

**Corrigé de : Chapitre 6. Exercice 8****« Transformateur monophasé en régime alternatif sinusoïdal »****I Hypothèse du circuit magnétique linéaire: ( $B = \mu.H$  avec  $\mu = \text{constante}$ )**

En régime alternatif sinusoïdal, si on néglige la chute de tension aux bornes de la résistance  $r_1$  par rapport à la tension d'alimentation, on peut utiliser la formule de Boucherot :  $U_{1\text{eff}} = 4,44.N_1.f.S.B_{\text{max}}$

Sachant que le transformateur est alimenté sous sa tension primaire nominale, la valeur maximale de l'induction à laquelle il est soumis est donc 1,6 T.

Pour déterminer la force magnétomotrice nécessaire à l'obtention de cette induction, on utilise le théorème d'Ampère :

$$N_1 \cdot I_{1o\text{max}} = H_{\text{fer}_{\text{max}}} \cdot \ell_{\text{fer}} + H_{\text{jo int s}_{\text{max}}} \cdot \ell_{\text{jo int s}} = 250 \cdot 2,2 + 41 = 591 \text{ A}$$

Le courant est alternatif sinusoïdal  $\Rightarrow N_1 \cdot I_{1o\text{eff}} = \frac{591}{\sqrt{2}} = 418 \text{ A}$

**II Circuit magnétique sans hypothèse particulière:**

(On ne conserve pas l'hypothèse simplificatrice  $B = \mu.H$  avec  $\mu = \text{constante}$ )

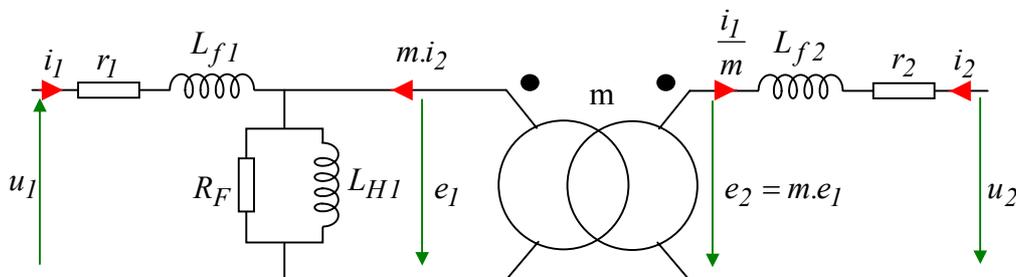
**2.a)** A vide,  $r_1 \cdot I_{1o\text{eff}} = 2,7 \cdot 0,29 = 0,783 \text{ V} \ll 10000 \text{ V}$ . On peut donc négliger la chute de tension aux bornes de  $r_1$  par rapport à la tension d'alimentation (Attention, on ne néglige jamais dans l'absolu, mais toujours « **par rapport à** »)

A vide, la résistance  $r_2$  est sans influence

**2.b)** On peut donc toujours utiliser la formule de Boucherot :  $U_{1\text{eff}} = 4,44.N_1.f.S.B_{\text{max}}$  (car celle-ci est indépendante du comportement du circuit magnétique).

$$\Rightarrow N_1 = \frac{U_{1\text{eff}}}{4,44 \cdot f \cdot S \cdot B_{\text{max}}} = \frac{10000}{4,44 \cdot 50 \cdot 0,018 \cdot 1,6} = 1564 \text{ spires}$$

En régime alternatif sinusoïdal, on peut retenir le modèle suivant :



Plusieurs modélisations sont possibles pour décrire le comportement du transformateur : on peut globaliser les fuites au primaire (dans ce cas  $L_{f2} = 0$ ) ou les globaliser au secondaire (dans ce cas  $L_{f1} = 0$ ) ou encore les répartir entre le primaires et les secondaires.

Mais quel que soit le choix retenu, le rapport de transformation reste sensiblement  $m = \frac{N_2}{N_1}$  pour un transformateur industriel (car les flux de fuites sont très faibles par rapport au flux principal dans le circuit magnétique).

