Dipartimento di Elettronica e Telecomunicazioni – Università di Firenze





Lezione 03

Contenuto Spettrale dei Segnali

Stefano Selleri Dipartimento di Elettronica e Telecomunicazioni Università di Firenze



Sommario della Lezione

- Transizione
- Impulso trapezoidale
- Impulso triangolare
- Segnali periodici
- Segnali in uscita da sistemi lineari
- Segnali aperiodici
- Segnali randomici
- Segnali a banda Larga e Stretta
- ❖ Segnali Coerenti e Incoerenti



Introduzione

Dovrebbe esser chiaro, dalla lezione precedente, come la CEM/EMI è definibile, in termini di normativa, tramite maschere nel dominio della frequenza.

È quindi di vitale importanza risalire al contenuto spettrale dei segnali possibili sorgenti di EMI per verificarne la compatibilità con le suddette maschere.

I segnali a radiofrequenza sono usualmente emissioni intenzionali a spettro noto.

I segnali digitali di clock sono invece usualmente sorgenti di disturbo non intenzionale, il cui spettro è importante studiare

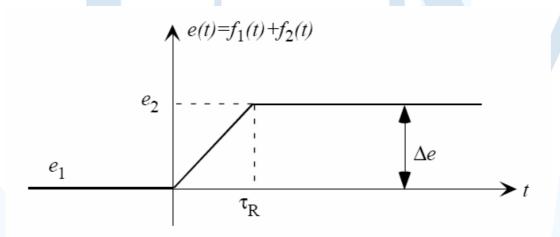
Transizione



Transizione

La transizione, o cambiamento di stato, è il passaggio di un segnale da un livello ad un altro. Essa non è mai istantanea ma è definita da una funzione a gradino con tempo di salita τ_R finito.

Detta Δe la variazione di stato, la pendenza della rampa è





Università di Firenze

Transizione



La funzione gradino con tempo di salita finito può essere espressa in termini di funzione gradino ideale u(t) come:

$$e(t) = \frac{\Delta e}{\tau_{R}} \left[tu(t) - (t - \tau_{R})u(t - \tau_{R}) \right]$$

Ricordando come la seguente trasformata di Fourier:

$$tu(t)e^{-\alpha t} \Leftrightarrow \frac{1}{\left(\alpha + j\omega\right)^2}$$

E che

$$f(t) \Leftrightarrow F(\omega) \rightarrow f(t-\tau) \Leftrightarrow F(\omega)e^{-j\omega\tau}$$

Si ha:

$$e(t) \Leftrightarrow E(\omega) = \frac{\Delta e}{\tau_R} \left[\frac{1}{(j\omega)^2} - \frac{e^{-j\omega\tau_R}}{(j\omega)^2} \right] = \frac{\Delta e}{\tau_R} \frac{e^{-\frac{j\omega\tau_R}{2}}}{(j\omega)^2} \left(e^{\frac{j\omega\tau_R}{2}} - e^{-\frac{j\omega\tau_R}{2}} \right) = \frac{\Delta e}{\tau_R} \frac{e^{-j\pi f\tau_R}}{2j(\pi f)^2} \sin(\pi f \tau_R)$$



Transizione



Il modulo è

$$|E(\omega)| = \frac{\Delta e}{2\pi f} \left| \frac{\sin(\pi f \tau_R)}{\pi f \tau_R} \right|$$

Ovvero, a parte il fattore moltiplicativo, un sinc, il quale,

• per
$$\pi f \tau_R \ll 1 \rightarrow f \ll \frac{1}{\pi \tau_R}$$
 vale circa 1,

quindi
$$|E(\omega)| \approx \frac{\Delta e}{2\pi f}$$

• per
$$\pi f \tau_R \gg 1 \rightarrow f \gg \frac{1}{\pi \tau_R}$$
 è limitato dall'iperbole $\frac{1}{\pi f \tau_R}$

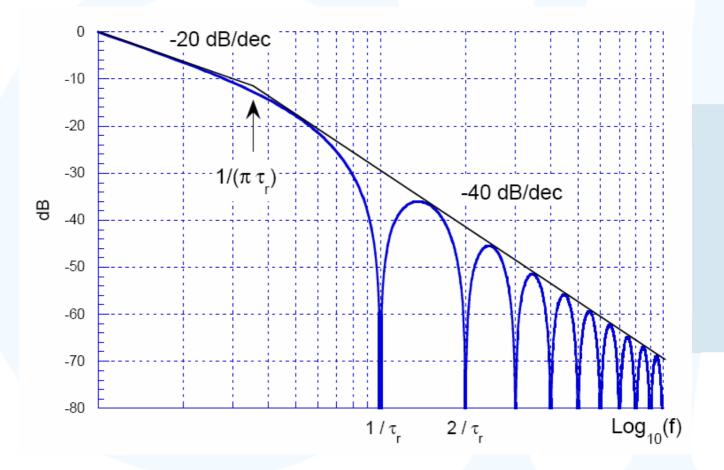
quindi
$$|E(\omega)| \simeq \frac{\Delta e}{2\pi^2 \tau_R f^2}$$

Compatibilità Elettromagnetica II A. A. 2008-09



Transizione

Sul diagramma di Bode possiamo quindi individuare un tratto a pendenza -20dB/dec (comportamento di 1/f) e un tratto a -40dB/dec (comportamento di $1/f^2$)



Università di Firenze



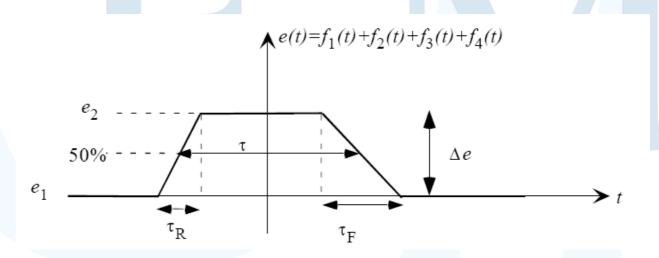
Impulso Trapezoidale



La singola transizione è un tipo di segnale digitale che può essere presente ma è relativamente poco comune.

