

Milieux ferromagnétiques

Courbes de première aimantation

Désexcitation après première aimantation

Cycles d'hystérésis

Cycle complet

Désaimantation d'un milieu

Deux grands types de cycles

Matériaux doux pour limiter les pertes
Matériaux dur pour un grand champ rémanent

Milieu ferromagnétique (non LHI)

$\vec{B} \approx \mu \vec{H}$

Au delà de la **température de Curie**, le milieu devient paramagnétique.

Pertes << cuivre >>
 $P_{\text{cuivre}} = R i^2$

Pertes par courants de Foucault

Pertes par hystérésis

Pertes dans les systèmes réels
Pertes << fer >>

Théorème d'Ampère généralisé
 $Hl = Ni$ soit $i = \frac{Hl}{N}$

Puissance délivrée par le générateur au matériau
 $p = ui = -ei = d\phi/dt \cdot i = NS \frac{dB}{dt} \cdot \frac{Hl}{N} = H \frac{dB}{dt} \cdot V$

$p_{\text{vol}} = H \frac{dB}{dt}$

Puissance moyenne, restituée sous forme de chaleur
 $\langle p_{\text{vol}} \rangle = \oint_{\text{cycle}} H dB$

Pertes proportionnelles à la **fréquence** et à l'**aire du cycle**

Milieux ferromagnétiques

Moment magnétique d'une spire parcourue par un courant
 $\vec{m} = I \vec{S}$

Orienté selon la règle du « tire-bouchon »

Champ magnétique créé par cette spire

A **grande distance**, les lignes de champ d'une spire sont proches de celles de n'importe quelle source : on étend la notion de moment magnétique à toutes les sources, alors appelées **dipôles magnétiques**.

Exemples
 Aimant : $m \approx 10 \text{ A}\cdot\text{m}^2$
 Terre : $m \approx 7,9 \times 10^{22} \text{ A}\cdot\text{m}^2$

Énergie potentielle d'interaction
 $\mathcal{E}_p = -\vec{m} \cdot \vec{B}_{\text{ext}}$

Force
 $\vec{F} = -\text{grad}(\mathcal{E}_p) = \text{grad}(\vec{m} \cdot \vec{B}_{\text{ext}})$

Moment
 $\vec{\Gamma} = \vec{m} \wedge \vec{B}_{\text{ext}}$

Actions subies par un dipôle magnétique

Position stable d'une boussole
 \mathcal{E}_p minimale pour $\alpha = 0$

Boussole dans un champ uniforme
 $\vec{F} = \vec{0}$

Boussole subissant un couple nul
 $\vec{\Gamma} = \vec{0}$ pour $\alpha = 0$

Aimantation d'un milieu magnétique

Vecteur aimantation
 $\vec{M} = \frac{d\vec{m}}{dV}$

Densité de dipôles magnétiques par unité de volume

L'aimantation de la matière est équivalente à la présence de courants électriques volumique, appelés **courants d'aimantation** (ou courants liés).

$\vec{j}_M = \text{rot} \vec{M}$

Vecteur excitation magnétique
 $\vec{H} = \frac{\vec{B}}{\mu_0} - \vec{M}$

Théorème d'Ampère généralisé aux milieux magnétiques
 $\oint_C \vec{H} \cdot d\vec{\ell} = i_{\text{tot}}$

Équation de Maxwell-Ampère dans un milieu magnétique
 $\text{rot} \vec{H} = \vec{j}$

Règle du « tire-bouchon »
 Orientation positive
 Sens de i_1
 Sens de i_2 négatif

Milieu Linéaire Homogène Isotrope (LHI)
 $\vec{M} = \chi_m \vec{H}$

Suceptibilité magnétique du milieu
 χ_m

Conséquence directe
 $\vec{H} = \frac{\vec{B}}{\mu}$ avec $\mu = \mu_0 \mu_r$

Perméabilité magnétique relative du milieu
 $\mu_r = 1 + \chi_m$

Exemples
 Milieux diamagnétiques $\chi_m < 0$
 Milieux paramagnétiques $\chi_m(T) > 0$

L'électroaimant

Caractéristiques de l'excitation magnétique
 \vec{H} uniforme
 Théorème d'Ampère généralisé
 $H_{\text{circuit}} \cdot \ell + H_{\text{entrefer}} \cdot e = N \cdot i$
 Conservation du flux magnétique
 $B_{\text{circuit}} \cdot S = B_{\text{entrefer}} \cdot S$
 Champ magnétique dans l'entrefer
 $B_{\text{entrefer}} = \frac{\mu_0 Ni}{\ell} + e$

Hypothèses du modèle
 Pas de fuites
 Milieu magnétique LHI
 Section faible
 $S \ll \ell$

La bobine à noyau

Théorème d'Ampère généralisé
 $\vec{H} = H(r) \vec{e}_z$

Symétries et invariances
 Contour d'Ampère circulaire

Inductance propre
 $\phi_p = N \int_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = NBS = Li$ soit $L = \frac{\mu N^2 S}{\ell}$

Aspect énergétique
 $w_B = \frac{B^2}{2\mu}$