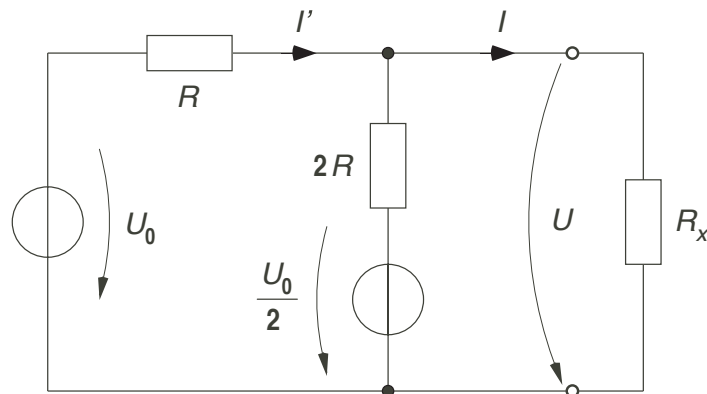
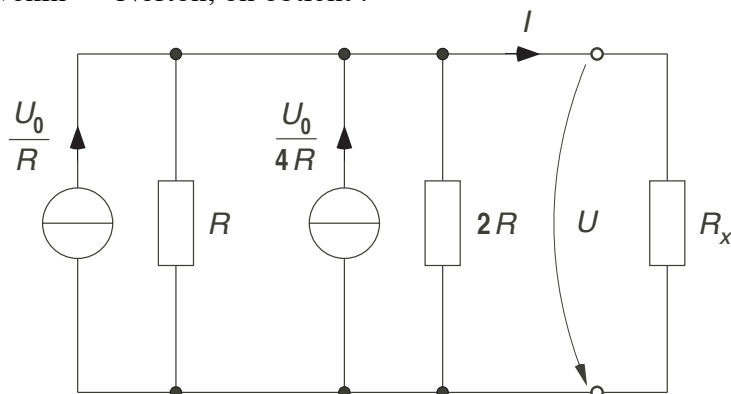


Théorèmes de Thévenin et de Norton – Corrigé Exercice 4

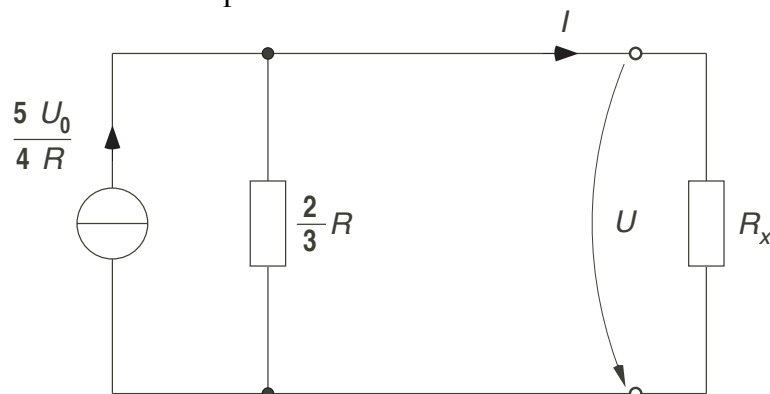
Le circuit donné était le suivant :



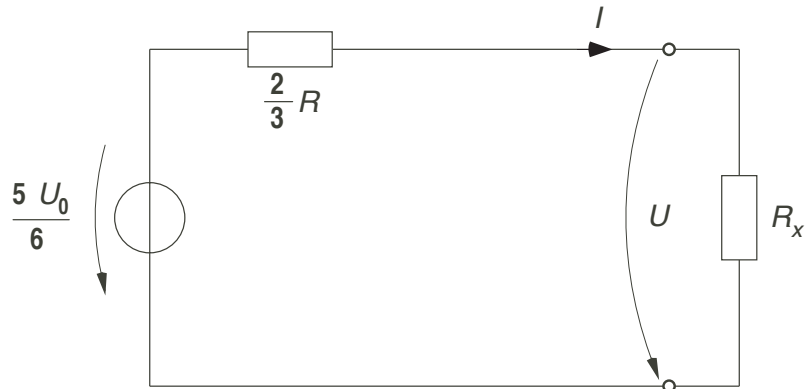
On peut remplacer les sources de tension réelles par des sources de courant réelles. Selon l'équivalence Thévenin \mapsto Norton, on obtient :



Deux sources de courant en parallèle s'additionnent (en respectant leur sens). On simplifie également les deux résistances en parallèle :



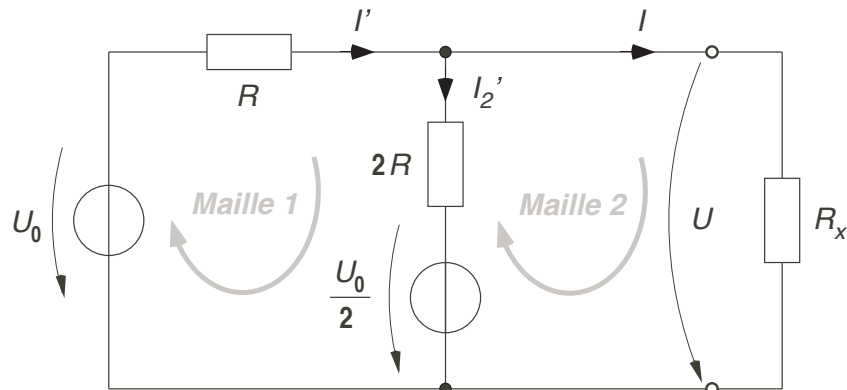
En appliquant la transformation Norton \mapsto Thévenin, on obtient :



