

Energie magnétique d'une distribution de champ

= cas d'un circuit quelconque isolé ; self-induction

Dans toutes les formules de la magnétostatique , \mathbf{A} et \mathbf{B} sont proportionnels au courant I , constant , qui parcourt un circuit ; le flux du champ à travers ce circuit , qui est proportionnel à \mathbf{B} sera donc aussi proportionnel à I . **On écrira par définition : $\Phi = L I$.**

L est un coefficient qui ne dépend que de la forme géométrique du circuit ; on le nomme « coefficient de self-induction » ; son calcul , pour une géométrie donnée , se fait très bien par ordinateur avec des codes d'usage industriel fréquent .

La variation totale de Φ s'écrit donc :

$$d\Phi = L dI + I dL$$

le premier terme donne l'accroissement du flux à géométrie fixe et le deuxième provient de la déformation du circuit à courant constant .

Le problème demeure : quelle est l'énergie magnétique propre de ce circuit quand on a porté la valeur du courant de 0 à I ; réponse impossible tant que l'on ne connaît pas les lois de l'induction . A moins de tenir le raisonnement en chaîne ci dessous .

= cas de deux circuits ; coefficient de mutuelle (*troisième expérience magnétique*)

Considérons maintenant deux circuits 1 et 2 , chacun à géométrie fixe , parcourus par des courants I_1 , I_2 , reliés à des piles qui assurent que ces courants soient constants ; paradoxalement on va voir que l'on peut exprimer facilement leur « énergie d'interaction magnétique » .

- coefficient de mutuelle

On désigne par Φ_1 le flux induit par 2 qui traverse le circuit 1 ; de même pour le circuit 2 .

Parce que le potentiel vecteur en 1 est linéaire en I_2 , on aura $\Phi_1 = M_{21} I_2$; de même $\Phi_2 = M_{12} I_1$

M est le « coefficient d'induction mutuelle » de 1 sur 2 ; il est égal à celui de 2 sur 1 et s'exprime , pour des circuits filiformes , en explicitant la formule de définition :

$$M_{12} = M_{21} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_{(C_1 C_2)} \frac{d\mathbf{l}_1(\mathbf{r}_1) \cdot d\mathbf{l}_2(\mathbf{r}_2)}{|\mathbf{r}_1 - \mathbf{r}_2|}$$

: remarque : on voit bien sur cette formule qu'il y aurait grande difficulté mathématique à l'utiliser en identifiant les deux circuits pour exprimer la self : cette fonction n'est pas définie pour $\mathbf{r}_1 = \mathbf{r}_2$.

- calcul de l'énergie magnétique d'interaction entre les deux circuits

Supposons que l'on déplace le circuit 1 dans le champ de 2, pour I_1, I_2 constants, en laissant 2 en position fixe, jouant le rôle de champ extérieur pour 1 ; on a :

$$(dW_{1\text{exterieur}}) = (dw_{1\text{mec}}^{\text{ext}}) + (dW_{1\text{electrique}}) = 0$$

Supposons maintenant qu'en laissant 1 fixe on déplace 2 de manière que son déplacement soit l'inverse de celui imposé précédemment à 1 : au terme de chaque déplacement la position relative des deux circuits est identique ; on a aussi :

$$(dW_{2\text{exterieur}}) = (dw_{2\text{mec}}^{\text{ext}}) + (dW_{2\text{electrique}}) = 0$$

Grâce au principe de l'action et de la réaction :

$$(dw_{2\text{mec}}^{\text{ext}}) = (dw_{1\text{mec}}^{\text{ext}})$$

Si on maintenant évalue $(dW_{\text{total exterieur}})$ travail effectué sur les deux circuits dans leur déplacement réciproque, il est évident qu'il ne faut pas compter deux fois la partie mécanique ;

$$\begin{aligned} (dW_{\text{total exterieur}}) &= (dw_{1\text{mec}}^{\text{ext}}) + (dW_{1\text{electrique}}) + (dW_{2\text{electrique}}) \\ &= - (dw_{2\text{mec}}^{\text{ext}}) \\ &= - 1/2 [(dw_{2\text{mec}}^{\text{ext}}) + (dw_{1\text{mec}}^{\text{ext}})] \\ &= +1/2 [(dW_{1\text{electrique}}) + (dW_{2\text{electrique}})] \end{aligned}$$

Ou encore, si les positions initiales sont celles de deux circuits très éloignés :

$$\begin{aligned} U_{\text{mag}}^{\text{int}} = W_{\text{total exterieur}} &= 1/2 (W_{1\text{electrique}} + W_{2\text{electrique}}) \\ &= 1/2 (I_1 \Phi_1 + I_2 \Phi_2) \end{aligned}$$

Φ_1 étant le flux créé à travers 1 par 2, ou encore :

$$W_{\text{total exterieur}} = 1/2 \left[I_1 \int_{(C_1)} \mathbf{A}_1 \cdot d\mathbf{l}_1 + I_2 \int_{(C_2)} \mathbf{A}_2 \cdot d\mathbf{l}_2 \right]$$

La quantité ci dessus est le travail total qu'il faut effectuer pour amener ces deux circuits parcourus par des courants donnés depuis l'infini jusqu'à leur configuration spatiale finale ; c'est leur énergie d'interaction magnétique.

