

# STACIONARNÍ ELEKTRICKÉ POLE

(29)

Stacionární = konstantní proudy

Co je el. proud: drát ~~-----~~  $I = \frac{dQ}{dt}$

náboj, který prošel "dílkem" (o nějakém místě) za jednotku času. Drát má průřez.

Def: Elektrický proud je množství náboje, které prošlo dávkou plochou za jednotku času (ve stacionárním režimu). <sup>Samozřejmě se započtením znamének</sup>  
nebo v limě  $I_S = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta Q(S)}{\Delta t}$   
pro plochu S

jednotka  $[I] = A = C/s$

STACIONARNÍ -  $\frac{dI}{dt} = 0$

Proudy:

1) volné - vodivostní (vodič, elytr, pol, "vnitřní struktura")  
- kovečné (mechanický proud na povrch)

2) vázané - polarizací -  $\uparrow \oplus \ominus \downarrow$  polar  
- magnetizací - náhoda spinového mag. pole

3) Maxwellův posuvný (co se děje místo proudu kondenzátory)

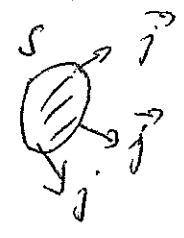
Ve vodiči (Cu, 300K)

$v_{typ} \approx 10^5 \text{ m/s}$

$n_{drift} \approx 10^{-4} \text{ m/s}$

Globální popis: hustota proudu  $\vec{j}$

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



$$\vec{I}_S = \lim_{\Delta S \rightarrow 0} \sum_{i=1}^N \vec{I}_{\Delta S_i} = \lim_{N \rightarrow \infty} \sum_{i=1}^N \vec{j}_i \cdot \Delta \vec{S}_i$$

Vzpomeňme na potoci

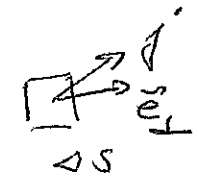
$$\vec{j} = \left( \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta Q(\Delta S)}{\Delta t \Delta S} \vec{e}_\perp \right)_{\text{max}}$$

parametry  $\vec{j}$ ,  $\vec{r}$  a dále

Bodě hledáme směr v němž je tato hustota maximální  $\Delta S \vec{e}_\perp = \Delta \vec{S}$

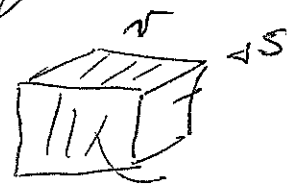
Díkem

$$\begin{aligned} \vec{I}_{\Delta S} &\approx \vec{j} \cdot \Delta S \cdot \cos \theta = \\ &= \vec{j} \cdot \Delta \vec{S} \end{aligned}$$



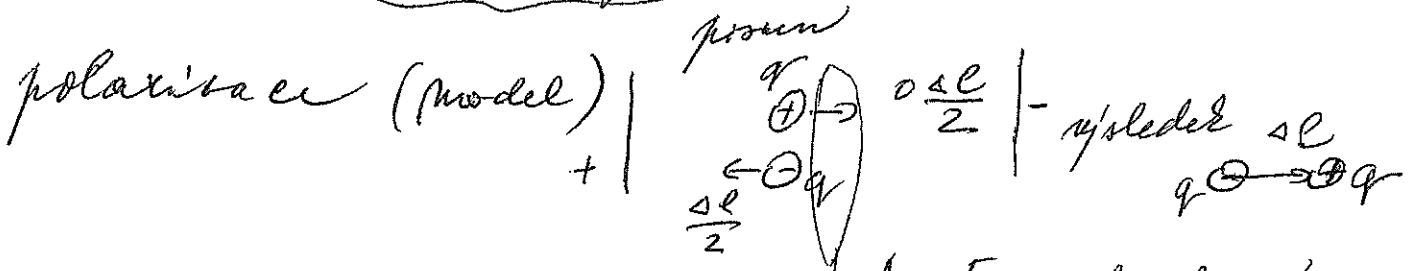
Ukáme-li hustotu nabitých nábojů  $N$  (ionty, elektrony) a každý nese náboj  $q$  a pohybuje se rychlostí  $\vec{v}$  potok

$$\vec{j} = \vec{v} \cdot q \cdot n$$



$\vec{j} = \vec{v} \cdot q$  hustota náboje který se pohybuje náboj  $n \cdot S \cdot n \cdot q$

