

Aula 23

F 502 – Eletromagnetismo I

2º semestre de 2020

03/12/2020

Eletrodinâmica

Lei de Ohm

PARA QUE CARGAS EM CONDUTORES SE MOVAM E PERMANEÇAM EM MOVIMENTO É NECESSÁRIO QUE HAJA UMA FORÇA ATUANDO SOBRE ELAS. O CASO MAIS COMUM É A FORÇA ELÉTRICA.

DE MANEIRA GERAL:

$$\vec{J} \propto \vec{E} \Rightarrow \vec{J} = \sigma \vec{E} \rightarrow \text{LEI DE OHM}$$

σ : CONDUTIVIDADE DO MATERIAL

É PRECISO QUE SEMPRE HAJA UMA FORÇA, OU OS ELÉTRONS IRÃO PARAR: SOBRE ELAS SEMPRE AGE UMA ESPÉCIE DE "FORÇA VISCOSA" (DEVIDO À REDE DO CRISTAL, IMPUREZAS, ETC.) QUE PRECISA SER CONTRAPOSTA PARA QUE HAJA UMA CORRENTE PERMANENTE.

A FORÇA QUE AGE SOBRE OS ELÉTRONS PODE TAMBÉM SER MAGNÉTICA:

$$\vec{J} \propto \vec{v} \times \vec{B} = \vec{J} = \sigma (\vec{v} \times \vec{B})$$

DE MANEIRA GERAL:

$$\vec{J} = \sigma \vec{f}$$

ONDE \vec{f} É A FORÇA EM QUESTÃO, POR UNIDADE DE CARGA.

CONDUTIVIDADE DO COBRE:

$$\sigma_{Cu} = 1,68 \times 10^8 \text{ (Ohm}^{-1}\text{-m)}^{-1}$$

$$\text{OHM} = \frac{\text{VOLT}}{\text{AMPÈRE}}$$

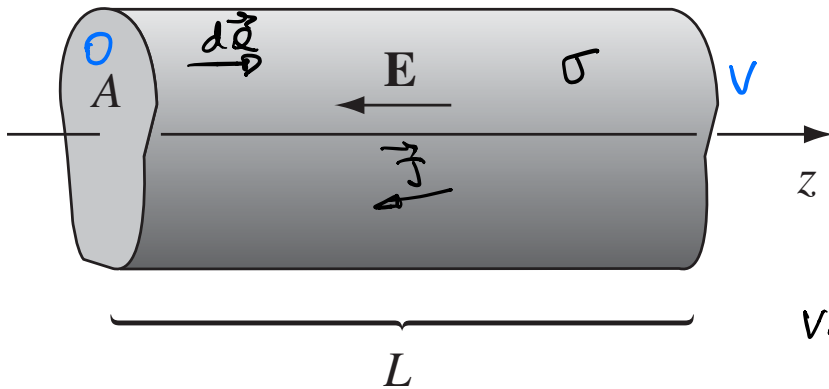
INVERSO DA CONDUTIVIDADE É A RESISTIVIDADE:

$$\rho = \frac{1}{\sigma}$$

Material	Resistivity	Material	Resistivity
<i>Conductors:</i>		<i>Semiconductors:</i>	
Silver	1.59×10^{-8}	Sea water	0.2
Copper	1.68×10^{-8}	Germanium	0.46
Gold	2.21×10^{-8}	Diamond	2.7
Aluminum	2.65×10^{-8}	Silicon	2500
Iron	9.61×10^{-8}	<i>Insulators:</i>	
Mercury	9.61×10^{-7}	Water (pure)	8.3×10^3
Nichrome	1.08×10^{-6}	Glass	$10^9 - 10^{14}$
Manganese	1.44×10^{-6}	Rubber	$10^{13} - 10^{15}$
Graphite	1.6×10^{-5}	Teflon	$10^{22} - 10^{24}$

TABLE 7.1 Resistivities, in ohm-meters (all values are for 1 atm, 20° C). *Data from Handbook of Chemistry and Physics*, 91st ed. (Boca Raton, Fla.: CRC Press, 2010) and other references.

