



# **LELEC1755**

Partie « Lignes de transmission »

CM5

Lignes de transmission

Phénomènes transitoires

### Matière traitée dans le 5e module LELEC1755

1. Introduction

2. Etude des lignes TEM sans pertes en régime transitoire solution des équations différentielles réflexion aux accès

3. Applications

ligne ouverte, générateur adapté
charge résistive, générateur non adapté
charge capacitive, générateur non adapté



#### 1. Introduction

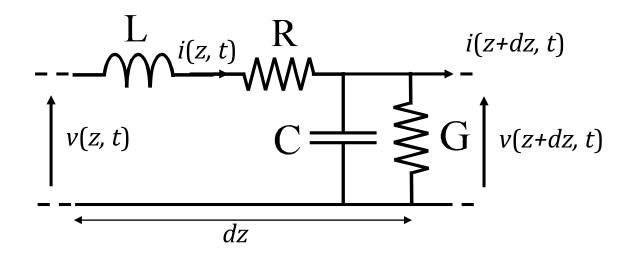
#### Phénomènes transitoires sur les lignes

- phénomènes souhaités: transmission d'impulsions (télégraphe)
- phénomènes parasites dont il faut se protéger (durée d'arrivée d'une impulsion au disjoncteur)

La plupart des phénomènes de propagation dans les milieux continus peuvent se modéliser par la propagation sur les lignes



#### Equation différentielle dans le domaine temporel



$$\frac{\partial v}{\partial z} = -Ri - L\frac{\partial i}{\partial t}$$

$$\frac{\partial i}{\partial z} = -Gv - C\frac{\partial v}{\partial t}$$

$$\frac{\partial i}{\partial z} = -Gv - C\frac{\partial v}{\partial t}$$

# **Equation des télégraphistes**

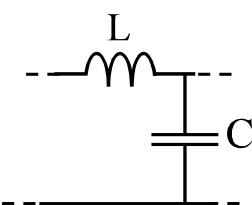
#### Résolution des équations

$$\frac{\partial}{\partial z} \left( \frac{\partial v}{\partial z} \right) = \frac{\partial}{\partial z} \left( -Ri - L \frac{\partial i}{\partial t} \right)$$

$$= -R \frac{\partial i}{\partial z} - L \frac{\partial}{\partial z} \frac{\partial i}{\partial t} \qquad \frac{\partial i}{\partial z} = -Gv - C \frac{\partial v}{\partial t}$$

$$\left( \frac{\partial^2 v}{\partial z^2} - \frac{\partial^2 v}{\partial z^2} \right) \frac{\partial v}{\partial z^2} + C \frac{\partial^2 v}{\partial z^2}$$

$$\begin{cases} \frac{\partial^{2} v}{\partial z^{2}} = RGv + (RC + LG)\frac{\partial v}{\partial t} + LC\frac{\partial^{2} v}{\partial t^{2}} \\ \frac{\partial^{2} i}{\partial z^{2}} = RGi + (RC + LG)\frac{\partial i}{\partial t} + LC\frac{\partial^{2} i}{\partial t^{2}} \end{cases}$$



# Pour une ligne sans pertes, R = G = 0

$$\frac{\partial^2 v}{\partial z^2} = -LC \frac{\partial^2 v}{\partial t^2}$$

$$\frac{\partial^2 v}{\partial z^2} = -LC \frac{\partial^2 v}{\partial t^2} \quad \frac{\partial^2 i}{\partial z^2} = -LC \frac{\partial^2 i}{\partial t^2} \qquad LC = \frac{1}{c^2} \qquad c = \frac{1}{\sqrt{LC}} \qquad ; \quad Y_c = \sqrt{\frac{C}{L}}$$

