

Indice

1	L'insieme dei numeri complessi	3
1.1	Definizione di numero complesso	3
1.1.1	Operazioni sui numeri complessi	4
1.1.2	Coniugato e modulo di un numero complesso	5
1.1.3	Forma trigonometrica (o polare) di un numero complesso	6
1.2	Esponenziale complesso	10
1.3	Formula di De Moivre	11
1.3.1	Radici n -esime di un numero complesso	11
1.4	Esponenziale complesso e altre funzioni di variabile complessa	14
1.4.1	Seni e coseni complessi	17
1.4.2	Seni e coseni iperbolici complessi	18
1.4.3	Logaritmo di un numero complesso	20
1	La Trasformata di Laplace	21
1.1	Introduzione	21
1.1.1	Proprietà delle Trasformate di Laplace	24
1.1.2	Trasformata di Laplace di derivate e funzioni periodiche	29
1.2	Antitrasformata di Laplace	36
1.2.1	Proprietà dell'Antitrasformata di Laplace	37
1.3	Scomposizione in Frazioni Parziali	46
1.4	Applicazioni delle trasformate di Laplace	54
2	Trasformate di Fourier	90
2.1	Introduzione	90
2.2	Serie di Fourier	90
2.2.1	Forma complessa della serie di Fourier	97
2.3	Trasformate finite di Fourier	98
2.3.1	Trasformate finite seno e coseno di Fourier	99

2.4 Risoluzione di equazioni alle derivate parziali 115

Capitolo 1

L'insieme dei numeri complessi

1.1 Definizione di numero complesso

I numeri complessi possono essere considerati come coppie ordinate di numeri reali per i quali le operazioni di addizione e moltiplicazione sono definite come segue. Se $z = (a, b)$ e $w = (c, d)$ allora

$$\begin{aligned}z + w &= (a + c, b + d) \\ zw &= (ac - bd, ad + bc).\end{aligned}$$

Con queste operazioni i numeri complessi soddisfano le stesse proprietà aritmetiche dei numeri reali (ovvero le proprietà associativa e commutativa). L'insieme dei numeri complessi munito delle operazioni di somma e prodotto è indicato con \mathbb{C} .

Il numero reale a viene identificato da $(a, 0)$ mentre il numero complesso $\iota = (0, 1)$ viene chiamato **unità immaginaria**. Osserviamo che il prodotto tra un numero reale a e l'unità immaginaria ha come risultato

$$(a, 0)(0, 1) = (0 - 0, a + 0) = (0, a).$$

Pertanto se $z = (a, b)$ è un numero complesso allora può essere espresso anche nel seguente modo

$$z = (a, b) = (a, 0) + (0, b) = (a, 0) + (0, 1)(b, 0) = a + \iota b$$

che risulta essere il modo più comune di rappresentazione dei numeri complessi. Osserviamo inoltre che

$$\iota^2 = (0, 1)(0, 1) = (-1, 0) = -1,$$

pertanto l'unità immaginaria può essere espressa anche come radice quadrata di -1 , $\iota = \sqrt{-1}$. Se $z = a + \iota b$ allora a e b sono detti rispettivamente **parte reale** e **parte immaginaria** di z e sono indicati con i simboli

$$a = \Re z \quad b = \Im z.$$

I numeri con parte reale nulla sono detti **immaginari puri** e si scrivono semplicemente ιb invece che $0 + \iota b$.

Due numeri complessi $a + \iota b$ e $c + \iota d$ sono uguali se e solo se $a = c$ e $b = d$. Il numero complesso $a + \iota b$ si può rappresentare con il punto di coordinate (a, b) nel piano \mathbb{R}^2 . Il piano cartesiano i cui i punti sono identificati con i numeri complessi si chiama **piano complesso** o **piano di Argand-Gauss**. Per esempio l'unità immaginaria si identifica con il punto $(0, 1)$, l'asse x con l'asse reale e l'asse y con l'asse immaginario.