A corrente e o campo elétrico em um condutor cilíndrico



$$\vec{J} = \sigma \vec{E}$$

SE O CAMPO E É UNIFORME NO FIO, A CORRENTE \vec{J} TAMBÉM SERÁ.

VAMOS ASSUMIR ISSO (VER ADIANTE).

$$I = JA = \sigma A E \implies I = \sigma A \frac{V}{L} = \underbrace{\left(\frac{\sigma A}{L}\right)}_{1/R} V$$

$$\Delta V = - \int \vec{E} \cdot d\vec{\ell}$$

$$\Delta V = V - 0 = V = - \int_{ESQ}^{DIR} E_{1D} \cdot d\vec{\ell} = - \vec{E} \cdot \int_{ESQ}^{DIR} d\vec{\ell} = EL \implies V = EL$$

$$V = R I \quad (\text{LEI DE OHM})$$

$$R = \frac{L}{\sigma A} = \frac{\rho L}{A} \quad \text{RESISTÊNCIA DO FIO}$$

$$G = \frac{1}{R} = \frac{\sigma A}{L} = \frac{A}{\rho L} \quad \text{CONDUTÂNCIA DO FIO}$$

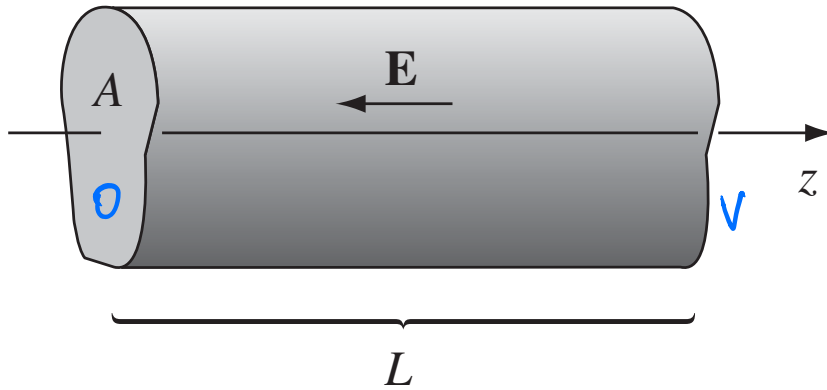
$$[R] = [\rho] \frac{L}{L^2} = \frac{[\rho]}{L} = \frac{1}{[\sigma]L}$$

$$[\sigma] = \frac{1}{[R]L} \quad [\rho] = [R]L$$

$$\text{NO SI: } [\rho] = \text{OHM} \cdot \text{m} = [R]L$$

$$\Rightarrow [R] = \text{OHM}$$

Prova de que o campo elétrico num fio de corrente é uniforme



$$(a) \vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \vec{\nabla} \cdot \left(\frac{r\vec{j}}{\sigma} \right)$$

$$= \frac{1}{\sigma} \vec{\nabla} \cdot \vec{j} \quad (\text{FIO UNIFORME})$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = 0 \quad (\text{CORRENTE ESTACIONÁRIA})$$

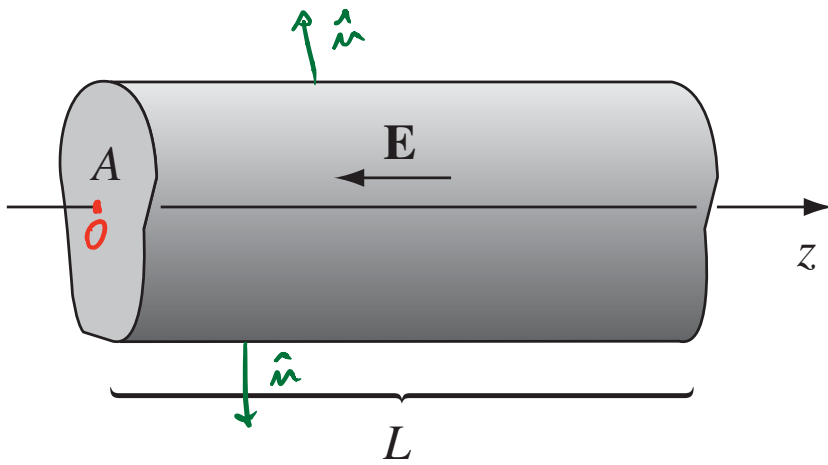
$$(b) \vec{\nabla} \times \vec{E} = 0 \Leftrightarrow \vec{E} = -\vec{\nabla} V$$