$$LC = \frac{1}{c^2}$$

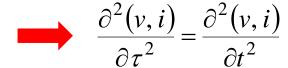
$$c = \frac{1}{\sqrt{LC}}$$

$$Y_c = \sqrt{\frac{C}{L}}$$

Solutions dans le domaine temporel

Si on pose  $\tau \underline{\Delta} \frac{z}{c}$ 

$$\tau \underline{\underline{\Delta}} \frac{z}{c}$$



les équations de la tension et du courant deviennent

$$\left(\frac{\partial}{\partial \tau} + \frac{\partial}{\partial t}\right) \left(\frac{\partial}{\partial \tau} - \frac{\partial}{\partial t}\right) v = 0$$

dont les solutions sont

$$\frac{\partial(v)}{\partial t} = \frac{\partial(v)}{\partial \tau} \quad ; \quad \frac{\partial(v)}{\partial t} = -\frac{\partial(v)}{\partial \tau}$$

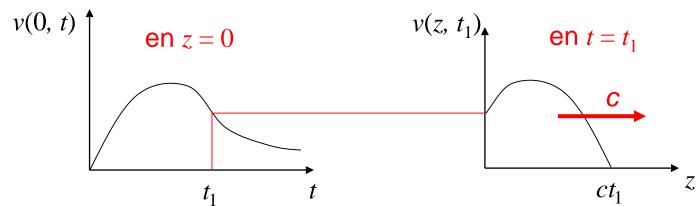
$$f(t+\tau) \qquad f(t-\tau)$$

Solutions dans le domaine temporel

$$\begin{array}{ll} \textbf{Comme} & \frac{\partial v}{\partial z} = -L \frac{\partial i}{\partial t} & \frac{\partial i}{\partial z} = -C \frac{\partial v}{\partial t} \\ \\ \textbf{on a} & \frac{1}{c} \bigg( -\frac{df_+(t-\tau)}{d(t-\tau)} + \frac{df_-(t+\tau)}{d(t+\tau)} \bigg) = -L \bigg( \frac{dg_+(t-\tau)}{d(t-\tau)} + \frac{dg_-(t+\tau)}{d(t+\tau)} \bigg) \\ \\ & c = \frac{1}{\sqrt{LC}} \quad Y_c = \sqrt{\frac{C}{L}} \quad \frac{1}{Lc} = \frac{\sqrt{LC}}{L} = \sqrt{\frac{C}{L}} = G_c \\ \\ & \Longrightarrow g_+(t-\tau) = G_c f_+(t-\tau) + C_+ \\ g_-(t+\tau) = -G_c f_-(t+\tau) + C_- \end{array}$$

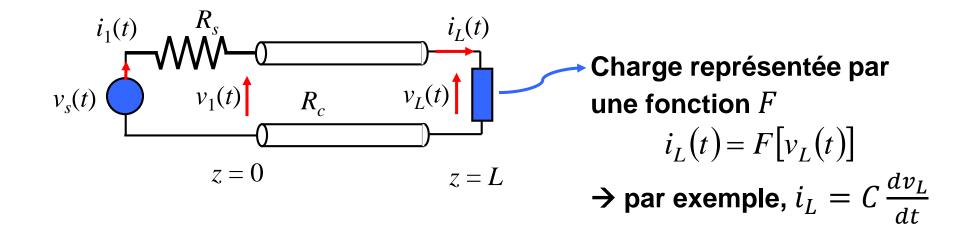
Les constantes  $C_+$  et  $C_-$  représentent une solution continue (DC)

- 2 ondes progressives
  - vitesses de déplacement +c et -c
  - tension et courant liés par la résistance caractéristique  $R_c$



#### La forme des ondes dépend des conditions limites càd

- > des circuits présents aux deux extrémités
- des distributions temporelles et spatiales des sources éventuelles de tension et de courant
- > des distributions spatiales de tension et de courant à l'instant initial

