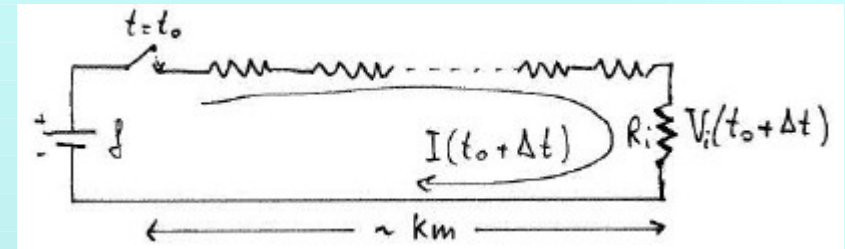


Linea di trasmissione

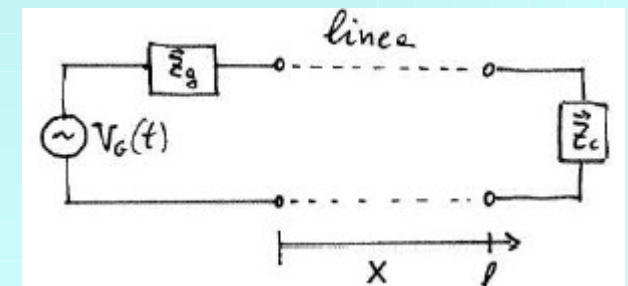
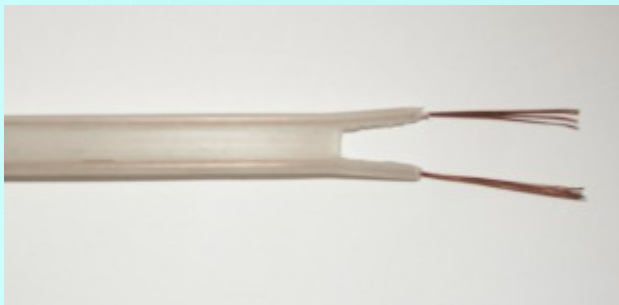
Si consideri il circuito accanto e si indichi con R_t la resistenza equivalente della serie delle resistenze. Alla chiusura del tasto le leggi dei circuiti prevedono che istantaneamente si stabilisca una corrente $I = f / R_t$



Tale risultato comporterebbe una trasmissione istantanea di informazione, ipotesi che viene meno quanto maggiori sono le dimensioni del circuito oppure quanto minori sono i tempi tipici di variabilità dei segnali.

Ad esempio, in un circuito di lunghezza di 1 m risulta difficile ipotizzare che la corrente sia, ad un certo istante, la stessa in tutti i suoi punti se la fem f varia ad una frequenza di 1 GHz, corrispondente ad un periodo di 1 ns, visto che la radiazione elettromagnetica impiegherebbe 3.3 ns per propagarsi nel vuoto per una lunghezza analoga.

Schematizziamo la linea di trasmissione come due conduttori che connettono un generatore e un carico.



Circuito equivalente

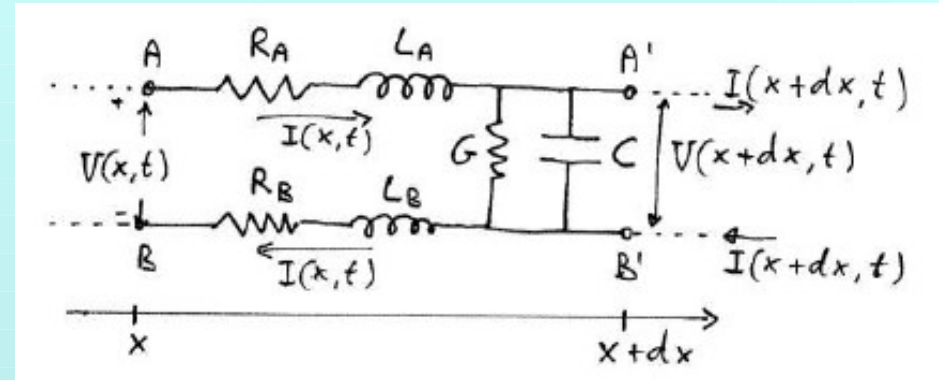
Ogni linea di ritardo può essere considerata una serie di infiniti elementi infinitesimi di lunghezza dx , caratterizzati elettricamente da:

