

Actionneurs et systèmes électromagnétiques I

Corrigé: **Force de répulsion sur l'anneau du "Jumping ring"**

1) Les inductances L_{12} et L_{22}

Comme l'inductance L_{22} est constante pour toute position x de l'anneau, on va choisir de la déterminer pour $x = 0$ (position base). Dans cette position, l'anneau voit la même perméance magnétique Λ que la bobine. Comme $L_{11} = N^2\Lambda$ et $L_{22} = \Lambda$ (l'anneau est juste une spire), on conclut que:

$$L_{22} = \frac{L_{11}}{N^2} = 0.245 \mu\text{H} \quad (1)$$

Le calcul de l'inductance L_{12} est plus compliqué. Lorsque la bobine est parcourue par le courant I_1 , le flux totalisé capté par la bobine est:

$$\Psi_{11} = N\Phi_{11} = L_{11}I_1 \quad (2)$$

Comme l'induction B est constante sur la surface du fer, on aura:

$$\Phi_{11} = B(S_{\text{cylindre h}} + S_{\text{base}}) = B(d\pi h + \frac{d^2\pi}{4}) \quad (3)$$

La surface $S_{\text{cylindre h}}$ correspond aux vecteurs 1 et 2, et la surface S_{base} aux vecteurs 3 à la Fig. 1.

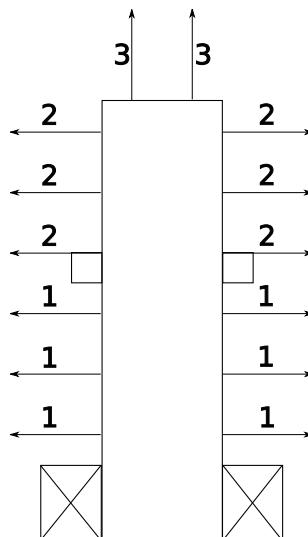


Figure 1: Calcul des flux

En combinant (2) et (3), on obtient la formule pour l'induction:

$$B = \frac{L_{11}I_1}{N(d\pi h + \frac{d^2\pi}{4})} \quad (4)$$

En même temps, le flux Ψ_{21} traversant l'anneau est:

$$\Psi_{21} = \Phi_{12} = L_{12}I_1 \quad (5)$$

Comme l'induction B est constante sur la surface du fer, on aura:

$$\Phi_{21} = B(S_{\text{cylindre } h-x} + S_{\text{base}}) = B[d\pi(h-x) + \frac{d^2\pi}{4}] \quad (6)$$

La surface $S_{\text{cylindre } h-x}$ correspond aux vecteurs 2 à la Fig. 1. En combinant (4), (5) et (6), on obtient:

$$L_{12} = \frac{L_{11}}{N} \left(1 - \frac{x}{h + \frac{d}{4}} \right) \quad (7)$$

2) Le courant de l'anneau I_2

L'équation de la tension de l'anneau est:

$$u_2 = 0 = Ri_2 + \frac{d}{dt}(L_{12}i_1 + L_{22}i_2) = Ri_2 + \frac{dL_{12}}{dt}i_1 + \frac{di_1}{dt}L_{12} + \frac{dL_{22}}{dt}i_2 + \frac{di_2}{dt}L_{22} \quad (8)$$

avec $R = \rho D\pi/S_r = 63.8 \mu\Omega$ la résistance de l'anneau. Le quatrième terme est égal à zéro, car l'inductance L_{22} est constante. Le deuxième terme peut être écrit comme:

$$\frac{dL_{12}}{dt}i_1 = \frac{dL_{12}}{dx} \frac{dx}{dt}i_1 = \frac{dL_{12}}{dx}\nu i_1 \quad (9)$$

Il est égal à zéro, car on cherche la force statique. Dans ce cas, le régime est sinusoïdal, et le passage en domaine complexe donne:

$$0 = RI_2 + j\omega L_{12}I_1 + j\omega L_{22}I_2 \implies I_2 = -\frac{j\omega L_{12}}{R + j\omega L_{22}}I_1 \quad (10)$$

En supposant que le courant de la bobine est $i_1 = \sqrt{2}I_1 \cos(\omega t)$ et, en conséquence, $I_1 = I_1$, on obtient $i_2 = \sqrt{2}I_2 \cos(\omega t + \theta)$ avec:

$$I_2 = \frac{\omega L_{12}}{\sqrt{R^2 + \omega^2 L_{22}^2}}I_1 \quad (11)$$

$$\theta = \frac{3\pi}{2} - \arctan \frac{\omega L_{22}}{R} = 3.83 \quad (12)$$

3) La force statique sur l'anneau F

La force est donnée par:

$$F = \frac{1}{2} \frac{dL_{11}}{dx} i_1^2 + \frac{1}{2} \frac{dL_{22}}{dx} i_2^2 + \frac{dL_{12}}{dx} i_1 i_2 \quad (13)$$

Les deux premiers termes sont égaux à zéro, et il reste:

$$F = -\frac{L_{11}}{N} \frac{1}{h + \frac{d}{4}} \sqrt{2} I_1 \cos(\omega t) \sqrt{2} I_2 \cos(\omega t + \theta) \quad (14)$$

Après la transformation, la force moyenne est:

$$\bar{F} = -\frac{L_{11}}{N} \frac{1}{h + \frac{d}{4}} I_1 I_2 \cos \theta \quad (15)$$

La solution numérique pour $x = 0$ est: $L_{12} = 196.13 \mu\text{H}$, $I_2 = 2464.7 \text{ A}$ et $\bar{F} = 5.652 \text{ N}$. La solution numérique pour $x = h$ est: $L_{12} = 10.05 \mu\text{H}$, $I_2 = 126.3 \text{ A}$ et $\bar{F} = 0.290 \text{ N}$.