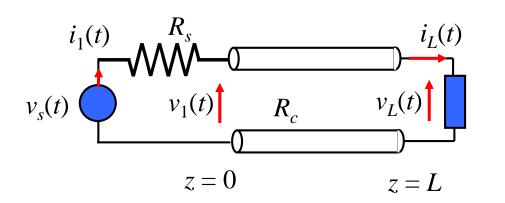


# La ligne présente à chaque onde progressive une impédance $R_{\rm c}$

$$v(z,t) = f_{+}\left(t - \frac{z}{c}\right)$$
 ;  $i(z,t) = G_{c}f_{+}\left(t - \frac{z}{c}\right)$  ;  $\frac{v(z,t)}{i(z,t)} = R_{c} = \frac{1}{G_{c}}$ 

> Relation entre deux ondes progressives

$$f_{-}\left(t+\frac{z}{c}\right) = f_{+}\left(t-\frac{z}{c}\right) - R_{c} i(z,t)$$



$$i_L(t) = F[v_L(t)]$$

$$v_{1}(t) \equiv v(0, t)$$

$$i_{1}(t) \equiv i(0, t)$$

$$v_{L}(t) \equiv v(L, t)$$

$$i_{L}(t) \equiv i(L, t)$$

- 1. Pour t < 0, la source est d'amplitude nulle (pas de source branchée)  $\rightarrow$  il ne se passe rien, la ligne n'est pas chargée
- 2. En t = 0, on branche la source  $\rightarrow$  les ondes progressives sont d'amplitude nulle, sauf éventuellement en z = 0

$$v(z,0) = f_{+}\left(t - \frac{z}{c}\right) + f_{-}\left(t + \frac{z}{c}\right) = 0 \quad 0 < z \le L$$

$$i(z,0) = G_{c}(f_{+} - f_{-}) = 0$$

$$f_{+}\left(-\frac{z}{c}\right) = 0 = f_{-}\left(\frac{z}{c}\right)$$

Analyse temporelle (pas par pas)

3. Pour  $0 \le t \le \frac{L}{c}$   $\Rightarrow$  à l'entrée de la ligne (en z = 0)

$$v_s(t) - R_s i_1(t) \equiv v(0, t) = f_+(t)$$
$$i_1(t) \equiv i(0, t) = G_c f_+(t)$$

$$f_{+}(t) = \frac{v_{s}(t)}{1 + G_{c}R_{s}} = \frac{v_{s}(t)}{1 + R_{s}/R_{c}} = \frac{R_{c}}{R_{c} + R_{s}}v_{s}(t)$$

$$\downarrow v_{s}(t)$$

- $\succ$  L'onde  $f_+$  va se propager vers les z>0 à partir de t=0
- ightharpoonup Comme la ligne est non chargée avant l'instant initial, la seule onde se propageant vers les z<0 sera due à la réflexion sur la charge ightharpoonup on ne verra donc rien revenir à la source avant 2L/c
- > Pendant l'intervalle de temps de 0 à 2L/c, le générateur ignore la charge, il ne voit que  $R_c$ !!

4. Pour  $0 \le t \le \frac{L}{c}$   $\rightarrow$  ailleurs sur la ligne

$$v(z,t) = f_+ \left( t - \frac{z}{c} \right)$$

$$i(z,t) = G_c f_+ \left( t - \frac{z}{c} \right)$$

$$f_{+}\left(t - \frac{z}{c}\right) = \frac{v_{s}\left(t - \frac{z}{c}\right)}{1 + G_{c}R_{s}}$$

ightharpoonup L'onde $f_+$  va se propager vers les  $z>0\;$  à partir de  $t=0\;$ 

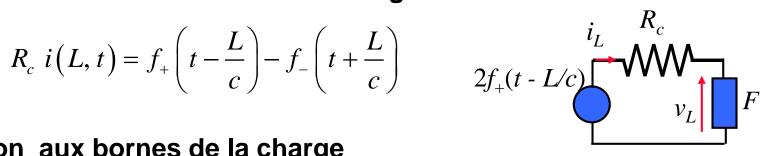
**Analyse temporelle** (pas par pas)

