

# Eletromagnetismo

4300372

F.S. Navarra

navarra@if.usp.br

Guilherme Germano (monitor)

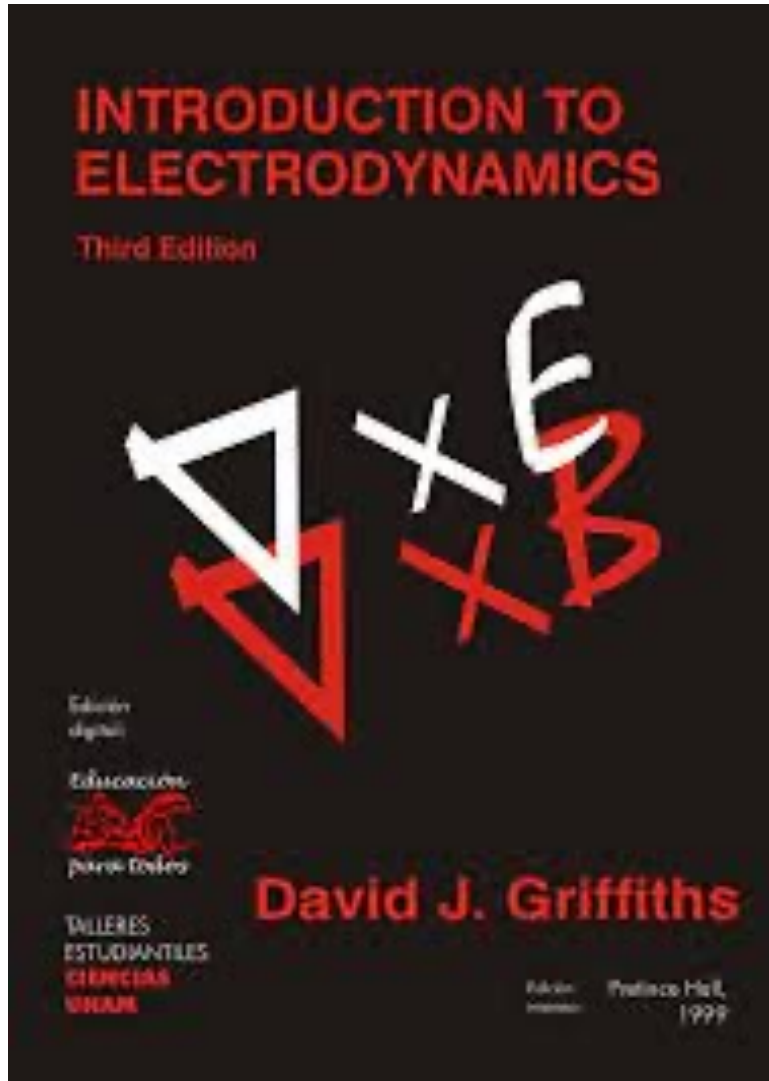
guilherme.germano@usp.br

[edisciplinas.if.usp.br](http://edisciplinas.if.usp.br)

# Plano do Curso

16/08	13/09	11/10	08/11
19/08	16/09	14/10	11/11
23/08	20/09 P1	18/10	15/11
26/08	23/09	21/10 P2	18/11 ←
30/08	27/09	25/10	22/11
02/09	30/09	28/10	25/11 P3
06/09	04/10	01/11	29/11 correção
09/09	07/10	04/11	02/12 S1
			06/12 revisão
			09/12 S2