1.1.1 Operazioni sui numeri complessi

Abbiamo visto come sono definite le operazioni di somma e prodotto tra numeri reali che possono essere giustificate anche nei seguenti modi:

$$(a + \iota b) + (c + \iota d) = (a + c) + \iota(b + d)$$

$$(a + \iota b)(c + \iota d) = (ac) + \iota(bc) + \iota(ad) + \iota^2(bd) = (ac - bd) + \iota(bc + ad)$$

in virtù della proprietà che $\iota^2 = -1$.

Osserviamo che, posto $z = a + \iota b$ e $0 = 0 + \iota 0$, risulta

$$z + 0 = (a + \iota b) + (0 + \iota 0) = a + \iota b = z$$

per cui 0 ha le stesse proprietà formali dell'insieme dei reali, ovvero di essere **elemento neutro** per la somma. Per ogni numero complesso $z = a + \iota b$ è possibile definire l'**opposto** come

$$-z = -a - \iota b$$

tale che $z + (-z) = 0$. La **differenza** tra due numeri complessi si definisce come la somma dell'opposto, infatti

$$(a + \iota b) - (c + \iota d) = (a + \iota b) + (-c - \iota d) = a - c + \iota(b - d).$$

È facile vedere dalla definizione di prodotto che il numero complesso $1 + \iota 0$ è elemento neutro per il prodotto. Inoltre se $z \neq 0$ si può definire il reciproco $1/z$ come il numero $x + \iota y$ tale che

$$z \cdot \frac{1}{z} = 1.$$

Deve essere

$$(a + \iota b)(x + \iota y) = 1 \Rightarrow \begin{cases} ax - by = 1 \\ bx + ay = 0 \end{cases} \Rightarrow x = \frac{a}{a^2 + b^2}; y = \frac{-b}{a^2 + b^2}.$$

Dunque

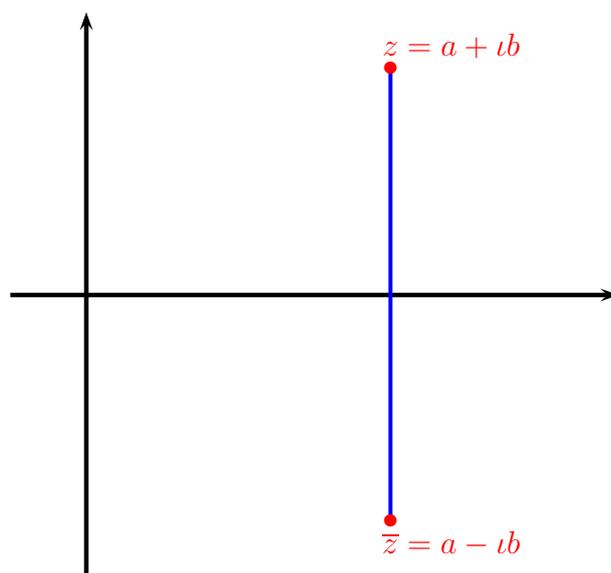
$$\frac{1}{z} = \frac{a}{a^2 + b^2} + \iota \frac{-b}{a^2 + b^2}.$$

In pratica $1/z$ può essere ottenuto così

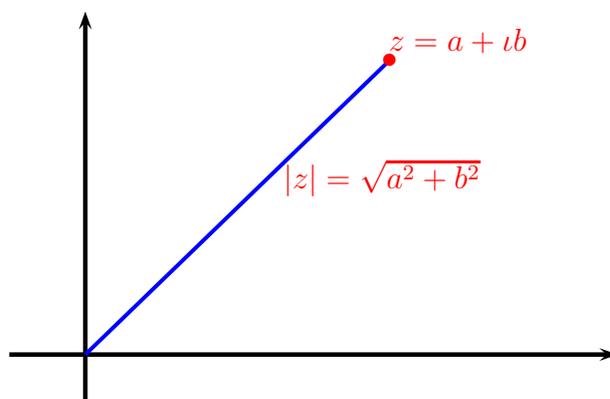
$$\frac{1}{z} = \frac{1}{a + \iota b} = \frac{a - \iota b}{(a + \iota b)(a - \iota b)} = \frac{a}{a^2 + b^2} - \iota \frac{b}{a^2 + b^2}.$$

1.1.2 Coniugato e modulo di un numero complesso

Assegnato un numero complesso $z = a + \iota b$ si definisce **coniugato** di z il numero $\bar{z} = a - \iota b$, e che si può indicare anche con z^* . Nel piano complesso il coniugato di $z = a + \iota b$ è rappresentato dal simmetrico $(a, -b)$ di (a, b) rispetto all'asse delle parti reali.