#### 5. A l'extrémité de la ligne, la charge impose

$$i_{L}(t) = F[v_{L}(t)]$$
$$i_{L}(t) = i(L,t)$$
$$v_{L}(t) = v(L,t)$$

Courant incident à l'extrémité de la ligne

$$R_{c} i(L, t) = f_{+}\left(t - \frac{L}{c}\right) - f_{-}\left(t + \frac{L}{c}\right)$$



Tension aux bornes de la charge

$$v_L(t) = v(L,t) = f_+(t - L/c) + f_-(t + L/c) = 2f_+(t - L/c) - R_c i_L(t)$$

→ similaire à Thévenin: la ligne est remplacée par son circuit équivalent

Analyse temporelle (pas par pas)

# **5.**a Si la charge est un circuit ouvert $i_L = 0$

$$v_L(t) = 2f_+(t - L/c)$$
 
$$f_-(t + L/c) = f_+(t - L/c)$$
 
$$car \quad i(L,t) = G_c(f_+(t - L/c) - f_-(t + L/c)) = 0$$

# 5.b Si la charge est un court-circuit $v_L = 0$

$$i_L(t) = 2G_c f_+(t - L/c)$$
  
 $f_-(t + L/c) = -f_+(t - L/c)$ 

#### 5.c Si la charge est adaptée

$$f_{-}(t+L/c)=0$$

#### 5.d Pour une charge quelconque

$$f_{-}\left(t + \frac{L}{c}\right) = f_{+}\left(t - \frac{L}{c}\right) - R_{c} i(L, t) \rightarrow (1 + R_{c}F)v_{L}(t) = 2f_{+}(t - L/c)$$

#### 5.e Pour une charge résistive

Analyse temporelle (pas par pas)

- **6.** Pour  $L/c \le t \le 2L/c$
- $\triangleright$  À l'entrée de la ligne (z=0)

$$f_{+}(t-z/c) = \frac{v_{s}(t-z/c)}{1+G_{c}R_{s}}$$

car  $f_{\cdot}$  reste nulle avant 2L/c

ightharpoonup Ailleurs, l'onde réfléchie est égale à sa valeur en L retardée de (z - L)/c

$$f_{-}(t+z/c) = f_{+}\left(t - \frac{L}{c} - \frac{L-z}{c}\right) - R_{c}i_{L}\left(t - \frac{L-z}{c}\right)$$

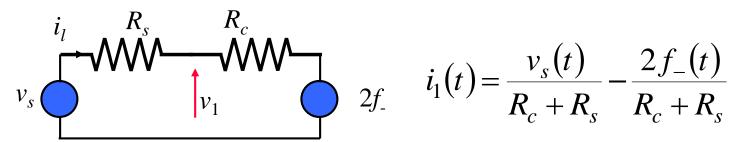
Analyse temporelle (pas par pas)

# 7. En t = 2L/c, l'onde réfléchie revient à l'entrée de la ligne $\rightarrow$ conditions à l'entrée

$$v_1(t) = v_s(t) - R_s i_1(t) = f_+(t) + f_-(t)$$

$$i_1(t) = i(0,t) = G_c(f_+(t) - f_-(t))$$

$$\rightarrow v_s(t) - R_s i_1(t) = 2f_-(t) + R_c i_1(t)$$



$$f_{+}(t) = R_{c}i_{1}(t) + f_{-}(t) = \underbrace{\frac{v_{s}(t)}{1 + G_{c}R_{s}}}_{P_{c}} + \underbrace{\frac{R_{s} - R_{c}}{R_{s} + R_{c}}}_{P_{c}} f_{-}(t)$$

onde émise directement par la source

réflexion de l'onde  $f_{\cdot}$  sur le générateur



Bilan de puissance associé

Equation des télégraphistes 
$$\frac{\partial v}{\partial z} = -Ri - L\frac{\partial i}{\partial t}$$
$$\frac{\partial i}{\partial z} = -Gv - C\frac{\partial v}{\partial t}$$

$$\frac{\partial i}{\partial z} = -Gv - C\frac{\partial v}{\partial t}$$

on multiplie la première relation par i et la deuxième par v

$$-\frac{\partial P}{\partial z} = -\left(i\frac{\partial v}{\partial z} + v\frac{\partial i}{\partial z}\right)$$

$$= \left(Ri^{2} + Gv^{2}\right) + \left(Li\frac{\partial i}{\partial t} + Cv\frac{\partial v}{\partial t}\right)$$