# Bibliografia



Capítulo 2 : eletrostática

Capítulo 5 : magnetostática

Capítulo 7 : eletrodinâmica

Capítulo 8 : leis de conservação

Capítulo 9 : ondas eletromagnéticas

Capítulo 10 : campos e potenciais

Capítulo 11 : radiação

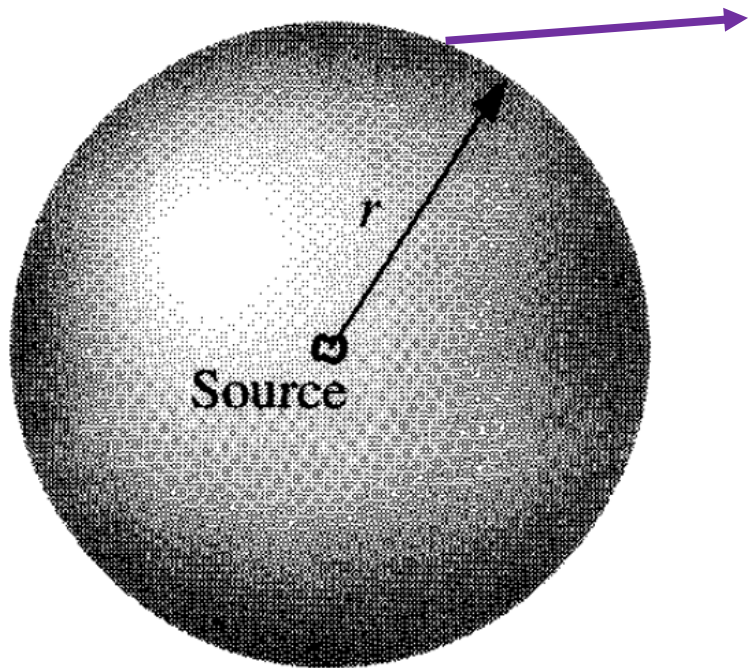
# Aula 22

## Radiação

Griffiths - Capítulo 11

Radiação: produção de ondas eletromagnéticas

Radiação: emissão de energia eletromagnética, que sai de uma fonte finita e vai até o infinito.



Potência atravessando esta superfície:

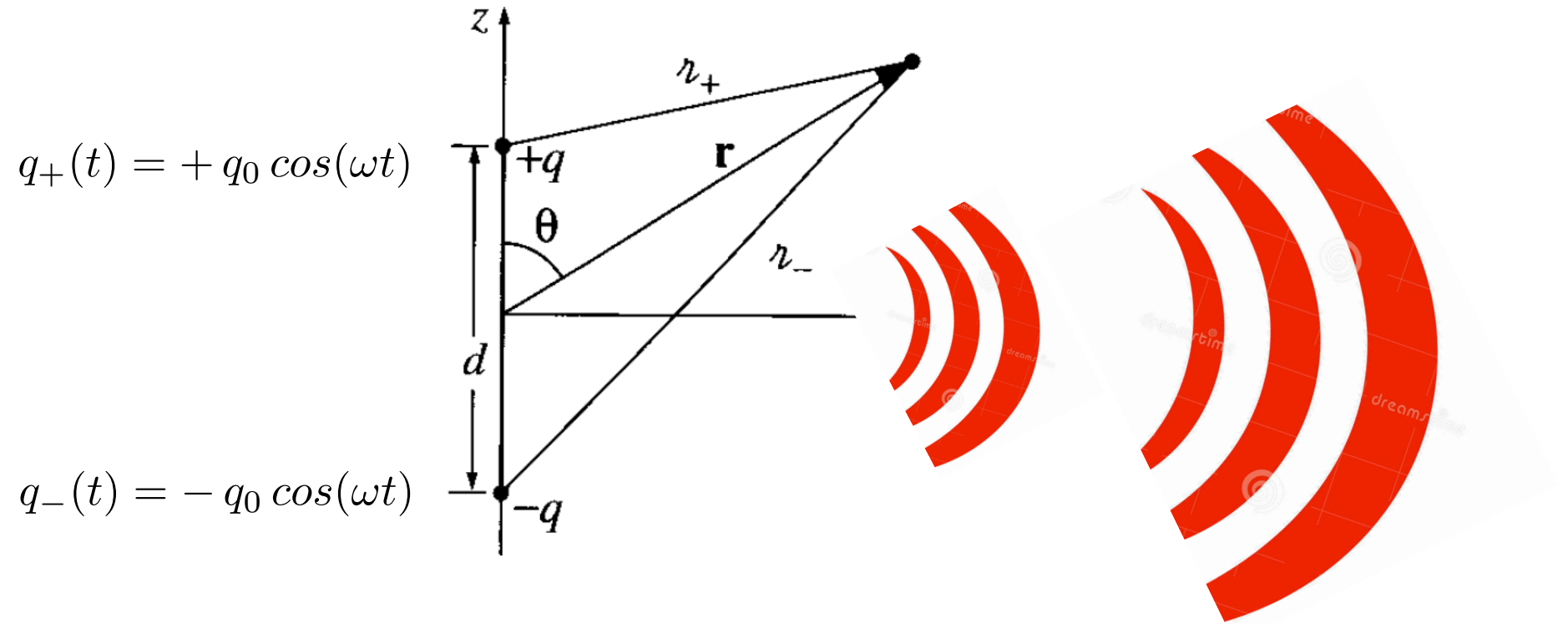
$$P = \oint \vec{S} \cdot d\vec{a} = \oint \frac{1}{\mu_0} (\vec{E} \times \vec{B}) \cdot d\vec{a}$$

