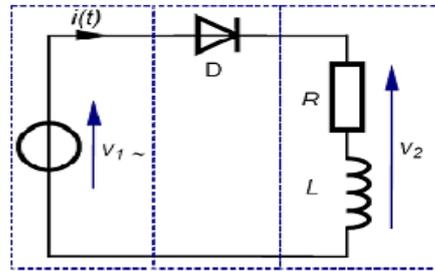


I.2/ Structure avec charge résistive et inductive (RL)

En électrotechnique les charges sont souvent combinées : inductive et résistive.

Le schéma permettant la nouvelle étude est celui de la Figure suivante.



Redressement monophasé simple alternance (charge inductive)

$$v_s(t) = V_m \sin \omega t \quad \text{ou} \quad v_s(\theta) = V_m \sin \theta$$

Etude

- $v_s(t) > 0$: La diode conduit c.-à-d $v_D(t) = 0$ et la tension $v_{ch}(t)$ reste identique à $v_s(t)$.
Pour déterminer l'évaluation de courant on résout l'équation différentielle de circuit.

D'après la loi des mailles on a:

$$v_s(t) = v_R(t) + v_L(t)$$

$$V_m \sin \omega t = Ri(t) + L \frac{di(t)}{dt}$$

Ou bien

$$V_m \sin \theta = Ri(\theta) + L\omega \frac{di(\theta)}{dt}$$

La solution générale de l'équation différentielle du 1^{er} ordre est :

$$i(t) = i_1(t) + i_2(t)$$

Où

$$i_1(t) = K e^{-\frac{t}{\tau}} \quad (K \text{ constant réel, } \tau = \frac{L}{R})$$

Est la solution générale de l'équation sans second membre $Ri(t) + L \frac{di(t)}{dt} = 0$

Et
$$i_2(t) = \frac{v_s(t)}{Z}$$

Est la solution particulière de l'équation. D'où $Z = R + jL\omega$ est l'impédance de circuit.

De module: $|Z| = \sqrt{R^2 + (L\omega)^2}$

Et d'argument : $\varphi = \arctan \frac{L\omega}{R}$

Donc on obtient

$$i_2(t) = \frac{V_m}{\sqrt{R^2 + (L\omega)^2}} \sin(\omega t - \varphi)$$

Solution générale

$$i(t) = K e^{-\frac{t}{\tau}} + \frac{V_m}{\sqrt{R^2 + (L\omega)^2}} \sin(\omega t - \varphi)$$

Aux Conditions initiales, à $t=0$; $i(t) = 0$:

$$0 = K + \frac{V_m}{\sqrt{R^2 + (L\omega)^2}} \sin(-\varphi)$$

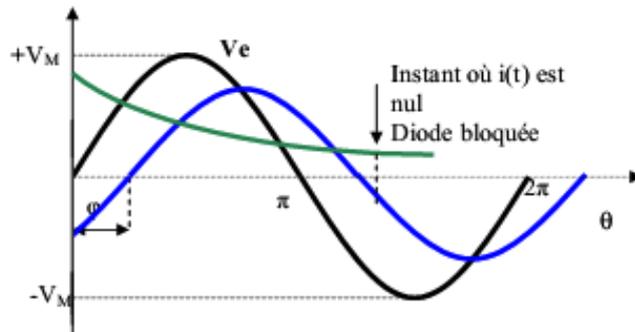
$$K = \frac{V_m}{\sqrt{R^2 + (L\omega)^2}} \sin(\varphi)$$

Finalement la solution générale de l'équation différentielle :

$$i(t) = \frac{V_m}{\sqrt{R^2 + (L\omega)^2}} \left[\sin \varphi \cdot e^{-\frac{t}{\tau}} + \sin(\omega t - \varphi) \right]$$

