

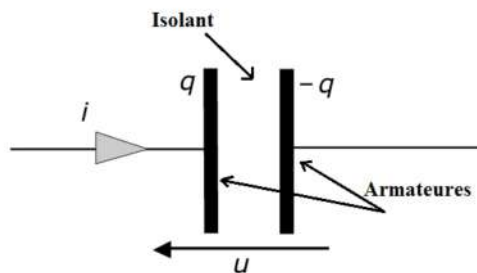
Chapitre 6

Le dipôle RC

I- Condensateur

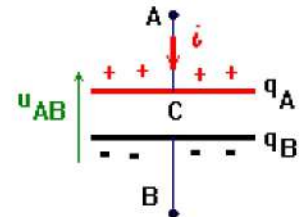
1- Définition

- Le condensateur est un composant électronique, constitué de deux armatures conductrices et séparées par un isolant polarisable (ou «diélectrique»). Il a la particularité de pouvoir stocker de l'énergie (des charges électriques opposées sur ses armatures) lorsqu'il est soumis à une tension électrique U.
- La représentation symbolique d'un condensateur est donnée comme le montre le schéma ci-dessus.



- Chaque condensateur est caractérisé par une grandeur appelée capacité de symbole « C » et dont l'unité dans SI est le farad (symbole : F).
- La charge q d'un condensateur représente la quantité d'électricité accumulée sur l'un de ses armatures :

$$q = q_A = -q_B \quad (q_A > 0 ; q_B < 0)$$



Relation Charge q - Intensité I	Relation Charge q – Tension U	Relation Tension U – Intensité I
L'intensité du courant électrique I représente le débit de charges électriques (électrons), c'est la quantité d'électricité qui arrive à l'armature du condensateur par unité de temps : $i = \frac{dq_A}{dt}$	La charge q d'un condensateur est directement proportionnelle à la tension électrique U entre ses bornes : $q(t) = C \cdot U_c(t)$ telle que C est sa capacité	La relation entre la tension électrique U et l'intensité du courant I : $i(t) = C \cdot \frac{dU_c(t)}{dt}$

Remarque :

- C s'exprime en farad (F) ; q en Coulomb (C) ; u_{AB} en Volt (V) et I en Ampère (A).
- La valeur de la capacité C ne dépend que des caractéristiques de l'élément capacitif (nature du diélectrique isolant, surface des armatures, distance entre elles...)

2- Expression de l'énergie stockée dans un condensateur

La puissance électrique reçue par un condensateur est $P = U_c(t) \cdot i(t)$, avec $P = \frac{dE_e}{dt}$

D'où l'énergie électrique est : $dE_e = P \cdot dt \Rightarrow dE_e = U_c(t) \cdot i(t) \cdot dt \Rightarrow dE_e = U_c(t) \cdot C \cdot \frac{dU_c(t)}{dt} \cdot dt$

Il s'ensuit de là que : $E_e = \int dE_e = \int C \cdot U_c \cdot dU_c = \frac{1}{2} \cdot C \cdot U_c^2 + k$

En conclusion, l'énergie électrique emmagasinée par un condensateur est : $E_e = \frac{1}{2} C \cdot U_C^2 + k$; ($k = Cte$; et elle représente l'énergie électrique initiale du condensateur).

A $t=0$, le condensateur est non chargé, donc : $E_e(t=0) = 0$ et $U_c(t=0) = 0$ d'où : $k = 0$, en fin : $E_e = \frac{1}{2} C \cdot U_C^2$

3- Associations de condensateurs

Considérons 2 condensateurs C_1 et C_2 initialement déchargés.

a- Association en série

L'association en série de deux condensateurs C_1 et C_2 se comporte comme un «condensateur unique équivalent» de capacité $C_{\text{éq}}$ telle que :

$$\frac{1}{C_{\text{éq}}} = \frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2}$$