### Polarizací proud



pro polarizaci - Aouto plochou prochází proud

rychlost:  $\vec{v}_+ = \frac{d(\frac{d\vec{e}}{2})}{dt}$   $\vec{v}_- = -d(\frac{d\vec{e}}{2})$

$$\vec{j}_p = N \left( q \frac{d\vec{e}}{2dt} + (-q) \frac{-d\vec{e}}{2dt} \right) = \frac{d(Nq\vec{e})}{dt}$$

Prúd uzatvorenou plovkou

$$I = \oint_S \vec{j} \cdot d\vec{S} = - \frac{dQ}{dt} = - \frac{d}{dt} \int_V \rho dV =$$

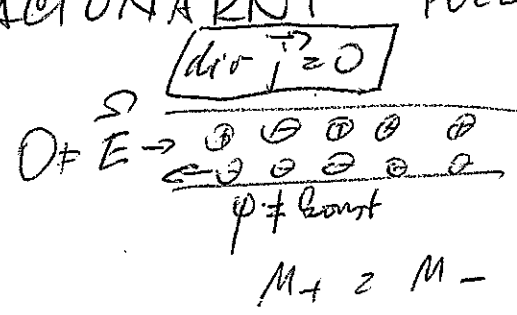
gauss

$$\Rightarrow \text{div } \vec{j} = - \frac{\partial \rho}{\partial t}$$

V-se nemení v čas  
platí pre V  
a + body

rovica kontinuity - z. z. nabýva

STACIONÁRNI POLE = STACIONÁRNI PRÚD



$\frac{\partial \vec{j}}{\partial t} = 0$   $I = \text{const}$

no elytr, ky  
 $q = e$   
 $\rho = e(n_+ - n_-) = 0$

prúdu  $\vec{j} = eN(\vec{v}_+ - \vec{v}_-)$

Klasická teória ustálený prúd

minor prúdu platí  
 $\text{div } \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0}$