R_A (R_B) resistenza del conduttore A (B) = $R_{au} dx$

L_A (L_B) induttanza del conduttore A (B) = $L_{au} dx$

G conduttanza tra i due conduttori = $G_u dx$

C capacità tra i due conduttori = $C_u dx$



Cadute di tensione

$$dV_A = V_{A'}(x + dx, t) - V_A(x, t) = -R_A I(x, t) - L_A \frac{\partial}{\partial t} I(x, t) \quad (1)$$

$$dV_B = V_{B'}(x + dx, t) - V_B(x, t) = +R_B I(x, t) + L_B \frac{\partial}{\partial t} I(x, t). \quad (2)$$

$$\begin{aligned} V(x + dx, t) - V(x, t) &= [V_{A'}(x + dx, t) - V_{B'}(x + dx, t)] - [V_A(x, t) - V_B(x, t)] \\ &= -(R_A + R_B) I(x, t) - (L_A + L_B) \frac{\partial}{\partial t} I(x, t) \\ &= -R I(x, t) - L \frac{\partial}{\partial t} I(x, t), \\ &= -\left(R_u + L_u \frac{\partial}{\partial t} \right) I(x, t) dx \end{aligned}$$

$$V(x + dx, t) - V(x, t) = \frac{\partial V(x, t)}{\partial x} dx$$

$$\frac{\partial V(x, t)}{\partial x} = -\left(R_u + L_u \frac{\partial}{\partial t} \right) I(x, t) = -\{Z_u\} I(x, t)$$

Circuito equivalente

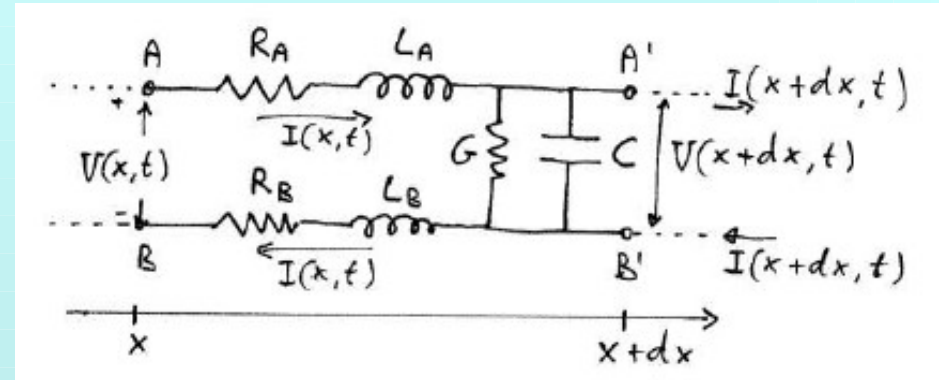
Perdite di corrente

$$dI(x,t)^{(G)} = -GV(x,t)$$

$$dI(x,t)^{(C)} = -\frac{\partial Q(x,t)}{\partial t} = -C \frac{\partial V(x,t)}{\partial t}$$

$$\begin{aligned} dI(x,t) &= I(x+dx,t) - I(x,t) = -\left(G + C \frac{\partial}{\partial t}\right) V(x,t) \\ &= -\left(G_u + C_u \frac{\partial}{\partial t}\right) V(x,t) dx \end{aligned}$$

$$\frac{\partial I(x,t)}{\partial x} = -\left(G_u + C_u \frac{\partial}{\partial t}\right) V(x,t) = -\{Y_u\} V(x,t)$$



Equazioni differenziali della linea di trasmissione

$$\begin{aligned} \frac{\partial V(x,t)}{\partial x} &= -\left(R_u + L_u \frac{\partial}{\partial t}\right) I(x,t), \\ \frac{\partial I(x,t)}{\partial x} &= -\left(G_u + C_u \frac{\partial}{\partial t}\right) V(x,t) \end{aligned}$$

Regime sinusoidale

Potremo riscrivere le cadute di tensione e le perdite di corrente usando il metodo simbolico. Dopo un certo tempo gli effetti dei transienti si saranno smorzati e tutte le tensioni e correnti oscilleranno alla stessa frequenza del generatore. Gli effetti di propagazione non istantanea perdureranno e produrranno differenze di fase e ampiezza nei vari tratti del circuito.

