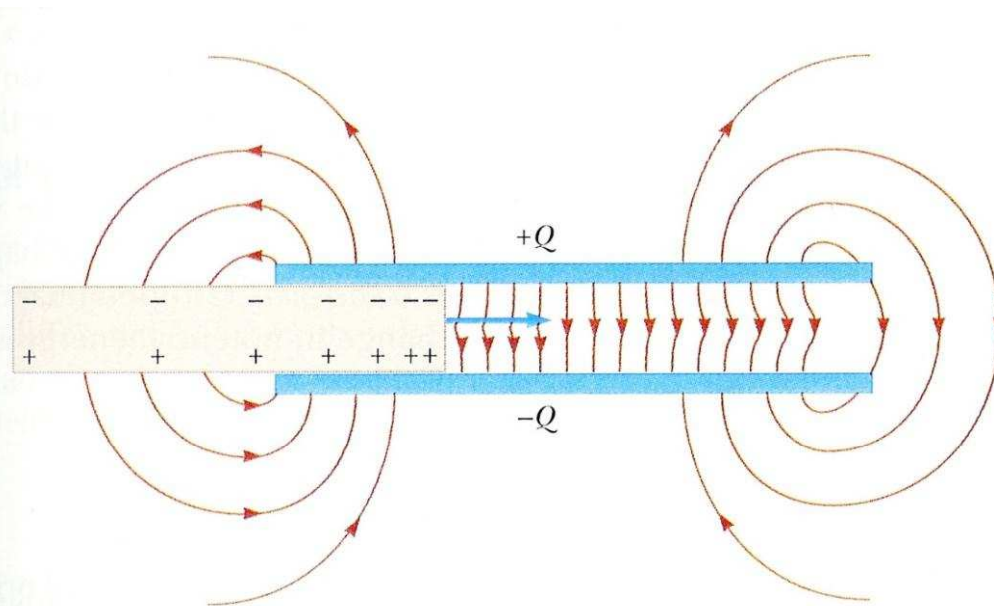


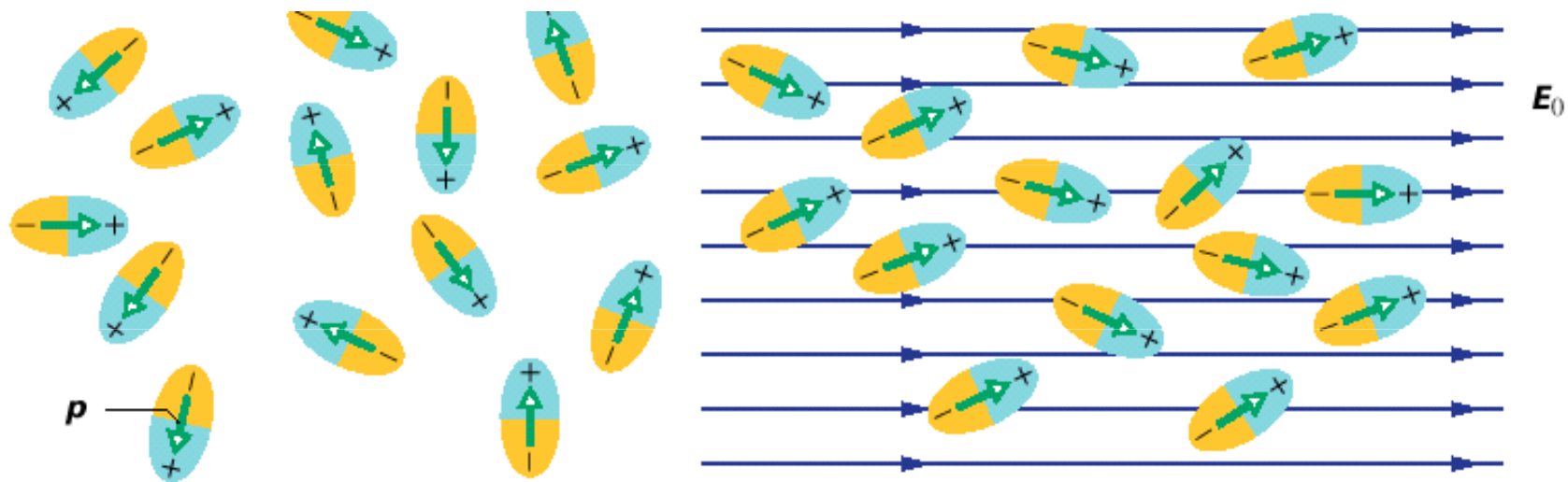
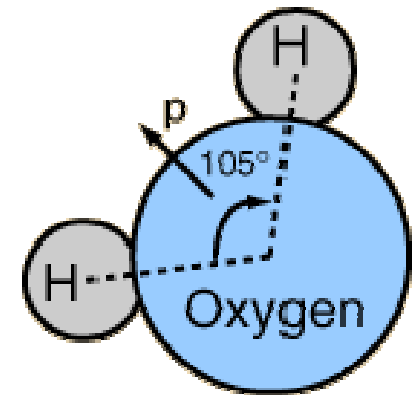
FIGURE 26.14 The nonuniform electric field near the edges of a parallel-plate capacitor causes a dielectric to be pulled into the capacitor. Note that the field acts on the induced surface charges on the dielectric that are nonuniformly distributed.