Molto più comune è l'impulso trapezoidale, dove il segnale cambia di stato per un tempo finito.

Questo può essere visto come una transizione in salita con un tempo di salita τ_R ed una transizione in discesa con un tempo di discesa $\tau_{\rm F}$ finito. La durata totale dell'impulso è τ ed definita come l'intervallo tra i due punti nei quali l'impulso assume metà del valor massimo.



e Telecomunicazioni – Università di Firenze

Impulso Trapezoidale



L'impulso trapezoidale può essere definito sulla base di quattro funzioni a gradino opportunamente ritardate:

$$e(t) = \frac{\Delta e}{\tau_R} \left[\left(t + \frac{\tau + \tau_R}{2} \right) u \left(t + \frac{\tau + \tau_R}{2} \right) - \left(t + \frac{\tau - \tau_R}{2} \right) u \left(t + \frac{\tau - \tau_R}{2} \right) \right] + \frac{\Delta e}{\tau_F} \left[\left(t - \frac{\tau - \tau_F}{2} \right) u \left(t - \frac{\tau - \tau_F}{2} \right) - \left(t - \frac{\tau + \tau_F}{2} \right) u \left(t - \frac{\tau + \tau_F}{2} \right) \right]$$

Di trasformata di Fourier:

$$E(\omega) = \frac{\Delta e}{\tau_R} \frac{1}{(j\omega)^2} \left[e^{j\omega\frac{\tau + \tau_R}{2}} - e^{j\omega\frac{\tau - \tau_R}{2}} \right] - \frac{\Delta e}{\tau_F} \frac{1}{(j\omega)^2} \left[e^{-j\omega\frac{\tau - \tau_F}{2}} - e^{-j\omega\frac{\tau + \tau_F}{2}} \right] =$$

$$= \frac{\Delta e}{\tau_R} \frac{e^{j\pi f\tau}}{2j(\pi f)^2} \sin(\pi f \tau_R) - \frac{\Delta e}{\tau_F} \frac{e^{-j\pi f\tau}}{2j(\pi f)^2} \sin(\pi f \tau_F)$$



Impulso Trapezoidale



Se il tempo di salita e il tempo di discesa sono uguali:

$$E(\omega) = \frac{\Delta e}{\tau_R} \frac{e^{j\pi f \tau}}{2j(\pi f)^2} \sin(\pi f \tau_R) - \frac{\Delta e}{\tau_R} \frac{e^{-j\pi f \tau}}{2j(\pi f)^2} \sin(\pi f \tau_R) =$$

$$= \frac{\Delta e}{\tau_R} \frac{1}{2j(\pi f)^2} \left[e^{j\pi f \tau} - e^{-j\pi f \tau} \right] \sin(\pi f \tau_R) =$$

$$= \Delta e \tau \frac{\sin(\pi f \tau)}{\pi f \tau} \frac{\sin(\pi f \tau_R)}{\pi f \tau_R}$$

Con, plausibilmente $\tau_R < \tau$:

$$f \ll \frac{1}{\pi \tau} \qquad \Rightarrow |E(f)| \simeq \Delta e \tau$$

$$\frac{1}{\pi \tau} \ll f \ll \frac{1}{\pi \tau_R} \Rightarrow |E(f)| \simeq \frac{\Delta e \tau}{\pi f \tau} \propto \frac{1}{f}$$

$$\frac{1}{\pi \tau_R} \ll f \qquad \Rightarrow |E(f)| \simeq \frac{\Delta e \tau}{(\pi f \tau)(\pi f \tau_R)} \propto \frac{1}{f^2}$$

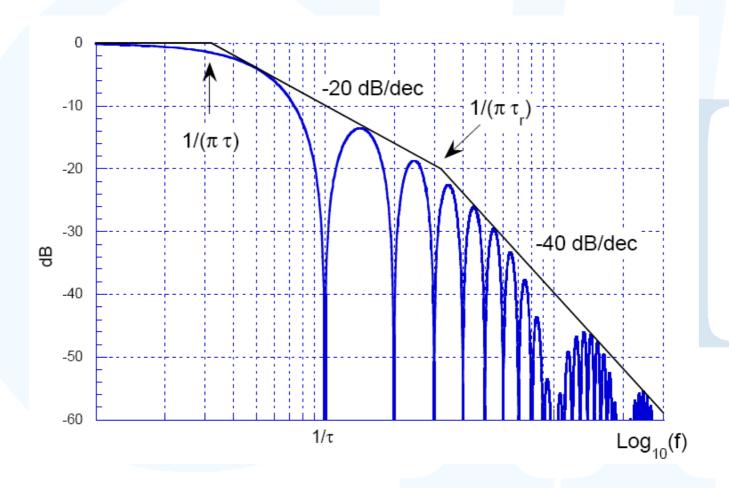
Dipartimento di Elettronica e Telecomunicazioni - Università di Firenze



Impulso Trapezoidale



Se il tempo di salita e il tempo di discesa sono uguali:



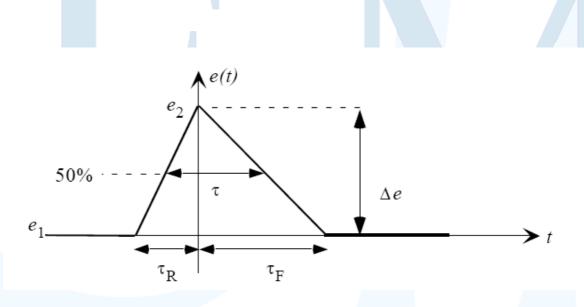
Impulso Triangolare



L'impulso triangolare è un caso degenere di impulso trapezoidale per il quale

$$\tau = \frac{\tau_{R} + \tau_{F}}{2}$$

Che è ovviamente il valore minimo possibile per τ .