Potência Radiada é o limite de P quando o raio r vai ao infinito

$$P_{rad} = \lim_{r \rightarrow \infty} P(r)$$

$$\left\{ \begin{array}{ll} P_{rad} = 0 & \text{Fonte não irradia} \\ P_{rad} \neq 0 & \text{Fonte irradia} \end{array} \right.$$

## Uma antena simples: o dipolo elétrico



$$\langle \vec{S} \rangle = \frac{\mu_0 q_0^2 d^2 \omega^4}{32 \pi^2 c} \frac{\sin^2 \theta}{r^2} \hat{r}$$

$$\langle P \rangle = \frac{\mu_0 q_0 d^2 \omega^4}{12 \pi c}$$

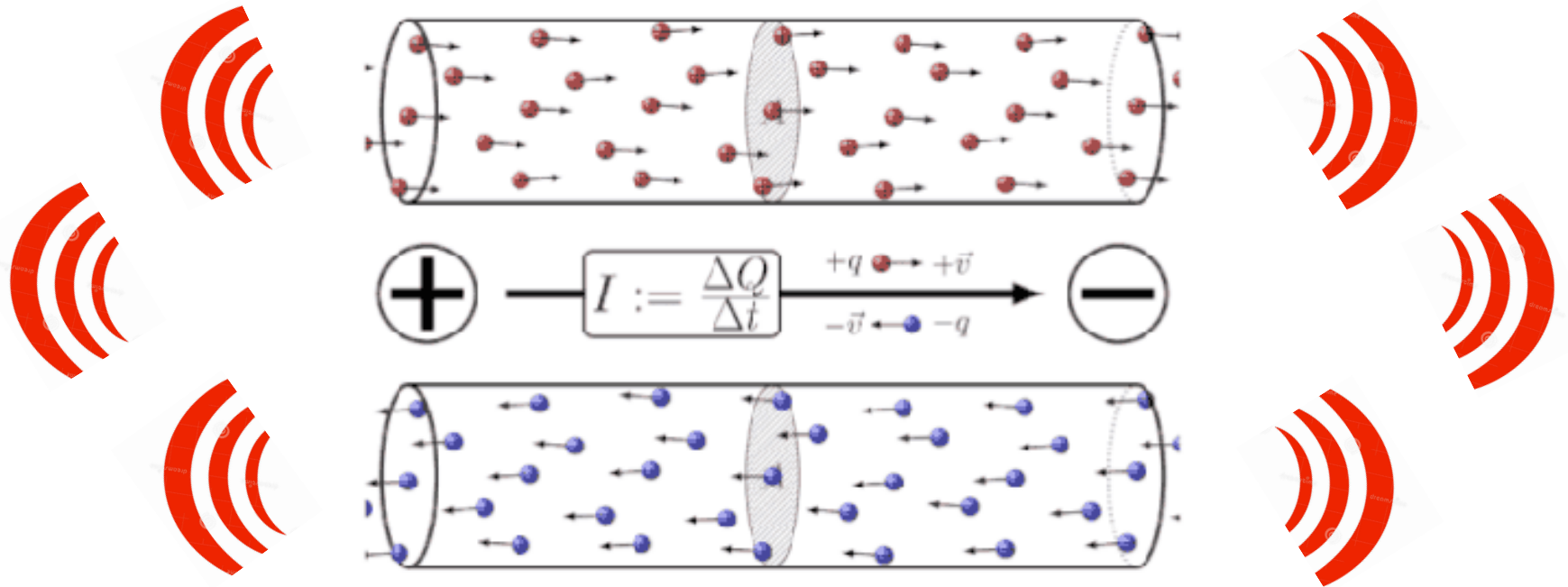
Radiação emitida  
principalmente  
a 90 graus !