$\Rightarrow \nabla^2 V = 0$ O POTENCIAL NO FIO SATISFAZ A EQ. DE LAPLACE

(c) CONDIÇÕES DE CONTORNO SOBRE V:

NAS TAMPAIS : $V(\vec{r}) = \text{CONST.}$ $\begin{cases} 0 & \text{NA ESQUERDA} \\ V & \text{NA DIREITA} \end{cases}$

NA VERDADE, O FIO NÃO TEM TAMPA (CORRENTE ESTACIONÁRIA)



NAS PAREDES LATERAIS:

$$\vec{j} \cdot \hat{n} = 0$$

NÃO HÁ CORRENTE
SAINDO PELA LATERAL
DO FIO

$$\Rightarrow \frac{\vec{E}}{\rho} \cdot \hat{n} = 0 \Rightarrow \vec{E} \cdot \hat{n} = 0$$

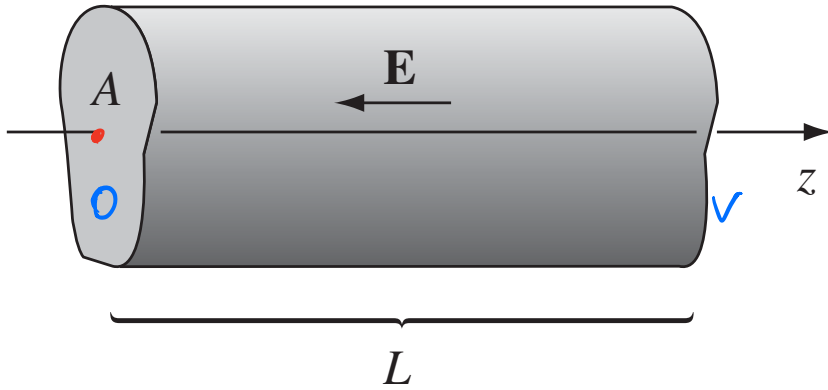
$$\Rightarrow \hat{n} \cdot \vec{\nabla} V = 0 \quad \text{ou} \quad \frac{\partial V}{\partial \hat{n}} = 0$$

NA REGIÃO DO FIO:

$V = \text{CONST.}$ EM ALGUMAS
PARTES DE S (VOLUME)

$\frac{\partial V}{\partial \hat{n}} = 0$ EM OUTRAS
PARTES

\Rightarrow SOLUÇÃO ÚNICA



CONSIDERE A SEGUINTE
SOLUÇÃO:

$$V(z) = \frac{V}{L} z$$

$$\nabla^2 V = 0 \quad \checkmark$$

NAS LATERAIS $\hat{n} \perp \hat{z}$

$$\vec{\nabla} V = \frac{V}{L} \hat{z} \Rightarrow \hat{n} \cdot \vec{\nabla} V = 0 \quad \checkmark$$

NAS TAMPAS:

$$V(0) = 0 \quad \checkmark$$

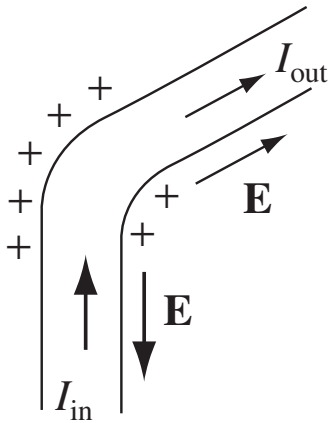
$$V(L) = \frac{V}{L} L = V \quad \checkmark$$

ESSA É A SOLUÇÃO:

$$\vec{E} = -\vec{\nabla} V = -\frac{V}{L} \hat{z}$$

\Rightarrow UNIFORME Q.E.D.