Pour l'association de n condensateur en série :

$$\frac{1}{C_{\text{éq}}} = \sum_{i=1}^{i=n} \frac{1}{C_i} = \frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2} + \dots + \frac{1}{C_n}$$

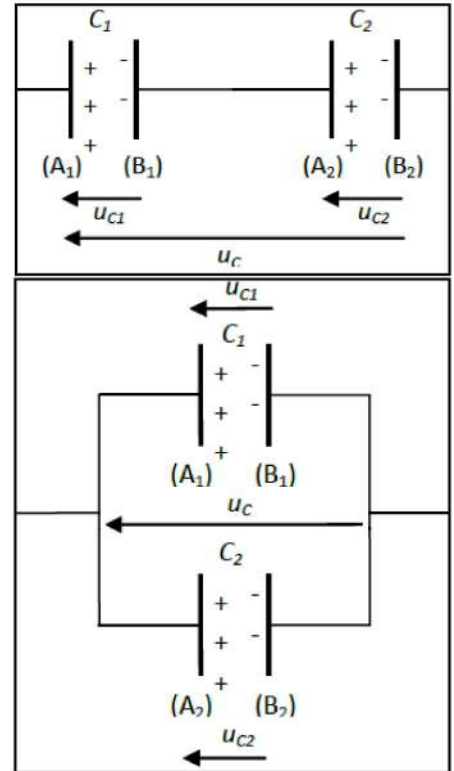
b- Association en dérivation

L'association en dérivation de deux condensateurs C_1 et C_2 se comporte comme un « condensateur unique équivalent » de capacité $C_{\text{éq}}$ telle que :

$$C_{\text{éq}} = C_1 + C_2$$

Pour l'association de n condensateur en dérivation :

$$C_{\text{éq}} = \sum_{i=1}^{i=n} C_i = C_1 + C_2 + \dots + C_n$$



II- Réponse d'un dipôle (RC) à un échelon de tension

L'association en série d'un condensateur de capacité C et d'un conducteur ohmique de résistance R constitue un dipôle (R,C).

Nous allons soumettre différents circuits à un échelon de tension : on fait passer la tension aux bornes du circuit à étudier d'une valeur E_1 à une valeur E_2 en un temps très court considéré comme nul.

Pour cela, deux possibilités :

Echelon montant de tension	Echelon descendant de tension
<p>à $t < 0$: $U = 0$ à $t > 0$: $U \neq 0$</p> <p>La valeur de U passe brutalement de $E_1=0$ à E_2 à un instant $t = t_0$.</p>	<p>à $t < 0$: $U \neq 0$ à $t > 0$: $U = 0$</p> <p>La valeur de U passe brutalement de E_1 à $E_2=0$ à un instant $t = t_0$.</p>

1- Réponse d'un dipôle RC à un échelon montant de tension

a- Charge d'un condensateur - l'équation différentielle

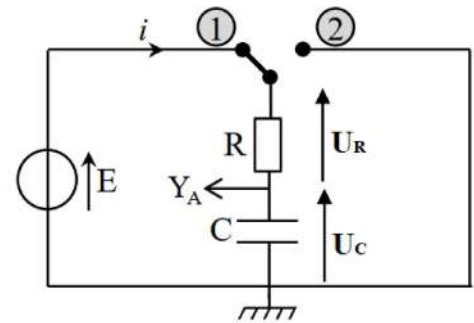
- Avant la fermeture de l'interrupteur K : $U_c=0$ (le condensateur est non chargé = déchargé)
- A un instant $t=0$ on ferme l'intercepteur K

D'après la loi d'additivité des tensions : $U_c(t) + U_R(t) = E$

Avec $U_R(t) = R \cdot i(t)$ d'après la loi d'Ohm, et $i(t) = C \cdot \frac{dU_c(t)}{dt}$