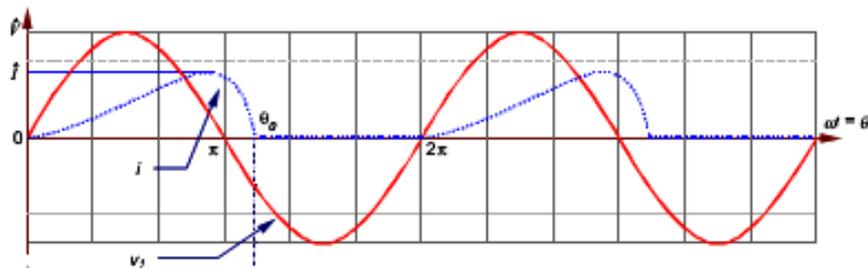
Ou bien

$$i(\theta) = \frac{V_m}{\sqrt{R^2 + (L\omega)^2}} \left[\sin \varphi \cdot e^{-\frac{\theta}{\tan \varphi}} + \sin(\theta - \varphi) \right]$$



On remarque la superposition du régime transitoire (terme exponentiel) et du régime permanent faisant apparaître le déphasage φ du courant sur la tension.

Le courant donc ne s'annule pas pour $\theta = \pi$, mais un peu au-delà en θ_0 . La diode est alors en conduction forcée si bien que la tension v_{source} devient négative jusqu'à l'annulation de i .



Donc lorsque $v_s(t) < 0$ la diode D reste passante tant que $i(t)$ n'est pas redevenu nul, ce qui implique :

$v_D(t) = 0$ et $v_{\text{ch}}(t) = v_s(t)$ pendant un certain temps t_0 .

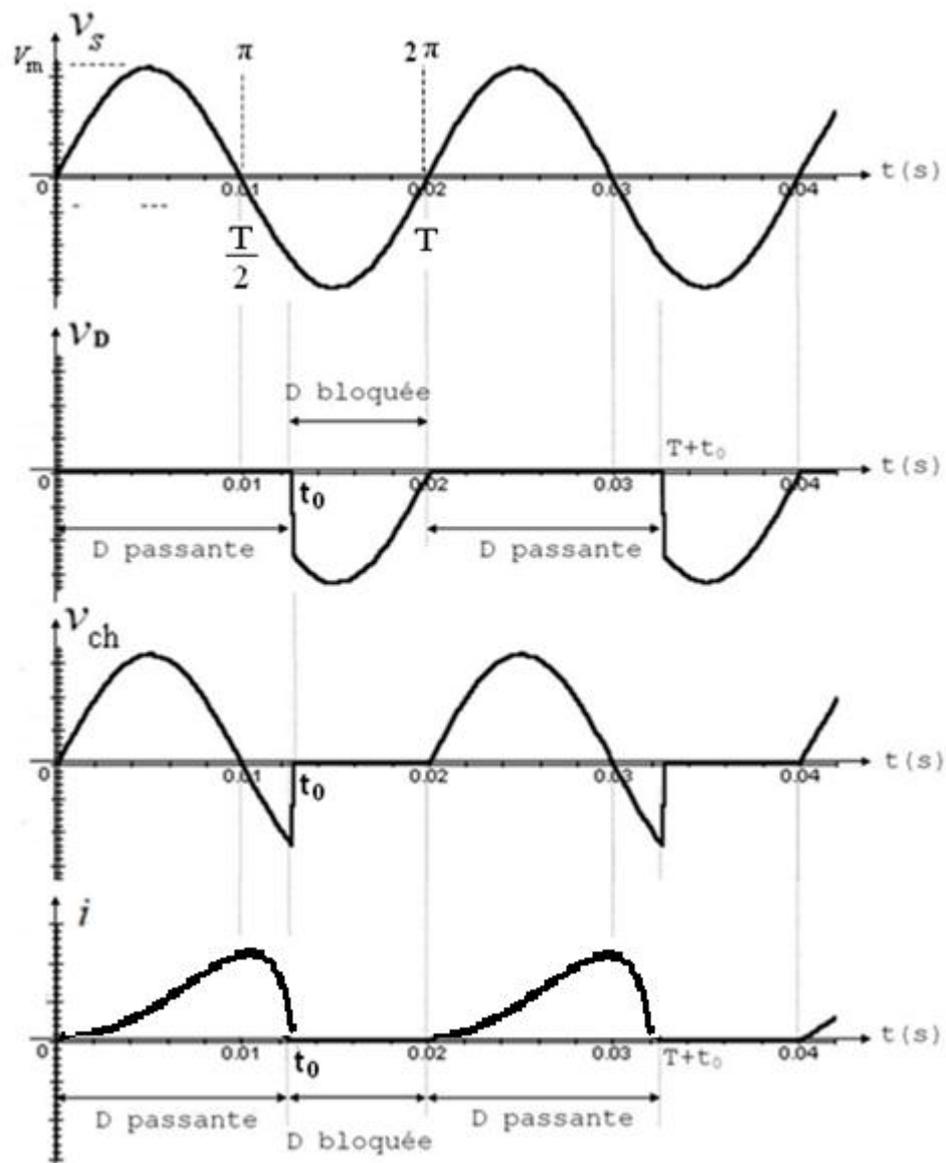
à $t = \frac{T}{2} + t_0$: $i(t_0) = 0$ et la diode D se bloque :