Carga não se acumula em condutores em situação estacionária



FISICAMENTE:

DESBALANÇO DE CORRENTE GERA CAMPO ELÉTRICO LOCAL QUE AGE CONTRA O DESBALANÇO E O DESTRÓI.

$$\text{MATEMATICAMENTE: } \frac{\partial \rho}{\partial t} = -\vec{\nabla} \cdot \vec{j} \quad (\text{LEI CONS. CARGA})$$

$$= -\sigma \vec{\nabla} \cdot \vec{E} \quad (\text{LEI DE OHM})$$

$$= -\sigma \left(\frac{\rho}{\epsilon_0} \right) \quad (\text{LEI DE GAUSS})$$

$$\Rightarrow \frac{\partial \rho}{\partial t} = -\frac{\sigma}{\epsilon_0} \rho$$

$$\Rightarrow \rho(\vec{r}, t) = \rho_0(\vec{r}) e^{-\sigma/\epsilon_0 t} = \rho_0(\vec{r}) e^{-t/\tau}$$

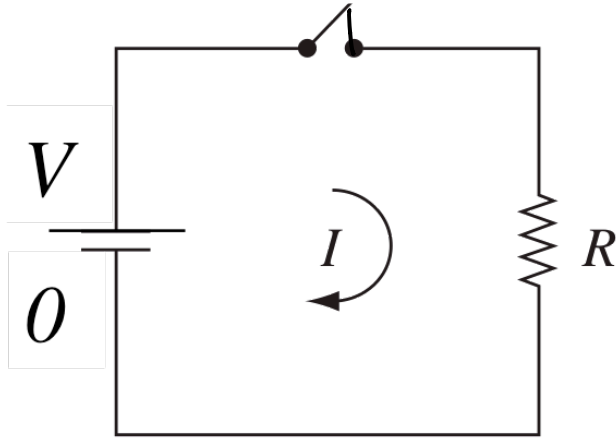
$\rho_0(\vec{r}) = \text{CARGA EM } t=0$

A CARGA INICIAL ACUMULADA DECAI A ZERO
COM O TEMPO NUMA ESCALA TEMPORAL:

$$\tau = \frac{\epsilon_0}{\sigma} \Rightarrow \tau_{cu} = 1.5 \times 10^{-15} \text{ s}$$

TEMPO CURTISSIMO!

Força eletromotriz (emf)



PARA QUE A CORRENTE CIRCULE PERMANENTEMENTE, COMO VIMOS, TEM QUE HAVER FORÇA EXTERNA.

ELA PODE SER PURAMENTE ELÉTRICA?

INTEGRANDO A CORRENTE \vec{J} AO LONGO DE TODO O CIRCUITO:

$$0 \neq \oint \vec{J} \cdot d\vec{\ell} = \int \sigma \vec{E} \cdot d\vec{\ell} = \sigma \oint \vec{E} \cdot d\vec{\ell}$$

$\Rightarrow \oint \vec{E} \cdot d\vec{\ell} \neq 0$ O QUE É ABSURDO NUMA SITUAÇÃO ELETROSTÁTICA

\Rightarrow TEM QUE HAVER OUTRAS FORÇAS ATUANDO NAS CARGAS.

DENTRO DA BATERIA, OUTRAS FORÇAS ("QUÍMICAS")
ATUAM, ALÉM DE \vec{E} , QUE CHAMAREMOS DE:

\vec{f}_s (FORÇAS OUTRAS POR
UNIDADE DE CARGA)

HA' VÁRIAS ORIGENS POSSÍVEIS PARA \vec{f}_s

(MECÂNICA, MAGNÉTICA, ETC.)