Introducendo l'impedenza \vec{Z} e ammettenza \vec{Y} del tratto dx

$$\vec{Z} = R + j\omega L \quad \vec{Z}_u dx = (R_u + j\omega L_u) dx$$

$$\vec{Y} = G + j\omega C \quad \vec{Y}_u dx = (G_u + j\omega C_u) dx$$

avremo

$$d\vec{V} = \frac{\partial \vec{V}(x)}{\partial x} dx = -\vec{Z} \vec{I}(x) = -\vec{Z}_u \vec{I}(x) dx$$

$$d\vec{I} = \frac{\partial \vec{I}(x, t)}{\partial x} dx = -\vec{Y} \vec{V}(x) = -\vec{Y}_u \vec{V}(x) dx$$

Derivando entrambe le equazioni rispetto a x otteniamo

equazioni dei telegrafisti (Lord Kelvin)

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 \vec{V}(x)}{\partial x^2} &= -\vec{Z}_u \frac{\partial \vec{I}(x)}{\partial x} = [\vec{Z}_u \vec{Y}_u] \vec{V}(x) \\ \frac{\partial^2 \vec{I}(x)}{\partial x^2} &= -\vec{Y}_u \frac{\partial \vec{V}(x)}{\partial x} = [\vec{Z}_u \vec{Y}_u] \vec{I}(x) \end{aligned}$$

Regime sinusoidale

Ponendo

$$\vec{\gamma} = \sqrt{\vec{Z}_u \vec{Y}_u} = \sqrt{(R_u + j\omega L)(G_u + j\omega C)}$$

parametro di propagazione

avremo

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 \vec{V}(x)}{\partial x^2} - \vec{\gamma}^2 \vec{V}(x) &= 0 \\ \frac{\partial^2 \vec{I}(x)}{\partial x^2} - \vec{\gamma}^2 \vec{I}(x) &= 0 \end{aligned}$$

con soluzione

$$\begin{aligned} \vec{V}(x) &= \vec{A}_1 e^{-\vec{\gamma}x} + \vec{A}_2 e^{\vec{\gamma}x} \\ &= \vec{A}_1 e^{-\alpha x} e^{-j\beta x} + \vec{A}_2 e^{\alpha x} e^{j\beta x} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \alpha &= \operatorname{Re} \vec{\gamma} \\ \beta &= \operatorname{Im} \vec{\gamma} \end{aligned}$$

dove α è detta *costante di attenuazione* e β *costante di fase*

alla quale corrisponde
la soluzione fisica

$$\begin{aligned} V(x, t) &= \operatorname{Re} \left\{ \vec{V}(x) e^{j\omega t} \right\} \\ &= \operatorname{Re} \left\{ A_1 e^{j\phi_1} e^{(-\alpha - j\beta)x} e^{j\omega t} + A_2 e^{j\phi_2} e^{+(\alpha - j\beta)x} e^{j\omega t} \right\} \\ &= A_1 e^{-\alpha x} \cos(\omega t - \beta x + \phi_1) + A_2 e^{+\alpha x} \cos(\omega t + \beta x + \phi_2) \end{aligned}$$

Velocità di propagazione e lunghezza d'onda

$$V(x, t) = A_1 e^{-\alpha x} \cos(\omega t - \beta x + \phi_1) + A_2 e^{+\alpha x} \cos(\omega t + \beta x + \phi_2)$$

Onda progressiva

Onda regressiva

Velocità di fase

$$\frac{\omega}{\beta}$$

$$-\frac{\omega}{\beta}$$

Lunghezza d'onda

$$\lambda = \frac{2\pi}{\beta} = \frac{2\pi}{\omega} v = \frac{v}{\nu} = v T$$

e quindi

$$V(x, t) = A_1 e^{-\alpha x} \cos\left(\frac{2\pi}{T}t - \frac{2\pi}{\lambda}x + \phi_1\right) + A_2 e^{+\alpha x} \cos\left(\frac{2\pi}{T}t + \frac{2\pi}{\lambda}x + \phi_2\right)$$

dove è messa in evidenza la periodicità nello spazio e nel tempo

Linea non dissipativa

$$R_u = 0 \text{ e } G_u = 0$$

$$\vec{\gamma} = j\omega \sqrt{L_u C_u}$$

$$\alpha = 0 \text{ e } \beta = \omega \sqrt{L_u C_u}$$

Velocità di fase

$$v = \frac{1}{\sqrt{L_u C_u}}$$

$$V(x, t) = A_1 \cos\left[\omega\left(t - \frac{x}{v}\right) + \phi_1\right] + A_2 \cos\left[\omega\left(t + \frac{x}{v}\right) + \phi_2\right]$$

