Abbiamo visto che

- condizione sufficiente affinché un segnale sia F-trasformabile è che sia assolutamente integrabile in s. g. su \mathbb{R} .

Un'altra classe di segnali che ammettono trasformata di Fourier (purché intesa opportunamente) sono i

segnali a energia finita.

Definizione.

Si dice che un segnale x(t) definito su \mathbb{R} è a energia finita se:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \left| x(t) \right|^2 dt < +\infty$$

In tal caso

$$E_{x} = \int_{-\infty}^{+\infty} \left| x(t) \right|^{2} dt$$

è detta Energia del segnale

Osserviamo innanzitutto che: se un segnale x(t) definito su \mathbb{R} è \mathcal{C} -tratti e ad energia finita, per ogni fissato r > 0, possiamo definire il segnale

$$x_r(t) = \begin{cases} x(t) & |t| \le r \\ 0 & |t| > r \end{cases}$$

Tale segnale è non solo a energia finita ma anche assolutamente integrabile in s. g. su \mathbb{R}

$$x_r(t) = \begin{cases} x(t) & |t| \le r \\ 0 & |t| > r \end{cases}$$

Per ogni r>0 il segnale $x_r(t)$ ammette quindi trasformata di Fourier che vale:

$$X_r(f) = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi ft} x_r(t) dt = \int_{-r}^{r} e^{-j2\pi ft} x(t) dt$$

Teorema.

Sia x(t) un segnale a *energia finit*a; allora esiste X(f) (che chiameremo trasformata di Fourier di x(t)) verificante

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |X(f)|^2 df = \int_{-\infty}^{+\infty} |x(t)|^2 dt$$

tale che

$$\lim_{r \to +\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \left| X(f) - X_r(f) \right|^2 df = 0$$

Dove $X_r(f)$ è la funzione definita sopra

si ha inoltre:

Proposizione.

Sia x(t) un segnale ad energia finita. Se x(t) è C-tratti e <u>se</u> esiste finito

$$v.p.\int_{-\infty}^{+\infty}e^{-j2\pi ft}x(t)dt$$

allora la trasformata di Fourier X(f) di x(t) vale

$$X(f) = v.p. \int_{-\infty}^{\infty} e^{-j2\pi ft} x(t) dt$$

Osserviamo che: **se** esiste finito il poiché

$$v.p.\int_{-\infty}^{+\infty}e^{-j2\pi ft}x(t)dt$$

$$X_r(f) = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi ft} x_r(t) dt = \int_{-r}^{r} e^{-j2\pi ft} x(t) dt$$

si ha che:

$$X(f) = v.p. \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi ft} x(t) dt = \lim_{r \to +\infty} \int_{-r}^{r} e^{-j2\pi ft} x(t) dt =$$

$$= \lim_{r \to +\infty} X_r(f)$$

Esempio 23.

Il segnale:
$$x(t) = \operatorname{sinc}(At)$$
 $A > 0$

non è assolutamente integrabile in s. g. su \mathbb{R} Però è a energia finita. Infatti:

$$\left|x(t)\right|^2 = \left|\operatorname{sinc}(At)\right|^2$$

• é integrabile in [-1,1] perché ivi continuo;

• per $|t| \ge 1$

$$|x(t)|^2 = |\operatorname{sinc}(At)|^2 = \frac{\sin^2(\pi At)}{(\pi At)^2} \le \frac{1}{(\pi A)^2} \frac{1}{t^2}$$

e dunque, per il criterio del confronto, è assolutamente integrabile in s. g. anche in $(-\infty, -1)$ e $(1, +\infty)$

Ne segue che
$$x(t) = \operatorname{sinc}(At)$$
 $A > 0$

è un segnale a energia finita.

Il Teorema precedente assicura allora che esso ammette trasformata di Fourier, ma non fornisce strumenti atti a determinarla.