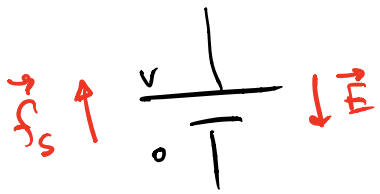
FORÇA TOTAL: $\vec{f} = \vec{E} + \vec{f}_s$

POX UNIDADE DE
CARGA

DEFINO, PARA UM CIRCUITO \underline{C} ; A FORÇA ELETRO-
MOTRIZ $\underline{\Sigma}$ (FEM):

$$\Sigma = \oint_C \vec{f} \cdot d\vec{\ell} = \oint_C (\vec{f}_s + \vec{E}) \cdot d\vec{\ell} = \oint_C \vec{f}_s \cdot d\vec{\ell}$$

NUMA SITUAÇÃO ELETROSTÁTICA



SUPONHAMOS QUE A BATERIA SEJA IDEAL: NÃO TEM RESISTÊNCIA INTERNA

NESSE CASO: $\sigma = \infty$, $\rho = 0$

$$\Rightarrow \vec{J} = 0 \quad \vec{f} \neq 0 \quad \vec{J} \neq 0 \text{ com } \vec{f} = 0$$

$$\Rightarrow \vec{f} = \vec{f}_s + \vec{f}_E = 0 \quad \Rightarrow \boxed{\vec{f}_s = -\vec{f}_E}$$

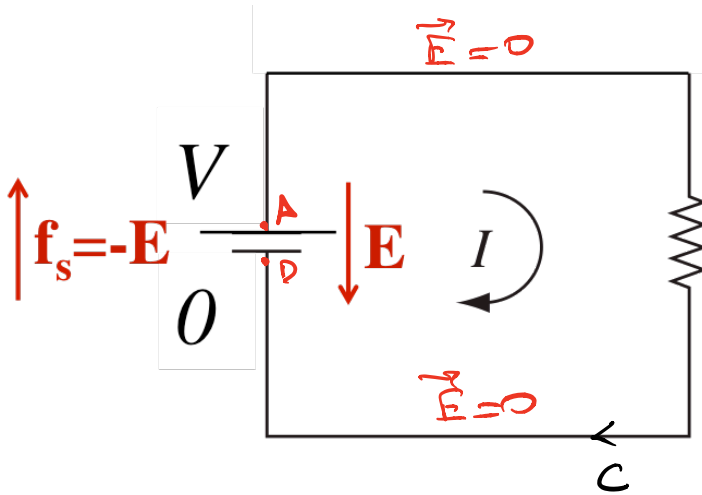
DENTRO DA BATERIA

NOS FIOS ($\sigma = \infty$) $\Rightarrow \vec{f} = \vec{f}_E = 0$

NO RESISTOR ($\sigma \neq \infty$): $\vec{J} = \sigma \vec{E}$, $\vec{f}_s = 0$



Resumindo

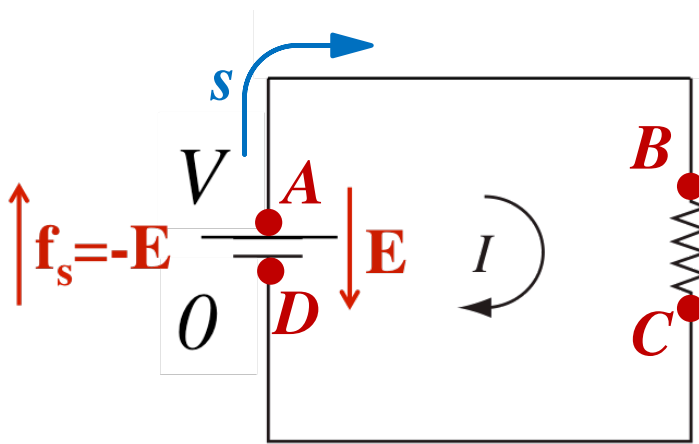


$$\begin{aligned} \varepsilon &= \Delta V \\ \varepsilon &= V - 0 = V \\ \oint \vec{F}_s \cdot d\vec{\ell} &= \int_D^A \vec{F}_s \cdot d\vec{\ell} = - \int_D^A \vec{E} \cdot d\vec{\ell} \\ &= V(A) - V(D) = V \end{aligned}$$

