Régimes Transitoires

1) Régime continu ou variable - Régime transitoire ou permanent

1.1) Régime continu ou variable

Dans un régime continu, les différentes grandeurs du circuit sont constantes au cours du temps.

À l'inverse, dans un régime variable, les différentes grandeurs du circuit peuvent varier au cours du temps.

1.2) Régime transitoire ou permanent

> ⚠ Warn:
> Régime transitoire $\neq$ Régime permanent/stationnaire

Dans un régime permanent/stationnaire, les **caractéristiques** des grandeurs sont constantes.

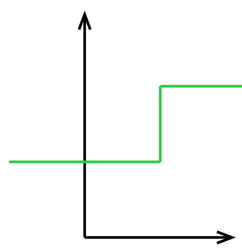
Par exemple, un signal électrique sinusoïde (ou carré, ou triangle, ou sawtooth…) dans un circuit électrique peut-être considéré comme un régime stationnaire/permanent si ses caractéristiques (amplitude, fréquence, phase) sont constantes au cours du temps.

Dans un régime transitoire, le circuit finira par "disparaître". Quelque chose devra tendre vers 0 (Ex: un capaciteur se décharge).

1.3) Limitation dans ce chapitre

Dans ce chapitre, on s'intéressera aux régimes continus comme régimes stationnaires.

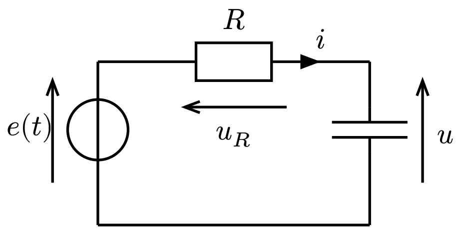
C'est à dire aux cas où un régime continu passera vers un autre régime continu, avec un échelon de tension/intensité.



2) Régime transitoire d'un circuit R,C du 1^{er} ordre - Charge et décharge d'un condensateur

2.1) Équation différentielle

Le circuit R,C de premier ordre correspond simplement à prendre un condensateur, une résistance et un générateur et à les mettre en série:



On a (loi des mailles, loi des nœuds, caractéristique d'un condensateur et d'une résistance):

$$e - Ri - u = 0$$

$$i = c\frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}t}$$

$$e = RC\frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}t} + u$$

D'où:

$$\boxed{\frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}t} + \frac{1}{Rc}u = \frac{e}{RC} \qquad \text{Eq. 1}}$$

On pose un échelon de tension:

$$e(t) = \begin{cases} 0 \text{ pour } t < 0 \\ E \text{ pour } t > 0 \end{cases}$$

On cherche $u(t)$ pour $t > 0$.

2.2) Résolution

On a une equa. diff. du 1er ordre à coefficients constants et un 2nd membre non nul.

$$u(t) = u_H(t) + u_p(T)$$

Avec u_H la solution de l'eq. homogène associée et u_p une solution particulière cherchée de la même forme que $e(t)$ (qui ici est constante).

Ici, l'eq homogène associée est:

$$u_H(t) = Ue^{\frac{-t}{RC}}$$

On cherche u_p sus la forme d'une constante:

$$u_p(t) = V$$

Donce:

$$\frac{\mathrm{d}u_p}{\mathrm{d}t} = 0$$

Donc d'apres Eq. 1:

$$o + \frac{u_p}{RC} = \frac{E}{RC}$$

$$\boxed{u_p(t) = E}$$

D'où:

$$u(t) = E + Ue^{-\frac{t}{RC}}$$

Maintenant, il nous faut la tension initiale U, c'est à dire les conditions initiales du circuit:

$$u(0) = U_0$$

On utilise la continuité de la tension aux bornes de C. On sait que l'énergie stockée dans C est $\frac{1}{2}Cu^2$, qui est continue, donc $u(t)$ est continue.

On va faire l'hypothèse que C est déchargé au début. On a donc: $u(0^-) = 0$.
Par continuité de u aux bornes de C, $u(0^+) = u(0^-) = 0$.
Or on a: $u(0^+) = E + U = 0$
D'où: $U = -E$

$$\boxed{u(t) = E\left(1 - e^{-\frac{t}{RC}}\right)}$$

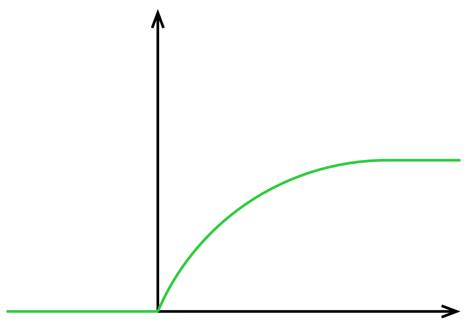
2.3) Interprétation de la solution

$$u(t) = u_p(t) + u_H(t)$$

Avec $u_p(t) = E$ et $u_H(t) = -Ee^{-\frac{t}{RC}}$

On voit que u_p va rester constant, ce qui traduit un régime permanent, ici continu.
On voit que u_H va tendre vers zéro, ce qui traduit un régime transitoire.

