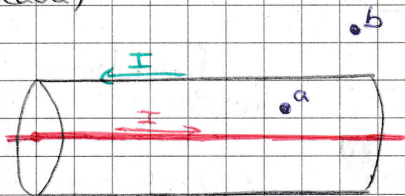
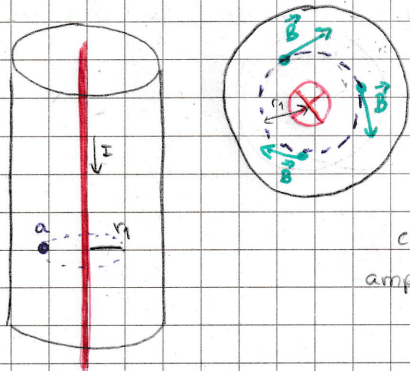


# Cabo coaxial (versão simplificada)

Vamos ver qual é o C.M. na região de "a" e "b".



1º Obter para a região "a"



Pela Lei de Ampère:

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = I_{int} * \mu_0$$

curva amperiana

$$B \cdot 2\pi \cdot r_1 = I_{int} * \mu_0$$

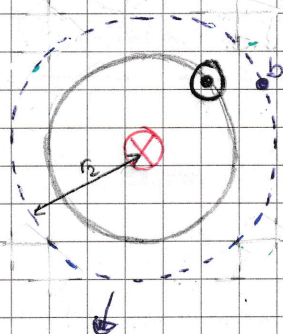
é constante

$$B = \frac{I_{int} \cdot \mu_0}{2\pi \cdot r_1}$$

$$\vec{B} = \frac{I \cdot \mu_0}{2\pi \cdot s_1} \hat{\phi}$$

2º Obter para a região "b"

(uso de uma nova amperiana)



⊗ → corrente que passa dentro do núcleo (vai para "dentro da folha")

⊙ → corrente na blindagem parte de fora (sentido inverso ao da corrente do núcleo)

A amperiana circula por fora de todo o cabo coaxial. Pela lei de ampère, o C.M. vai ser proporcional à soma das correntes internas \*  $\mu_0$ .

No cabo coaxial tenho duas correntes envolvidas, com a mesma magnitude, mas sentidos opostos. Dessa forma, usando a regra da mão direita, são gerados campos magnéticos com a mesma magnitude mas direções opostas, logo esses campos anulam-se!

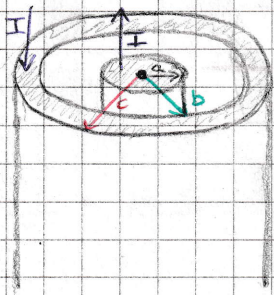
$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \cdot I_{int} \Rightarrow B = 0$$

(=0)

por esse motivo que se usa em aplicações de rede elétricas pois qualquer campo induzido fora do campo é anulado.



## Cabo coaxial (versão mais detalhada)



Pretendemos obter o C.M. em todas as regiões.

- As densidades de corrente em ambos os condutores (internos e externos) são uniformes!

1º Para  $|r| < a$

(Traçando o amperiano dentro do condutor interno)

$$\left| \vec{B} = \frac{I}{2\pi a^2} \cdot r \hat{\phi} \right| \text{ (A/m)}$$

2º Para  $a < r < b$

$$\left| \vec{B} = \frac{I}{2\pi r} \hat{\phi} \right| \text{ (A/m)}$$

3º Para  $b < r < c$

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = I_{\text{int}} \cdot \mu_0 = (*)$$