$\text{rot } \vec{E} = 0$

prúd by neplatil,

potom



by vyvolalo prúd v

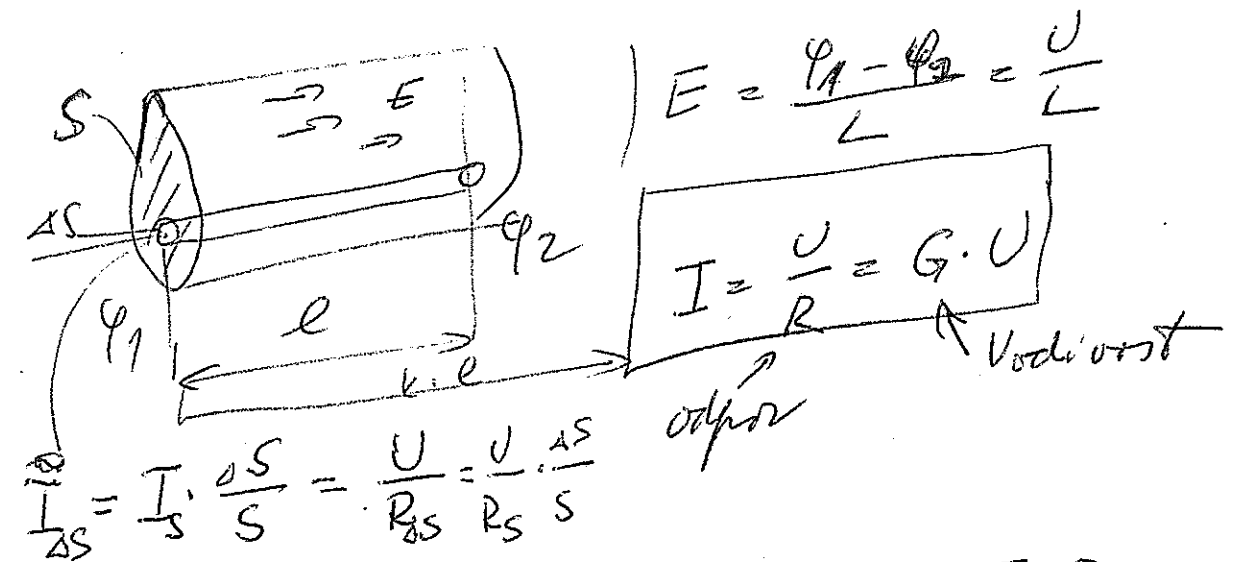
$I_2$

ale neplatí  $\vec{E} = 0$  na vodiči

a  $\rho = \text{const}$  na povrchu

Ohmuv zákon - materiálův vztah -  
- vodič

pro homogenní ple a homogenní vodič



$\frac{R_s}{R_{\Delta S}} = \frac{\Delta S}{S}$  ;  $U_{(k \cdot l)} = I \cdot R_{k \cdot l}$  ;  $U_e = I \cdot R_e$

$R \sim \frac{1}{S}$

$\frac{U_{k \cdot l}}{U_e} = \frac{R_{k \cdot l}}{R_e} = \frac{U_e \cdot k \cdot l}{U_e \cdot l} \Rightarrow \frac{R_{k \cdot l}}{R_e} = \frac{k \cdot l}{l}$

$R \sim l$  ;  $R \sim \frac{1}{S}$  ;  $R = \rho \cdot \frac{l}{S}$

↑  
rezistivita  
(měřív odpor)

$G = \frac{1}{R} = G \cdot \frac{S}{l}$  ;  $G = \frac{1}{\rho}$  konduktivita  
(měřív vodivost)

$I_{\Delta S} \approx \vec{j} \cdot \Delta \vec{S}$  (v limitě =)

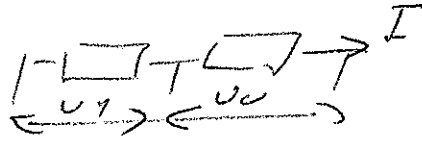
$I_{\Delta S} = \frac{U}{R_{\Delta S}} = \frac{U}{\rho \cdot l} \Delta S = \frac{1}{\rho} E \cdot \Delta S = \vec{j} \cdot \Delta \vec{S}$

↑  
max  $\vec{j} \parallel \vec{E}$  max  $|\vec{j} = \sigma \cdot \vec{E}|$

$$j' = \oint \vec{E} \cdot d\vec{l} \Leftrightarrow |j_k = \sum_i \sigma_{ki} L_i|$$

kurva  
matika

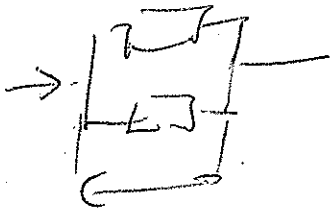
Sel'ida' -' odporu



$$RI = U = U_1 + U_2 = R_1 I + R_2 I$$

$$R = R_1 + R_2$$

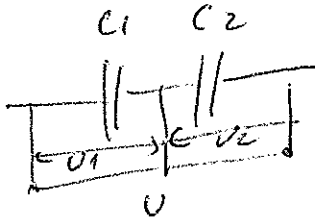
$$R = \int \rho(l) \frac{dl}{S(l)}$$



$$\frac{U}{R} = I = I_1 + I_2 = \frac{U}{R_1} + \frac{U}{R_2}$$

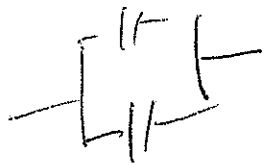
$$\Rightarrow \frac{1}{R} = \frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2}$$

