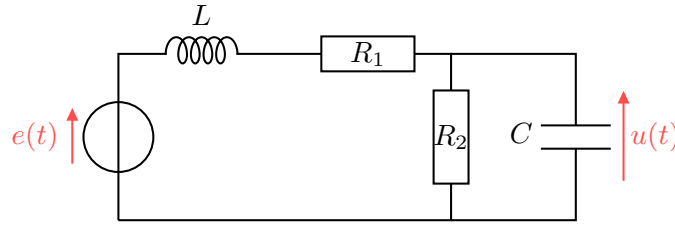


/49 P1 Décroement logarithmique électrique

On étudie la réponse $u(t)$ à un échelon de tension $e(t)$ tel que $\begin{cases} e(t < 0) = 0 \\ e(t \geq 0) = E \end{cases}$ dans le circuit ci-dessous.



/4 1 Déterminer la valeur u_∞ vers laquelle tend $u(t)$ lorsque $t \rightarrow \infty$.

Réponse

R_2 et C sont en parallèle, donc $u(t)$ est à la fois la tension aux bornes de C et de R_2 .

De plus, à $t \rightarrow \infty$, la bobine se comporte comme un fil et le condensateur comme un interrupteur ouvert. Le circuit est donc équivalent à un diviseur de tension ① avec R_1 et R_2 en série alimentées par la tension $e(t)$, et on a donc

$$u(\infty) \stackrel{\textcircled{1}}{=} u_\infty = \frac{R_2}{R_1 + R_2} E$$

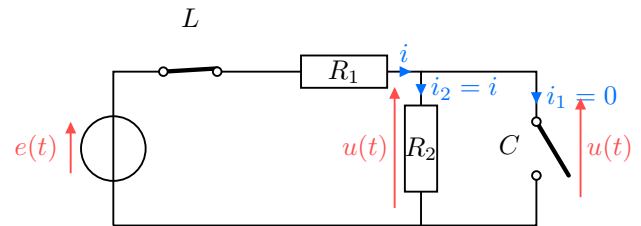


FIGURE 1 – Schéma équivalent. ①+①

/8 2 Montrer que $\frac{d^2 u}{dt^2} + 2\lambda \frac{du}{dt} + \omega_0^2 u = \omega_0^2 u_\infty$. Exprimer λ et ω_0 en fonction de L , C , R_1 et R_2 .

Réponse

On applique les lois de KIRCHHOFF :

Avec une loi des mailles et les relations courant-tension :

$$u + L \frac{di}{dt} + R_1 i \stackrel{\textcircled{1}}{=} E \quad \textcircled{1}$$

Avec la loi des nœuds :

$$i \stackrel{\textcircled{1}}{=} i_1 + i_2 \stackrel{\textcircled{1}}{=} C \frac{du}{dt} + \frac{u}{R_2}$$

En combinant :

$$\begin{aligned} u + L \frac{d}{dt} \left(C \frac{du}{dt} + \frac{u}{R_2} \right) + R_1 C \frac{du}{dt} + R_1 \frac{u}{R_2} &= E \\ \Leftrightarrow u + LC \frac{d^2 u}{dt^2} + \frac{L}{R_2} \frac{du}{dt} + R_1 C \frac{du}{dt} + \frac{R_1}{R_2} u &= E \\ \Leftrightarrow LC \frac{d^2 u}{dt^2} + \left(\frac{L}{R_2} + R_1 C \right) \frac{du}{dt} + \left(\frac{R_1}{R_2} + \frac{1}{R_2} \right) u &\stackrel{\textcircled{1}}{=} E \\ \Leftrightarrow \frac{d^2 u}{dt^2} + \left(\frac{1}{R_2 C} + \frac{R_1}{L} \right) \frac{du}{dt} + \left(\frac{R_1 + R_2}{R_2} \right) \frac{u}{LC} &= \frac{E}{LC} \\ \Leftrightarrow \frac{d^2 u}{dt^2} + \left(\frac{1}{R_2 C} + \frac{R_1}{L} \right) \frac{du}{dt} + \left(\frac{R_1 + R_2}{R_2} \right) \frac{u}{LC} &\stackrel{\textcircled{1}}{=} \left(\frac{R_1 + R_2}{R_2} \right) \frac{u_\infty}{LC} \\ \Leftrightarrow \frac{d^2 u}{dt^2} + 2\lambda \frac{du}{dt} + \omega_0^2 u &= \omega_0^2 u_\infty \end{aligned}$$

$$\text{avec } \omega_0 \stackrel{\textcircled{1}}{=} \sqrt{\frac{1}{LC} \left(\frac{R_1 + R_2}{R_2} \right)} \quad \text{et} \quad \lambda \stackrel{\textcircled{1}}{=} \frac{1}{2} \left(\frac{1}{R_2 C} + \frac{R_1}{L} \right)$$

- /10 [3] Exprimer la forme générale de $u(t)$ en fonction de u_∞ , λ , de la pulsation et de deux constantes d'intégration qu'on ne cherche pas à déterminer pour le moment.