$$E_{el}(\epsilon_r = 1) = \frac{Q^2}{2C} \quad \longrightarrow \quad E_{el}(\epsilon_r > 1) = \frac{Q^2}{2\epsilon_r C} < E_{el}(\epsilon_r = 1)$$

$$E_{el}(\epsilon_r = 1) = \frac{1}{2} C U^2 \quad \longrightarrow \quad E_{el}(\epsilon_r > 1) = \frac{1}{2} \epsilon_r C U^2 > E_{el}(\epsilon_r = 1)$$

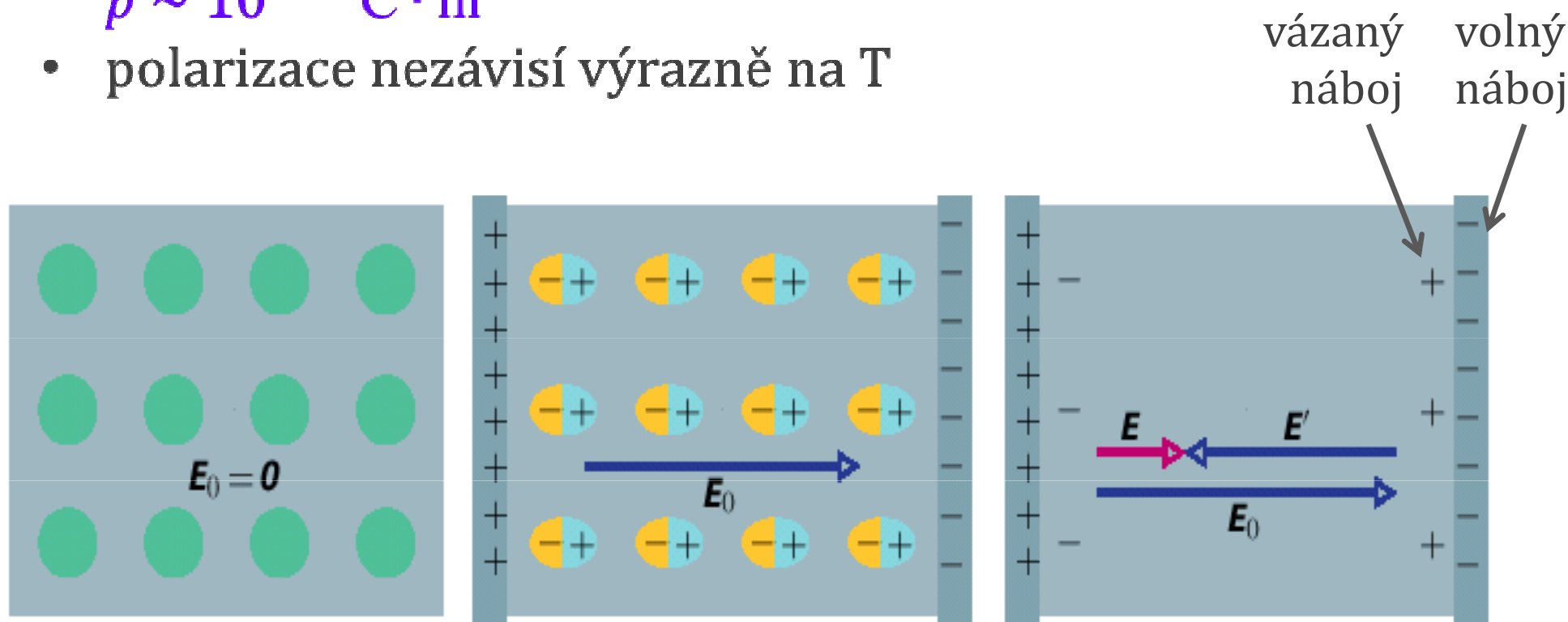
polární dielektrika

- orientační polarizace permanentních elektrických dipólů v látce (polárních molekul) ve vnějším elektrickém poli
- například HCl, H_2O : $p = 6,2 \cdot 10^{-30} \text{C} \cdot \text{m}$
- tepelný pohyb narušuje uspořádání, polarizace závisí na $1/T$