Notre signal à donc une forme:



On pourra donc considérer:
- Un régime permanent au début
- Un régime transitoire de "transition"
- Un régime permanent jusqu'en $+\infty$

Comme notre exponentielle ne touche techniquement jamais le bout de la courbe, il faut déterminer à partir de quand on considère que on est passé en régime permanent.

2.4) Intensité du courant

On a:

$$i = C\frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}t}$$

$$u(t) = E\left(1 - e^{-\frac{t}{RC}}\right)$$

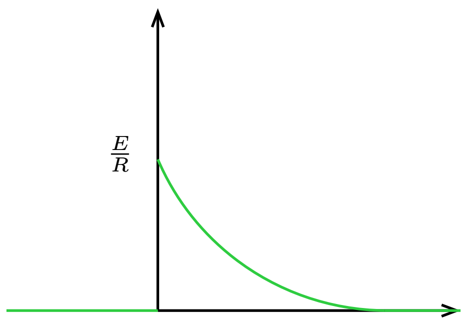
$$\begin{aligned}\frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}t} &= -E\left(-\frac{1}{RC}e^{-\frac{t}{RC}}\right) \\ &= \frac{E}{RC}e^{-\frac{t}{RC}}\end{aligned}$$

D'où:

$$i(t) = \frac{E}{R}e^{-\frac{t}{RC}}$$

Remarques:
1. L'homogénéité est vérifiée
2. On sait que l'intensité est nulle jusqu'a $t = 0$ (par $i = C\frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}t}$). On a une discontinuité en $t = 0$, l'intensité saute jusqu'a $\frac{E}{R}$, puis décroit avec une exponentielle inverse.

> ‼ Caution:
> **<u>DISCONTINUITÉ DE L'INTENSITÉ POUR C</u>**



2.5) Cas de la décharge de C

On reprend le même circuit Figure 2.

En $t = 0$, C est chargé sous une tension E. Donc:

$$e(t) = \begin{cases} E \text{ pour } t < 0 \\ 0 \text{ pour } t > 0 \end{cases}$$

En $t < 0$, $u(t) = E$

$$\frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}t} = 0 \Rightarrow i = C\frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}t} = 0$$

$$Ri = 0 \Rightarrow e(t) = u(t)$$

Pour $t > 0$:

$$\frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}t} + \frac{1}{RC}u = \frac{e(t)}{RC} = 0$$

Ici, on a pas de 2nd membre. On a donc:

$$u(t) = u_H(t) = Ue^{-\frac{t}{RC}}$$

On doit déterminer la valeur de U, la constante d'intégration.
De même, on utilise la continuite de u aux bornes de C:

$$u(0^+) = u(0^-) = E$$

par l'expression de la solution:

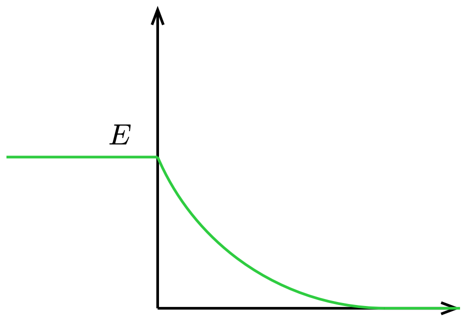
$$u(0^+) = U$$

Donc $U = E$

On a donc:

$$u(t) = Ee^{-\frac{t}{RC}}$$

On peut tracer u:



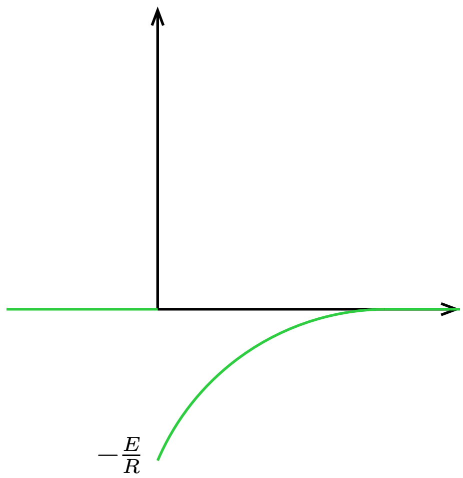
Et pour l'intensité:

$$i = C\frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}t} = CE\left(-\frac{1}{RC}e^{-\frac{t}{RC}}\right)$$

D'où:

$$i(t) = -\frac{E}{R}e^{-\frac{t}{RC}}$$

(On a la même chose, mais avec un signe moins devant)



On a toujours discontinuité de i.