con onde progressiva e regressiva caratterizzate dalla grandezza

$$\tau_0 = \sqrt{L_u C_u}$$

che indica il ritardo per unità di lunghezza

Linea non distorcente

Nel caso generale possiamo scrivere

$$\vec{\gamma} = \sqrt{L_u C_u} \sqrt{-\omega^2 + j\omega \left(\frac{R_u}{L_u} + \frac{G_u}{C_u} + \frac{R_u G_u}{L_u C_u} \right)}$$

se vale la relazione $R_u/L_u = G_u/C_u$

$$\vec{\gamma} = \sqrt{L_u C_u} \sqrt{\left(\frac{R_u}{L_u} + j\omega \right)^2} = \sqrt{L_u C_u} \left(\frac{R_u}{L_u} + j\omega \right)$$

$$\alpha = R_u \sqrt{\frac{C_u}{L_u}}$$

$$\beta = \omega \sqrt{L_u C_u}$$

Costante di attenuazione indipendente dalla frequenza

Costante di fase proporzionale a ω e quindi
 $v = \omega / \beta$ non dipende dalla frequenza

ovvero un segnale di forma qualsiasi può essere attenuato ma non viene distorto

La condizione

$$\frac{R_u}{L_u} = \frac{G_u}{C_u}$$

è detta di *non distorsione* (o di Heaviside) e la velocità di fase è la stessa del caso non dissipativo

Infine potremo scrivere

$$\alpha = R_u / R_0$$

$$\text{ove } R_0 = \sqrt{L_u / C_u}$$

Impedenza caratteristica della linea

Il rapporto tra tensione e corrente in ogni punto della linea è dato da

$$\frac{V(x)}{I(x)} = \frac{V_1 e^{\gamma x} + V_2 e^{-\gamma x}}{I_1 e^{\gamma x} + I_2 e^{-\gamma x}}$$

La corrente $I(x)$ può essere ricavata dalla relazione

$$\frac{\partial V}{\partial x} = -IZ$$

ottenendo

$$I(x) = -\frac{1}{Z} \frac{\partial V(x)}{\partial x} = -\frac{\gamma}{Z} V_1 e^{+\gamma x} + \frac{\gamma}{Z} V_2 e^{-\gamma x}$$

da cui

$$I_1 = -\sqrt{\frac{Y}{Z}} V_1$$

$$I_2 = \sqrt{\frac{Y}{Z}} V_2$$

$$\frac{V(x)}{I(x)} = \sqrt{\frac{Z}{Y}} \cdot \frac{V_1 e^{\gamma x} + V_2 e^{-\gamma x}}{-V_1 e^{\gamma x} + V_2 e^{-\gamma x}}$$

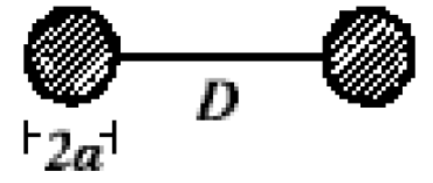
Se fosse presente una sola onda, ad es. quella diretta, avremmo

$$\frac{V_2(x)}{I_2(x)} = \sqrt{\frac{Z}{Y}} = Z_0$$

Tale rapporto è costante su tutta la linea, nel caso di Heaviside è reale, cioè una resistenza pura R_0 senza componente reattiva, non dipende dalla frequenza e prende il nome di impedenza caratteristica della linea

Caratteristiche delle linee

Linea bifilare



L'induttanza e la capacità per unità di lunghezza sono date da

$$L = \frac{\mu_0 \mu_r}{\pi} \cosh^{-1} (D/2a) \text{ Hm}^{-1} \quad C = \frac{\epsilon_r}{36 \cosh^{-1} (D/2a)} \cdot 10^{-9} \text{ Fm}^{-1}$$

Dalle quali si ricavano, nel caso in cui $\mu_r = 1$,

$$v = (LC)^{-1/2} \text{ ms}^{-1} \quad Z_0 = \frac{120}{\epsilon_r^{1/2}} \cosh^{-1} (D/2a) \text{ } \Omega$$