$$v_D(t) = v_s(t) \quad i(t) = 0 \quad \text{et} \quad v_{\text{ch}}(t) = 0$$

$$v_D(t) = \begin{cases} 0, & 0 \leq t \leq \frac{T}{2} + t_0 \quad D : \text{passante} \\ V_m \sin \omega t, & \frac{T}{2} + t_0 < t \leq T \quad D : \text{bloquée} \end{cases}$$

$$v_{ch}(t) = \begin{cases} V_m \sin \omega t, & 0 \leq t \leq \frac{T}{2} + t_0 \\ 0, & \frac{T}{2} + t_0 < t \leq T \end{cases}$$

$$i(t) = \begin{cases} > 0, & 0 \leq t \leq \frac{T}{2} + t_0 \\ 0, & \frac{T}{2} + t_0 < t \leq T \end{cases}$$



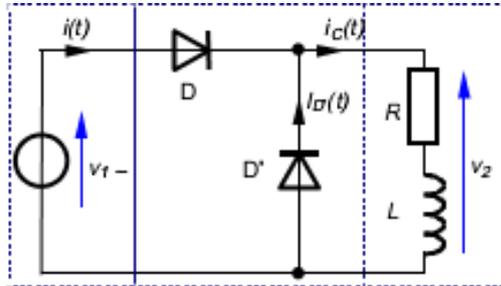
Chronogrammes des tensions et du courant pour une charge RL.

Remarques importantes:

- La présence de l'inductance a pour effet de retarder le courant par rapport à la tension. Or la diode reste passante tant que le courant la traversant n'est pas nul.
- La tension redressée v_{ch} étant en partie négative, sa valeur moyenne est donc diminuée d'autant plus que la charge est plus inductive.

Pour éviter cet inconvénient, on emploie une diode **DRL** dite roue libre, montée en antiparallèle avec la charge.

I.3/ Structure avec charge RL avec diode de roue libre (Adaptation du commutateur)



Les diodes D et DRL sont à cathode commune, donc celle qui va conduire est celle qui aura le potentiel à l'anode le plus positif.

Donc pour $v_s(t) > 0$ (ou $0 < t < \frac{T}{2}$), la diode D est passante, et DRL (D') est bloquée.

$$i_{ch}(t) = \frac{V_m}{\sqrt{R^2 + (L\omega)^2}} \left[\sin \varphi \cdot e^{-\frac{t}{\tau}} + \sin(\omega t - \varphi) \right], \quad 0 < t < \frac{T}{2}$$

Dès que $v_s(t)$ s'annule (ou $t > \frac{T}{2}$) la diode D peut se bloquer car la DRL prend le relais de la conduction du courant i_{ch} dans la charge.