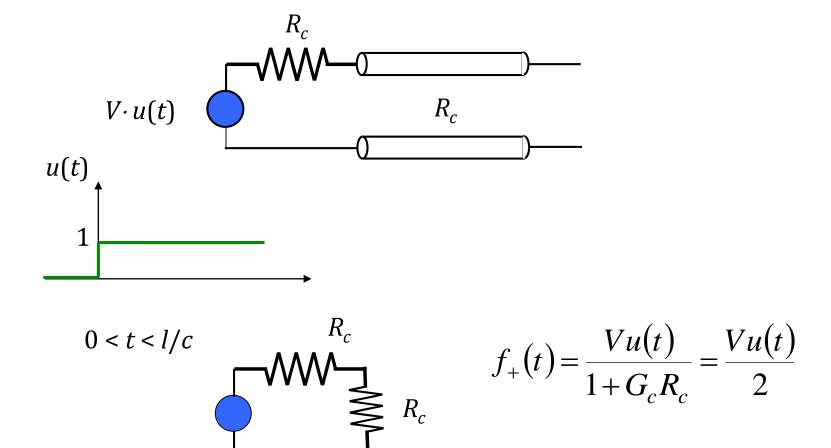
$$= P_{d} + \frac{\partial}{\partial t}(Wm + We)$$

puissance dissipée (effet Joule) énergie électrique et magnétique

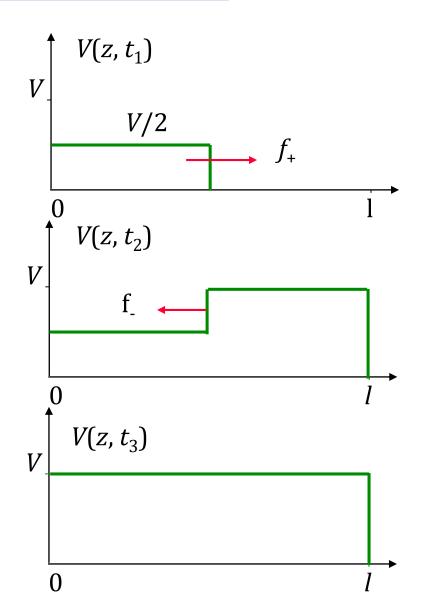
$$Ri^2 + Gv^2$$

$$w_m = \frac{Li^2}{2}; \quad w_e = \frac{Cv^2}{2}$$

#### Ligne ouverte, générateur adapté

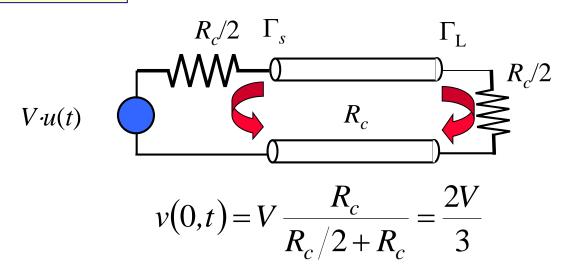


# Ligne ouverte, générateur adapté



$$f_{-}(t+z/c) = f_{+}(t-2l/c+z/c)$$
  
car  $i(l,t) = f_{+} - f_{-} = 0$ 

### Charge résistive, générateur non adapté

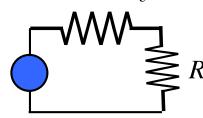


### Pour une charge résistive

$$f_{-} = \Gamma_L f_{+}$$

$$\Gamma_L = \frac{R_L - R_c}{R_L + R_c}$$
  $\Gamma_L = \frac{R_c/2 - R_c}{R_c/2 + R_c} = -\frac{1}{3}$ 