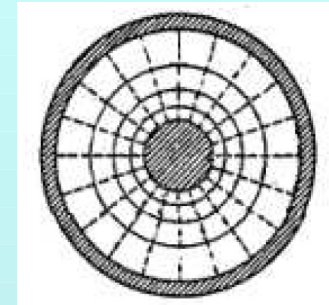
Per un cavo bipolare con $2a = 2 \text{ mm}$, $D = 3 \text{ mm}$, $\epsilon_r = 2.5$ (PVC) si ottiene

$$L = 4 \cdot 10^{-7} \text{ H/m} \text{ , } C = 7.2 \cdot 10^{-11} \text{ F/m} \text{ , } v = 1.8 \cdot 10^8 \text{ m/s} \text{ , } Z_0 = 73 \text{ } \Omega$$

ritardo di 5.6 ns /m

Caratteristiche delle linee

Cavo coassiale



L'induttanza e la capacità per unità di lunghezza sono date da

$$L = (\mu_0 \mu_r / 2\pi) \ln(b/a) \text{ Hm}^{-1} \quad C = (2\pi \epsilon_0 \epsilon_r) / \ln(b/a) \text{ Fm}^{-1}$$

dalle quali si ricavano, nel caso in cui $\mu_r = 1$,

$$v = (LC)^{-1/2} = (\mu_0 \epsilon_0)^{-1/2} (\mu_r \epsilon_r)^{-1/2} = c (\mu_r \epsilon_r)^{-1/2}$$

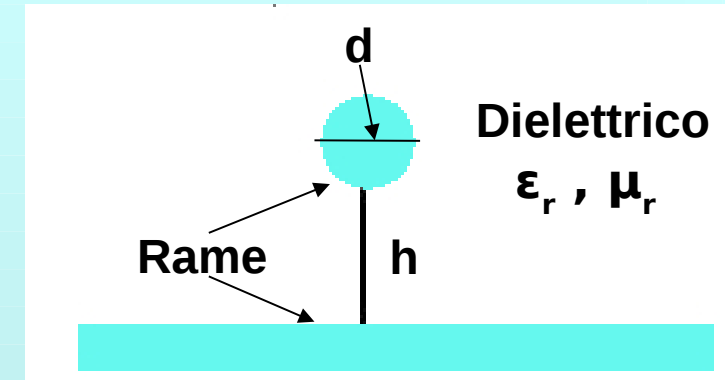
$$R_0 = (60 \epsilon_r^{-1/2}) \ln(b/a) \Omega$$

Per un cavo coassiale RG58-C/U $a = 0.39 \text{ mm}$, $b = 1.475 \text{ mm}$, $\epsilon_r = 2.3$ (polietilene) si ottiene

$$L = 2.7 \cdot 10^{-7} \text{ H/m} , \quad C = 9.6 \cdot 10^{-11} \text{ F/m} , \quad v = 2.0 \cdot 10^8 \text{ m/s} , \quad R_0 = 53 \Omega$$

ritardo di 5 ns / m

Caratteristiche delle linee Filo collegato ad un circuito e sopra un piano di massa



L'induttanza e la capacità per unità di lunghezza sono date da

$$L = (\mu_0 \mu_r / 2\pi) \ln(4h/d) \text{ Hm}^{-1} \quad C = (2\pi \epsilon_0 \epsilon_r) / \ln(4h/d) \text{ Fm}^{-1}$$

dalle quali si ricavano, nel caso in cui $\mu_r = 1$,

$$v = (LC)^{-1/2} = (\mu_0 \epsilon_0)^{-1/2} (\mu_r \epsilon_r)^{-1/2} = c (\mu_r \epsilon_r)^{-1/2}$$

