

1. On applique la loi des mailles :  $e(t) - L \frac{di}{dt} - R.i = 0$ , ce qui donne donc  $\frac{di}{dt} + \frac{R}{L}.i = \frac{e}{L}$ .

On peut se ramener à la forme canonique  $\frac{di}{dt} + \frac{1}{\tau}.i = \frac{e}{R}$  avec par identification :  $\tau = \frac{L}{R}$

2. On peut considérer qu'à chaque fin de demi-période, le régime permanent est établi. On exploite la continuité de l'intensité  $i$  traversant la bobine.

✓ Pour  $0 < t < \frac{T}{2}$  :

La forme générale de la solution est  $i(t) = i_{EDHA} + i_{part} = A.e^{\frac{-t}{\tau}} + \frac{E}{R}$

On avait à  $t = 0^-$  le régime libre permanent, donc  $i(t = 0^-) = 0$ . Donc  $i(t = 0^+) = 0 = A + \frac{E}{R}$

On en déduit que  $i(t) = \frac{E}{R} (1 - e^{\frac{-t}{\tau}})$

✓ Pour  $\frac{T}{2} < t < T$

La forme générale de la solution est  $i(t) = i_{EDHA} + i_{part} = B.e^{\frac{-t}{\tau}} + 0$

On avait à  $t = \left(\frac{T}{2}\right)^-$  le régime libre permanent (la bobine est modélisable par un fil et le générateur a une fem  $E$ ),

soit  $i\left(\frac{T}{2}\right)^- = \frac{E}{R}$ . Donc  $i\left(\frac{T}{2}\right)^+ = \frac{E}{R} = B.e^{\frac{-T}{2\tau}}$ .

On en déduit que  $i(t) = \frac{E}{R}.e^{\frac{-1}{\tau} \cdot (t - \frac{T}{2})}$

3. On a  $\tau = 0,1 \text{ ms}$ .