Neste caso temos que considerar a parte do condutor externo que se encontra dentro da curva amperiana:

$$(*) = \left( I - \underbrace{\iint \vec{j} \cdot d\vec{a}}_{\text{condutor interno}} \right) \cdot \mu_0 = (*)^2$$

condutor externo

Para obter  $\vec{j}$ :

$$\vec{j} = \frac{I}{A} = \frac{I}{\pi \cdot (c^2 - b^2)} \cdot (-\hat{z})$$

$$d\vec{a} = r \cdot dr d\phi \hat{z}$$

Assim,

$$(*)^2 \Rightarrow \int B_{\phi} \cdot \hat{\phi} \cdot r d\phi \hat{\phi} = I - \int_0^r \frac{I}{\pi(c^2 - b^2)} \cdot (-\hat{z}) \cdot r \cdot dr d\phi \hat{z} \Leftrightarrow$$

$$\Leftrightarrow B_{\phi} \cdot 2\pi \cdot r = I - \frac{I}{\pi(c^2 - b^2)} \cdot \frac{r^2}{2} \cdot \phi \Big|_0^{2\pi} \Leftrightarrow$$

$$\Leftrightarrow B_{\phi} \cdot 2\pi r = I - \frac{I(r^2 - b^2) 2\pi}{\pi(c^2 - b^2) \cdot 2} \Leftrightarrow$$

$$\Leftrightarrow B_{\phi} = \frac{I}{2\pi r} \cdot \left( 1 - \frac{(r^2 - b^2)}{(c^2 - b^2)} \right) \Rightarrow \left| \vec{B} = \frac{I}{2\pi \cdot r} \cdot \left( \frac{c^2 - r^2}{c^2 - b^2} \right) \hat{\phi} \right| \text{ (A/m)}$$

4º Para  $|r| > c$

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = I_{\text{int}} \Rightarrow B \cdot 2\pi \cdot r = \underbrace{I}_{\text{condutor interno}} - \underbrace{I}_{\text{condutor externo}} = 0 \Rightarrow \boxed{\vec{B} = 0}$$



Analisando nas fronteiras temos:

5° Para  $r=a$

$$\vec{B} = \frac{I}{2\pi \cdot a} \hat{\phi}$$

6° Para  $r=b$

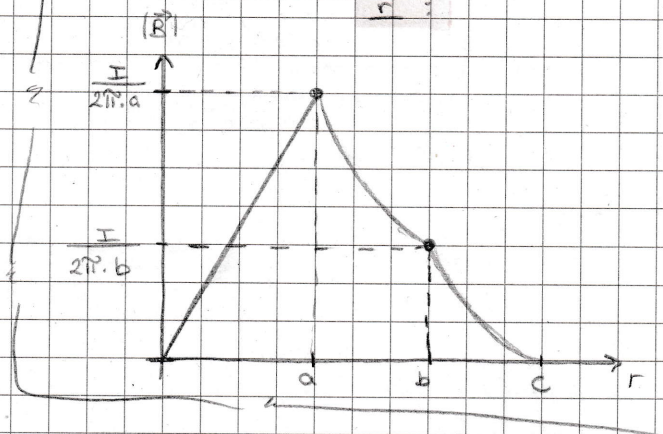
(obtido pela expressão 3°)

$$\vec{B} = \frac{I}{2\pi \cdot b} \hat{\phi}$$

7° Para  $r=c$

$$\vec{B} = 0$$

Gráfico do C.M. em relação a  $r$ :



Teste 2019/2020

1. cabo coaxial (segundo  $\hat{z}$ )

- ignora-se efeito dos bordos
- corrente harmônica:  $I(t) = I_0 \cdot \cos(\omega t)$

(a) Mostre que o campo elétrico no espaço entre eletrodos é dado pela expressão do enunciado.

Pela lei de Ampère

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \cdot I_{int}$$

$$B \cdot 2\pi \cdot r = \mu_0 \cdot I_0 \cdot \cos(\omega t) \Rightarrow \vec{B} = \frac{\mu_0 \cdot I_0 \cdot \cos(\omega t)}{2\pi \cdot r} \hat{\phi}$$

Pela lei de Faraday na forma integral:

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\frac{d}{dt} \int \vec{B} \cdot d\vec{a} \Leftrightarrow (\dots)$$