DRL passante, alors $v_{ch}(t) = v_{D'}(t) = 0 \Rightarrow Ri(t) + L \frac{di(t)}{dt} = 0$

L'énergie stockée dans l'inductance est dissipée dans la résistance R et le courant i_{ch} décroît pour s'annuler en $\frac{T}{2} + t_0$. Selon l'expression suivante :

$$i_{ch}(t) = I_0 e^{-\frac{t}{\tau}} = i\left(\frac{T}{2}\right) e^{-\frac{t}{\tau}}, \quad \frac{T}{2} < t < \frac{T}{2} + t_0$$

Or à : $t = \frac{T}{2}$, $i_c\left(\frac{T}{2}\right) = \frac{V}{Z} \left[\sin(\varphi) \left(1 + e^{-\frac{T}{2\tau}} \right) \right]$ d'après

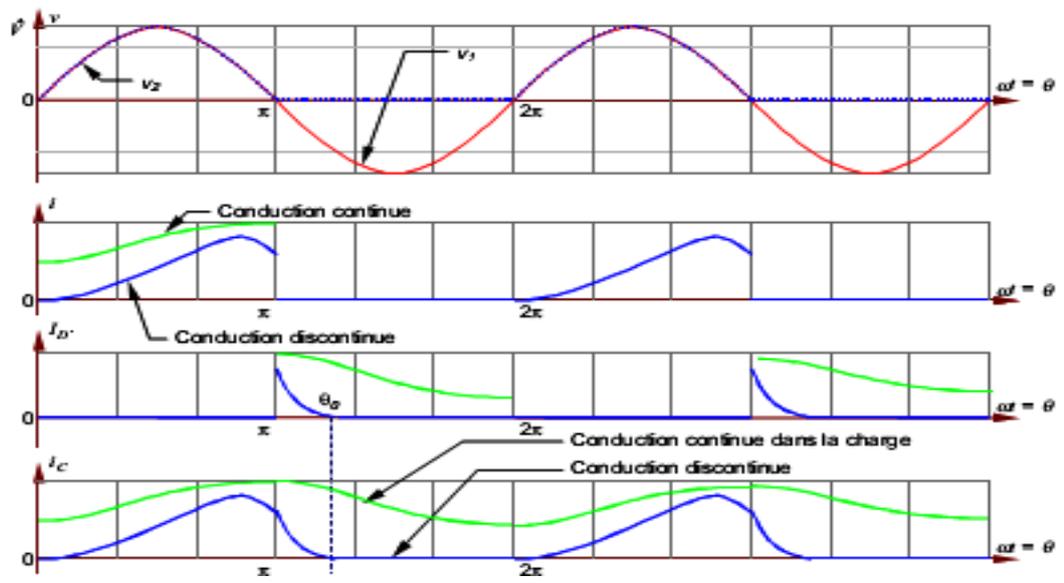
$$\Rightarrow k = \frac{V}{Z} \left[\sin \varphi \left(1 + e^{-\frac{T}{2\tau}} \right) \right]$$

