



# Dielektriku, proud – FYZ2 2023 FS

Ing. Štěpán Kunc, Ph.D.

[stepan.kunc@tul.cz](mailto:stepan.kunc@tul.cz)

# Dielektrikum

Uvnitř dielektrika může existovat elektrické pole

Dielektrikum neobsahuje volně pohyblivé nabité částice (náboje vozu vázány v atomech, iontech, molekulách)

Při vložení dielektrika do vnějšího pole el. pole se vytvoří elektrické dipoly = polarizace dielektrika

## Polarizace – atomová, iontová, orientační

Nepolární dielektrika  
elektronová polarizace  
(atomová)

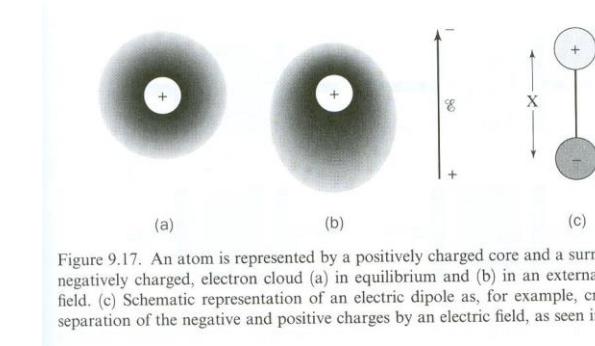
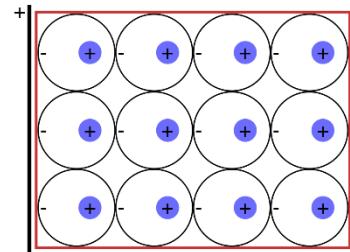
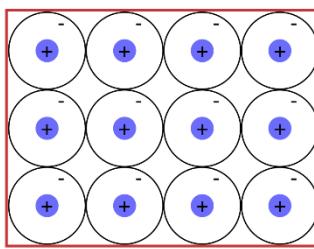
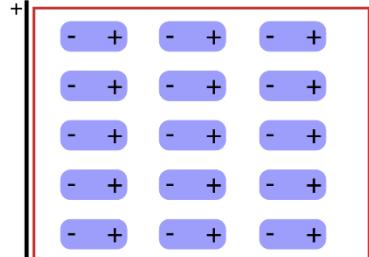
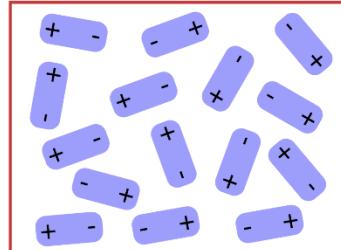


Figure 9.17. An atom is represented by a positively charged core and a surrounding, negatively charged, electron cloud (a) in equilibrium and (b) in an external electric field. (c) Schematic representation of an electric dipole as, for example, created by separation of the negative and positive charges by an electric field, as seen in (b).

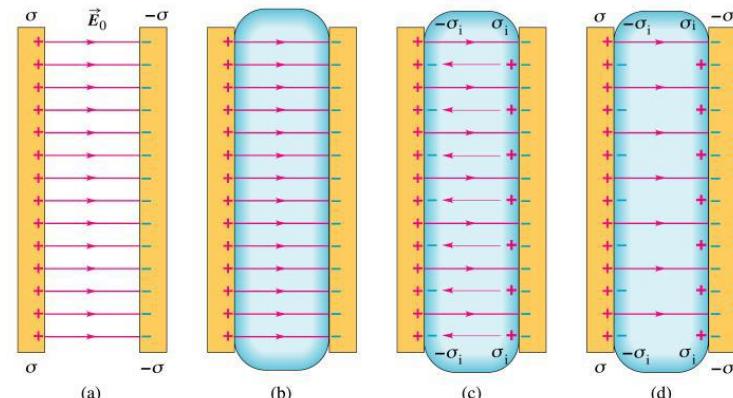
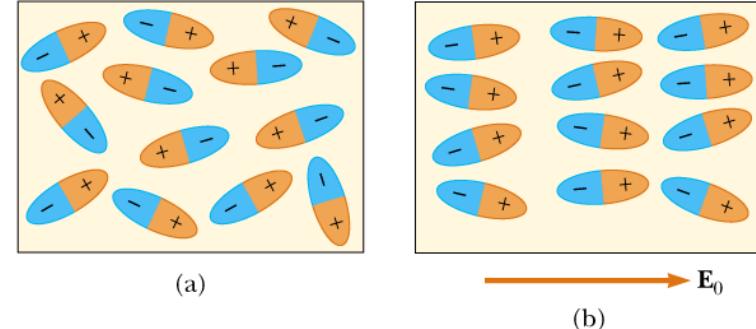
Polární dielektrika dielektrika  
Posunutí náboje  
Iontová polarzace