Sel'ida' kapacita' triu



$$Q = C \cdot U = C(U_1 + U_2)$$

$$\frac{1}{C} = \frac{U_1}{Q} + \frac{U_2}{Q} = \frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2}$$



$$C U = Q = Q_1 + Q_2 = C_1 U + C_2 U$$

$$C = C_1 + C_2$$

EMN, obvod ustáleneho proudu

Podmienky:

- 1) obvod musí byť uzavretý (uzatvorený)
- 2) musí byť dodávaná energia  $U \cdot q = W$

Mimo prúd

okrem  $\vec{E} = 0 \Rightarrow \oint \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$

na vodiči  $\int_1^2 \vec{E} \cdot d\vec{l} = U_{12}$  tj. podľa Ohma  $\frac{1}{\sigma} \int \vec{j} \cdot d\vec{e} = U_{12}$

Uzavretý obvod -  $\vec{E} = 0$   $\Rightarrow \vec{F}_{vztl} = 0 \Rightarrow \vec{F} \text{ "zdĺhajúci"}$

Def: Elektromotorická sila  $\vec{F}$  - "to čo  $\vec{F}$  získa dohoda"



$A = \oint \vec{F} \cdot d\vec{l} \neq 0$

(molekulárne, povrchové - chemické, tepelné, fotoelektrické)

Elektromotorická napätosť

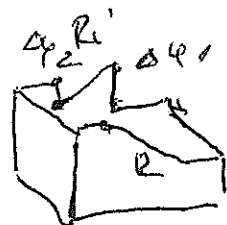
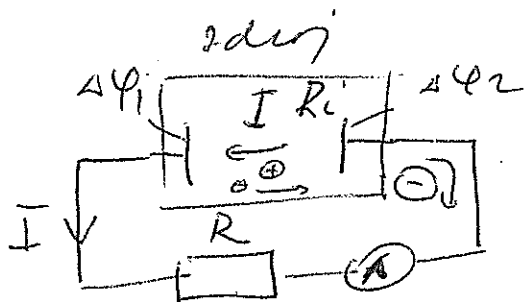
$\mathcal{E} = \frac{1}{q} \oint \vec{F} \cdot d\vec{l}$

práca podľa prúdu

Zdroj elektrom. sily -

musí byť, kde sa vykonáva práca - o vodiči  $\Rightarrow \oint = 0$

zapojenie



Elektrický obvod

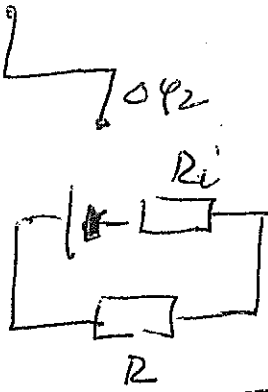
$$\mathcal{E} = \oint_{\ell} \frac{\vec{E}}{q} \cdot d\vec{\ell} = \frac{q(R_i I + R_e I)}{q} = \Delta\varphi_1 + \Delta\varphi_2$$

$$\mathcal{E} = RI + R_e I = U + R_e I ; I = \frac{\mathcal{E}}{R + R_e}$$

(N, R<sub>e</sub>, P<sub>6</sub>)

práci napřed

El. schéma (náhradní)



Elektrický obvod -

- řešení sítí - Kirchhoffova pravidla

①  $\sum_i I_i = 0$  v každém uzlu (se zářičem: uzavřený) z. z. náboje

②  $\sum_{\alpha} R_{\alpha} I_{\alpha} = \sum_{\alpha} E_{\alpha}$  z. z. energie

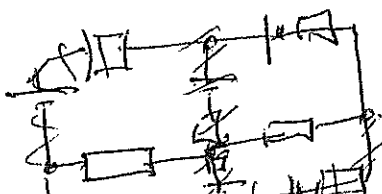
podíl libovolné smyčky

$$\sum_{\alpha} U_{\alpha} q = \sum_{\alpha} \Delta\varphi_{\alpha} q$$

odpory zlože

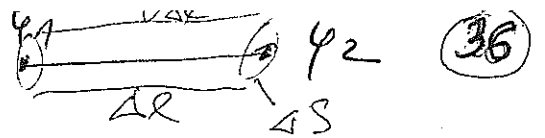
ú řešení sítí - proudy v uzlech (2.k.z)

+ smyčky (2.k.z) až gli LN metoda nelineárního steiner: vyšetření cestu spojující v uzle a kromě barvení LN dom smyček



a do každé smyčky jímé číslo.