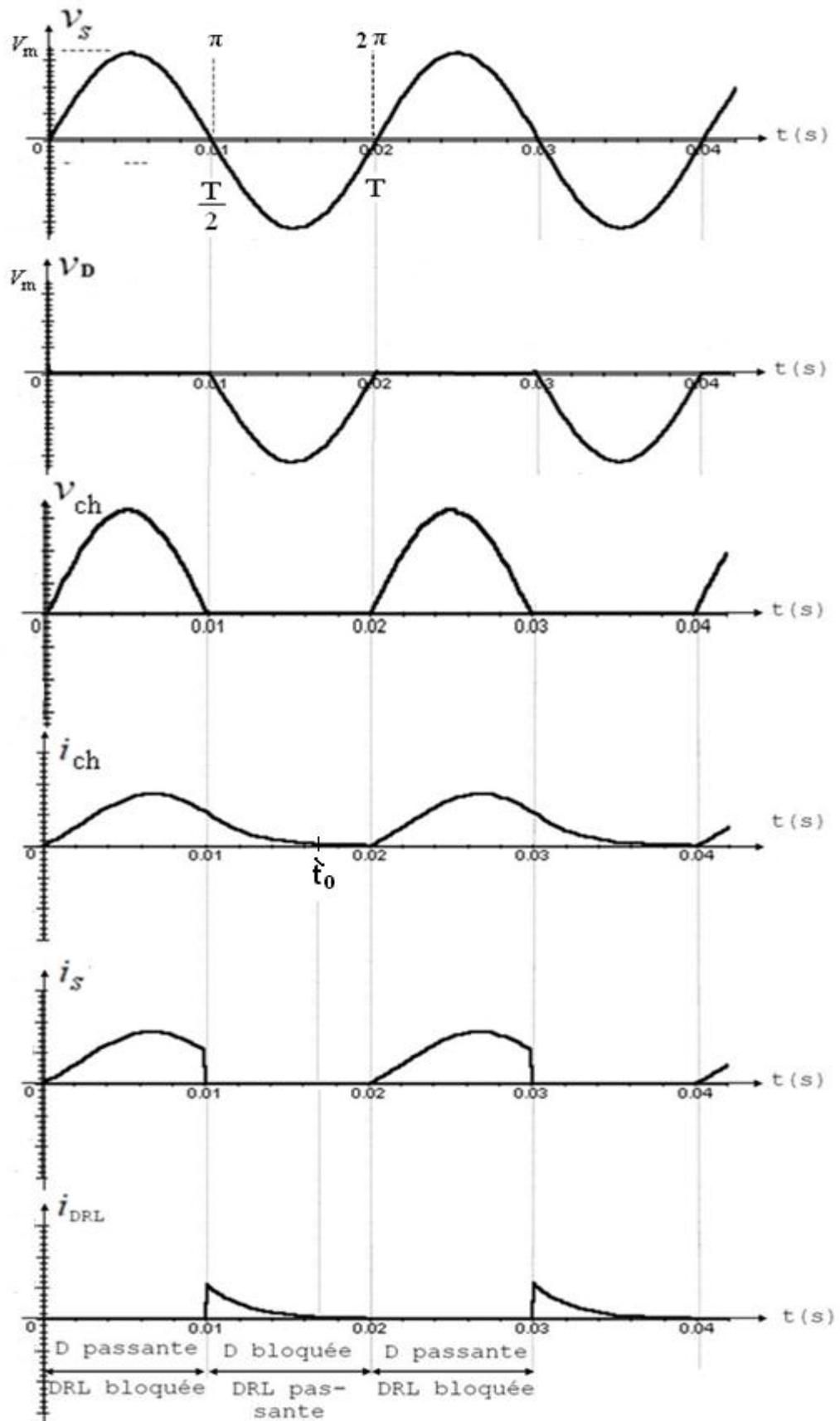
Donc finalement:

$$i_c(t) = \frac{V}{Z} \left[\sin \varphi \left(1 + e^{-\frac{T}{2\tau}} \right) \right] e^{-\frac{t - \frac{T}{2}}{\tau}}$$

$$v_D(t) = \begin{cases} 0, & 0 \leq t \leq \frac{T}{2} \quad D : \text{passante} \quad DRL : \text{bloquée} \\ V_m \sin \omega t, & \frac{T}{2} < t \leq T \quad D : \text{bloquée} \quad DRL \text{ passante} \end{cases}$$

$$v_{ch}(t) = \begin{cases} V_m \sin \omega t, & 0 \leq t \leq \frac{T}{2} \\ 0, & \frac{T}{2} < t \leq T \end{cases} \quad i_{ch}(t) = \begin{cases} > 0, & 0 \leq t \leq \frac{T}{2} + t_0 \\ 0, & \frac{T}{2} + t_0 < t \leq T \end{cases} \quad i_s(t) = \begin{cases} i_{ch}(t), & 0 \leq t \leq \frac{T}{2} \\ 0, & \frac{T}{2} < t \leq T \end{cases}$$





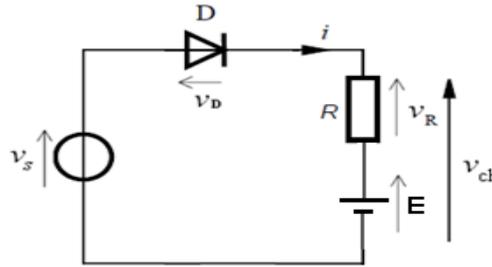
Chronogrammes des tensions et du courant pour une charge RL avec DRL.