2.6) Temps caractéristique τ

Par homogénéité, l'exposant d'une exponentielle est toujours sans dimension. Ainsi, dans $e^{-\frac{t}{RC}}$, $-\frac{t}{RC}$ est une grandeure sans dimension. Donc $[RC] = [T]$.

On nomme donc τ le temps caractéristique, défini par:

$$\boxed{\tau = RC}$$

En reprenant l'équadiff:

$$\frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}t} + \frac{1}{RC}u = \frac{e(t)}{RC}$$

On a:

$$\left[\frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}t}\right] = \frac{[U]}{[T]}$$

$$\left[\frac{u}{RC}\right] = \frac{[U]}{[T]}$$

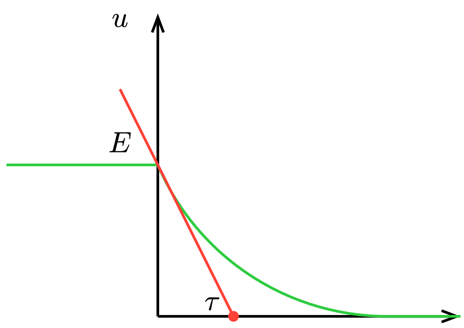
Donc $[RC] = [T]$, donc:

$$\frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}t} + \frac{1}{\tau}u = \frac{e(t)}{\tau}$$

Pour résumer:
- Charge d'un condensateur:
  - $u(t) = E\left(1 - e^{-\frac{t}{\tau}}\right)$
  - $i(t) = \frac{E}{R}e^{-\frac{t}{\tau}}$
- Décharge d'un condensateur:
  - $u(t) = Ee^{-\frac{t}{\tau}}$
  - $i(t) = -\frac{E}{R}e^{-\frac{t}{\tau}}$

Obtention de la valeur de τ expérimentalement:

On peut faire le même raisonnement pour chaque formule, mais on utilisera la décharge d'un condensateur:



On a l'asymptote pour $t \to +\infty$:

$$u = 0$$

La tangente à l'origine est:

$$y = u'(0)t + u(0)$$

$$u'(t) = -\frac{E}{\tau}e^{-\frac{t}{\tau}}$$

Donc:

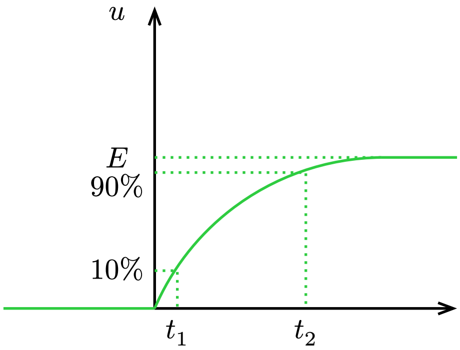
$$y = -\frac{E}{\tau}t + E$$

D'où:

$$\begin{gathered} y(t) = 0 \\ \Leftrightarrow -\frac{E}{\tau}t + E = 0 \\ \Leftrightarrow -\frac{E}{\tau}t = -E \\ \Leftrightarrow \frac{1}{\tau}t = 1 \\ \Leftrightarrow t = \tau \end{gathered}$$

Donc l'intersection de la tangente à l'origine avec l'axe des abscisses est une bonne estimation expérimentale de τ.

Autre methode: temps de montée/descente.



On pose: $\Delta T = t_2 - t_1$

> Φ Note:
> En décharge, on partira de 90% et on ira à 10%

> Φ Note:
> Dans une situation où on part d'une tension arbitraire E_1 vers une autre tension E_2, on devra partire d'une interpolation linéaire (10% et 90%) des deux.

On a:

$$u(t_1) = \frac{E}{10} = E\left(1 - e^{-\frac{t_1}{\tau}}\right)$$

D'où:

$$\begin{gathered} e^{-\frac{t_1}{\tau}} = \frac{9}{10} \\ t_1 = -\tau \ln\left(\frac{9}{10}\right) \end{gathered}$$

Et:

$$u(t_2) = \frac{9}{10}E = E\left(1 - e^{-\frac{t_2}{\tau}}\right)$$

$$e^{-\frac{t_2}{\tau}} = \frac{1}{10}$$

$$t_2 = -\tau \ln \frac{1}{10}$$

On a donc:

$$\Delta T = t_2 - t_1 = \tau \ln 10 + \tau \ln \frac{9}{10}$$

$$\Delta T = 2\tau \ln 3 \approx 2.2\tau \approx 2\tau$$

2.7) Aspects énergétique

On a:

$$e(t) = u + Ri = u + RC\frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}t}$$

$$ei = ui + Ri^2$$

On substitue le i:

$$ei = Cu\frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}t} + Ri^2$$

$$ei = \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t}\frac{Cu^2}{2} + Ri^2$$

On va interpréter ei comme la puissance fournie par le générateur (notre source idéale de tension est en convention générateur).
La résistance est en convention récepteur, donc Ri^2 est la puissance dissipée par effet joule.