nepolární dielektrika

- vychýlení kladného a záporného náboje v původně nepolárních atomech či molekulách ve vnějším elektrickém poli
- podstatně slabší efekt, než u polárních dielektrik:
 $p \sim 10^{-35} \text{ C} \cdot \text{m}$
- polarizace nezávisí výrazně na T



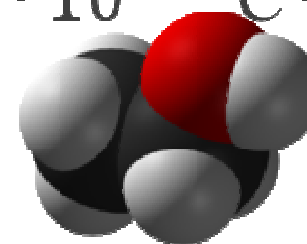
Tabulka 26.1 Některé vlastnosti dielektrik^a

MATERIÁL	ϵ_r	$\frac{E_{\max}}{\text{kV} \cdot \text{mm}^{-1}}$
vzduch ^b	1,000 54	3
polystyren	2,6	24
papír	3,5	16
transformátorový olej	4,5	
pyrex (varné sklo)	4,7	14
slída	5,4	
porcelán	6,5	
křemík	12	
germanium	16	
ethanol	25	
voda (20 °C)	80,4	
voda (25 °C)	78,5	
titanová keramika	130	
titaničitan strontnatý	310	8

dielektrická
pevnost

...při vysoké
intenzitě pole
dochází k
ionizaci atomů

$p = 5,6 \cdot 10^{-30} \text{ C} \cdot \text{m}$

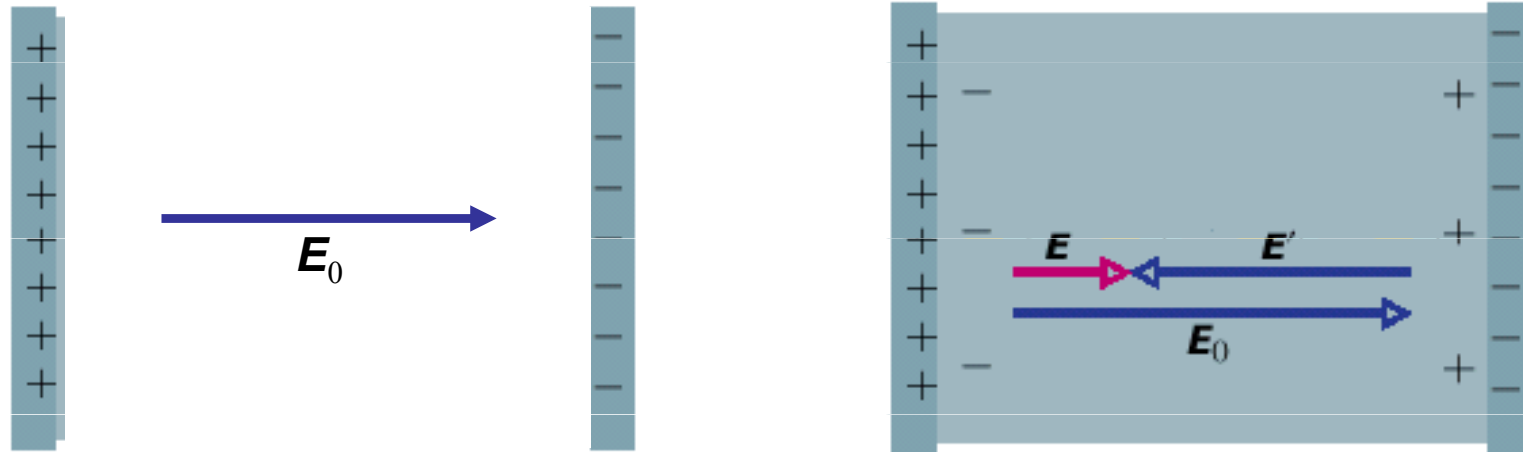


Pro vakuum je $\epsilon_r = 1$.