L'annulation du courant caractérise un fonctionnement en conduction discontinue.

Si l'énergie est suffisante ($\tau \gg T$), le courant ne s'annule pas, c'est la conduction continue

I.4/ Structure avec charge active RE et RLE

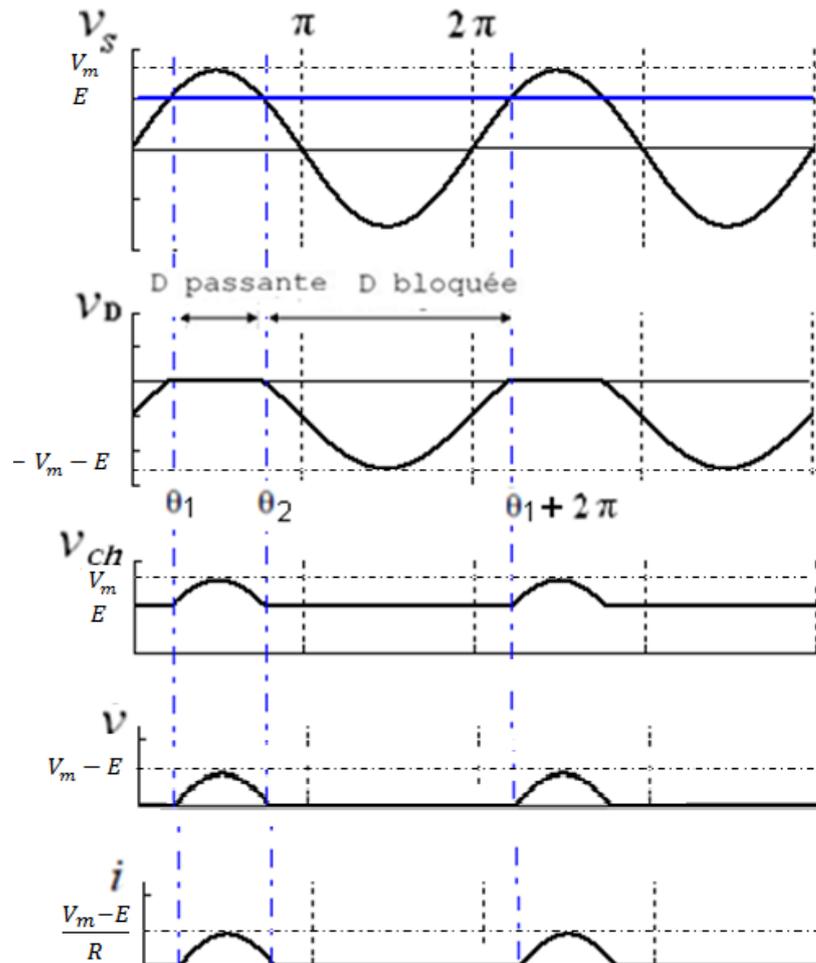
- charge RE : La charge est une batterie E en série avec une résistance R.



$$v_D(\theta) = \begin{cases} \text{si } v_s > E \text{ D : passante} & v_D = 0, & \theta_1 \leq \theta \leq \theta_2 \\ \text{si } v_s < E \text{ D : bloquée} & v_D = v_s - E = V_m \sin \theta - E & \theta < \theta_1 \text{ et } \theta_2 < \theta < 2\pi + \theta_1 \end{cases}$$