# Emissão de radiação eletromagnética por cargas aceleradas

Dipolo elétrico :  $\langle P \rangle = \frac{\mu_0 q_0^2 d^2 \omega^4}{12 \pi c}$

Carga acelerada :  $\langle P \rangle = \frac{\mu_0 q^2 a^2}{6 \pi c}$

Fórmula de Larmor

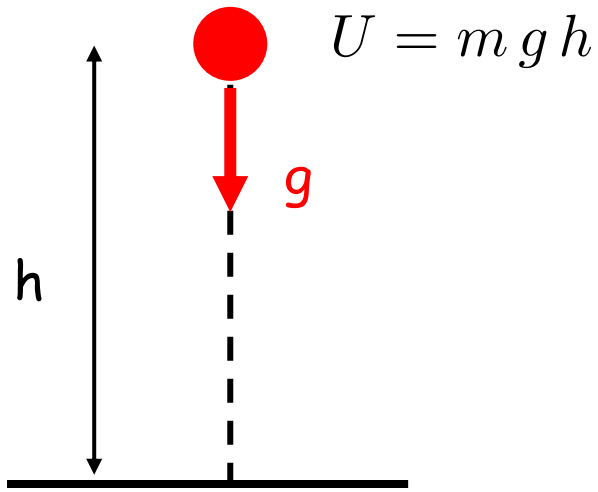


As cargas colidem, se desaceleram e irradiam !

# Exercícios



1) Um elétron é abandonado em repouso e cai sob a ação da gravidade. Em 2 centímetros de queda, que fração da energia potencial foi irradiada ?



$$\langle P \rangle = \frac{\mu_0 q^2 a^2}{6 \pi c} \quad \rightarrow \quad \frac{\Delta E}{\Delta t} = \frac{\mu_0 q^2 a^2}{6 \pi c}$$

$$\Delta E = \frac{\mu_0 q^2 g^2}{6 \pi c} \Delta t$$

$$\Delta E = \frac{\mu_0 q^2 g^2}{6 \pi c} \sqrt{\frac{2 h}{g}}$$

$$y = y_0 + v_0 t + \frac{1}{2} a t^2$$

$$y = \frac{1}{2} a t^2 \quad \rightarrow \quad h = \frac{1}{2} g t^2$$

$$t = \Delta t = \sqrt{\frac{2 h}{g}}$$

$$\frac{\Delta E}{U} = \frac{\mu_0 q^2 g^2}{6 \pi c} \sqrt{\frac{2 h}{g}} \frac{1}{m g h} = \boxed{\frac{\mu_0 e^2}{6 \pi m c} \sqrt{\frac{2 g}{h}}}$$

$$= \frac{(4 \pi \times 10^{-7})(1.6 \times 10^{-19})^2}{6 \pi (9.11 \times 10^{-31})(3 \times 10^8)} \sqrt{\frac{(2)(9.8)}{(0.02)}}$$

$$= \boxed{2.76 \times 10^{-22}}$$

2) Numa onda eletromagnética o campo elétrico é dado pela expressão:

$$\vec{E} = E_0 \cos(kx - \omega t) \hat{y}$$

- a) Encontre o campo magnético, o vetor de Poynting, a intensidade e a pressão.
- b) Encontre, em função da amplitude de campo elétrico, a aceleração que esta onda pode produzir numa vela solar de área  $A$  e massa  $m$ .