^a měřeno při 20 °C, není-li uvedeno jinak

^b za normálních podmínek

pole v dielektriku



$$U_0 = E_0 d > U = Ed = (E_0 - E')d$$

$$Q = U_0 C_0 = UC \Rightarrow C = \frac{U_0}{U} C_0 = \frac{E_0}{E_0 - E'} C_0 = \epsilon_r C_0$$

$$\Rightarrow \frac{E_0}{E_0 - E'} = \epsilon_r = \frac{E_0}{E} \Rightarrow \epsilon_r E = E_0$$

zákony elektrostatiky v dielektriku

V prostoru zcela vyplněném dielektrikem s relativní permitivitou ϵ_r platí i nadále všechny rovnice elektrostatiky vakua, pokud výraz ϵ_0 nahradíme výrazem $\epsilon_0\epsilon_r$.

Bodový náboj vložený do (rozlehlého) dielektrika v něm tedy vytváří elektrické pole, jehož intenzita má velikost

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

Nad povrchem nabitého vodiče vloženého do dielektrika vzniká elektrické pole o intenzitě

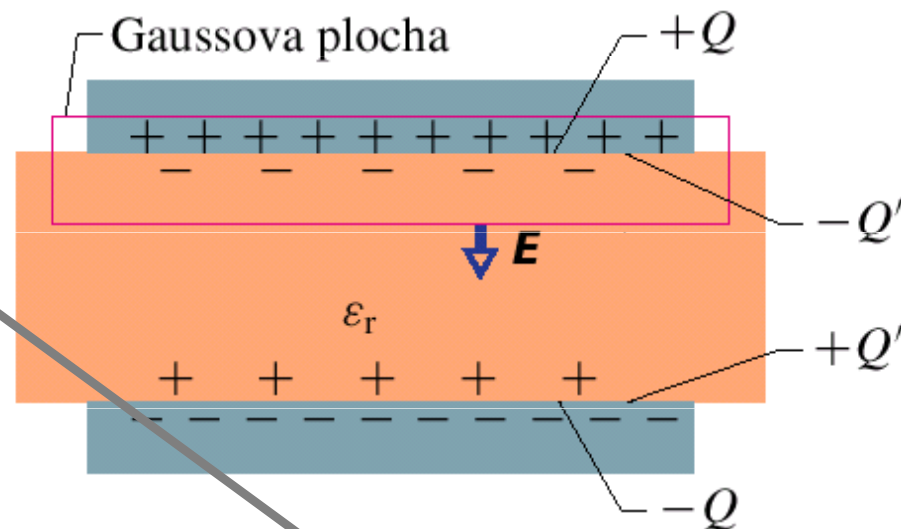
$$E = \frac{\sigma}{\epsilon_r\epsilon_0}.$$

Gaussův zákon pro dielektrikum

$$\varepsilon_0 \oiint_S \vec{E}_0 \cdot d\vec{S} = \varepsilon_0 E_0 S = Q$$

$$\varepsilon_r \vec{E} = \vec{E}_0$$

$$\varepsilon_0 \oiint_S \vec{E}_0 \cdot d\vec{S} = \varepsilon_0 \oiint_S \varepsilon_r \vec{E} \cdot d\vec{S} = \varepsilon_0 \varepsilon_r E S = Q$$



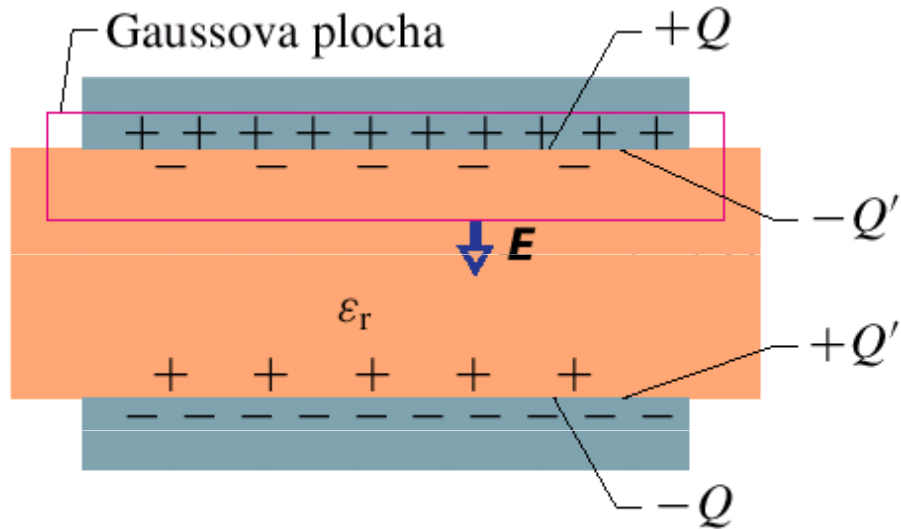
Gaussův zákon pro dielektrika
(platí obecně):

$$\varepsilon_0 \oiint_S \varepsilon_r \vec{E} \cdot d\vec{S} = Q \quad \text{volný náboj}$$