Réponse

Pour la solution de l'équation homogène, on injecte $u_h(t) = Ke^{rt}$ ① la forme générique pour obtenir l'équation caractéristique. On en cherche alors les racines grâce au discriminant Δ :

$$r^2 + 2\lambda r + \omega_0^2 \stackrel{\textcircled{1}}{=} 0 \Rightarrow \Delta \stackrel{\textcircled{1}}{=} 4(\lambda^2 - \omega_0^2)$$

On sait que $\Delta < 0$ ① puisqu'on observe des oscillations amorties. On aura donc

$$r_{\pm} \stackrel{\textcircled{1}}{=} -\frac{2\lambda}{2} \pm j\frac{1}{2}\sqrt{4(\omega_0^2 - \lambda^2)} \Leftrightarrow r_{\pm} \stackrel{\textcircled{1}}{=} -\lambda \pm j\Omega \quad \text{avec} \quad \Omega \stackrel{\textcircled{1}}{=} \sqrt{\omega_0^2 - \lambda^2}$$

La solution particulière étant visiblement $u_p = u_\infty$ ①, on aura la forme générale

$$u(t) \stackrel{\textcircled{1}}{=} u_h(t) + u_p \Leftrightarrow u(t) \stackrel{\textcircled{1}}{=} e^{-\lambda t} (A \cos \Omega t + B \sin \Omega t) + u_\infty$$



- /9 [4] Justifier entièrement les conditions initiales. Deux schémas sont attendus.

Réponse

En $t = 0^-$

Or, avant l'échelon montant, le générateur est éteint depuis longtemps. Ainsi, le condensateur est déchargé, et $u(0^-) = 0$ ①, et aucun courant ne circule dans le circuit, donc $i(0^-) = 0$ ①.

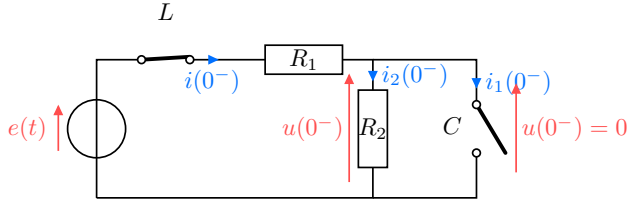


FIGURE 2 – Schéma en $t = 0^-$. ①

En $t = 0^+$

Or, par continuité de l'intensité traversant une bobine et de la tension aux bornes d'un condensateur ①, lors de l'échelon de tension on garde $i(0^+) = i(0^-) = 0$ et $u(0^+) = u(0^-) = 0$ ①.

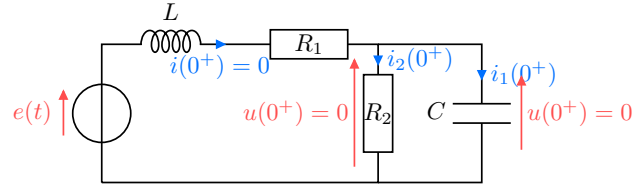


FIGURE 3 – Schéma en $t = 0^+$. ①

Ainsi, avec une loi des nœuds, on a $i(0^+) = i_1(0^+) + i_2(0^+)$ ①. Seulement, comme $i_2(0^+)$ est le courant passant dans la résistance R_2 de tension $u(0^+) = 0$, on a $i_2(0^+) = u(0^+)/R = 0$ ①, soit avec la loi des nœuds,

$$i_1(0^+) = 0 \stackrel{\textcircled{1}}{=} C \left. \frac{du}{dt} \right|_{0^+}.$$



- /3 [5] Déterminer alors l'expression complète de $u(t)$ en fonction de u_∞ , λ et Ω .