Energie zdroje  $\Rightarrow$  tepla



proba  $A = Q \cdot U = Q \cdot (\varphi_1 - \varphi_2)$

u'km  $P = \frac{dA}{dt} = U \cdot \frac{dQ}{dt} = U \cdot I = RI^2 = \frac{U^2}{R} = GU^2$

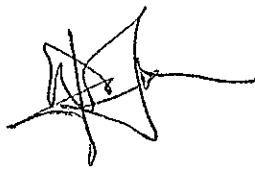
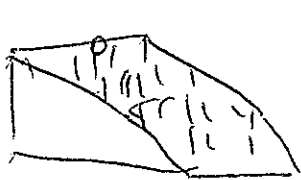
$A = \int P \cdot dt$

$\Delta V = \Delta l \cdot \Delta S$

hustota u'km  $\rho = \frac{P_{\text{ov}}}{\Delta V} = \frac{\frac{U_{\Delta l} \cdot I_{\Delta S}}{\Delta V}}{\Delta S \cdot \Delta l} = \frac{j \cdot \Delta S \cdot U_{\Delta l}}{\Delta S \cdot \Delta l} = j \cdot E = \sigma \cdot E^2$

Mechanismus - klavicle' teorie vodivosti

(plazma, elky, plyny) - Proti plat' Olom a kde j'hou meste



$10^5 \text{ m/s} \times 10^{19} \text{ m/s} = 10^{24} \text{ m}^2/\text{s}^2$

$\vec{j} = \sigma \cdot \vec{E} = N \cdot q \cdot \vec{u}$

$\vec{j} \parallel \vec{u} \parallel \vec{E}$  - istoty' post'vidi'

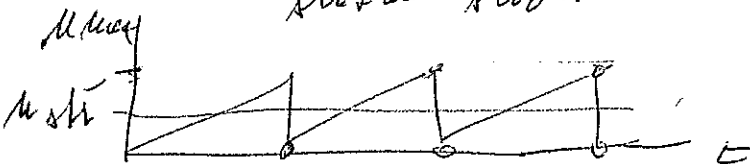
$\langle \vec{v} + \vec{u} \rangle = \langle \vec{v} \rangle + \langle \vec{u} \rangle = \langle \vec{u} \rangle$

$\vec{E} = \frac{q \vec{u}}{\sigma} \leftarrow \text{vodiost } \sigma \vec{E} = \vec{j}$

pro m'ic' m'at'je  $0 = m \cdot \vec{a} = q \vec{E} + \vec{F}_L = q \left( \frac{Nq \vec{u}}{\sigma} \right) + \vec{F}_L$

si'bra ro'ba

Langevirova sila



$\vec{F}_L = -m \frac{du_{\text{max}}}{dt} = -\frac{m \mu u}{B^2}$

$\vec{v} = \frac{1}{\beta}$

$qE = -F_L \Rightarrow \frac{Nq^2 u}{\sigma} = \frac{2m \mu v}{B^2} = \frac{2m \mu v}{Nq^2}$



$$\sigma = \frac{1}{2} \frac{q^2 N}{m v} = \frac{1}{2} \frac{q^2 n}{m v}$$

$$v = \frac{v_{\text{thermal}}}{\alpha} \quad (37)$$

$\ll$  střední,  
 volná  
 dráha

$$v \sim \frac{1}{\sqrt{T}} \Rightarrow \sigma \sim \frac{1}{\sqrt{T}} \Rightarrow \rho \sim \sqrt{T}$$

ale u vodičů  $\rho \sim T$  (ar konstanta)