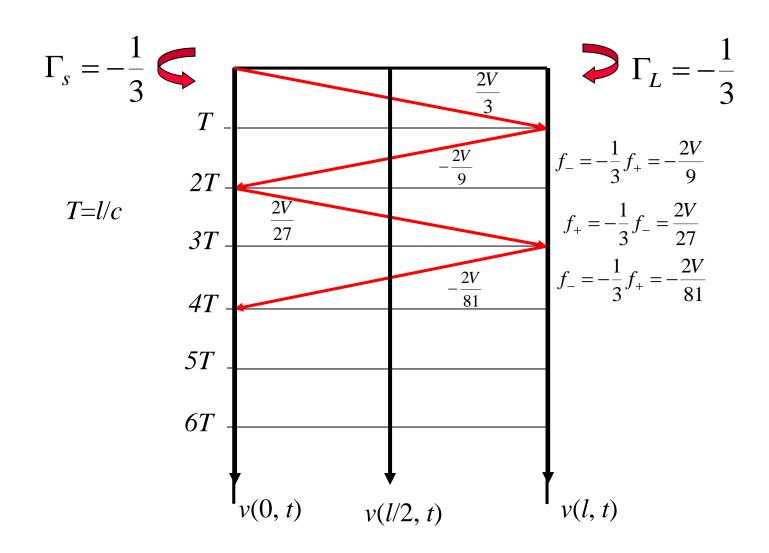
Au générateur



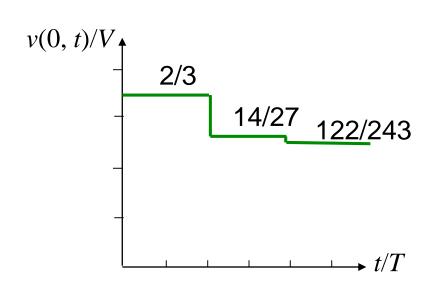
$$f_+ = \Gamma_s f_-$$

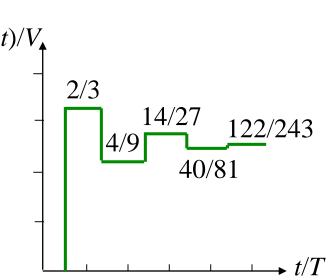
$$\Gamma_s = \frac{R_s - R_c}{R + R}$$

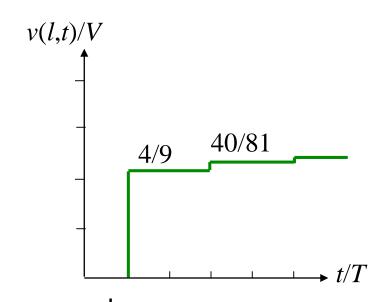
# Charge résistive, générateur non adapté



# Charge résistive, générateur non adapté







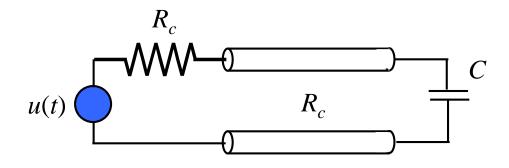
$$v_{r\'egime} = f_{+} \left[ 1 - 1/3 + (1/3)^{2} - (1/3)^{3} + \cdots \right]$$

$$f_{+} / (1 + 1/3) = (2V/3)3/4 = V/2$$

$$i_{r\'egime} = Y_c f_+ \left[ 1 + 1/3 + (1/3)^2 + (1/3)^3 + \cdots \right]$$

$$Y_c f_+/(1-1/3) = (2V/3Z_c)3/2 = V/Z_c$$

#### Charge capacitive, générateur non adapté



$$f_{+}(t-z/c) = (1/2)u(t-z/c)$$