En termes de mutuelle on écrira aussi :

$$W_{\text{total exterieur}} = M_{21} I_2 I_1 = U_{\text{inter.mag.}}$$

On généralise cette formule au cas de n circuits en gardant toujours le facteur 1/2 pour ne pas compter deux fois les paires :

$$U_{\text{inter.mag.}} = \frac{1}{2} \sum_{i \neq j} M_{i,j} I_i I_j = \sum_{i > j} M_{i,j} I_i I_j$$

- cas d'un seul circuit quelconque ; self énergie magnétique (*quatrième expérience magnétique*)

Sachant que le brin unique d'un circuit filiforme se décompose en un faisceau de filaments élémentaires de courants on a le droit de considérer chacun comme un circuit élémentaire ; la formule précédente se généralise , sans ennui « mathématiques » sous la forme :

$$(W_{\text{total exterieur}}) = \frac{1}{2} \int_{(V)} \mathbf{A}(\mathbf{r}) \cdot \mathbf{j}(\mathbf{r}) \, dv(\mathbf{r})$$

Il s'agit bien cette fois de la self énergie magnétique totale du circuit $U_{\text{self.mag.}}$, énergie nécessaire pour assembler les filaments élémentaires en un brin unique .

En revenant à la définition de la self , cette quantité est aussi :

$$(W_{\text{total exterieur}}) = \frac{1}{2} L I^2 = U_{\text{self.mag.}} = \frac{1}{2} \Phi I$$

Pour achever le calcul et lui donner une forme similaire à celle de l'électrostatique on utilise l'égalité vectorielle :

$$\mathbf{rot}(\mathbf{b}) \cdot \mathbf{a} = \mathbf{b} \cdot \mathbf{rot}(\mathbf{a}) - \text{div}(\mathbf{b} \times \mathbf{a})$$

on identifie $\mathbf{j}(\mathbf{r})$ avec $\mathbf{rot}(\mathbf{b})$ et \mathbf{a} avec $\mathbf{A}(\mathbf{r})$; le terme en $\text{div}(\mathbf{b} \times \mathbf{a})$ est nul car les limites du volume doivent être reportées à l'infini et le résultat est :

$$U_{\text{totale mag.}} = \frac{1}{2\mu_0} \int_{(V)} B^2(\mathbf{r}) \, dv(\mathbf{r})$$

la densité d'énergie par unité de volume s'en déduit :

$$\rho_E(\mathbf{r}) = \frac{B^2(\mathbf{r})}{2\mu_0}$$

- retour sur le cas de n circuits en interaction

Pour exprimer l'énergie totale magnétique de n circuits en interaction il reste à assembler les self-énergies et l'énergie d'interaction en comptant correctement les circuits ou les flux ; si Φ_i est cette fois le flux total qui traverse le circuit i (flux du circuit i et de tous les autres) l'énergie magnétique totale sera :

$$U_{\text{totale mag.}} = \frac{1}{2} \sum_i \Phi_i I_i$$

Les remarques suivantes s'imposent :

: cette quantité a une forme analogue à celle rencontrée en électrostatique :

$$U_{\text{totale el.stat.}} = \frac{1}{2} \sum_i Q_i V_i$$

: sous cette forme , c'est aussi une quantité intégrée ; elle a une différentielle totale , les flux et les courants étant des grandeurs indépendantes :

$$dU_{\text{totale mag.}} = \frac{1}{2} \sum_i (I_i d\Phi_i + \Phi_i dI_i)$$

: dans une telle transformation , on l'a montré , le travail des forces électriques est :

$$dW_{\text{électrique}} = \sum_i I_i d\Phi_i$$

: le travail des forces mécaniques sera donc :

$$dw_{\text{mec}}^{\text{ext}} = dU_{\text{totale mag.}} - dW_{\text{électrique}} = \frac{1}{2} \sum_i (\Phi_i dI_i - I_i d\Phi_i)$$

: cas particulier : transformation à courant constant pour un seul circuit :

$$dw_{\text{mec}}^{\text{ext}} = - \frac{1}{2} I d\phi = - \frac{1}{2} I^2 dL$$

La conclusion est instructive : l'action d'un circuit sur lui-même tend à augmenter le coefficient de self induction : une spire isolée tend à se dilater , un solénoïde tend à se raccourcir à diamètre constant .