L'équation différentielle peut donc s'écrire :

$$R \cdot C \cdot \frac{dU_c(t)}{dt} + U_c = E$$



b- Expression de la tension $U_c(t)$

L'expression de la tension $U_c(t)$ est la solution de l'équation différentielle, elle s'écrit sous la forme:

$$U_c(t) = A + B \cdot e^{-\frac{t}{\tau}}, \text{ avec } A, B \text{ et } \tau \text{ des constantes.}$$

c- Expression de A, B et τ

On dérive l'expression $U_c(t) = A + B \cdot e^{-\frac{t}{\tau}} \Rightarrow \frac{dU_c(t)}{dt} = (A)' + (B \cdot e^{-\frac{t}{\tau}})' = 0 + (-\frac{B}{\tau} \cdot e^{-\frac{t}{\tau}}) = -\frac{B}{\tau} \cdot e^{-\frac{t}{\tau}}$

On remplace $U_c(t)$ et $\frac{dU_c(t)}{dt}$ par leurs expressions dans l'équation différentielle :

$$R \cdot C \cdot (-\frac{B}{\tau} \cdot e^{-\frac{t}{\tau}}) + A + B \cdot e^{-\frac{t}{\tau}} = E \Rightarrow -\frac{R \cdot C \cdot B}{\tau} \cdot e^{-\frac{t}{\tau}} + A + B \cdot e^{-\frac{t}{\tau}} = E$$

$$\Rightarrow B \cdot e^{-\frac{t}{\tau}} \cdot (1 - \frac{R \cdot C}{\tau}) + A = E$$

Cette équation est vérifiée quel que soit t ($\forall t$), si $(1 - \frac{R \cdot C}{\tau}) = 0$ et $A = E$; d'où $\tau = R \cdot C$

On sait qu'à l'instant $t=0$ le condensateur est déchargé (conditions initiales), $U_c(t=0) = 0$

D'où : $U_c(t=0) = A + B \cdot e^{-\frac{0}{\tau}} = 0 \Rightarrow A = -B = E \Rightarrow B = -E$

Donc l'expression de la tension $U_c(t)$ devient :

$$U_c(t) = E - E \cdot e^{-\frac{t}{\tau}} \Rightarrow U_c(t) = E \left(1 - e^{-\frac{t}{\tau}}\right) \text{ avec : } \tau = R \cdot C$$

d- Dimension de la constante τ

$$\tau = R \cdot C$$

D'après la loi d'Ohm : $U = R \cdot i \Rightarrow R = \frac{U}{i}$

La dimension de R s'écrit : $[R] = \frac{[U]}{[i]}$ (I)

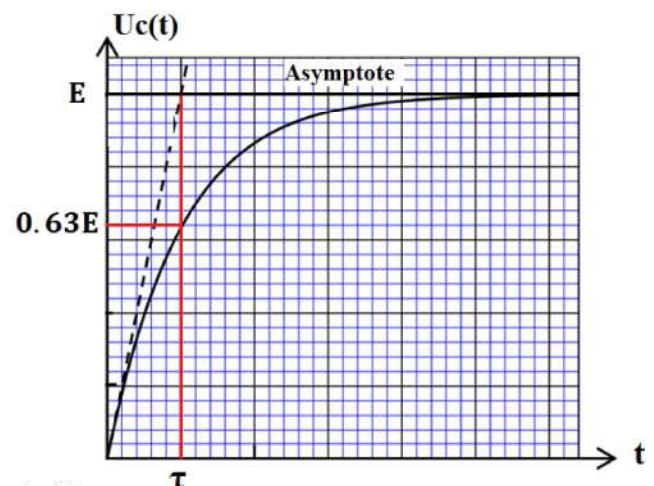
A partir de la relation : $i = C \cdot \frac{dU_c}{dt} \Rightarrow C = \frac{i \cdot dt}{dU_c}$

La dimension de C s'écrit : $[C] = \frac{[i] \cdot [T]}{[U]}$ (II)

D'après (I) et (II), la dimension de τ est :

$$[\tau] = [R] \cdot [C] = \frac{[U]}{[i]} \cdot \frac{[i] \cdot [T]}{[U]} = [T]$$