A ce niveau de simplification, on trouve finalement :

$$I = \frac{\frac{5 U_0}{6}}{R_x + \frac{2}{3} R} \quad \text{et :} \quad U = R_x \cdot I = R_x \cdot \frac{\frac{5 U_0}{6}}{R_x + \frac{2}{3} R}$$

Lors des étapes de simplification successives précédentes, le courant I' a été englobé dans le résultat final et n'est plus accessible. Il faut donc retourner au schéma initial pour le calculer.



On applique la loi de Kirchhoff à la maille 1 :

$$-U_0 + RI' + 2RI_2' + \frac{U_0}{2} = 0 \quad \text{donc :} \quad \frac{U_0}{2} = RI' + 2RI_2'$$

On applique la loi de Kirchhoff au nœud du circuit :

$$I' = I_2' + I$$

Il en découle que :

$$\frac{U_0}{2} = RI' + 2R(I' - I) = RI' + 2RI' - 2RI$$

Et finalement : $\frac{U_0}{2} = 3RI' - 2RI$ Eq. (1)

On applique la loi de Kirchhoff à la maille 2 :

$$-\frac{U_0}{2} - 2RI_2' + R_x I = 0 \quad \text{donc :} \quad \frac{U_0}{2} = R_x I - 2RI_2'$$

On applique la loi de Kirchhoff au nœud du circuit :

$$I' = I_2' + I$$

Il en découle que :

$$\frac{U_0}{2} = R_x I - 2R(I' - I) = R_x I - 2RI' + 2RI$$

Finalement : $\frac{U_0}{2} = (R_x + 2R)I - 2RI' \dots\dots\dots \text{Eq. (2)}$

De l'équation (1), on extrait l'expression de I' :

$$\frac{U_0}{2} = 3RI' - 2RI \quad \mapsto \quad I' = \frac{\frac{U_0}{2} + 2RI}{3R} \dots\dots\dots \text{Eq. (3)}$$

A partir des équations (2) et (3), on recherche l'expression de I :

$$\frac{U_0}{2} = (R_x + 2R)I - 2RI' \quad \mapsto \quad \frac{U_0}{2} = (R_x + 2R)I - 2R \cdot \frac{\frac{U_0}{2} + 2RI}{3R} \quad \mapsto$$

$$\frac{U_0}{2} = (R_x + 2R)I - \frac{U_0 + 4RI}{3} \quad \mapsto \quad \frac{U_0}{2} = \left(R_x + 2R - \frac{4}{3}R\right)I - \frac{U_0}{3}$$

Finalement, il vient :

$$\frac{5 U_0}{6} = \left(R_x + \frac{2}{3}R\right)I \quad \mapsto \quad I = \frac{\frac{5 U_0}{6}}{R_x + \frac{2}{3}R} \dots\dots\dots \text{Eq. (4)}$$

Pour la tension U , on a l'expression suivante :

$$U = R_x \cdot I \dots\dots\dots \text{Eq. (5)}$$

En introduisant l'équation (4) dans l'équation (3), l'expression finale de I' devient :

$$I' = \frac{\frac{U_0}{2} + 2RI}{3R} = \frac{\frac{U_0}{2} + 2R \left(\frac{\frac{5 U_0}{6}}{R_x + \frac{2}{3}R} \right)}{3R} = \frac{U_0}{6R} + \frac{5 U_0}{9 \left(R_x + \frac{2}{3}R \right)} \dots\dots\dots \text{Eq. (6)}$$

Les expressions de I , U et I' pour les trois valeurs de la résistance de charge $R_x = 0$, R ou ∞ sont données par :

1. Pour $R_x = 0$

$$I = \frac{5 U_0}{4 R} \qquad U = 0 \qquad I' = \frac{U_0}{R}$$

2. Pour $R_x = R$

$$I = \frac{U_0}{2 R} \qquad U = \frac{U_0}{2} \qquad I' = \frac{U_0}{2 R}$$

3. Pour $R_x = \infty$

$$I = 0 \qquad U = \frac{5 U_0}{6} \qquad I' = \frac{U_0}{6 R}$$

Notons finalement que pour le cas $R_x = \infty$, l'expression de la tension U n'est pas définie car elle vaut : $U = R \cdot I = \infty \cdot 0$. Il faut considérer la maille 1 seule, la maille 2 disparaissant. L'expression de U devient :

$$U = 2RI_2' + \frac{U_0}{2} \qquad \text{mais : } I_2' = I' \qquad \text{car : } I = 0.$$

Donc :

$$U = 2R\left(\frac{U_0}{6 R} + 0\right) + \frac{U_0}{2} = \frac{5 U_0}{6}$$

•