As ondas eletromagnéticas satisfazem sempre as equações de Maxwell. Vamos começar impondo que a onda satisfaça a lei de Faraday:


$$\vec{\nabla} \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$$

Vamos calcular o rotacional de  $\vec{E} = E_0 \cos(kx - \omega t) \hat{y}$   $\frac{k}{\omega} = \frac{1}{c}$

$$\vec{\nabla} \times \vec{E} = \begin{vmatrix} \hat{x} & \hat{y} & \hat{z} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ 0 & E_0 \cos(kx - \omega t) & 0 \end{vmatrix} = -E_0 k \operatorname{sen}(kx - \omega t) \hat{z}$$

$$\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} = E_0 k \operatorname{sen}(kx - \omega t) \hat{z} \quad \rightarrow \quad B = \int E_0 k \operatorname{sen}(kx - \omega t) dt$$

$$B = E_0 k (-) \cos(kx - \omega t) \left(\frac{1}{-\omega}\right) + C = \frac{E_0}{c} \cos(kx - \omega t) + C$$

 **0**

$$\vec{B} = \frac{E_0}{c} \cos(kx - \omega t) \hat{z}$$

O vácuo é vazio !

$$\begin{aligned}\vec{S} &= \frac{1}{\mu_0} \vec{E} \times \vec{B} = \frac{1}{\mu_0} E_0 \cos(kx - \omega t) \hat{y} \times \frac{E_0}{c} \cos(kx - \omega t) \hat{z} \\ &= \frac{E_0^2}{\mu_0 c} \cos^2(kx - \omega t) \hat{x}\end{aligned}$$

$$\langle \vec{S} \rangle = \frac{E_0^2}{\mu_0 c} \underbrace{\left[ \frac{1}{T} \int_0^T \cos^2(kx - \omega t) dt \right]}_{1/2} \hat{x} = \frac{E_0^2}{2 \mu_0 c} \hat{x}$$

$$I = |\langle \vec{S} \rangle|$$

1/2

$$I = \frac{E_0^2}{2 \mu_0 c}$$

$$P = \frac{I}{c} = \frac{E_0^2}{2 \mu_0 c^2} \quad c^2 = \frac{1}{\mu_0 \epsilon_0} \quad \rightarrow \quad \frac{1}{\mu_0 c^2} = \epsilon_0$$