e Telecomunicazioni – Università di Firenze

Lo Spettro dei Segnali



Impulso Triangolare

Se il tempo di salita e il tempo di discesa sono uguali è

$$au = au_{_R} = au_{_F}$$

E l'impulso triangolare simmetrico ha spettro:

$$E(\omega) = \Delta e \tau \left(\frac{\sin(\pi f \tau)}{\pi f \tau} \right)^{2}$$

Con andamento asintotico

$$f \ll \frac{1}{\pi \tau} \implies |E(f)| \simeq \Delta e \tau$$

$$\frac{1}{\pi \tau} \ll f \implies |E(f)| \simeq \frac{\Delta e \tau}{(\pi f \tau)^2} \propto \frac{1}{f^2}$$

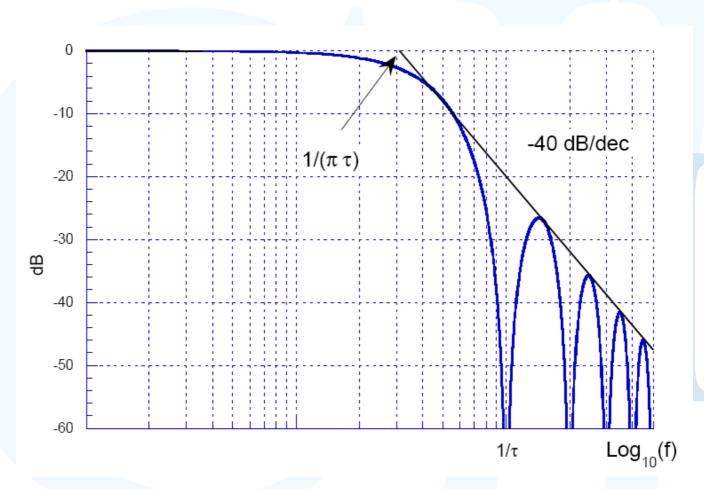
Dipartimento di Elettronica e Telecomunicazioni - Università di Firenze



Impulso Triangolare







Compatibilita Elettromagnetica 11 A. A. 2008-09 Selleri - Laboratorio di Elettromagnetismo Numerico

EM

Impulso Triangolare

Di rilevante interesse applicativo è poi il caso

$$\tau_{\scriptscriptstyle R} \ll \tau_{\scriptscriptstyle F}$$

Che può fornire un'ottima approssimazione di molti transitori. In questo caso

$$\tau = \frac{\tau_R + \tau_F}{2} \simeq \frac{\tau_F}{2}$$

E lo spettro diviene

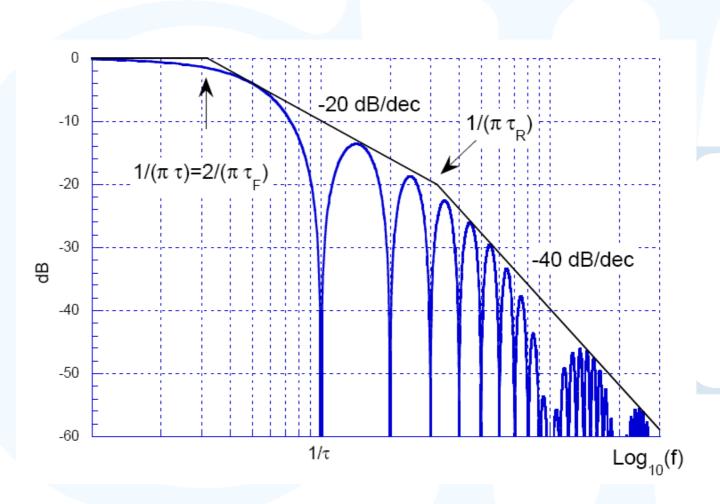
$$E(\omega) = \frac{\Delta e}{\tau_R} \frac{e^{j\pi f \tau}}{2j(\pi f)^2} \sin(\pi f \tau_R) - \frac{\Delta e}{\tau_F} \frac{e^{-j\pi f \tau}}{2j(\pi f)^2} \sin(\pi f \tau_F)$$

Dipartimento di Elettronica e Telecomunicazioni - Università di Firenze



Impulso Triangolare







Nota sulle ampiezze



I diagrammi di Bode mostrati sono normalizzati e presentano un massimo a 0 dB.

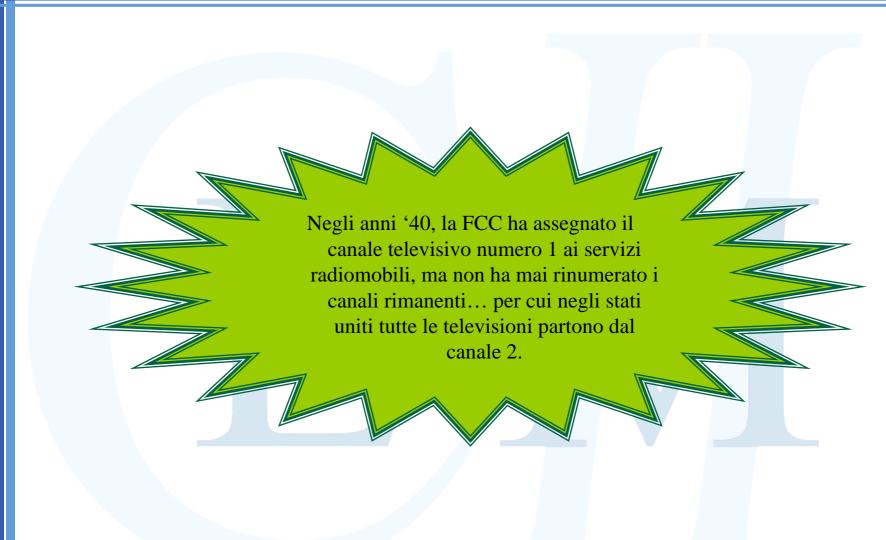
La trasformata di Fourier per sua natura è simmetrica e bilatera. Lo spettro di un qualunque segnale si estende su frequenze positive e negative.