$$R_0 = (60 \epsilon_r^{-1/2}) \ln(4h/d) \Omega$$

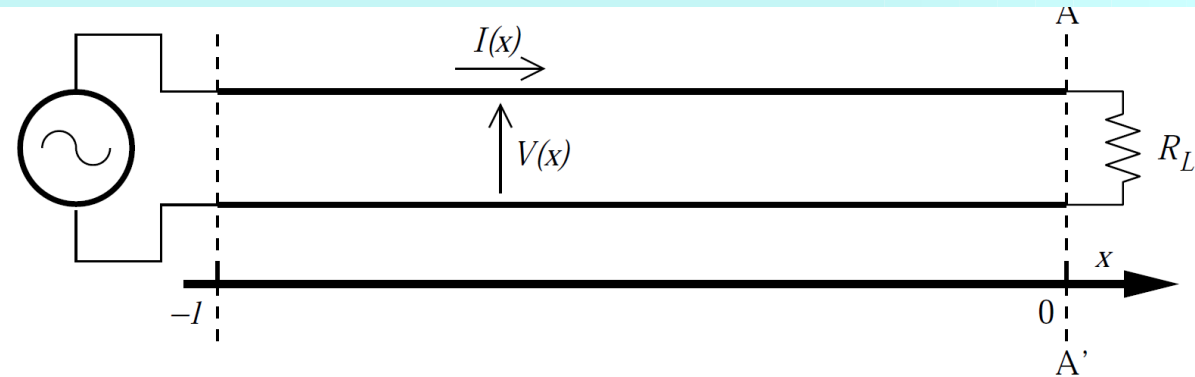
Per un filo di diametro 0.5 mm disposto con l'asse a 1 mm dal piano di massa con interposta la vetronite, $\epsilon_r = 4$ $\mu_r = 1$, si ottiene

$$L = 4.1 \cdot 10^{-7} \text{ H/m} , \quad C = 1 \cdot 10^{-10} \text{ F/m} , \quad v = 2.0 \cdot 10^8 \text{ m/s} , \quad R_0 = 64 \Omega$$

Linea di trasmissione chiusa sulla sua resistenza caratteristica

Durante la propagazione del segnale inviato dal generatore, considerando la sola onda diretta, si ha in ogni punto della linea

$$V(x) / I(x) = R_0.$$

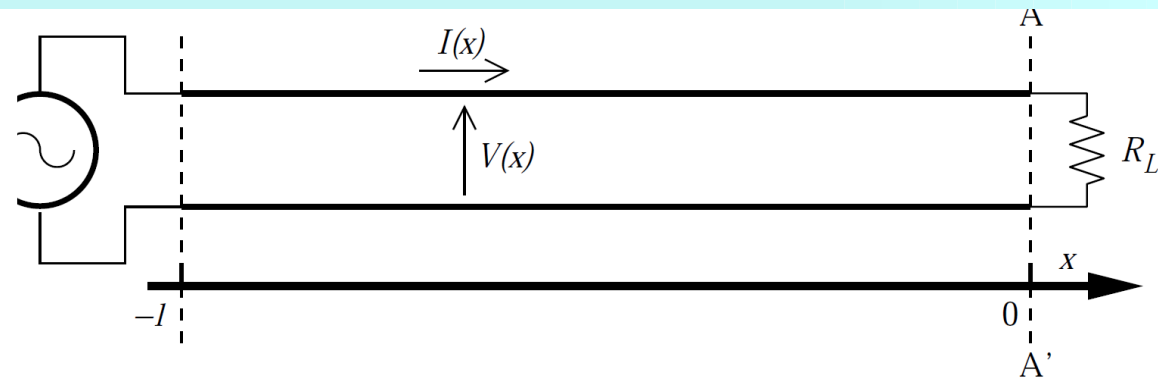


Questo vale anche alla terminazione AA' dove però deve valere anche l'ulteriore condizione $V / I = R_L$.

Se $R_L = R_0$ le condizioni al contorno imposte dalla resistenza di terminazione sono soddisfatte da una soluzione composta dalla sola onda diretta.

Linea di trasmissione chiusa su una resistenza diversa dalla caratteristica

Se $R_L \neq R_0$ le condizioni al contorno imposte dalla resistenza di terminazione non sono soddisfatte dalla sola onda diretta. Il segnale che si propaga da sinistra verso destra non può essere interamente assorbito dalla resistenza R_L , ma viene in parte riflesso.