La Proposizione precedente ci può dare una possibilità se esiste, finito,

$$v.p.\int_{-\infty}^{+\infty}e^{-j2\pi ft}\operatorname{sinc}(At)dt$$

Per valutare tale integrale, osserviamo che abbiamo precedentemente ottenuto (Esempio 21) che:

$$v.p. \int_{-\infty}^{+\infty} e^{j2\pi ft} T \operatorname{sinc}(fT) df = \operatorname{rect}\left(\frac{t}{T}\right) \quad \forall t \in \mathbb{R}$$

$$T > 0$$

In tale uguaglianza scambiamo f con t. Otteniamo:

$$v.p.\int_{-\infty}^{+\infty} e^{j2\pi ft} T \operatorname{sinc}(Tt) dt = \operatorname{rect}\left(\frac{f}{T}\right)$$

$$v.p. \int_{-\infty}^{+\infty} e^{j2\pi ft} T \operatorname{sinc}(Tt) dt = \operatorname{rect}\left(\frac{f}{T}\right)$$

da cui, sostituendo f con -f:

$$v.p. \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi ft} \operatorname{sinc}(Tt) dt = \frac{1}{T} \operatorname{rect}\left(\frac{-f}{T}\right)$$

ed essendo rect(f) funzione pari:

$$v.p.\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi ft} \operatorname{sinc}(Tt) dt = \frac{1}{T} \operatorname{rect}\left(\frac{f}{T}\right)$$

In tal modo abbiamo dimostrato non solo che l'integrale

$$v.p.\int_{-\infty}^{+\infty}e^{-j2\pi ft}\operatorname{sinc}(Tt)dt$$

è convergente, ma anche che esso assume il valore :

$$\frac{1}{T}\operatorname{rect}\left(\frac{f}{T}\right)$$

Per il segnale x(t) = sinc(Tt)sono dunque verificate le seguenti ipotesi:

- è a energia finita
- è continuo

$$v.p.\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi ft} \operatorname{sinc}(Tt) dt$$
 converge

e vale:
$$\frac{1}{T} \operatorname{rect}\left(\frac{f}{T}\right)$$

La Proposizione precedentemente enunciata assicura allora che:

$$x(t) = \operatorname{sinc}(Tt)$$
 $T > 0$

è F trasformabile e:

$$\operatorname{sinc}(Tt) \xrightarrow{\mathcal{F}} \frac{1}{T} \operatorname{rect}\left(\frac{f}{T}\right)$$

PROPRIETA' ELEMENTARI

1. Linearità.

Se $x_1(t)$ e $x_2(t)$ sono entrambi F trasformabili

$$x_1(t) \xrightarrow{\mathcal{F}} X_1(f)$$
 e $x_2(t) \xrightarrow{\mathcal{F}} X_2(f)$

allora per ogni $A, B \in \mathbb{C}$ vale:

$$Ax_1(t)+Bx_2(t) \xrightarrow{\mathcal{F}} AX_1(f)+BX_2(f)$$

2. Traslazione (nel tempo).

Se x(t) è F trasformabile con

$$x(t) \xrightarrow{\mathcal{F}} X(f)$$

allora per ogni $t_0 \in \mathbb{R}$ il segnale $x(t-t_0)$ è ancora F trasformabile e vale :

$$x(t-t_0) \xrightarrow{\mathcal{F}} e^{-j2\pi f t_0} X(f)$$

Infatti, per definizione di trasformata:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi f t} x(t-t_0) dt = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi f (u+t_0)} x(u) du =$$

$$t-t_0 = u$$

$$= e^{-j2\pi f t_0} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi f u} x(u) du =$$

$$= e^{-j2\pi f t_0} X(f)$$

A una traslazione nei tempi corrisponde, in frequenza, una variazione di fase.

3. Cambiamento di scala.

Se x(t) è F trasformabile con

$$x(t) \xrightarrow{\mathcal{F}} X(f)$$

allora per ogni α reale, $\alpha \neq 0$, il segnale $x(\alpha t)$ è ancora F trasformabile e vale :

$$x(\alpha t) \xrightarrow{\mathcal{F}} \frac{1}{|\alpha|} X\left(\frac{f}{\alpha}\right)$$