Per poter trattare correttamente il contenuto spettrale di energia del segnale, nel caso si vogliano utilizzare solo frequenze reali (positive) si deve passare alla trasformata di Fourier monolatera.

La trasformata di Fourier monolatera ha spettro definito solo per frequenze maggiori o uguali a zero, e, per f > 0, di *ampiezza doppia* rispetto alla trasformata di Fourier bilatera.

Un momento di Pausa

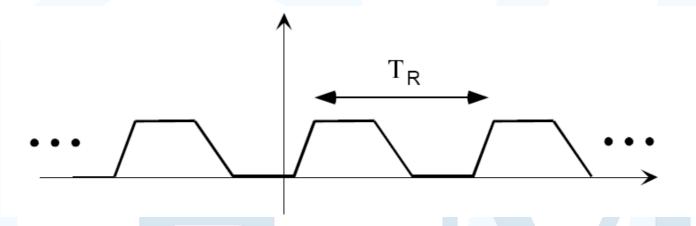




Segnali Periodici



I limiti esposti per singoli segnali sono validi anche per ripetizioni regolari di questi segnali.



In presenza di un periodo di ripetizione T_R il segnale periodico infinito presenta uno spettro discreto che corrisponde al campionamento di passo $1/T_R$ del segnale isolato

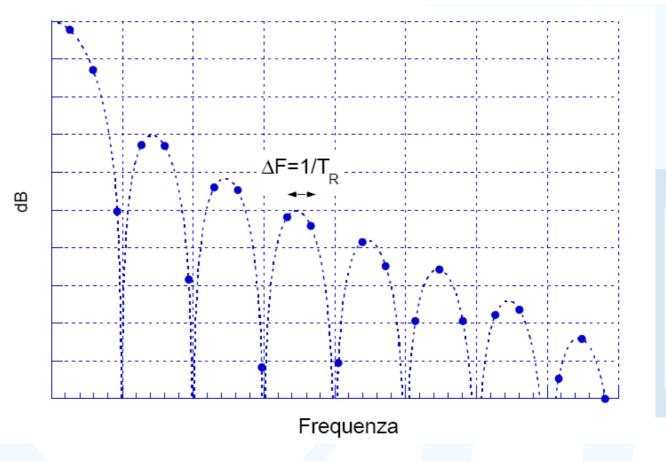
Si definisce duty cycle del treno di impulsi la quantità

$$\delta = \frac{\tau}{T_{_{R}}}$$

Università di Firenze

Segnali Periodici





Segnali con *duty cycle* inferiore a 10⁻⁵ presentano un campionamento dello spettro talmente fitto da risultare a tutti gli effetti continuo e possono di conseguenza essere considerati aperiodici.



Segnali Periodici



Alcuni esempi pratici di segnali periodici che possono causare interferenza

	$1/T_R$	τ	δ
Lampade fluorescenti	100Hz	10 ⁻⁷ s	10-5
Accensione motore a scoppio	0.1-1kHz	10 ⁻⁸ s	10-6-10-7
Relay	10 ⁻³ Hz	10 ⁻⁷ s	10-10
Interruttore a muro	10 ⁻⁴ Hz	10 ⁻⁶ s	10-10
Radar			10-3
Clock			0.5



Segnali Periodici



Appurato che lo spettro dei segnali periodici è costituito da un insieme discreto di armoniche è importante definire *quante* di queste armoniche sono significative.

Ovvero quante armoniche sono necessarie per ricostruire il segnale originario.

Questa procedura ci porta a definire la banda del segnale.

Come regola euristica si considera il secondo punto di ginocchio, quello dove la caratteristica scende a -40dB per decade e si prende mezza decade, ovvero $\sqrt{10} = 3.16$ per garantirsi di essere ulteriori -20dB dal ginocchio.

Visto che il ginocchio si trova a $f = 1/(\pi \tau_R)$ porsi a mezza decade da questo punto significa porsi a

$$f = \frac{3.16}{\pi \tau_{R}} \simeq \frac{1}{\tau_{R}}$$

Con questo criterio, per esempio, un impulso con tempo di salita pari a 1ns ha una banda di 1GHz

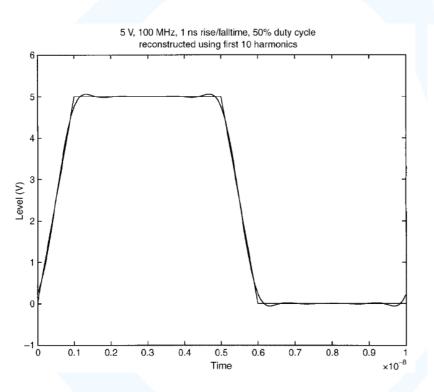
- Università di Firenze

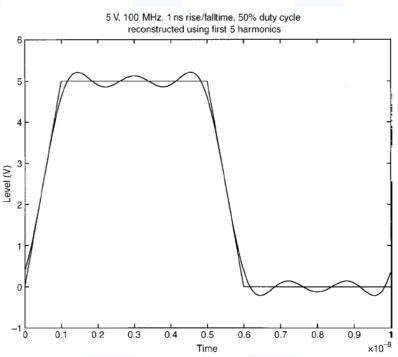
Compatibilità Elettromagnetica II A. A. 2008-09



Segnali Periodici

Consideriamo un segnale trapezoidale simmetrico con tempo di salita 1ns, frequenza di ripetizione 100MHz, duty cycle 0.5 e ampiezza della transizione 5V





Essendo la frequenza di ripetizione 100MHz le armoniche sono a 100, 200, 300,... MHz. Il tempo di salita di 1ns implica una banda di 1GHz e quindi 10 armoniche.



Segnali Periodici



I coefficienti della serie di Fourier sono (spettro monolatero):

$$c_0 = 2.5$$
 $c_5^+ = 0.4053$
 $c_1^+ = 3.131$ $c_7^+ = 0.1673$
 $c_3^+ = 0.9108$ $c_9^+ = 0.03865$

Oltre al termine in continua sono presenti solo i coefficienti dispari poiché il duty cycle è del 50%.