$$P = \frac{\epsilon_0 E_0^2}{2}$$

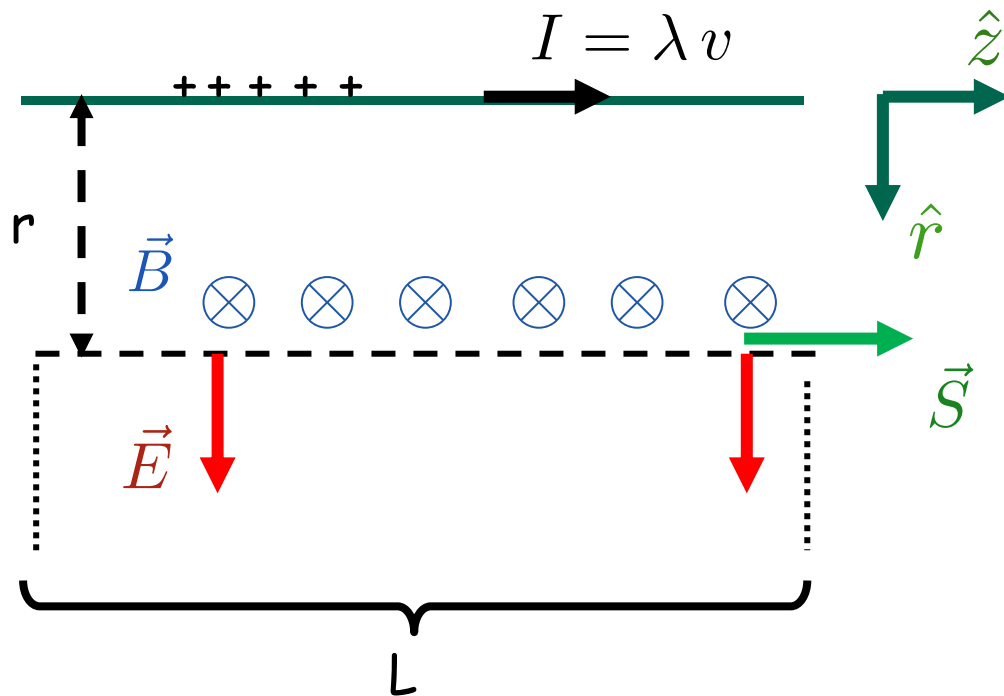


$$\begin{cases} F = P A \\ m a = P A \end{cases}$$



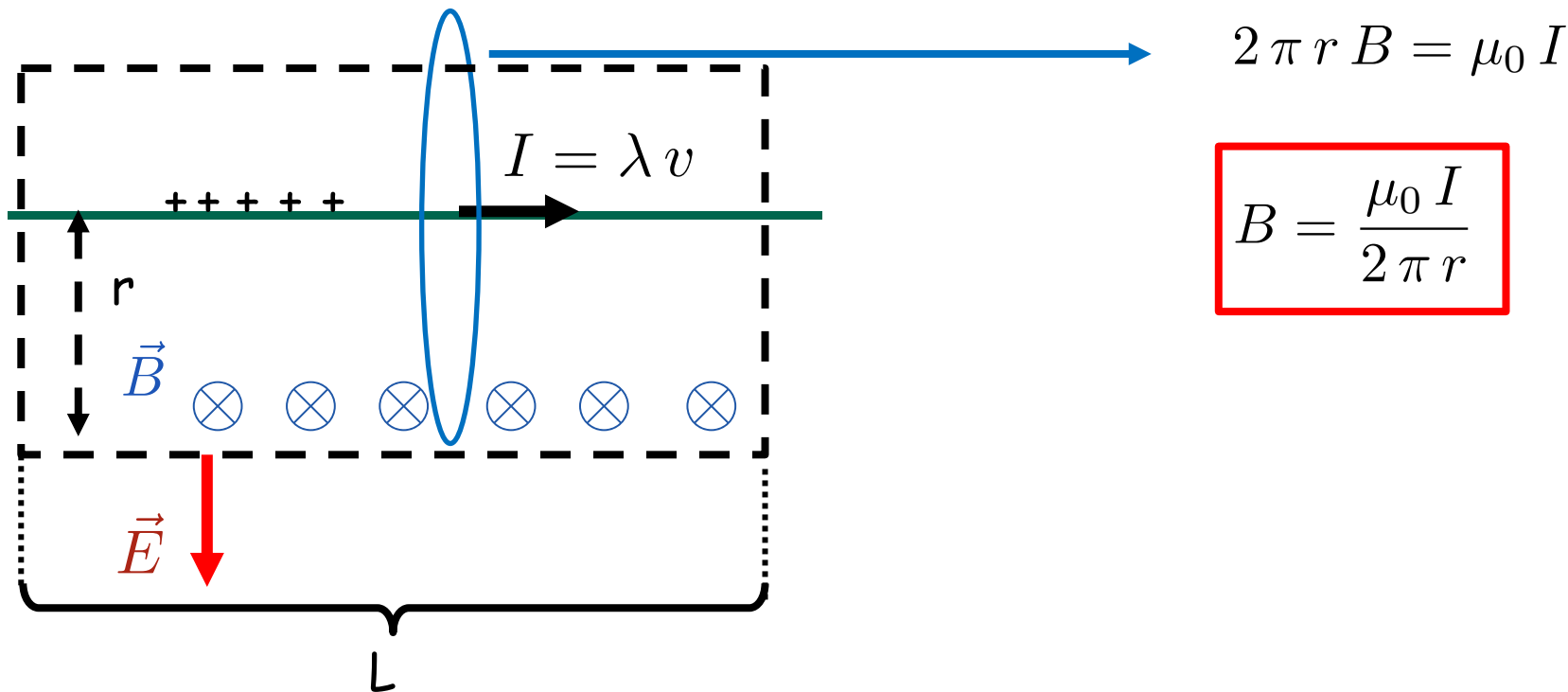
$$a = \frac{A \epsilon_0 E_0^2}{m 2}$$

3) As cargas positivas se deslocando num fio carregado com densidade linear de carga  $\lambda$  produzem uma corrente  $I$ . Calcule o campo elétrico, o campo magnético e o vetor de Poynting. Este sistemas pode produzir ondas eletromagnéticas ?