« à vide », par définition, le courant secondaire est nul, donc  $u_2(t) = m.e_1(t)$ . Le courant primaire à vide est faible par rapport au courant nominal (en charge « nominale »), donc pour un transformateur industriel usuel :

$$\text{à vide : } u_1(t) = r_1.i_1(t) + L_{f1} \cdot \frac{d(i_1(t))}{dt} - e_1(t) \approx -e_1(t).$$

$$\text{En conclusion : à vide : } \frac{u_2(t)}{u_1(t)} = \frac{m.e_1(t)}{-e_1(t)} = -m = -\frac{N_2}{N_1}$$

$$\Rightarrow \frac{U_{2\text{eff à vide}}}{U_{1\text{eff à vide}}} = m = \frac{N_2}{N_1} = \frac{224}{10000} = 0,0224$$

$$\Rightarrow m = 0,0224 = \frac{N_2}{1564} \Leftrightarrow N_2 = 35 \text{ spires}$$

(On retrouve le même résultat en appliquant la formule de Boucherot au bobinage secondaire :

$$N_2 = \frac{U_{2\text{eff}}}{4,44 \cdot f \cdot S \cdot B_{\text{max}}} = \frac{224}{4,44 \cdot 50 \cdot 0,018 \cdot 1,6} = 35 \text{ spires}$$

**2.c)** A vide, on peut donc négliger la chute de tension aux bornes de  $r_1$  par rapport à la tension d'alimentation.

$\Rightarrow P_{1o}$  est la puissance active dissipée dans  $R_F$

La valeur efficace de la composante active du courant  $I_{1o}$  qui traverse  $R_F$  vaut :

$$I_{1o\text{aeff}} = \frac{P_{1o}}{U_{1\text{eff}}} = \frac{1200}{10000} = 0,12 \text{ A}$$

La valeur efficace de la composante réactive du courant  $I_{1o}$  qui traverse  $L_{H1}$  vaut :

$$I_{1o\text{reff}} = \frac{Q_{1o}}{U_{1\text{eff}}} = \frac{\sqrt{(U_{1\text{eff}} \cdot I_{1o\text{reff}})^2 - P_{1o}^2}}{U_{1\text{eff}}} = \frac{\sqrt{(10000 \cdot 0,29)^2 - 1200^2}}{10000} = 0,264 \text{ A}$$

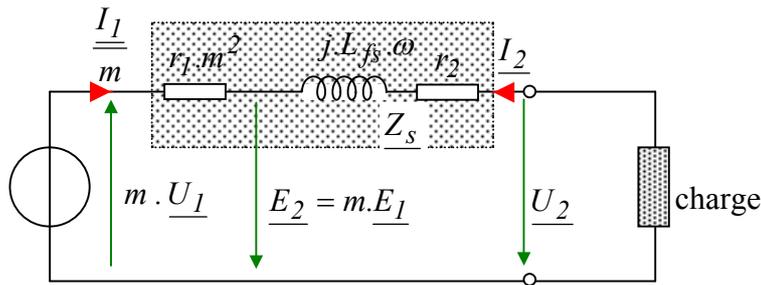
On peut également trouver  $I_{1o\text{reff}}$  en remarquant que  $\overrightarrow{I_{1o\text{a}}}$  et  $\overrightarrow{I_{1o\text{r}}}$  sont en quadrature.

$$\Rightarrow I_{1o\text{reff}} = \sqrt{I_{1o\text{eff}}^2 - I_{1o\text{aeff}}^2} = \sqrt{0,29^2 - 0,12^2} = 0,264 \text{ A}$$

$$\text{On en déduit : } R_F = \frac{U_{1o}}{I_{1o_{a_{eff}}}} = \frac{10000}{0,12} = 83,3 \text{ k}\Omega \quad \text{ou} \quad R_F = \frac{U_{1o}^2}{P_{1o}} = \frac{10000^2}{1200} = 83,3 \text{ k}\Omega$$

$$\text{Et } L_{H1} \cdot \omega = \frac{U_{1o}}{I_{1o_{r_{eff}}}} = \frac{10000}{0,264} = 37,87 \text{ k}\Omega \quad \text{ou} \quad L_{H1} \cdot \omega = \frac{U_{1o}^2}{Q_{1o}} = \frac{10000^2}{2640} = 37,87 \text{ k}\Omega$$

2.d) En se plaçant dans l'hypothèse de Kapp, on peut ensuite établir un « modèle équivalent ramené au secondaire » (voir le cours) :



Ce modèle est représenté en complexe car le régime est alternatif sinusoïdal.