# Polarizace Dielektrika

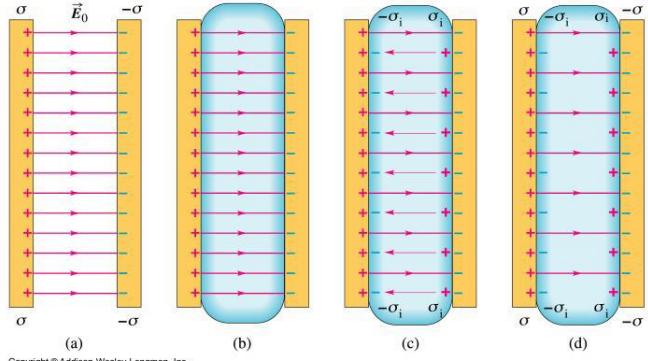
Vlivem vnějšího pole dojde ke stáčení el dipólů ve směru pole – orientační polarizace

Polární molekuly jsou náhodně orientovány v nepřítomnosti vnějšího elektrického pole. Když je aplikováno externí pole (napravo, jak je znázorněno), molekuly se částečně vyrovnají s polem; dielektrikum je nyní polarizováno.

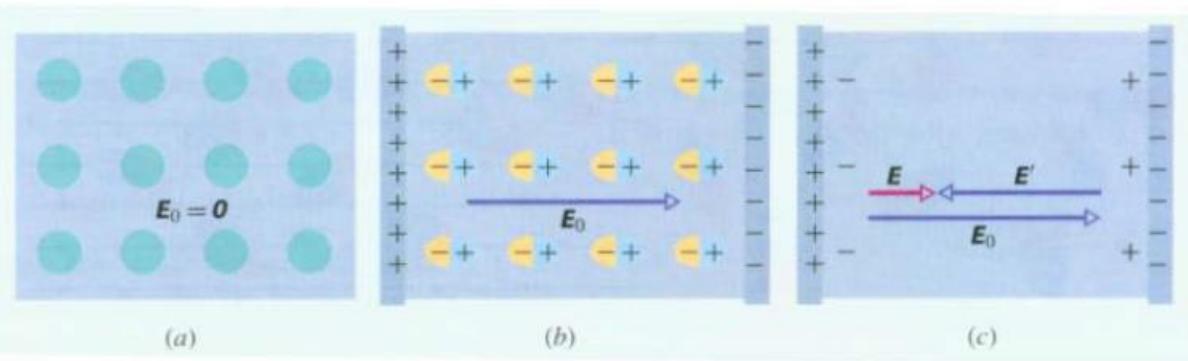


**Jev polarizace dielektrika**

# Polarizace Dielektrika



Copyright © Addison Wesley Longman, Inc.