Gaussův zákon
pro dielektrika
(platí obecně):

$$\varepsilon_0 \operatorname{div} (\varepsilon_r \vec{E}) = \rho$$

vázaný náboj



$$\epsilon_0 \oiint_S \vec{E}_0 \cdot d\vec{S} = \epsilon_0 \epsilon_r E S = Q$$

volný náboj

$$\epsilon_0 \oiint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \epsilon_0 E S = Q - Q'$$

celkový náboj

vázaný náboj

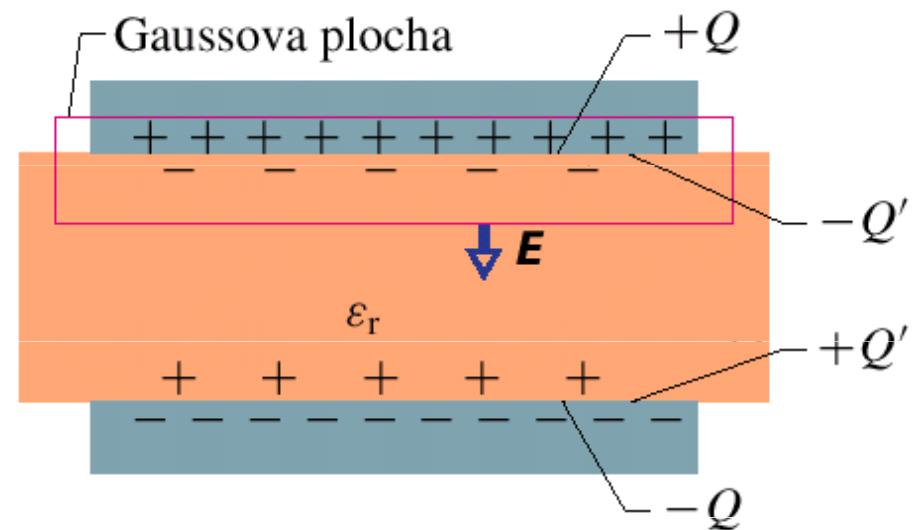
$$Q' = Q \left(1 - \frac{1}{\epsilon_r} \right)$$

tři elektrické vektory

elektrická intenzita \vec{E}

$$\varepsilon_0 \oiint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = Q - Q' = Q + Q_p$$

$$\varepsilon_0 \oiint_S \varepsilon_r \vec{E} \cdot d\vec{S} = Q$$



elektrická indukce $\vec{D} = \varepsilon_0 \varepsilon_r \vec{E}$

$$\oiint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = Q \quad (\text{volný náboj})$$

$$\text{div } \vec{D} = \rho$$

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

elektrická polarizace $\vec{P} = \vec{D} - \varepsilon_0 \vec{E}$

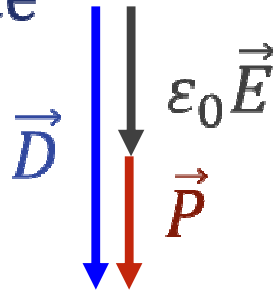
$$\oiint_S \vec{P} \cdot d\vec{S} = \oiint_S (\vec{D} - \varepsilon_0 \vec{E}) \cdot d\vec{S} = Q - (Q + Q_p) = -Q_p$$

(vázaný náboj)