La potenza associata al segnale originario è

$$P_{av} = \frac{1}{T} \int_{0}^{T} e^{2}(t) = V^{2} \left[\frac{1}{2} - \frac{1}{3} \frac{\tau_{R}}{T} \right] = 11.667W$$

Quella associata al segnale a banda limitata è

Per definizione si considera che il segnale si dissipi su un resistore da 1Ω

$$P_{av} = c_0^2 + \frac{1}{2}c_1^{+2} + \frac{1}{2}c_3^{+2} + \frac{1}{2}c_5^{+2} + \frac{1}{2}c_7^{+2} + \frac{1}{2}c_9^{+2} = 11.663W$$

Il segnale a banda limitata trasporta quindi il 99.97% della potenza del segnale a banda infinita. Nel caso di 5 armoniche la potenza è del 99.84%. In entrambi i casi il segnale a banda limitata contiene praticamente tutta la potenza del segnale originario

Compatibilità Elettromagnetica II A. A. 2008-09 S. Selleri - Laboratorio di Elettromagnetismo Numerico

- Università di Firenze

EM

Segnali Periodici

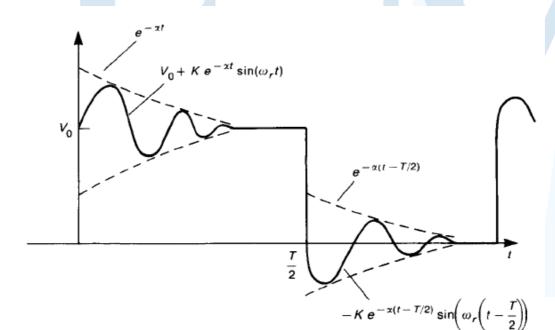
La presenza di compnenti LC sul circuito può causare la presenza di risonanze che modificano le proprietà spettrali del treno di impulsi.

Questo si traduce nella superimposizione di una sinusoide smorzata del tipo

$$e^{-\alpha t}\sin(\omega_r t + \theta)$$

In coda a ogni transizione.

Il fenomeno è denominato *ringing*.

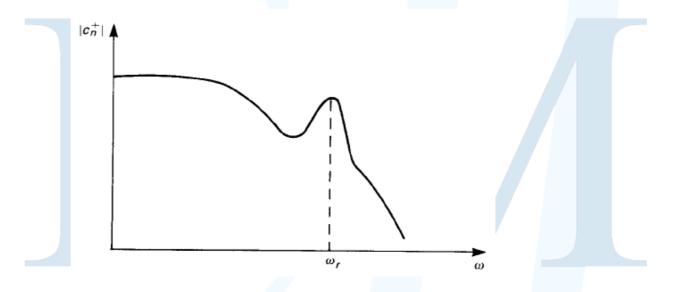




26/12

Segnali Periodici

L'effetto sullo spettro, dal punto di vista qualitativo nasce un picco spettrale centrato su ω_r che può portare lo spettro a superare la maschera



Ompatibilità Elettromagnetica II A. A. 2008-09 Selleri - Laboratorio di Elettromagnetismo Numerico



Segnali in uscita da sistemi lineari

È possibile comporre le maschere del segnale viste in precedenza con le maschere della funzione di trasferimento di un sistema lineare per stimare lo spettro del segnale in uscita.

$$x(t) \Leftrightarrow X(\omega) \rightarrow \text{segnale in ingresso}$$

$$h(t) \Leftrightarrow H(\omega) \rightarrow \text{risposta impulsiva del sistema}$$

$$y(t) \Leftrightarrow Y(\omega) \rightarrow \text{segnale in uscita}$$

allora

$$Y(\omega) = H(\omega)X(\omega)$$

$$|Y(\omega)| = |H(\omega)| \times |X(\omega)| \implies 20\log_{10}|Y(\omega)| = 20\log_{10}|H(\omega)| + 20\log_{10}|X(\omega)|$$

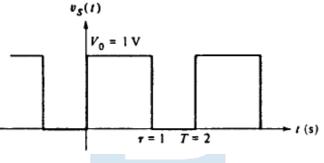
Dipartimento di Elettronica e Telecomunicazioni - Università di Firenze

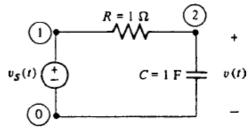


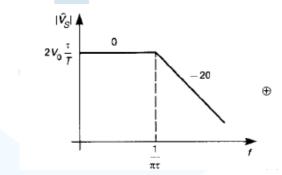
EM

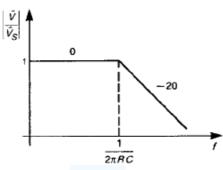
Segnali in uscita da sistemi lineari

Consideriamo un'oda quadra (τ_R =0) con duty cycle 50% e ampiezza della transizione 1V applicata a un circuito RC. Sia il segnale d'uscita letto ai capi del condensatore.







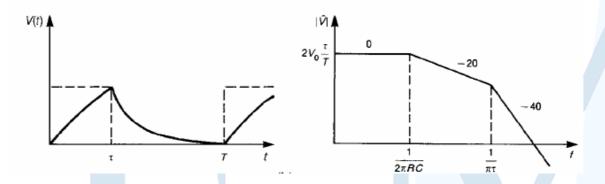


- Università di Firenze Compatibilità Elettromagnetica II A



Segnali in uscita da sistemi lineari

se
$$\frac{1}{\pi \tau} < \frac{1}{2\pi RC}$$
, ovvero, $RC > \frac{1}{2}\tau$



Se la costante di tempo *RC* è grande solo le componenti a più bassa frequenza del segnale sono inalterate e l'onda quadra tende a divenire triangolare, o a dente di sega, in quanto il condensatore non ha tempo di caricarsi completamente prima della successiva transizione del segnale.