Infatti, per definizione di trasformata,

• se $\alpha > 0$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi ft} x(\alpha t) dt = \frac{1}{\alpha} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi f} \frac{u}{\alpha} x(u) du =$$

$$\alpha t = u \Rightarrow dt = \frac{1}{-\alpha} du$$

$$= \frac{1}{\alpha} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi \frac{f}{\alpha} u} x(u) du = \frac{1}{\alpha} X\left(\frac{f}{\alpha}\right)$$

• se $\alpha < 0$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi ft} x(\alpha t) dt = -\frac{1}{\alpha} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi f} \frac{u}{\alpha} x(u) du =$$

$$\alpha t = u \Rightarrow dt = \frac{1}{\alpha} du$$

$$= -\frac{1}{\alpha} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi \frac{f}{\alpha} u} x(u) du =$$

$$= -\frac{1}{\alpha} X \left(\frac{f}{\alpha}\right)$$

ovvero, per ogni $\alpha \neq 0$

$$x(\alpha t) \xrightarrow{\mathcal{F}} \frac{1}{|\alpha|} X\left(\frac{f}{\alpha}\right)$$

Un cambiamento di scala nei tempi modifica la frequenza

Se $|\alpha| > 1$ si ha una compressione in t a cui corrisponde una dilatazione in f se $|\alpha| < 1$ si ha una dilatazione in t a cui corrisponde una compressione in f,

In particolare, per $\alpha = -1$ otteniamo

$$x(-t) \xrightarrow{\mathcal{F}} X(-f) = X * (f)$$

da cui:

$$x(t) + x(-t) \xrightarrow{\mathcal{F}} X(f) + X * (f) =$$

$$= 2\operatorname{Re} X(f)$$

$$x(t) - x(-t) \xrightarrow{\mathcal{F}} X(f) - X * (f) =$$

$$= 2j\operatorname{Im} X(f)$$

4. Variazione di fase.

Se x(t) è F trasformabile con

$$x(t) \xrightarrow{\mathcal{F}} X(f)$$

allora per ogni $f_0 \in \mathbb{R}$ il segnale $e^{j2\pi f_0 t}x(t)$ è ancora F trasformabile e vale :

$$e^{j2\pi f_0 t} x(t) \xrightarrow{\mathcal{F}} X(f - f_0)$$

Infatti, per definizione di trasformata:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi f t} e^{j2\pi f_0 t} x(t) dt = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi (f - f_0) t} x(t) dt = X(f - f_0)$$

$$= X(f - f_0)$$

Ad una variazione di fase nel dominio dei tempi corrisponde una traslazione in frequenza.

Ne discende il cosiddetto Teorema di modulazione:

Se
$$x(t) \xrightarrow{\mathcal{F}} X(f)$$
 allora

$$x(t)\cos(2\pi f_o t) \xrightarrow{\mathcal{F}} \frac{1}{2} \left(X(f - f_o) + X(f + f_o)\right)$$

Infatti:

$$x(t)\cos(2\pi f_{o}t) = x(t)\left(\frac{e^{j2\pi f_{o}t} + e^{-j2\pi f_{o}t}}{2}\right)$$

$$x(t)\cos(2\pi f_o t) \xrightarrow{\mathcal{F}} \frac{1}{2} (X(f - f_o) + X(f + f_o))$$

Esempio 24.

Calcolare la F trasformata del segnale:

$$y(t) = A \operatorname{rect}\left(\frac{t - T/2}{T}\right) - A \operatorname{triang}\left(\frac{t - T/2}{T/2}\right)$$

$$A > 0, T > 0$$

$$A > 0, T > 0$$

Applicando le proprietà di linearità, traslazione in t e cambiamento di scala, otteniamo che la F trasformata di:

$$A \operatorname{rect}\left(\frac{t - T/2}{T}\right) - A \operatorname{triang}\left(\frac{t - T/2}{T/2}\right)$$

vale:

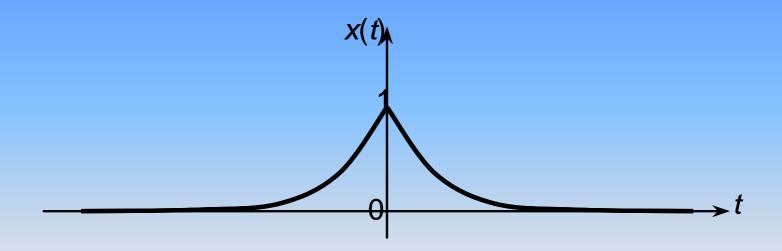
$$AT\operatorname{sinc}(fT)e^{-j\mathcal{Z}\pi f\frac{T}{2}} - A\frac{T}{2}\operatorname{sinc}^{2}\left(f\frac{T}{2}\right)e^{-j\mathcal{Z}\pi f\frac{T}{2}} =$$

$$= ATe^{-j\pi fT} \left(\operatorname{sinc}(fT) - \frac{1}{2}\operatorname{sinc}^{2} \left(\frac{fT}{2} \right) \right)$$

Esempio 25.

Calcoliamo la F trasformata Y(f) del segnale:

$$y(t) = e^{-|t|/T} \qquad T > 0$$



Indicato con $x(t) = u(t)e^{-t/T}$ il segnale già studiato nell'Esempio 20 e la cui trasformata vale

$$X(f) = \frac{1}{1/T + j2\pi f} = \frac{T}{1 + j2\pi fT} = \frac{T(1 - j2\pi fT)}{1 + (2\pi fT)^2}$$

osservato che

$$y(t) = x(t) + x(-t)$$

otteniamo:

$$Y(f) = 2\operatorname{Re} X(f) = \frac{2T}{1 + (2\pi fT)^{2}}$$

Vengono ora elencate alcune altre proprietà della trasformata di Fourier.

Nell'ambito delle funzioni esse necessitano di ipotesi più forti di quelle viste in precedenza e di dimostrazioni più delicate.

Ne verrà qui data solo qualche giustificazione.

Molte limitazioni e difficoltà saranno superate nell'ambito delle distribuzioni.

5. Dualità.

Sia x(t) F trasformabile con

$$x(t) \xrightarrow{\mathcal{F}} X(f)$$

Si supponga inoltre che x(t) sia l'anti-trasformata di X(f):

$$x(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{j2\pi ft} X(f) df$$

Allora anche il segnale X(t) è F trasformabile e vale :

$$X(t) \xrightarrow{\mathcal{F}} x(-f)$$

La trasformata di X(t) è:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi ft} X(t) dt = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{j2\pi(-f)t} X(t) dt$$

Dall'ipotesi:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{j2\pi t f} X(f) df = x(t)$$

segue:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi ft} X(t) dt = x(-f)$$

6. Derivata della trasformata.

Sia x(t) F trasformabile con $x(t) \xrightarrow{\mathcal{F}} X(f)$

Se anche t x(t) è F trasformabile allora:

X(f) è derivabile e vale:

$$\frac{d}{df}X(f) = -2\pi j F(tx(t))(f)$$

o, equivalentemente:

$$t x(t) \xrightarrow{\mathcal{F}} -\frac{1}{2\pi i} \frac{d}{df} X(f)$$

Infatti:
$$\frac{d}{df}X(f) = \frac{d}{df} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi ft}x(t)dt$$

Supponendo di poter derivare sotto il segno di integrale:

$$\frac{d}{df}X(f) = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{d}{df} \left(e^{-j2\pi ft}x(t)\right)dt =$$

$$= \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi ft} \left(-j2\pi t\right)x(t)dt =$$

$$= -2\pi j F(tx(t))(f)$$

6. Trasformata della derivata.

Sia x(t) F trasformabile con

$$x(t) \xrightarrow{\mathcal{F}} X(f)$$

Se:

- x(t) è derivabile in \mathbb{R} con anche x'(t) F trasformabile,
- $x(t) \to 0$ per $t \to \pm \infty$

Allora vale:

$$x'(t) \xrightarrow{\mathcal{F}} 2\pi j f X(f)$$

La trasformata di
$$x'(t)$$
 è:
$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi ft} x'(t) dt$$

Supponendo di poter integrare per parti:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi ft} x'(t) dt = \left[e^{-j2\pi ft} x(t) \right]_{t \to -\infty}^{t \to +\infty} +$$

$$+\int_{-\infty}^{+\infty} (j2\pi f)e^{-j2\pi ft}x(t)dt$$

Poiché
$$\left| e^{-j2\pi ft} x(t) \right| = \left| x(t) \right| \to 0$$
 se $t \to \pm \infty$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi f t} x'(t) dt = \int_{-\infty}^{+\infty} (j2\pi f) e^{-j2\pi f t} x(t) dt =$$

$$= 2\pi j f \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi f t} x(t) dt =$$

$$= 2\pi j f X(f)$$

Esempio 26.