tři elektrické vektory

elektrická indukce

$$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$$



$$\vec{P} = \chi_e \epsilon_0 \vec{E}$$

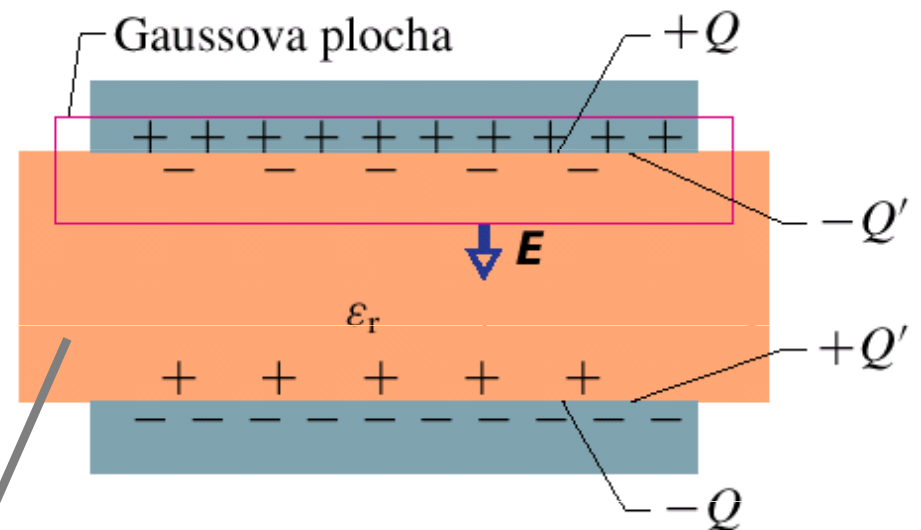
χ_e ... elektrická susceptibilita (lineární dielektrikum)

$$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \chi_e \epsilon_0 \vec{E} = \epsilon_0 (1 + \chi_e) \vec{E} = \epsilon_0 \epsilon_r \vec{E}$$

elektrická polarizace

$$\vec{P} = \frac{1}{V} \sum_i \vec{p}_i$$

$$P = \frac{\sigma_p SL}{SL} = \sigma_p \iint_S \vec{P} \cdot d\vec{S} = -\sigma_p S = -Q_p$$



na rozhraní dielektrik

$$\oiint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = 0$$

(žádný volný náboj)

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = 0$$

(nevírové pole)

ϵ_{r1}

ϵ_{r2}

$$\Rightarrow D_{n1} = D_{n2}$$
$$\epsilon_{r1} E_{n1} = \epsilon_{r2} E_{n2}$$

(normálové složky \vec{D} , \vec{E})

$$\Rightarrow E_{t1} = E_{t2}$$

(tečné složky \vec{E})