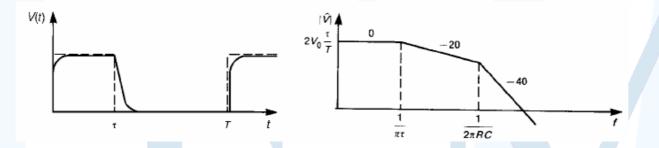
- Università di Firenze



Segnali in uscita da sistemi lineari



se
$$\frac{1}{\pi \tau} > \frac{1}{2\pi RC}$$
, ovvero, $RC < \frac{1}{2}\tau$



Se la costante di tempo RC è piccola solamente le componenti a frequenza più alta del segnale vengono significativamente ridotte e l'onda in uscita resta un'onda quadra con transizioni smussate.



Segnali Aperiodici

- Un segnale aperiodico è costituito da ripetizioni, a intervalli temporali diversi, di un impulso tipo.
- Un segnale aperiodico può essere studiato analizzando il comportamento dell'impulso tipo periodicizzato, ad ogni possibile periodo di ripetizione compreso fra il minimo e il massimo intervallo del segnale aperiodico
- Tale segnale periodicizzato ha uno spettro discreto il cui inviluppo non varia, ma dipende solo dall'impulso, mentre la sua frequenza di campionamento varia, dipendendo dal periodo di ripetizione.
- Si può quindi fare l'ipotesi conservativa che lo spettro del segnale aperiodico coincida con quello del singolo impulso.

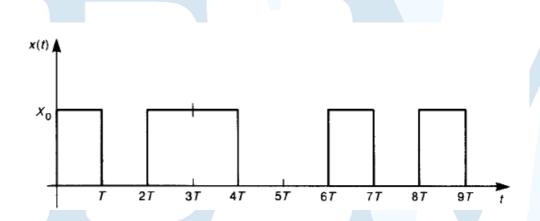
- Università di Firenze



Segnali Randomici



- La dizione segnale randomico può essere fuorviante. Non si intende infatti un segnale casuale (rumore) ma un segnale non predicibile, quale quello che fluisce su una linea dati digitale.
- Prendiamo per esempio il segnale PCM-NRZ in figura (Pulse Code Modulation Non Return to Zero)



Segnali Randomici



La trattazione di questi segnali può essere fatta partendo dalla considerazione che un segnale con una transizione dal livello 0 al livello X_0 può essere rappresentato come

$$x(t) = \frac{1}{2}X_0[1+m(t)]$$

- Essendo m(t)una variabile aleatoria che assume il valori +1 o -1 (con eguale probabilità) all'interno del tempo di bit nT < t < (m+1)T
- L'autocorrelazione di un segnale

$$R_{x}(\tau) = \overline{x(t)x(t+\tau)}$$

È data dal prodotto del segnale ed il segnale stesso, ritardato di \tau. Il soprasegno indica la media statistica su tutti i possibili segnali

cazioni – Università di Firenze

EM

Segnali Randomici

$$R_{x}(\tau) = \frac{1}{4} X_{0}^{2} \left[1 + m(t) \right] \left[1 + m(t+\tau) \right] =$$

$$= \frac{1}{4} X_{0}^{2} \left[1 + \overline{m(t)} + \overline{m(t+\tau)} + \overline{m(t)m(t+\tau)} \right] =$$

$$= \frac{1}{4} X_{0}^{2} \left[1 + \overline{m(t)m(t+\tau)} \right] =$$

$$= \frac{1}{4} X_{0}^{2} \left[1 + R_{m}(\tau) \right]$$

* È data dal prodotto del segnale ed il segnale stesso, ritardato di τ. Il soprasegno indica la media statistica su tutti i possibili segnali

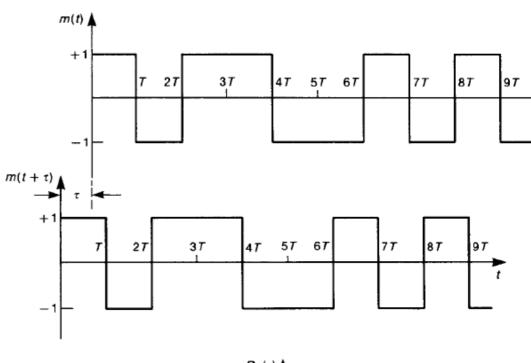
Compatibilità Elettromagnetica II A. A. 2008-09

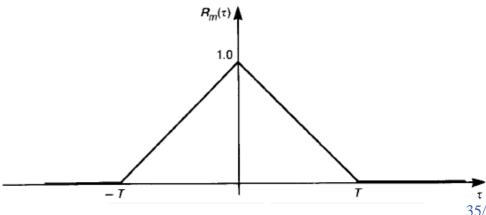
Segnali Randomici



Qualunque sia il segnale m(t) la sua autocorrelazione, trattandosi di segnali equiprobabili a media nulla, è legata alla sovrapposizione del primo bit

$$R_{m}(\tau) = \begin{cases} 1 - \frac{|\tau|}{T} & |\tau| < T \\ 0 & |\tau| > T \end{cases}$$







Segnali Randomici



Ottenuto il valore dell'autocorrelazione del segnale è possibile caratterizzarne lo spettro applicando il teorema di Wiener-Kinchine, che afferma che la densità spettrale di potenza del segnale è la trasformata di Fourier dell'autocorrelazione

$$G(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} R_{x}(\tau) e^{-j\omega\tau} d\tau$$