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

$$E = E_0 - E_p$$

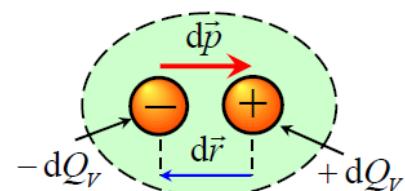
Výsledné pole má stejný směr jako pole vnější  
Ale je zeslabené  $E < E_0$

Polarizaci lze popsát pomocí – **vektoru polarizace**

Pomocí vektoru polarizace - **vektoru elektrické indukce**

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

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



# Polarizace Dielektrika

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

$$E = E_0 - E_p$$

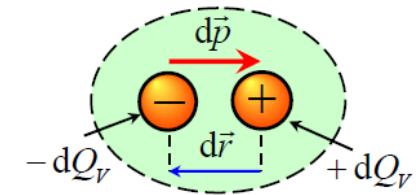
Výsledné pole má stejný směr jako pole vnější  
Ale je zeslabené  $E < E_0$

Polarizaci lze popsát pomocí – **vektoru polarizace**

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

Pomocí vektoru polarizace - **vektoru elektrické indukce**

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



**LINEÁRNÍ DIELEKTRIKA**, pole vzniklé polarizací je úměrné okolnímu poli  $E$ , ne vnějšímu  $E_0$

**Lineární dielektrikum**  $E_P = \chi E$        $\chi$  – elektrická susceptibilita.

$$E_0 = E + E_p = E + \chi E = (1 + \chi)E = \epsilon_r E$$

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

$$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P} = \epsilon_0 (1 + \chi) \vec{E} = \epsilon_0 \epsilon_r \vec{E} = \epsilon \vec{E}$$

# Dielektrika ve vnějším poli

Vložím dielektrika do vnějšího pole, dojde k zeslabení el. Pole ale elektrická indukce D zůstává stejná

$$D_0 = D \quad \Rightarrow \quad \epsilon_0 \vec{E}_0 = \epsilon_0 \epsilon_r \vec{E} \quad \Rightarrow \quad E = \frac{E_0}{\epsilon_r}$$

Všechny vztahy platné pro vakuum platí i v dielektriku pokud  $\epsilon_0$  nahradíme  $\epsilon = \epsilon_0 \epsilon_r$

Pole se v dielektriku zeslabí  $\epsilon_r$ , krát.

Klesne Coulombova síla, potenciál  $\epsilon_r$  krát.

Relativní permitivita materiálů

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  |

# Energie elektrického pole

Při nabíjení kondenzátoru ukládáme náboj na elektrodu, na které už náboj daného znaménka je.....

Musíme konat práci, zvyšujeme energii

$$dE_P = U \cdot dQ$$

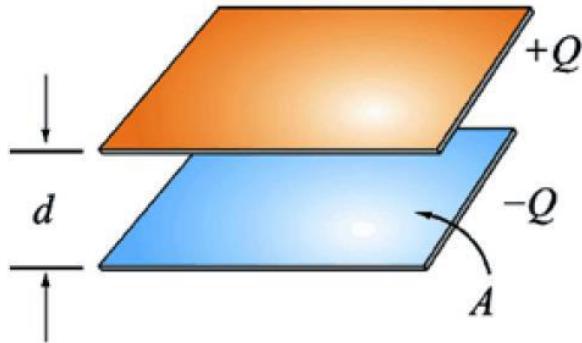
$$\int dE_P = \int U \cdot dQ = \int Q \frac{1}{C} \cdot dQ = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C}$$

Z definice potenciální energie

$$E_p = Q \cdot \varphi_2 - Q \cdot \varphi_1 = \frac{1}{2} Q U = \frac{1}{2} C U^2 = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C}$$