In presenza di entrambe le onde, diretta e riflessa, il rapporto V / I è dato da

$$\frac{V(x)}{I(x)} = R_0 \frac{V_1 e^{j\beta x} + V_2 e^{-j\beta x}}{-V_1 e^{j\beta x} + V_2 e^{-j\beta x}}$$

Ponendo l'origine di x in AA' , ovvero il generatore a $x=-l$, in AA' avremo

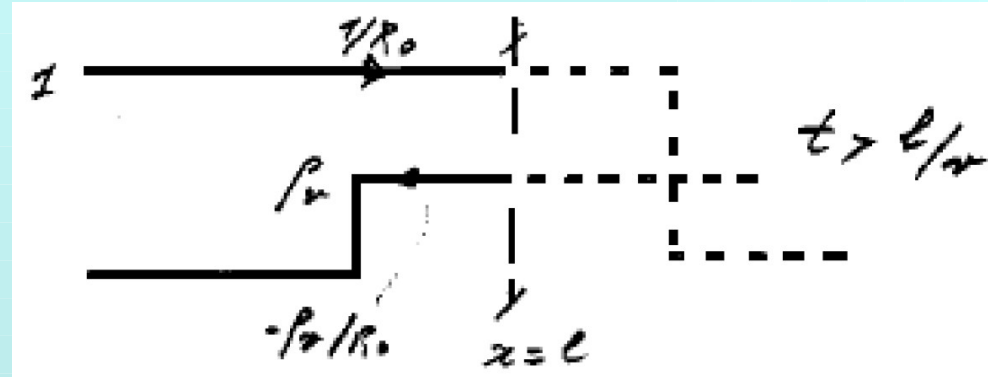
$$\frac{V(0)}{I(0)} = R_0 \frac{V_1 + V_2}{-V_1 + V_2} = R_L \longrightarrow \frac{V_1}{V_2} = \frac{R_L - R_0}{R_L + R_0} = \rho_v$$

ρ_v prende il nome di coefficiente di riflessione di tensione \longrightarrow complesso se carico = Z_L

Linea di trasmissione chiusa su una resistenza diversa dalla caratteristica

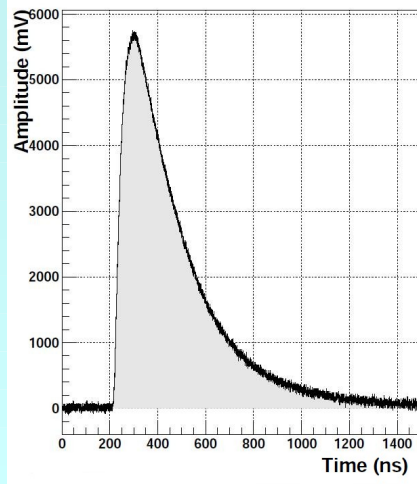
Supponiamo di eccitare la linea con un segnale di tensione a gradino e di ampiezza 1V.

Per $t < t_d = l/v$ si ha una sola onda che viaggia dal generatore al carico e produce una corrente $1V/R_0$.

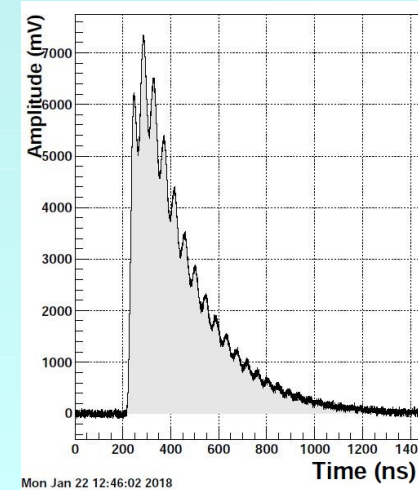


Per $t > t_d$ al carico deve valere $V/I = R_L$ e quindi ci deve essere un'onda riflessa di ampiezza ρ_v che produce una corrente $-\rho_v/R_0$. Sul carico avremo quindi una tensione $1V + \rho_v$ e su di esso scorrerà una corrente $(1V/R_0) - (\rho_v/R_0)$

Cavo terminato su R_0



Cavo terminato su $R_L \neq R_0$



Caratteristiche dei cavi disponibili



Cavi con connettori BNC

Sigla	Isolante	Diametro-mm	R caratt. Ω	vel prop	Max HV V	Capacità pF/m	Atten / m dB
RG-58/U	polyetilene	5,0	53,5	0.659*c	1900	93,5	0,174
RG-62/U	sm-polyetilene	6,1	93,0	0.840*c	750	101,0	0,289



Cavi con connettori LEMO

RG-174/U	polyetilene	2,5	50	0.659*c	1500	101,0	0,289
----------	-------------	-----	----	---------	------	-------	-------



Cavi con connettori SHV

RG-59/U	polyetilene	6,1	73	0.659*c	2300	68,9	0,112
---------	-------------	-----	----	---------	------	------	-------