Força eletromotriz (emf):

$$\varepsilon = \oint \mathbf{f} \cdot d\mathbf{l} = \oint (\mathbf{f}_s + \mathbf{E}) \cdot d\mathbf{l} = \oint \mathbf{f}_s \cdot d\mathbf{l}$$

Percorrendo o circuito

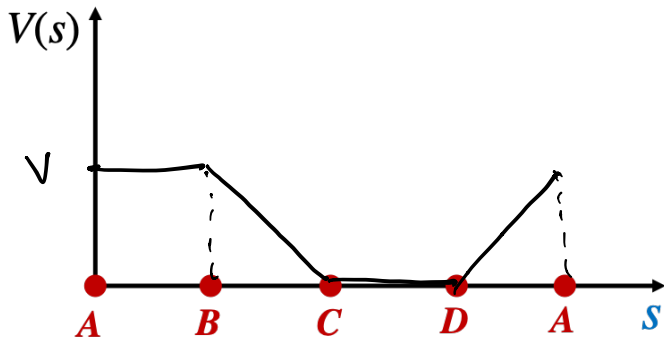


$$V(C) - V(B) = - \int_B^C \vec{E} \cdot d\vec{x} = V_A < 0$$

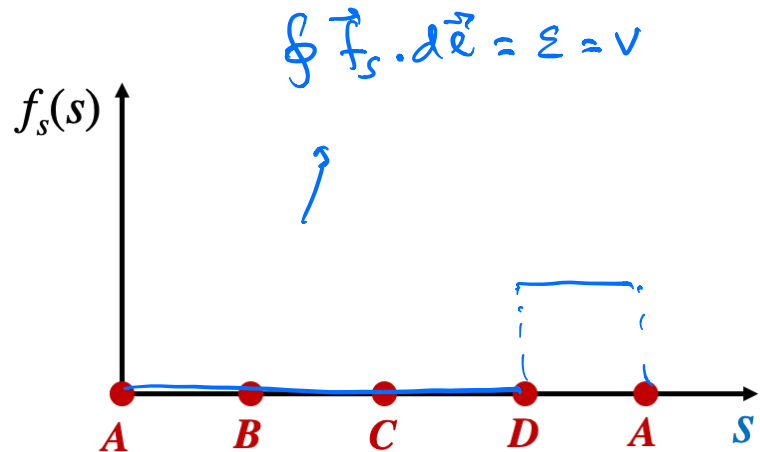
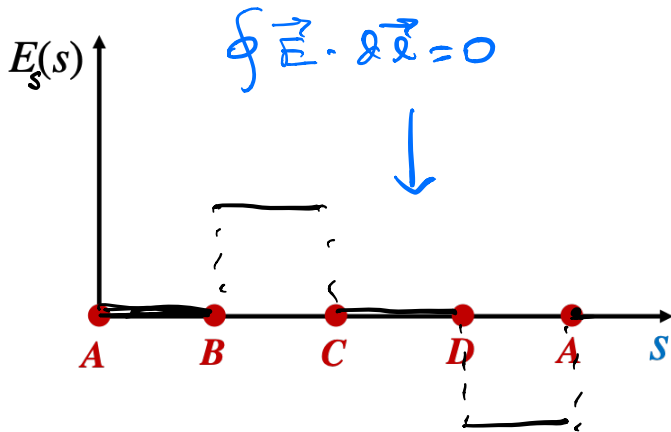
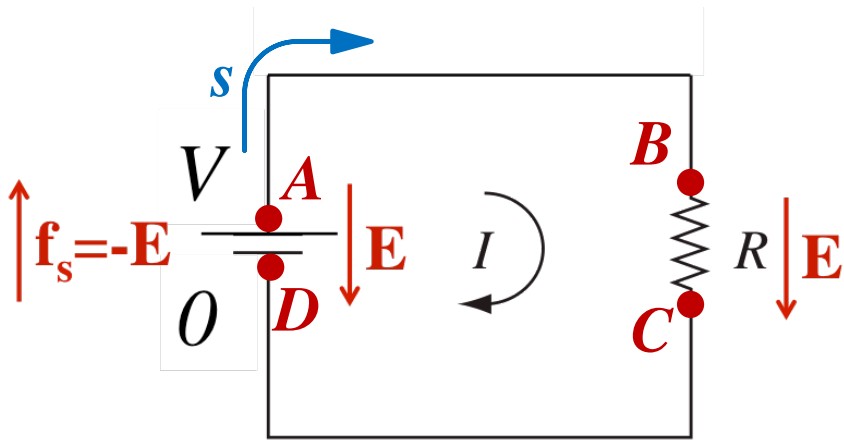
$$V(A) - V(D) = V - 0 = V$$