Si on établit un court-circuit au secondaire :

$$\underline{U}_2 = 0 \Leftrightarrow m \cdot \underline{U}_1 = (r_1 \cdot m^2 + r_2 + j \cdot L_{fs} \cdot \omega) \cdot \underline{I}_2 = \underline{Z}_s \cdot \underline{I}_2$$

$$\Rightarrow \text{En court-circuit : } \left| \underline{Z}_s \right| = \frac{m \cdot \left| \underline{U}_1 \right|}{\left| \underline{I}_2 \right|}. \text{ On en déduit : } \left| \underline{Z}_s \right| = \frac{0,0223 \cdot 600}{500} = 0,02627 \Omega$$

Lors de l'essai en court-circuit les pertes fer sont négligeables devant les pertes Joule :

$$\Rightarrow P_{Joule} \approx P_{1_{cc}} = 720 \text{ W}$$

$$\underline{Z}_s = (r_1 \cdot m^2 + r_2) + j \cdot (L_{fs} \cdot \omega) = r_s + j \cdot L_{fs} \cdot \omega$$

$$P_{Joule} = r_1 \cdot I_{1_{eff}}^2 + r_2 \cdot I_{2_{eff}}^2 = (r_1 m^2 + r_2) I_{2_{eff}}^2 = r_s \cdot I_{2_{eff}}^2.$$

$$\text{Lors de l'essai en court-circuit : } P_{1_{cc}} = 720 \approx P_{Joule} = r_s \cdot I_{2_{cc_{eff}}}^2 = r_s \cdot 500^2 \Rightarrow r_s = \frac{720}{500^2} = 2,88 \cdot 10^{-3} \Omega$$

$$\left| \underline{Z}_s \right| = \sqrt{r_s^2 + (L_{fs} \cdot \omega)^2} \Rightarrow L_{fs} \cdot \omega = \sqrt{\left| \underline{Z}_s \right|^2 - r_s^2} = \sqrt{0,02627^2 - 0,00288^2} = 0,0261 \Omega$$

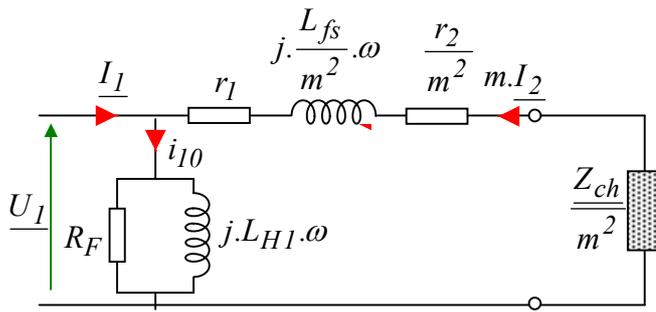
La chute de tension en charge obtenue par la formule approchée du cours est :

$$\Delta U_2 = m \cdot U_{1_{eff}} - U_{2_{eff}} = R_s \cdot I_{2_{eff}} \cdot \cos(\varphi_2) + X_s \cdot I_{2_{eff}} \cdot \sin(\varphi_2)$$

$$\Rightarrow \Delta U_2 = 2,88 \cdot 10^{-3} \cdot 500 \cdot 1 + 0,0261 \cdot 500 \cdot 0 = 1,44 \text{ V}$$

Donc  $U_{2_{eff}} = m \cdot U_{1_{eff}} - \Delta U_2 = 224 - 1,44 = 222,6 \text{ V}$  en charge nominale résistive.

2.e) Avec l'hypothèse de Kapp, on a établi dans le cours un schéma équivalent "ramené au primaire" :



$$\text{Soit } \underline{Z}_p = \left( r_1 + \frac{r_2}{m^2} \right) + j \cdot \left( \frac{L_{fs} \cdot \omega}{m^2} \right) = r_p + j \cdot L_p \cdot \omega$$

$$\text{Et sachant que } \underline{Z}_s = (r_1 \cdot m^2 + r_2) + j \cdot (L_{fs} \cdot \omega) = r_s + j \cdot L_{fs} \cdot \omega,$$

$$\text{On en déduit : } r_p = \frac{r_s}{m^2} = \frac{2,88 \cdot 10^{-3}}{0,0224^2} = 5,74 \, \Omega \quad \text{et} \quad L_{fp} \cdot \omega = \frac{L_{fs} \cdot \omega}{m^2} = \frac{0,0261}{0,0224^2} = 52 \, \Omega$$

L'impédance  $\underline{Z}_{ch}$  constitue la charge appliquée aux bornes du secondaire.