Le produit $R \cdot C$ a la dimension d'un temps, son unité est la seconde (s)



La durée de la charge d'un condensateur de capacité C peut être caractérisée par la constante du temps $\tau=R.C$ du dipôle RC. Elle peut être déterminée à partir de la courbe représentant les variations de $U_C(t)$ en fonction du temps par deux méthodes :

- **Méthode 1** : τ est l'abscisse du point d'intersection entre la tangente à la courbe $U_C = f(t)$ à $t=0$ et l'asymptote horizontale $U_{C,max}$.
- **Méthode 2** : τ est aussi l'abscisse du point de la courbe $U_C = f(t)$ d'ordonnée $0,63 \times U_{C,max}$.

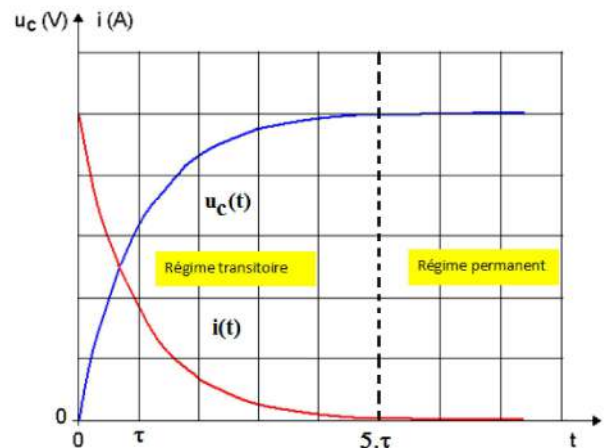
e- Expression de la charge q(t)

On sait que $q(t) = C.U_C(t)$, donc : $q(t) = C.E \left(1 - e^{-\frac{t}{\tau}}\right)$

f- Expression de l'intensité i(t).

On sait que $i(t) = C. \frac{dU_C(t)}{dt}$, avec : $\frac{dU_C(t)}{dt} = \frac{E}{R.C}. e^{-\frac{t}{\tau}}$

donc : $i(t) = C. \frac{E}{R.C}. e^{-\frac{t}{\tau}} \Rightarrow i(t) = \frac{E}{R}. e^{-\frac{t}{\tau}}$



g- Graphes de $U_C(t)$, $U_R(t)$ et de $i(t)$

$u_c = E(1 - e^{-\frac{t}{\tau}})$		$u_R = E e^{-\frac{t}{\tau}}$		$i = \frac{E}{R} e^{-\frac{t}{\tau}}$	
t(s)	0	$+\infty$	t(s)	0	$+\infty$
$u_c(V)$	0	E	$u_R(V)$	E	0

2- Réponse d'un dipôle RC à un échelon descendant de tension

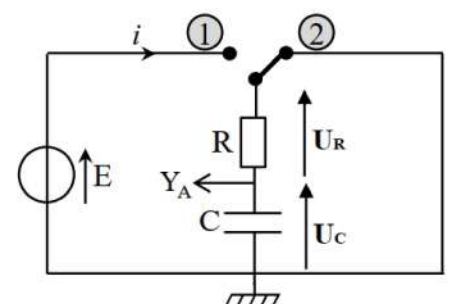
a- Décharge d'un condensateur - l'équation différentielle

- Avant l'ouverture de l'interrupteur K : $U_c = E$ (le condensateur est chargé)
- A un instant $t=0$ on bascule l'intercepteur K à la position 2.