$$V(A) = V(B) \quad E \quad V(C) = V(D)$$

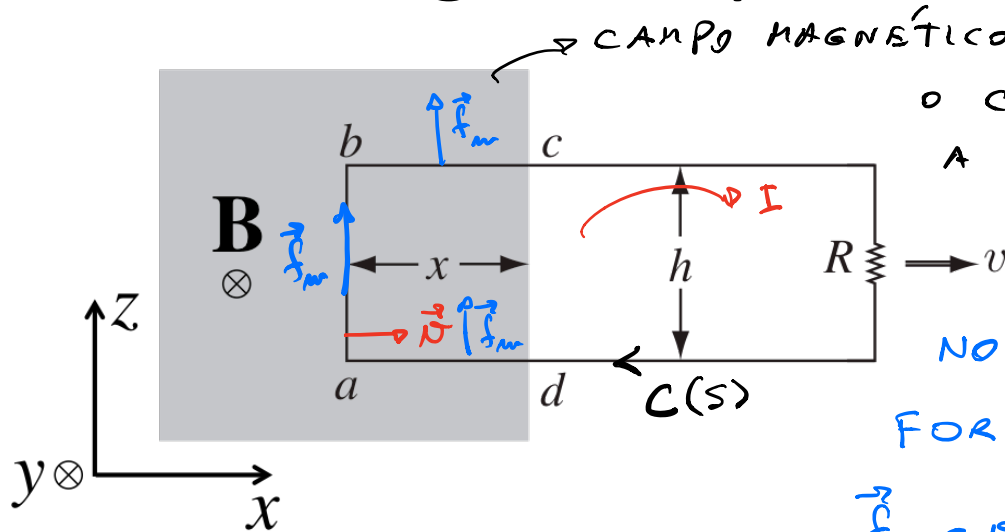
$$V(C) - V(B) = V_1 = V(D) - (A) = -V$$



Percorrendo o circuito



emf gerada por movimento



CAMPO MAGNÉTICO UNIFORME

O CIRCUITO É PUXADO PARA A DIREITA COM VELOCIDADE INSTANTÂNEA \underline{v}

NO BRAÇO ab A FORÇA MAGNÉTICA:

$$\vec{f}_m = \mathcal{I} B \hat{z}$$

ESSA FORÇA GERA CORRENTE NO CIRCUITO

$$\mathcal{E} = \int_c^b \vec{f} \cdot d\vec{\ell} = \int_c^b \vec{f}_m \cdot d\vec{\ell} = \int_a^b \vec{f}_m \cdot d\vec{\ell} = \mathcal{I} B h$$

$$\Rightarrow I = \frac{V}{R} = \frac{\mathcal{E}}{R} = \frac{\mathcal{I} B h}{R}$$

QUAL É O FLUXO DE \vec{B} PELA SUPERFÍCIE
 S CUJA BORDA É O CIRCUITO \underline{C} : $d\vec{S} = ds \hat{j}$

