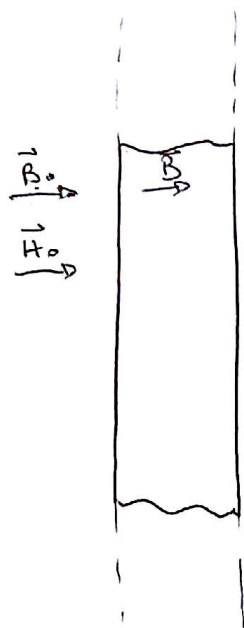


ESERCIZI: magnetismo nella materia

- ① Una lastra di materiale omogeneo e isotropo, molto estesa rispetto al suo spessore, è disposta ortogonalmente alle linee di forza di un campo di induzione magnetica uniforme \vec{B}_0 (nel vuoto). Sapendo che la permeabilità magnetica relativa è $\mu_r = 2$, discutere la configurazione assunta nel materiale dai campi \vec{B} , \vec{H} e \vec{M} .



• Dato che \vec{B}_0 è \perp alla lastra, $B_{0t} = 0 \Rightarrow B_0 = B_{n0}$

e sapendo che

$$\begin{cases} \frac{B_{t1}}{\mu_1} = \frac{B_{t2}}{\mu_2} \\ B_{n1} = B_{n2} \end{cases}$$

allora, nel nostro caso, queste si scrivono:

$$\begin{cases} \frac{B_t}{\mu} = \frac{B_{0t}}{\mu_0} = 0 \\ B_n = B_{n0} \end{cases} \Rightarrow \vec{B} = \vec{B}_0$$

Internamente al materiale, il campo \vec{B} ha lo stesso valore che all'esterno (anche modulo e direzione).

- Sapendo che $\vec{H} \parallel \vec{B} \Rightarrow \vec{H} \perp$ alla lastra : $H_t = H_{t0} = 0$.

Sapendo, inoltre, che $\mu_1 H_{n1} = \mu_2 H_{n2}$, allora:

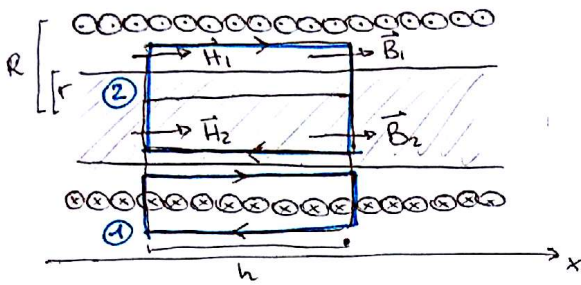
$$\begin{cases} H_t = H_{t0} = 0 \\ \mu_0 H_{n0} = \mu H_n \end{cases} \Rightarrow \vec{H} = \frac{\mu_0 H_0}{\mu} = \frac{H_0}{\mu_r} = \frac{H_0}{2} \quad \mu = \mu_0 \mu_r$$

Esternamente è $\vec{H}_0 = \frac{\vec{B}_0}{\mu_0}$.

- Per il vettore magnetizzazione:

$$\vec{M} = \frac{\vec{B} - \mu_0 \vec{H}}{\mu_0} = \frac{\vec{B}_0}{\mu_0} - \frac{\vec{H}_0}{2} = \frac{\vec{B}_0}{\mu_0} - \frac{\vec{B}_0}{2\mu_0} = \frac{\vec{B}_0}{2\mu_0} = \frac{\vec{H}_0}{2}$$

- ② All'interno di un solenoide infinito di raggio R è posto un cilindro indefinito di raggio $r < R$, coassiale al solenoide, avente permeabilità magnetica relativa μ_r . Calcolare i valori di \vec{H} , \vec{B} e \vec{M} e la densità di corrente amperiana.



Tutti i campi, per ragioni di simmetria, sono // all'asse.

• Sapendo che $\oint \vec{H} \cdot d\vec{\ell} = \sum I_i$ dove I_i = correnti concatenate

allora prendiamo un percorso rettangolare che concatena le correnti nIh , per \vec{H}_1 (nel vuoto)

$$\oint \vec{H} \cdot d\vec{\ell} = H_1 h = nIh \Rightarrow H_1 = nI$$

e prendiamo un percorso che non concatena alcuna corrente (per \vec{H}_2 , nel materiale)

$$\oint \vec{H} \cdot d\vec{\ell} = H_1 h - H_2 h = 0 \Rightarrow H_1 = H_2$$

quindi \vec{H} ha lo stesso valore dentro e fuori dal materiale

e $\vec{H} = nI \hat{x}$ verso di \vec{B} e // all'asse
sia nella zona vuota che nel cilindro magnetizzato

• Il campo \vec{B} , invece, è diverso nelle due regioni:

$$\begin{cases} \vec{B}_1 = \mu_0 \vec{H} = \mu_0 nI \hat{x} & \text{nel vuoto} \\ \vec{B}_2 = \mu \vec{H} = \mu_0 \mu_r \vec{H} = \mu_0 \mu_r nI \hat{x} = \mu_r \vec{B}_1 & \text{nel materiale} \end{cases}$$

• $\vec{M} \neq 0$ solo nel materiale

$$\vec{M} = \chi_m \vec{H} = \chi_m nI \hat{x} \quad \chi_m = \mu_r - 1 \quad \text{suscettività magnetica}$$

• \vec{M} è uniforme, quindi $\vec{\nabla} \times \vec{M} = 0 \Rightarrow \vec{J}_{ms} = \vec{\nabla} \times \vec{M} = 0$

non ci sono correnti amperiane di volume, ma solo corrente amperiana superficiale

$$\vec{J}_{ms} = \vec{M} \times \hat{n} = \chi_m nI \hat{x} \times \hat{n}$$

\hat{n} = normale all'asse del cilindro orientata come la corrente di conduttore.