D'après la loi d'additivité des tensions : $U_c(t) + U_R(t) = 0$

Avec $U_R(t) = R.i(t)$ d'après la loi d'Ohm, et $i(t) = C. \frac{dU_C(t)}{dt}$

L'équation différentielle peut donc s'écrire : $R.C. \frac{dU_C(t)}{dt} + U_C = 0$



b- Expression de la tension $U_c(t)$

L'expression de la tension $U_c(t)$ est la solution de l'équation différentielle, elle s'écrit sous la forme:

$$U_c(t) = A + B \cdot e^{-\frac{t}{\tau}}, \text{ avec } A, B \text{ et } \tau \text{ des constantes.}$$

c- Expression de A, B et τ

On dérive l'expression $U_c(t) = A + B \cdot e^{-\frac{t}{\tau}} \Rightarrow \frac{dU_c(t)}{dt} = (A)' + (B \cdot e^{-\frac{t}{\tau}})' = 0 + (-\frac{B}{\tau} \cdot e^{-\frac{t}{\tau}}) = -\frac{B}{\tau} \cdot e^{-\frac{t}{\tau}}$

On remplace $U_c(t)$ et $\frac{dU_c(t)}{dt}$ par leurs expressions dans l'équation différentielle :

$$R \cdot C \cdot (-\frac{B}{\tau} \cdot e^{-\frac{t}{\tau}}) + A + B \cdot e^{-\frac{t}{\tau}} = 0 \Rightarrow -\frac{R \cdot C \cdot B}{\tau} \cdot e^{-\frac{t}{\tau}} + A + B \cdot e^{-\frac{t}{\tau}} = 0$$

$$\Rightarrow B \cdot e^{-\frac{t}{\tau}} \cdot (1 - \frac{R \cdot C}{\tau}) + A = 0$$

Cette équation est vérifiée quel que soit $t (\forall t)$, si $(1 - \frac{R \cdot C}{\tau}) = 0$ et **$A = 0$** ; d'où **$\tau = R \cdot C$**

On sait qu'à l'instant $t=0$ le condensateur est chargé (conditions initiales), $U_c(t=0) = E$

D'où : $U_c(t = 0) = B \cdot e^{-\frac{0}{\tau}} = E \Rightarrow$ **$B = E$**

Donc l'expression de la tension $U_c(t)$ devient :

$$U_c(t) = E \cdot e^{-\frac{t}{\tau}} \text{ avec : } \tau = R \cdot C$$

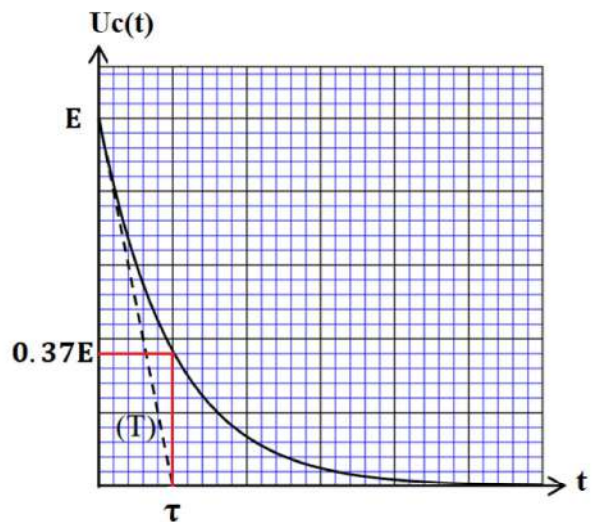
d- Expression de la charge $q(t)$

On sait que $q(t) = C \cdot U_c(t)$, donc : $q(t) = C \cdot E \cdot e^{-\frac{t}{\tau}}$

e- Expression de l'intensité $i(t)$.

On sait que $i(t) = C \cdot \frac{dU_c(t)}{dt}$, avec : $\frac{dU_c(t)}{dt} = -\frac{E}{R \cdot C} \cdot e^{-\frac{t}{\tau}}$

donc : $i(t) = -C \cdot \frac{E}{R \cdot C} \cdot e^{-\frac{t}{\tau}} \Rightarrow$ $i(t) = -\frac{E}{R} \cdot e^{-\frac{t}{\tau}}$



f- Graphes de $U_c(t)$, $U_R(t)$ et de $i(t)$

