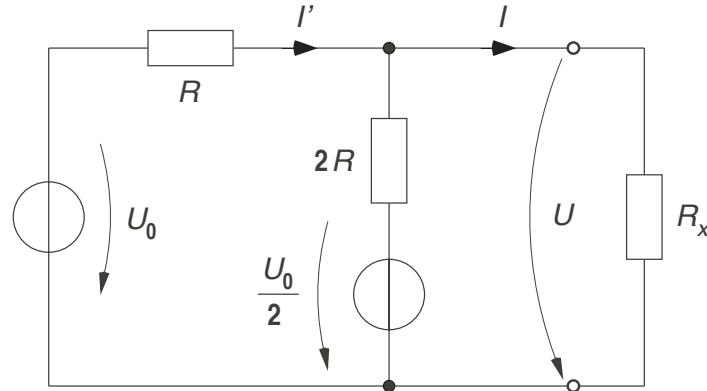
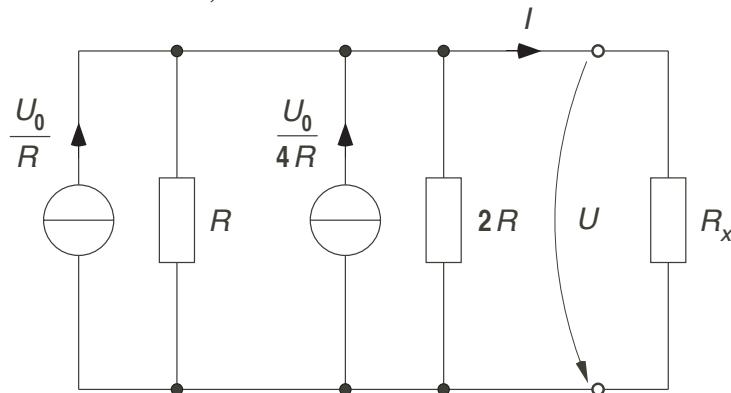


## Théorèmes de Thévenin et de Norton – Corrigé Exercice 4

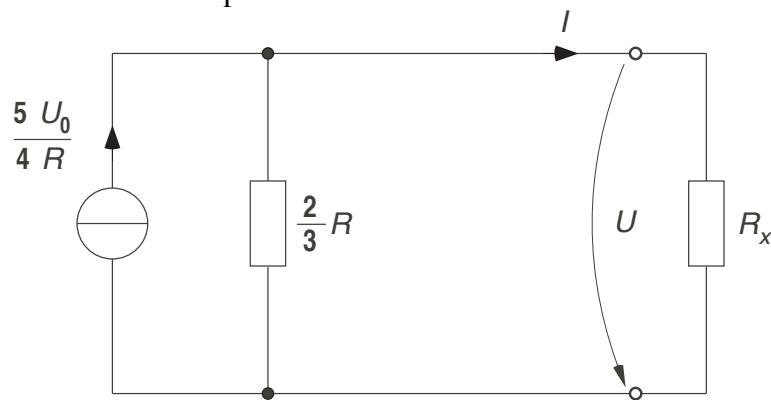
Le circuit donné était le suivant :



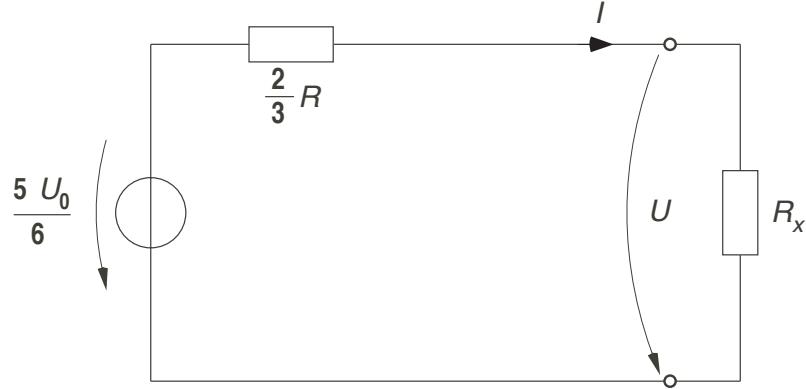
On peut remplacer les sources de tension réelles par des sources de courant réelles. Selon l'équivalence Thévenin  $\mapsto$  Norton, on obtient :



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



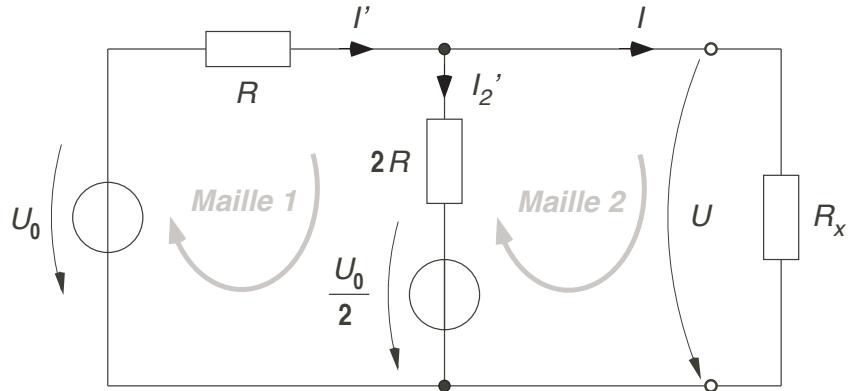
En appliquant la transformation Norton  $\mapsto$  Thévenin, on obtient :



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

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

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

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

$$\begin{aligned} \frac{U_0}{2} &= (R_x + 2R)I - 2RI' & \mapsto & \frac{U_0}{2} = (R_x + 2R)I - 2R \cdot \frac{\frac{U_0}{2} + 2RI}{3R} & \mapsto \\ \frac{U_0}{2} &= (R_x + 2R)I - \frac{U_0 + 4RI}{3} & \mapsto & \frac{U_0}{2} = \left( R_x + 2R - \frac{4}{3}R \right)I - \frac{U_0}{3} \end{aligned}$$

Finalement, il vient :

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

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

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

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

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

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

1. Pour  $R_x = 0$

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

2. Pour  $R_x = R$

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

3. Pour  $R_x = \infty$

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

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 :

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

Donc :

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

•