# Hustota energie elektrického pole

$$dE_p = U \cdot dQ$$



Kolik energie připadá na jednotku objemu

$$w = \frac{dE_p}{dV}$$

Pro deskový kondenzátor

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

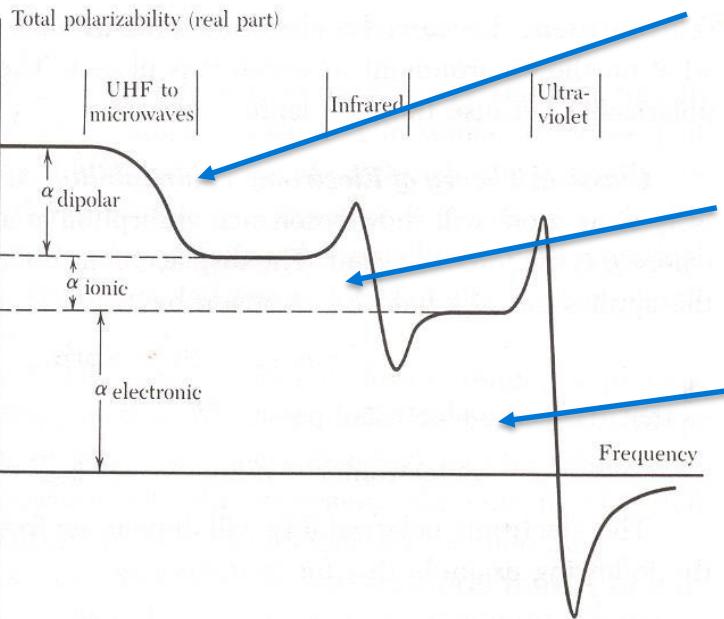
$$w = \frac{dE_p}{dV} = \frac{1}{2} \frac{QU}{V} = \frac{1}{2} \frac{S\sigma \cdot El}{V} = \frac{1}{2} \sigma \cdot E = \frac{1}{2} \epsilon_0 \cdot E^2$$

$$E_p = \frac{1}{2} QU$$

$$w = \frac{1}{2} \epsilon_0 E^2$$

Energie elektrického pole v dielektriku vzroste  $\epsilon_r$ , krát (zvětší se kapacita při daném napětí), stejně se  $\epsilon_r$  krát zvětší i hustota energie

# Frekvenční závislost permitivity



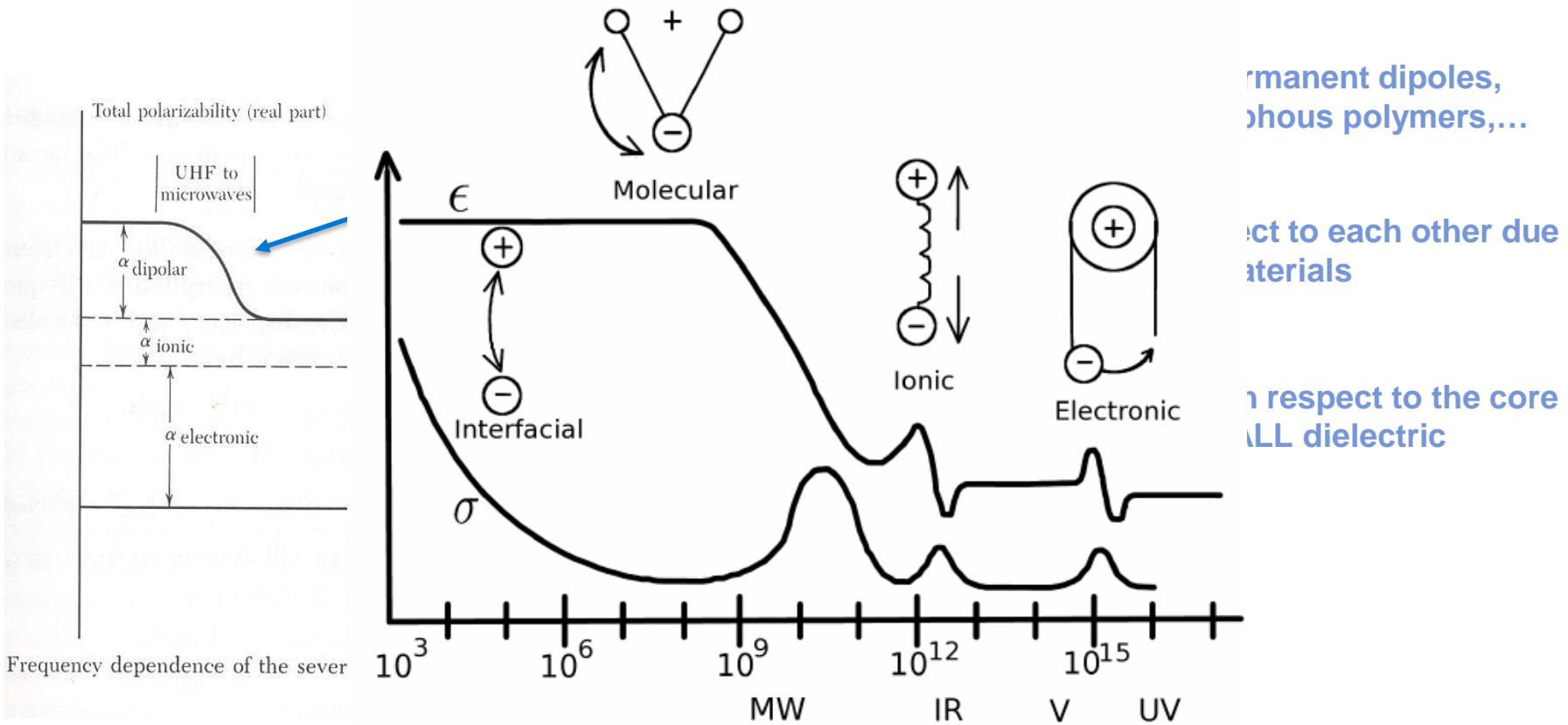
Frequency dependence of the several contributions to the polarizability.