E la potenza media associata al segnale può essere stimata come

$$P_{av} = \int_{-\infty}^{\infty} G(\omega) d\omega$$

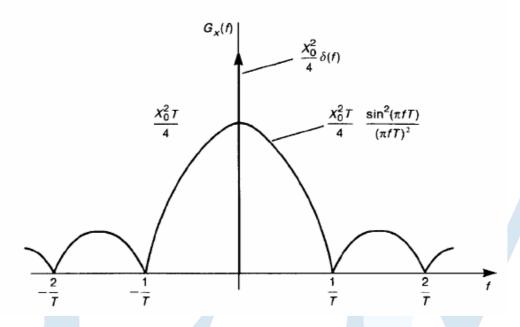
- Essa è la potenza media che ci si attende, dissipata su un resistore da 1Ω , per un segnale sufficientemente lungo affinchè le medie statistiche siano significative.
- Nel nostro caso

$$G(\omega) = \frac{X_0^2}{4} \delta(\omega) + \frac{X_0^2 T}{4} \frac{\sin^2(\omega T/2)}{(\omega T/2)} \Rightarrow G(f) = \frac{X_0^2}{4} \delta(f) + \frac{X_0^2 T}{4} \frac{\sin^2(\pi f T)}{(\pi f T)} \qquad WHz^{-1}$$

Segnali Randomici



Lo spettro è quindi:



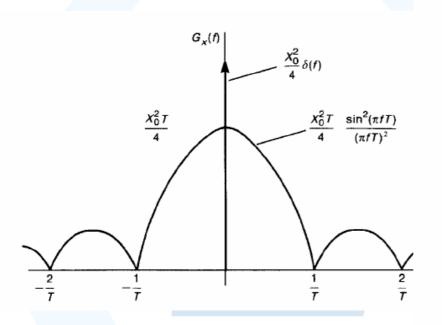
- Con zeri all'inverso del tempo di bit (ovvero il bit rate)
- Questa trattazione è però viziata dall'aver considerato nulli i tempi di salita e discesa.

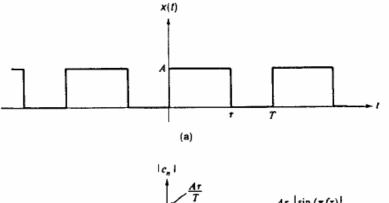
Compatibilità Elettromagnetica II A. A. 2008-09

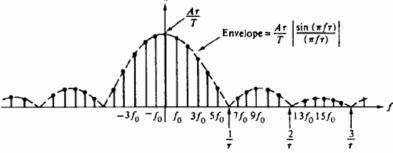
Segnali Randomici



Se lo si paragona allo spettro di un segnale periodico analogo (stesso bit rate, ma deterministico, 101010101010.... si ha:







Lo spettro è quindi sostanzaialmente lo stesso ma continuo

Segnali Randomici

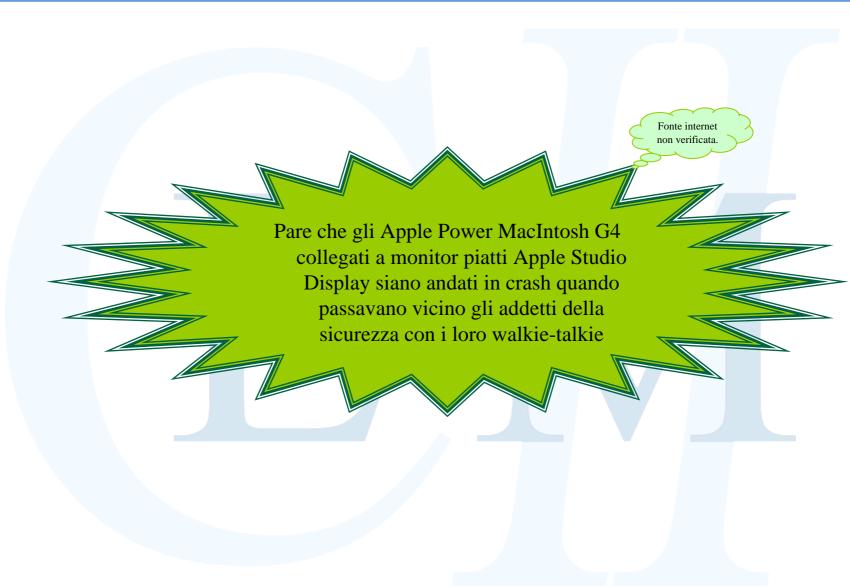
Di conseguenza possiamo dedurre, con sufficiente confidenza, che lo spettro di un segnale digitale con tempi di salita e discesa non nulli sia sostanzialmente analogo, ma continuo, allo spettro di un treno di impulsi periodici con pari tempi di salita e discesa.

Compatibilità Elettromagnetica II A

Un momento di Pausa



Compatibilità Elettromagnetica II A. A. 2008-09





Disturbie e Rumore



Quando un segnale è fonte di EMI esso è spesso ricevuto come segnale di intensità particolarmente ridotta, difficilmente distinguibile dal rumore

Quello che però può evidenziare la differenza è l'occupazione di banda.

Il rumore è un segnale che tipicamente occupa una vasta porzione dello spettro.

Un rumore bianco ha una densità spettrale di potenza costante.

Un segnale intenzionale ha una propria banda, ben definita.

Per poter meglio caratterizzare i segnali occorre quindi per prima cosa una definizione di banda.



Banda larga e stretta

- La definizione di segnale a banda larga o stretta non è assoluta, ma relativa alla situazione in esame.
- Per esempio un'antenna che mantiene uniformi le proprie caratteristiche (pattern e impedenza d'ingresso) su una decade (per esempio da 100MHz a 1GHz) è considerata a banda larga
- Un amplificatore audio con una banda a -3dB di 4 decadi, da 10Hz a 100kHz è a banda larga, na un amplificatore audio di tre decadi, da 30 Hz a 30kHz è a banda stretta!
- Per quanto riguarda la Compatibilità Elettromagnetica la banda è detta *larga* o *stretta* in relazione vuoi allo strumento di misura utilizzato per caratterizzarlo o alla banda operativa della vittima (suscettore).



Banda larga e stretta

In definitiva:

- Un *Disturbo a banda larga* è caratterizzato da un'occupazione di banda (banda a -3dB rispetto al massimo) maggiore di quella della vittima o dello strumento di misura.
- Un *Disturbo a banda stretta* è caratterizzato da un'occupazione di banda (banda a -3dB rispetto al massimo) minore di quella della vittima o dello strumento di misura.