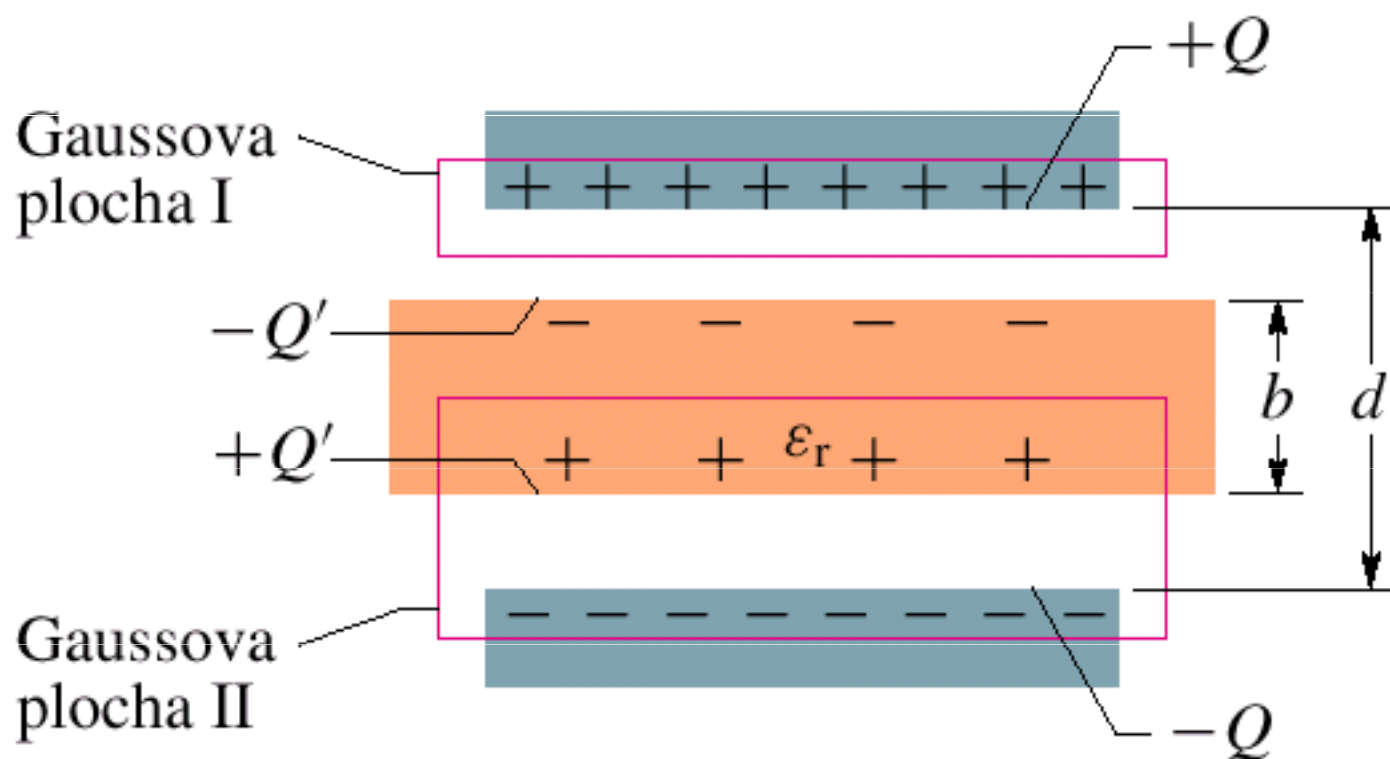
THREE ELECTRIC VECTORS

Name	Symbol	Associated with	Boundary Condition
Electric field strength	E	All charges	Tangential component continuous
Electric displacement	D	Free charges only	Normal component continuous
Polarization (electric dipole moment per unit volume)	P	Polarization charges only	Vanishes in a vacuum

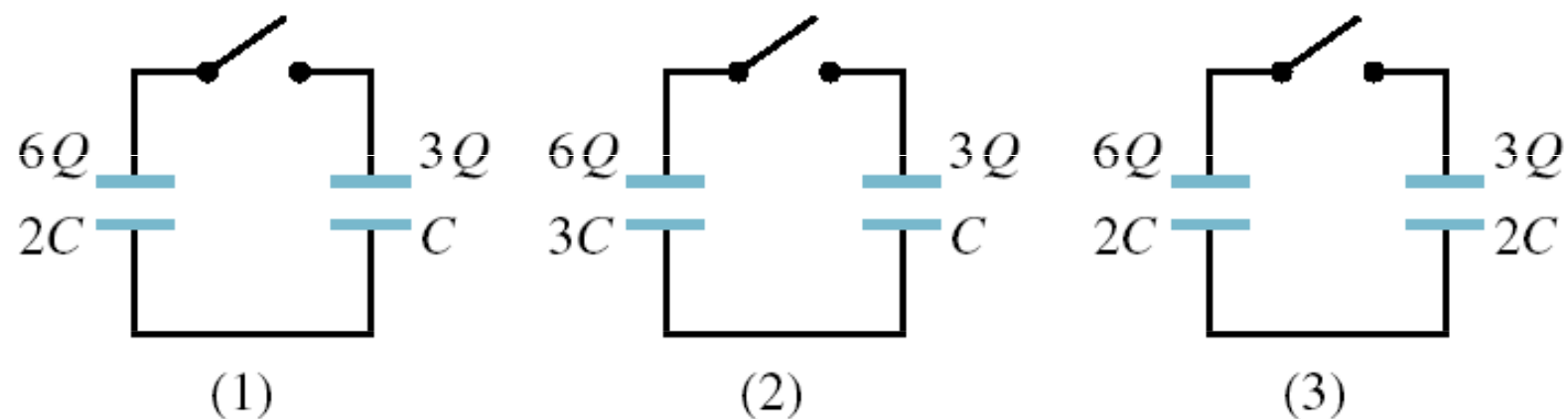
Defining equation for E	$\mathbf{F} = q\mathbf{E}$	Eq. 27-2
General relation among the three vectors	$\mathbf{D} = \epsilon_0\mathbf{E} + \mathbf{P}$	Eq. 30-21
Gauss's law when dielectric media are present	$\oint \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S} = q$ (q = free charge only)	Eq. 30-24
Empirical relations for certain dielectric materials *	$\mathbf{D} = \kappa\epsilon_0\mathbf{E}$ $\mathbf{P} = (\kappa - 1)\epsilon_0\mathbf{E}$	Eq. 30-22 Eq. 30-23

PŘÍKLAD 26.8

Obr. 26.16 znázorňuje deskový kondenzátor s elektrodami o obsahu S , které jsou ve vzdálenosti d . Na elektrodách je napětí U_0 . Po nabití kondenzátoru byla baterie odpojena a mezi elektrody byla vsunuta deska z dielektrika tloušťky b o relativní permitivitě ϵ_r tak, jak je znázorněno na obr. 26.16. Uvažujme hodnoty $S = 115 \text{ cm}^2$, $d = 1,24 \text{ cm}$, $U_0 = 85,5 \text{ V}$, $b = 0,780 \text{ cm}$, $\epsilon_r = 2,61$.