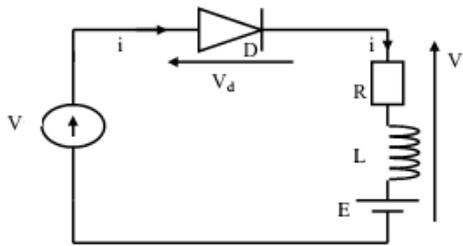
$$v_{ch}(\theta) = \begin{cases} V_m \sin \theta, & \theta_1 \leq \theta \leq \theta_2 \\ E, & \theta < \theta_1 \text{ et } \theta_2 < \theta < 2\pi + \theta_1 \end{cases}$$

$$v_R(\theta) = \begin{cases} V_m \sin \theta - E, & \theta_1 \leq \theta \leq \theta_2 \\ 0, & \theta < \theta_1 \text{ et } \theta_2 < \theta < 2\pi + \theta_1 \end{cases} \quad i_R(\theta) = \begin{cases} \frac{V_m \sin \theta - E}{R}, & \theta_1 \leq \theta \leq \theta_2 \\ 0, & \theta < \theta_1 \text{ et } \theta_2 < \theta < 2\pi + \theta_1 \end{cases}$$



Chronogrammes des tensions et du courant i (charge active RE)

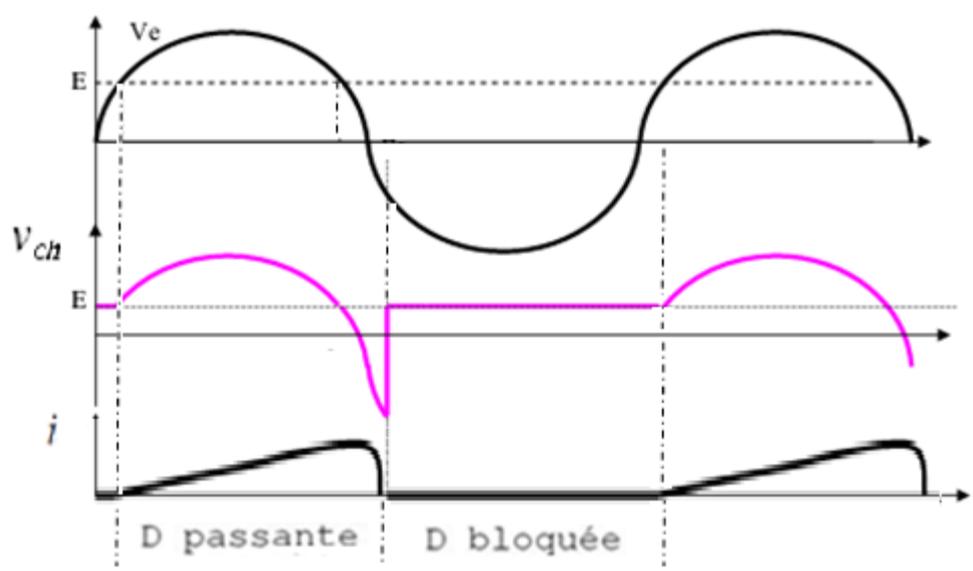
- **charge RLE** : La charge est une batterie E en série avec une résistance R et une inductance L.



$$v_D(t) = \begin{cases} V_m \sin \omega t - E, & 0 \leq t \leq t_1 \quad D : \text{bloquée} \\ 0, & t_1 \leq t \leq \frac{T}{2} + t_0 \quad D : \text{passante} \\ V_m \sin \omega t - E, & \frac{T}{2} + t_0 < t \leq T + t_1 \quad D : \text{bloquée} \end{cases}$$

$$v_{ch}(t) = \begin{cases} E, & 0 \leq t \leq t_1 \\ V_m \sin \omega t, & t_1 \leq t \leq \frac{T}{2} + t_0 \\ E, & \frac{T}{2} + t_0 < t \leq T + t_1 \end{cases}$$

$$i(t) = \begin{cases} 0, & 0 \leq t \leq t_1 \\ > 0, & t_1 \leq t \leq \frac{T}{2} + t_0 \\ 0, & \frac{T}{2} + t_0 < t \leq T + t_1 \end{cases}$$



Chronogrammes des tensions et du courant *i* (charge active RLE)