Il caso più frequente, per ricevitori di banda passante tra 10kHz e 300kHz (valori tipici) è quello di un disturbo a larga banda.

Questi possono essere visti come:

- Disturbi impulsivi
- Rumori di fondo



Banda larga e stretta



- Il disturbo impulsivo è tipicamente un impulso deterministico aperiodico, come quelli visti nella lezione precedente.
- Un *rumore di fondo* è invece un processo aleatorio bianco gaussiano.

La distinzione è importante perché i disturbi impulsivi sono tipicamente

coerenti: nello spettro piccole variazioni di frequenza danno luogo a piccole variazioni (ampiezza e fase), dove "piccole" non significa dello stesso ordine di grandezza ma ben definite ed in opportuno rapporto con le variazioni di frequenza.

Mentre i rumori di fondo sono tipicamente

incoerenti: nello spettro piccole variazioni di frequenza danno luogo a variazioni (ampiezza e fase) completamente scorrelate e, tipicamente, casuali.









Si può dimostrare che, in un ricevitore, le tensioni indotte da un disturbo coerente e incoerente differiscono ed, in particolare:

- Per un *disturbo coerente* (*impulsivo*) la tensione in uscita al ricevitore è proporzionale alla banda equivalente impulsiva del ricevitore stesso.
- Un disturbo incoerente (rumore) la potenza in uscita al ricevitore è proporzionale alla banda equivalente di rumore del ricevitore..

La differenza fra banda equivalente impulsiva e banda equivalente di rumore risiede nel fatto che nel caso di disturbi incoerenti frequenze contigue nello spettro presentano una fase aleatoria, quindi i loro contributi si sommano nel senso dei valori quadratici medi.

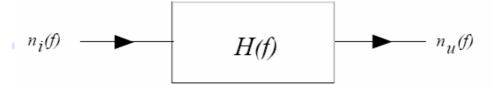
Nel caso di disturbi coerenti invece frequenze contigue dello spettro presentano fasi sostanzialmente simili.

selleri - Laboratorio di Elettromagnetismo Numerico



Disturbi Incoerenti

Sia $n_i(f)$ la densità spettrale di potenza del disturbo incoerente in ingresso al ricevitore, sia H(f) la funzione di trasferimento (risposta impulsiva) e sia $n_u(f)$ la densità spettrale di potenza in uscita.



Considerando il ricevitore lineare è:

$$n_{u}(f) = n_{i}(f) |H(f)|^{2}$$

Per un rumore bianco Gaussiano $n_i(f)$ è costante.

$$n_{u}(f) = n_{0} \left| H(f) \right|^{2}$$



Disturbi Incoerenti



La *potenza di rumore* in uscita al dispositivo è pari all'integrale sulla banda della densità spettrale di potenza.

$$N_{u} = \int_{0}^{\infty} n_{u}(f) df = \int_{0}^{\infty} n_{0} \left| H(f) \right|^{2} df$$

Definita f_0 la frequenza centrale del dispositivo, si può definire

$$N_u = n_0 \left| H(f_0) \right|^2 B_{en}$$

Dove B_{en} è la Banda Equivalente di Rumore:

$$B_{en} = \frac{1}{|H(f_0)|^2} \int_{0}^{\infty} |H(f)|^2 df$$

La potenza di rumore rilevata è proporzionale al valor quadratico medio della tensione di rumore V_n

Compatibilità Elettromagnetica II A. A. 2008-09



Disturbi Incoerenti



$$V_n = \alpha \sqrt{B_{en}}$$

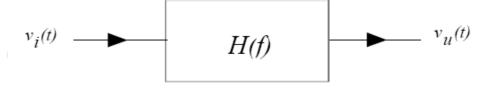
Ma la banda equivalente di rumore, che rappresenta la capacità del sistema a ricevere un segnale a densità spettrale di potenza costante, è proporzionale alla banda a -3dB del sistema stesso, quindi:

$$V_n = \alpha_1 \sqrt{B_{3dB}}$$

Disturbi Incoerenti



Sia $v_i(t)$ un disturbo coerente in ingresso al ricevitore, sia H(f) la funzione di trasferimento (risposta impulsiva) e sia $v_u(t)$ il segnale in uscita.



$$v_u(t) = \int_{-\infty}^{\infty} H(f)V_i(f)e^{j2\pi ft}df$$

Se il disturbo è a banda larga, come ipotizzato, la sua densità spettrale di potenza è uniforme sulla banda e pari a V_0 .

Supponiamo inoltre il dispositivo a fase lineare: $H(f) = |H(f)|e^{-j2\pi f t_0}$



Disturbi Incoerenti



$$v_{u}(t) = V_{0} \int_{-\infty}^{\infty} |H(f)| e^{j2\pi f(t-t_{0})} df$$

Dunque, anche $v_u(t)$ è un impulso, che assume il suo valore massimo in $t = t_0$ (per il ritardo del dispositivo)

$$v_{u}(t_{0}) = V_{0} \int_{-\infty}^{\infty} |H(f)| df$$

$$v_u(t_0) = V_0 B_{ei} |H(f_0)|$$

Dove la B_{ei} o Banda Equivalente Impulsiva è definita come

$$B_{ei} = \frac{1}{\left| H(f_0) \right|} \int_{-\infty}^{\infty} \left| H(f) \right| df$$

Disturbi Incoerenti



Il ricevitore, che è sensibile al valore di picco dell'impulso, rivela dunque una tensione che è proporzionale alla banda equivalente impulsiva del ricevitore:

$$V_p = \alpha_0 B_{ei}$$

Ma la banda equivalente impulsiva è a sua volta proporzionale alla banda a -3dB del ricevitore, per cui

$$v_p = \alpha_{01} B_{3dB}$$

Compatibilità Elettromagnetica II A. A. 2008-09 S. Selleri - Laboratorio di Elettromagnetismo Numerico

Dipartimento di Elettronica e Telecomunicazioni – Università di Firenze