Réponse

Première condition

$$u(0) = 0 \Leftrightarrow A + u_\infty = 0 \Leftrightarrow A \stackrel{\textcircled{1}}{=} -u_\infty$$

Seconde condition

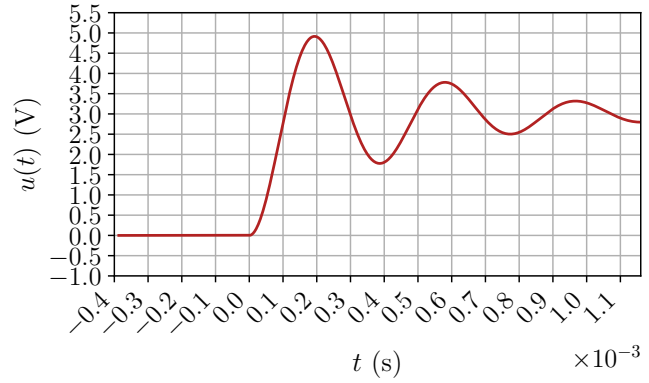
$$\left. \frac{du}{dt} \right|_0 = 0 \Leftrightarrow -\lambda A + B\Omega = 0 \Leftrightarrow B \stackrel{\textcircled{1}}{=} \frac{-\lambda u_\infty}{\Omega}$$

Finalement,

$$u(t) \stackrel{\textcircled{1}}{=} u_\infty \left(1 - e^{-\lambda t} \left(\cos(\Omega t) + \frac{\lambda}{\Omega} \sin(\Omega t) \right) \right)$$



On observe à l'oscilloscope la courbe $u(t)$ ci-contre.



- /4 [6] Déterminer, en détaillant vos points de mesures, la valeur numérique de la pseudo-période T .

Réponse

On lit l'abscisse du premier et du troisième maximum, qu'on appelle t_1 et t_3 respectivement. On a alors

$$2T = t_3 - t_1 \Leftrightarrow T = \frac{t_3 - t_1}{2} \quad \text{avec} \quad \begin{cases} t_3 = 0,95 \times 10^{-3} \text{ s} \\ t_1 = 0,19 \times 10^{-3} \text{ s} \end{cases}$$

A.N. : $T = 3,8 \times 10^{-4} \text{ s}$



- /4 [7] Déterminer, en détaillant vos points de mesures, la valeur numérique du décrement logarithmique

$$\delta = \frac{1}{n} \ln \left(\frac{u(t) - u_\infty}{u(t + nT) - u_\infty} \right)$$

Réponse

On calcule δ avec deux pseudo-périodes ici. On lit la valeur de tension aux premier et troisième pics, à t_1 et t_3 respectivement, ainsi que ce qui semble être la valeur limite u_∞ :

$$\delta = \frac{1}{2} \ln \left(\frac{u(t_1) - u_\infty}{u(t_3) - u_\infty} \right) \quad \text{avec} \quad \begin{cases} u(t_1) = 4,9 \text{ V} \\ u(t_3) = 3,3 \text{ V} \\ u_\infty = 3,0 \text{ V} \end{cases}$$

A.N. : $\delta = 0,92$



- /5 [8] Déterminer la relation entre δ , λ et T . En déduire la valeur numérique de λ .

Réponse

Avec l'expression de $u(t)$, on peut développer le dénominateur de δ :

$$u(t + nT) - u_\infty = e^{-\lambda nT} \times e^{-\lambda t} \underbrace{\left(A \cos(\Omega t + n\Omega t) + B \sin(\Omega t + n\Omega t) \right)}_{u(t) - u_\infty}$$

Ainsi,

$$\frac{u(t) - u_\infty}{u(t + nT) - u_\infty} = e^{+\lambda nT} \Rightarrow \delta = \frac{1}{n} \ln(e^{\lambda nT})$$

$$\Leftrightarrow \delta = \lambda T \Leftrightarrow \lambda = \frac{\delta}{T} \quad \text{avec} \quad \begin{cases} \delta = 0,92 \\ T = 3,8 \times 10^{-4} \text{ s} \end{cases}$$

A.N. : $\lambda = 2,3 \times 10^3 \text{ s}^{-1}$



/2 [9] Sachant que $R_1 = 1,0 \text{ k}\Omega$, $R_2 = 50 \text{ k}\Omega$ et $L = 500 \text{ mH}$, déterminer la valeur de C .

Réponse

On sait que λ s'exprime en fonction de C , on l'isole donc de son expression :

$$2\lambda = \frac{1}{R_2 C} + \frac{R_1}{L} \Leftrightarrow R_2 C = \frac{1}{2\lambda - \frac{R_1}{L}}$$

$$\Leftrightarrow \boxed{C = \frac{1}{2R_2\lambda - \frac{R_1 R_2}{L}}} \quad \text{avec} \quad \begin{cases} R_1 = 1,0 \text{ k}\Omega \\ R_2 = 50 \text{ k}\Omega \\ L = 500 \text{ mH} \\ \lambda = 2,3 \times 10^3 \text{ s}^{-1} \end{cases}$$

$$\text{A.N. : } C = 7,6 \text{ nF}$$