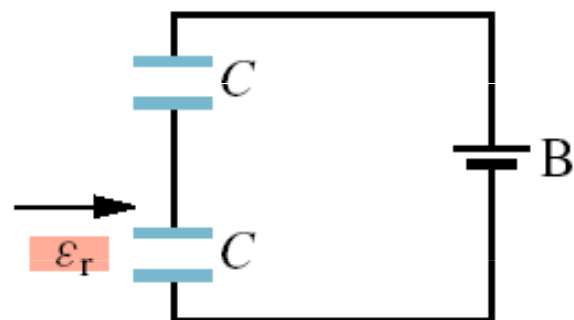


13. Na obr. 26.21 jsou tři obvody, z nichž každý obsahuje spínač a dva kondenzátory, které jsou na počátku nabitě tak, jak je znázorněno. Ve kterém z těchto obvodů náboj na levém kondenzátoru po sepnutí spínače (a) vzroste, (b) klesne, (c) zůstane beze změny?



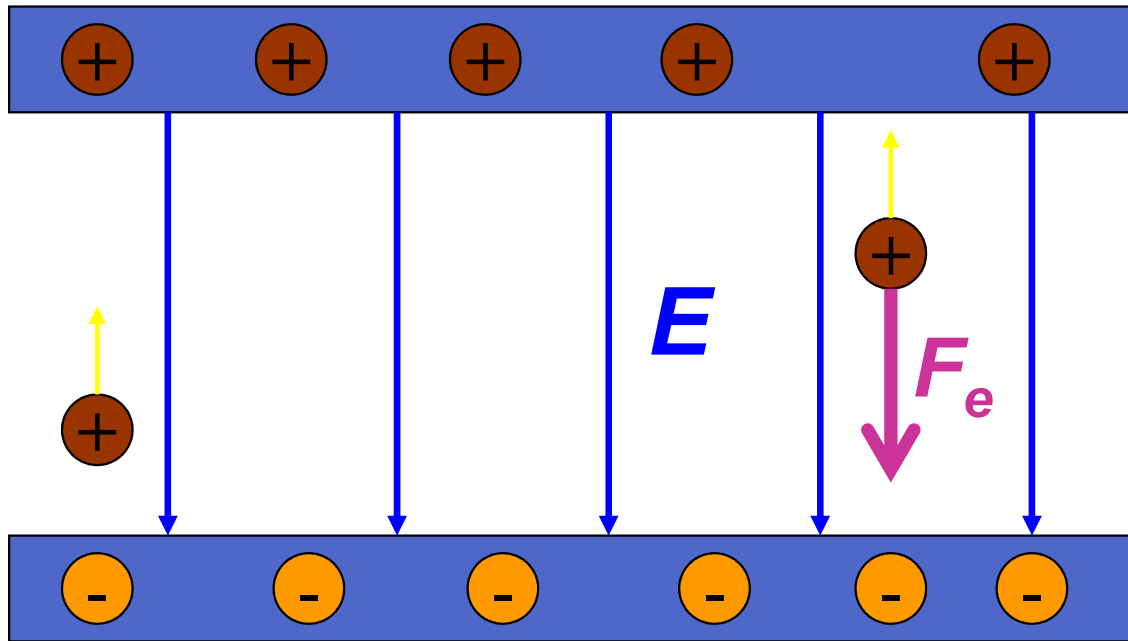
Obr. 26.21 Otázka 13

16. Deska dielektrika je vsunuta mezi elektrody jednoho ze dvou stejných kondenzátorů (obr. 26.22). Rozhodněte, zda se hodnoty níže uvedených veličin tohoto kondenzátoru zvětší, zmenší, či zda se nezmění: (a) kapacity, (b) náboje, (c) napětí, (d) elektrické energie. (e) Jak budou znít odpovědi na tytéž otázky pro druhý kondenzátor?



Obr. 26.22 Otázka 16

Nabíjení kondenzátoru



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

$$dW_{\text{ext}} = (dQ' E) L$$

Mechanická práce při nabíjení kondenzátoru

$$W_{\text{ext}} = \frac{L}{\epsilon_0 S} \int_0^Q Q' dQ' = \frac{1}{2} \frac{L}{\epsilon_0 S} Q^2$$

Energie kondenzátoru

$$E_{\text{el}} = W_{\text{ext}} = \frac{1}{2} \frac{L}{\epsilon_0 S} Q^2 = \frac{Q^2}{2C}$$