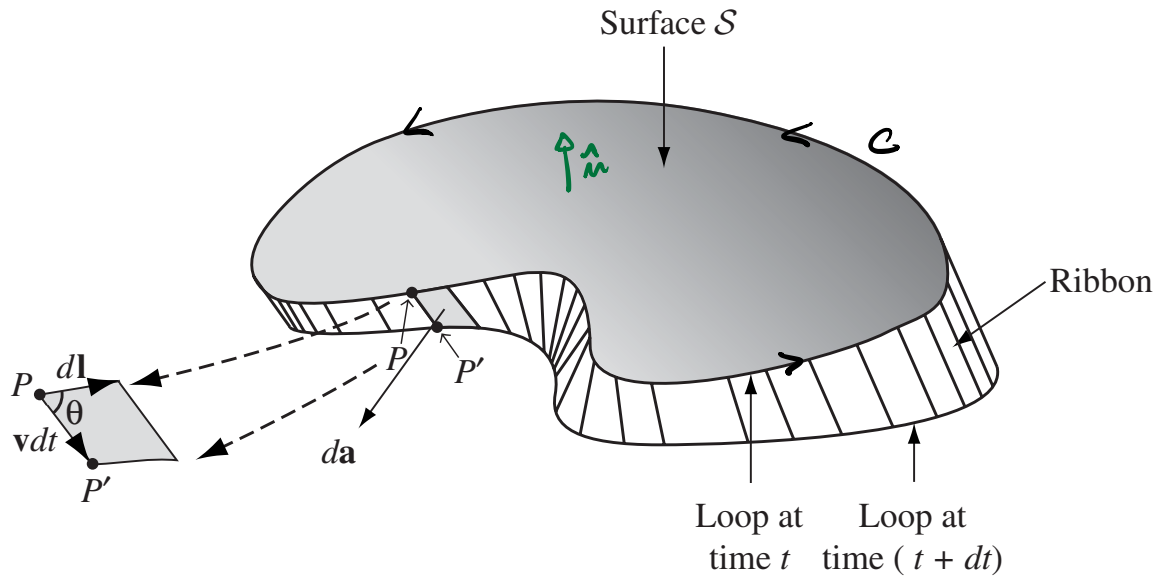
$$\Phi_B(s) = \int_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = B \int ds = Bhx$$

$$\frac{d\Phi_B}{dt} = Bh \underbrace{\frac{dx}{dt}}_{-v} = -Bhv$$

$$\Rightarrow \boxed{\mathcal{E} = - \frac{d\Phi_B}{dt}}$$

LEI DO FLUXO

A lei é válida para movimentos genéricos do circuito (prova no livro)

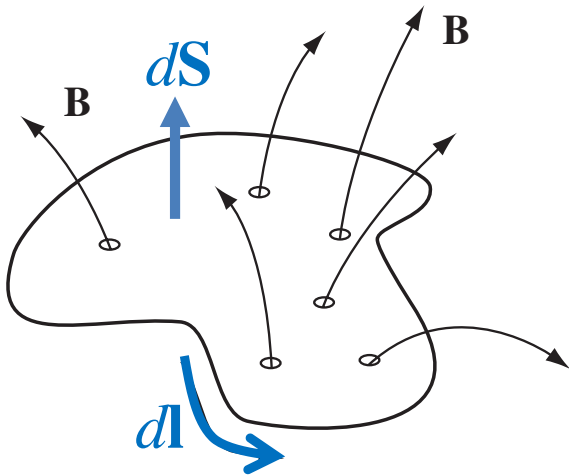


Lei do fluxo:

$$\varepsilon = \oint_{C(S)} \mathbf{f} \cdot d\mathbf{l} = - \frac{d}{dt} \left(\int_S \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S} \right) = - \frac{d\Phi_B}{dt}$$

Cuidado com o sinal na lei do fluxo

$$\varepsilon = \oint_{C(S)} \mathbf{f} \cdot d\mathbf{l} = -\frac{d}{dt} \left(\int_S \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S} \right) = -\frac{d\Phi_B}{dt}$$



$$\varepsilon = - \frac{d\Phi_B}{dt}$$

LEI DE LENZ