U. Teorie plati:

$$v_{\text{drift}} \ll v_{\text{tep.}}$$

$$E_{\text{el}} \ll E_{\text{tep.}}$$

$$E_{\text{el}} \ll E_{\text{tep.}}$$

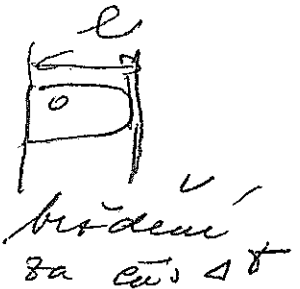
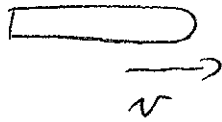
$$q E d \ll kT$$

a plati pro plasma, elektrolity

1977

Steward-Tolmanův pokus - měření  $\frac{e}{m}$  elektronu.

Princip: dělostrelecký projektile



projektile se postaví,

volná dráha pokračující - brzdí je pole -  $\ominus$  náboj vprůdu

$$a = \frac{\Delta v}{\Delta t} = \frac{v}{\Delta t} - \text{brzdění je stejné jako zrychlení}$$

elektronů vůči projektile a  $F$  je brzdění

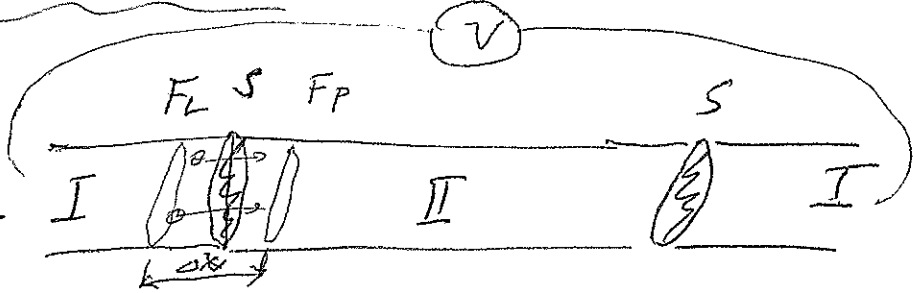
el. síla

$$m_e \cdot a = q_e \cdot E; \quad U = E \cdot e; \quad I = \frac{U}{R}$$

$\Delta Q = T \cdot L \quad E \cdot e \quad \Delta t \quad m_e \cdot v \quad m_e \left( \frac{v}{\Delta t} \right) \Delta t$

# Termoelektrina (Seebeck 1821)

ručne  
vodice  
I a II



koncentraci elektronu  $n_I$  a  $n_{II}$ ;  $n_I > n_{II}$

elektrony jako ideální plyn  $PV = n_{\text{mol}} RT = n RT$

jelikož  $n_I > n_{II}$ , elektrony utíkají z I do II Boltzmann

dosud se rozdíl "hladů" vyrovná elektrickým potenciálem

V úseku  $\Delta x$  bude rozdíl "hladů" elektronů

$$\Delta P = kT \Delta n \quad V = \text{konst}$$

kompletován elektrickým polem

$$\frac{F_L - F_P}{S} = \frac{\Delta q \cdot E}{S} = - \frac{e n_{\text{stat}} \left( \frac{\Delta \varphi}{\Delta x} \right)}{S} \Rightarrow \Delta \varphi = E \Delta x$$

$$\Delta P = kT \Delta n = - e n \Delta \varphi$$

lim  
 $\Delta x \rightarrow dx$   
 $\Delta n \rightarrow dn$   
 $\Delta \varphi \rightarrow d\varphi$

$$d\varphi = - \frac{kT}{e} \frac{dn}{n}$$

$$\varphi_{II} = \frac{kT}{e} \ln(n_{II} - n_I)$$

$$V = \varphi_{I,II}(T_2) - \varphi_{II,I}(T_1) = \frac{k}{e} \ln \left( \frac{n_{II}}{n_I} \right) \left( T_2^{-1} \right)$$

$T_2 \neq T_1$

Baterie, výstupní práce  
viz skripta