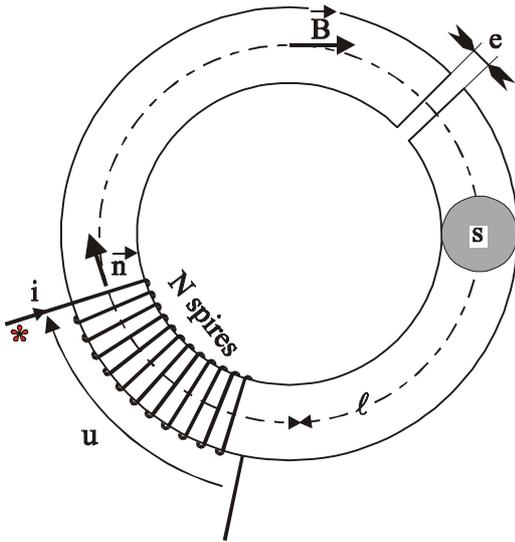


Corrigé de : Chapitre 4. Exercice 1 « Inductance propre ».



b) Par l'application du Théorème d'Ampère sur la fibre moyenne, on obtient : $N.i = H_{fer} \cdot (\ell - e) + H_{entrefer} \cdot e$

On suppose le champ d'induction uniforme sur une section droite. Par l'application de la loi de conservation du flux, on obtient : $\varphi = B_{fer} \cdot S = B_{entrefer} \cdot S$ (La section droite du « fer » est égale à la section droite de l'entrefer, on en déduit : $B_{fer} = B_{entrefer} = B$)

On $\begin{matrix} \text{en} \\ \text{déduit :} \end{matrix}$ $N.i(t) = \frac{B(t)}{\mu} \cdot (\ell - e) + \frac{B(t)}{\mu_0} \cdot e \approx \frac{B(t)}{\mu} \cdot \ell + \frac{B(t)}{\mu_0} \cdot e$

$$\Rightarrow B(t) \approx \frac{N.i(t)}{\left(\frac{\ell}{\mu} + \frac{e}{\mu_0} \right)}$$

c)

$$\varphi(t) = B(t) \cdot S \approx \frac{N.i(t)}{\left(\frac{\ell}{\mu} + \frac{e}{\mu_0} \right)} \cdot S$$

d) Le flux « total » dans le bobinage (supposé sans fuites) est : $\phi = N \cdot \varphi \approx \frac{N^2 \cdot S}{\left(\frac{\ell}{\mu} + \frac{e}{\mu_0} \right)} \cdot i$.

On en déduit l'inductance du dipôle : $L = \frac{\phi}{i} \approx \frac{N^2 \cdot S}{\left(\frac{\ell}{\mu} + \frac{e}{\mu_0} \right)}$

$$\text{Remarque : } L = \frac{\phi}{i} \approx \frac{N^2}{\left(\frac{\ell}{\mu \cdot S} + \frac{e}{\mu_0 \cdot S} \right)} = \frac{N^2}{(\mathfrak{R}_{fer} + \mathfrak{R}_{entrefer})} = \frac{N^2}{\mathfrak{R}_{équivalent}}$$

e) Si $i(t) = I_{max} \cdot \sin(\omega.t)$

$$\Rightarrow u(t) = \frac{d(\phi(t))}{dt} = \frac{d(L.i(t))}{dt} = L \cdot \frac{d(i(t))}{dt} = L \cdot \omega \cdot I_{max} \cdot \cos(\omega.t) = L \cdot \omega \cdot I_{max} \cdot \sin\left(\omega.t + \frac{\pi}{2}\right)$$

En régime alternatif sinusoïdal : $U_{max} = L \cdot \omega \cdot I_{max}$.

En orientation en convention récepteur, la tension aux bornes de l'inductance est déphasée de $+\frac{\pi}{2}$ par rapport au courant qui la traverse.

En alternatif sinusoïdal, on peut donc associer l'équation complexe : $\underline{U} = jL\omega \cdot \underline{I}$

f) Si $B(t) = B_{max} \sin(\omega.t)$:

$$\Rightarrow u(t) = N \cdot \frac{d(\varphi(t))}{dt} = N \cdot \frac{d(B(t) \cdot S)}{dt} = N \cdot \frac{d(S \cdot B_{max} \sin(\omega.t))}{dt} = N \cdot S \cdot B_{max} \cdot \omega \cdot \cos(\omega.t)$$

$$\Rightarrow U_{max} = N \cdot S \cdot B_{max} \cdot \omega = N \cdot S \cdot B_{max} \cdot 2\pi \cdot f$$

$$\Rightarrow U_{eff} = \frac{U_{max}}{\sqrt{2}} = \frac{N \cdot S \cdot B_{max} \cdot 2\pi \cdot f}{\sqrt{2}} \Leftrightarrow \boxed{U_{eff} = 4,44 \cdot N \cdot f \cdot S \cdot B_{max}}$$

Cette relation est connue sous le terme "formule de Boucherot"

g) Si $i(t) = I_0 = \text{constante} \Rightarrow u(t) = L \cdot \frac{d(i(t))}{dt} = 0$

h) Si $u(t) = U_0 = \text{constante} \Rightarrow \frac{d(i(t))}{dt} = \frac{U_0}{L} \Rightarrow i(t) = \frac{U_0}{L} \cdot t + \text{constante}$: $i(t)$ est une droite.