Calcoliamo la F trasformata X(f) del segnale:

$$x(t) = e^{-t^2}$$
 (segnale gaussiano)

x(t) è F-trasformabile perché è assolutamente integrabile in s. g. in $\mathbb R$. Infatti:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-t^2} dt = \sqrt{\pi}$$

Ne segue subito che $X(0) = \sqrt{\pi}$

Il calcolo diretto di

$$X(f) = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi f t} e^{-t^2} dt$$

non è però possibile.

La determinazione di X(f) può avvenire utilizzando i Teoremi di derivazione.

Osserviamo innanzitutto che

$$\lim_{t \to \pm \infty} x(t) = \lim_{t \to \pm \infty} e^{-t^2} = 0$$

Inoltre x(t) è derivabile in \mathbb{R} :

$$x'(t) = -2t e^{-t^2}$$

e x'(t) è F- trasformabile perché anche esso assolutamente integrabile in s. g. in \mathbb{R}

Infatti:

$$\int_{0}^{+\infty} 2t e^{-t^2} dt = \int_{0}^{+\infty} e^{-u} du = \left[-e^{-u} \right]_{u=0}^{u \to +\infty} = 1$$

$$t^2 = u$$

$$2t dt = du$$

cosicché

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |x'(t)| dt = \int_{-\infty}^{+\infty} 2|t| e^{-t^2} dt = 2 \int_{0}^{+\infty} 2t e^{-t^2} = 2$$

Poiché
$$x'(t) = -2t e^{-t^2} = -2t x(t)$$

anche tx(t) è F- trasformabile

Trasformando i due membri dell'uguaglianza, da:

$$x'(t) \xrightarrow{\mathcal{F}} 2\pi j f X(f)$$

$$t x(t) \xrightarrow{\mathcal{F}} \frac{1}{2\pi i} \frac{d}{df} X(f)$$

si ottiene:

$$2\pi j f X(f) = -2\left(-\frac{1}{2\pi j}\frac{d}{df}X(f)\right)$$

ovvero:

$$\frac{d}{df}X(f) + 2\pi^2 f X(f) = 0$$

Equazione differenziale lineare omogenea di primo grado nell'incognita $X\left(f\right)$.

$$X'(f) + 2\pi^2 f X(f) = 0$$

Risolviamo l'equazione con il metodo di separazione delle variabili.

Evidentemente la funzione nulla $X(f) \equiv 0$ è soluzione dell'equazione ma **non** del nostro problema (si ricordi che deve essere $X(0) = \sqrt{\pi}$).

$$X'(f) = -2\pi^2 f X(f)$$

Possiamo perciò dividere per X(f)

$$\frac{X'(f)}{X(f)} = -2\pi^2 f$$

da cui l'uguaglianza delle primitive a meno di una costante c:

$$\ln |X(f)| = -2\pi^2 \frac{f^2}{2} + c$$

$$\ln\left|X\left(f\right)\right| = -\pi^2 f^2 + c$$

equivalente a:

$$|X(f)| = e^{-\pi^2 f^2 + c}$$

e anche:

$$X(f) = k e^{-\pi^2 f^2}$$

$$k = \pm e^c$$

Resta da determinare k

$$X(f) = k e^{-\pi^2 f^2}$$

poiché $X(0) = \sqrt{\pi}$ segue: $\sqrt{\pi} = k$

In definitiva

$$X(f) = \sqrt{\pi} e^{-\pi^2 f^2}$$

o anche:

$$e^{-t^2} \xrightarrow{\mathcal{F}} \sqrt{\pi} e^{-\pi^2 f^2}$$

(la trasformata di una gaussiana è ancora una gaussiana)