Materials already possessing permanent dipoles,  
 $\text{H}_2\text{O}$ ,  $\text{BaTiO}_3$ , oils, waxes, amorphous polymers,...

Displacement of ions with respect to each other due to external bias, only in ionic materials

displacement of the e-cloud with respect to the core due to external bias, occurs in ALL dielectric materials

# Frekvenční závislost permitivity



# Piezoelektrický jev

**Piezoelektrický jev je schopnos tkystalu generovat elektrické napětí při jeho deformování.**  
**Nejznámější piezoelektrickou látkou je monokrystalický křemen,křištál.**

**Opačný jev, kdy se krystal ve vnějším elektrickém poli deformuje se nazývá nepřímý piezoelektrický jev.**

**Můžeme detektovat tlak, zrychlení atd.**

**Nebo napětím vytvrat řízené malé posunutí**

[Piezoelektrický jev – Wikipedie \(wikipedia.org\)](https://cs.wikipedia.org/wiki/Piezoelektrick%C3%BD_jev)

# Elektrický proud

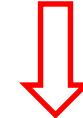
**Stacionární elektrické pole:** všechny veličiny pole jsou nezávislé (konstantní) na čase

**Elektrický proud:**

$$I = \frac{dQ}{dt}$$

(A – ampér SI)  $I_{avg} = \frac{\Delta Q}{\Delta t}$

Průměrný proud

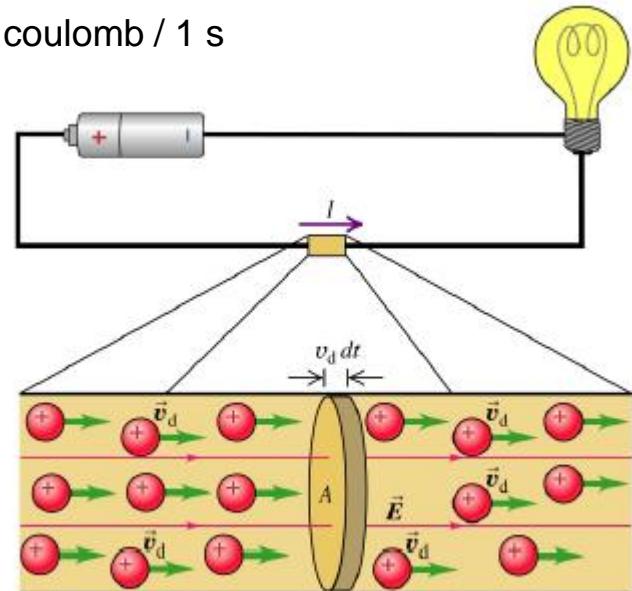


Uspořádaný pohyb elektrických nábojů

Velikost kladného náboje prošlého průřezem vodiče za jednotku času

Pohyb elektrických nábojů musí být vyvoláný vnějšími silami

Směr proudu - pohyb kladných nábojů



# **Elektrický proud**

**Velikosti elektrického proudu v přírodě se pohybují od nanoampérů, které tečou našimi nervy, po megaampéry, které protékají bleskovými kanály.**