$$\vec{S} = \frac{1}{\mu_0} \vec{E} \times \vec{B}$$

$$\vec{S} = S \hat{z}$$



$$E 2\pi r L = \frac{\lambda L}{\epsilon_0}$$

$$E = \frac{\lambda}{2\pi \epsilon_0 r}$$

$$\vec{S} = \frac{1}{\mu_0} \vec{E} \times \vec{B}$$

$$S = \frac{\mu_0 I \lambda}{4\pi^2 \epsilon_0 r^2}$$

4) Encontre os campos, cargas e distribuições de corrente correspondendo aos potenciais:

$$V(\mathbf{r}, t) = 0; \quad \mathbf{A}(\mathbf{r}, t) = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qt}{r^2} \hat{\mathbf{r}}.$$

$$\mathbf{E} = -\nabla V - \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t} = \boxed{\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \hat{\mathbf{r}}}$$

$$\begin{aligned} \vec{\nabla} \times \vec{A} = & \frac{1}{r \sin \theta} \left( \frac{\partial}{\partial \theta} (A_\varphi \sin \theta) - \frac{\partial A_r}{\partial \varphi} \right) \hat{\mathbf{r}} \\ & + \frac{1}{r} \left( \frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial A_r}{\partial \varphi} - \frac{\partial}{\partial r} (r A_\varphi) \right) \hat{\boldsymbol{\theta}} \\ & + \frac{1}{r} \left( \frac{\partial}{\partial r} (r A_\theta) - \frac{\partial A_r}{\partial \theta} \right) \hat{\boldsymbol{\varphi}} \end{aligned} \quad \boxed{\mathbf{B} = \nabla \times \mathbf{A} = 0}$$

Os potenciais acima são uma escolha não usual uma carga estacionária  $q$  na origem, a escolha habitual é  $V = q/4\pi\epsilon_0 r$  e  $\mathbf{A} = 0$ .

- 5) Supondo  $V = 0$  e  $\mathbf{A} = A_0 \sin(kx - \omega t)\hat{\mathbf{y}}$ , onde  $A_0$ ,  $\omega$  e  $k$  são constantes. Encontre  $\mathbf{E}$  e  $\mathbf{B}$  e mostre que eles satisfazem as equações de Maxwell no vácuo. Qual condição deve ser imposta sobre  $k$  e  $\omega$ ?

$$\mathbf{E} = -\nabla V - \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t} = -A_0 \cos(kx - \omega t)(-\omega)\hat{\mathbf{y}} = \boxed{A_0\omega \cos(kx - \omega t)\hat{\mathbf{y}}}$$

$$\mathbf{B} = \nabla \times \mathbf{A} = \begin{vmatrix} \hat{x} & \hat{y} & \hat{z} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ 0 & A_0 \sin(kx - \omega t) & 0 \end{vmatrix}$$

$$\mathbf{B} = \nabla \times \mathbf{A} = \hat{\mathbf{z}} \frac{\partial}{\partial x} [A_0 \sin(kx - \omega t)] = \boxed{A_0 k \cos(kx - \omega t)\hat{\mathbf{z}}}$$

$$-\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} = -A_0 \omega k \sin(kx - \omega t)\hat{\mathbf{z}}$$



$$-\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} = -A_0 \omega k \sin(kx - \omega t) \hat{\mathbf{z}}$$

$$\mathbf{E} = \boxed{A_0 \omega \cos(kx - \omega t) \hat{\mathbf{y}}}$$

$$\nabla \times \mathbf{E} = \hat{\mathbf{z}} \frac{\partial}{\partial x} [A_0 \omega \cos(kx - \omega t)] = -A_0 \omega k \sin(kx - \omega t) \hat{\mathbf{z}},$$

$$\boxed{\nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t}}$$

Tem que ser satisfeita !

$$\nabla \times \mathbf{B} = -\hat{\mathbf{y}} \frac{\partial}{\partial x} [A_0 k \cos(kx - \omega t)] = A_0 k^2 \sin(kx - \omega t) \hat{\mathbf{y}}$$

$$\frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = A_0 \omega^2 \sin(kx - \omega t) \hat{\mathbf{y}}$$

$$\boxed{\nabla \times \mathbf{B} = \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t}}$$

Tem que ser satisfeita e é desde que :

$$k^2 = \mu_0 \epsilon_0 \omega^2, \text{ ou, como } c^2 = 1/\mu_0 \epsilon_0, \omega = ck.$$

Fim