**Směr elektrického proudu byl implicitně stanoven jako směr pohybu kladných nábojů. Nositeli elektrického náboje uvnitř vodičů jsou ovšem záporně nabité volné elektrony, které se tedy dle konvence pohybují proti směru elektrického proudu.**

**Elektrický proud může protékat pevnými látkami (kovy, polovodiči), kapalinami (elektrolyty) a ionizovanými plyny.**

**Látky, které nevedou elektrický proud, nazýváme nevodiči, izolanty**

# Elektrický proud

Stacionární proud je časově konstantní  $I=I_0$

$$I_{avg} = \frac{\Delta Q}{\Delta t} \quad \Rightarrow \quad Q = I_{avg} \Delta t$$

Nestacionární proud je časově proměnný  $I(t)$

$$I = \frac{dQ}{dt} \quad \Rightarrow \quad Q = \int_0^t I(t) dt$$

## Vektor proudové hustoty

Rychlosť  $v_d$ , s jakou se nosiče náboje pohybují je tzv. *driftová rychlosť*. Fyzikálne je  $v_d$  průměrná rychlosť nosičů náboje uvnitř vodiče, který je vložen do vnějšího elektrického pole.  
Ve skutečnosti se ale elektron ve vodiči nepohybuje po přímce, jeho pohyb je chaotický.  
Průměrná tepelná, chaotická rychlosť, je nulová.

# Hustota elektrického proudu

## Vektor proudové hustoty

Velikost proudu posuzujeme podle proudové hustoty

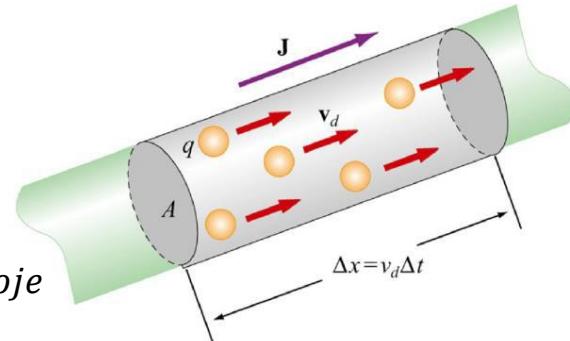
$$j = \frac{dI}{dS}$$

$$dI = \vec{j} d\vec{S}$$

$$I = \int \vec{j}(\vec{r}) \cdot d\vec{S}$$

Za čas  $dt$  projede plochou  $S$  náboj  $dQ$

$$dQ = \rho \cdot S \cdot v_d dt \quad \rho - objemová hustota náboje$$



$$j = \frac{dI}{dS} = \frac{1}{dS} \left( \frac{dQ}{dt} \right) \quad dQ = \rho dV = \rho dS dI = \rho dS v_d dt$$

$$\vec{j} = \rho \cdot \overrightarrow{v_d} = n_e \cdot e \cdot \overrightarrow{v_d}$$

$$j = \frac{1}{dS} \left( \frac{\rho dS v_d dt}{dt} \right) = \rho \cdot v_d$$

# Elektrický proud v kovech

## Elektronová vodivost

Proud je veden tzv. vodivostními elektrony, které se mohou volně pohybovat mezi jednotlivými atomy. Každý atom poskytne daný počet tzv. valenčních elektronů do vodivostního pásu. Ty tvoří „elektronový plyn“.

Děrová vodivost h-e (hole-electron) –šíří se stav „bez elektronu“ –díra a elektrony přeskakují

Takováto vodivost je charakteristická pro polovodiče, vyskytuje se ale i u kovů