Nel piano complesso il **modulo** di $z = a + ib$ è la distanza del punto (a, b) dall'origine.

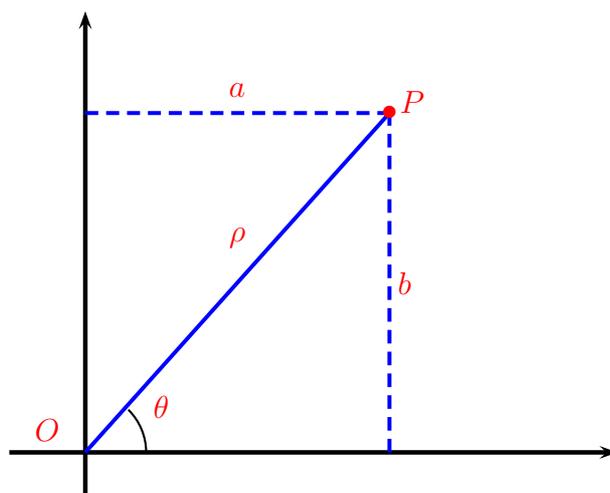


Il coniugato di z soddisfa le seguenti proprietà:

1. $\Re z = (z + z^*)/2$;
2. $\Im z = (z - z^*)/(2i)$;
3. $(z_1 + z_2)^* = z_1^* + z_2^*$;
4. $(z_1 z_2)^* = z_1^* z_2^*$.

1.1.3 Forma trigonometrica (o polare) di un numero complesso

Un numero complesso $z = a + ib$ può essere rappresentato geometricamente nel piano cartesiano \mathbb{R}^2 con il vettore di componenti (a, b) . Tale rappresentazione viene detta **forma trigonometrica** (o **polare**) ed è visualizzata nella seguente figura.



Consideriamo il numero complesso $z = a + ib$ e il vettore \vec{OP} che lo rappresenta. Il vettore \vec{OP} può essere rappresentato o attraverso le componenti a, b oppure assegnando la lunghezza ρ e l'angolo θ formato con l'asse reale positivo intendendo come positivi tutti gli angoli ottenuti mediante rotazione in senso antiorario dal semiasse positivo della parte reale sulla semiretta che contiene \vec{OP} . Il numero reale non negativo ρ indica il modulo di z mentre l'angolo θ si chiama **argomento** e si indica con $\arg(z)$. In definitiva z può essere scritto in questo modo

$$z = |z| (\cos(\arg(z)) + i \sin(\arg(z))).$$

Osservazione. La rappresentazione in forma trigonometrica di un numero complesso non fornisce una corrispondenza biunivoca tra la coppia $(|z|, \arg(z))$ e i punti del piano complesso. L'origine del piano complesso corrisponde infatti alle (infinite) coppie della forma $(0, \theta)$ indipendentemente dal valore di θ . Se assumiamo $|z| \neq 0$ notiamo che un punto del piano complesso individua sia la coppia $(|z|, \theta)$ che la coppia del tipo $(|z|, \theta + 2k\pi)$, pertanto si assume convenzionalmente che l'argomento di un numero complesso sia sempre

$$0 \leq \arg(z) < 2\pi.$$

Il modulo e l'argomento di un numero complesso soddisfano le seguenti proprietà:

1. $|z| \geq 0$ per ogni $z \in \mathbb{C}$ e $|z| = 0$ se e solo se $z = 0$;

2. $|z_1 z_2| = |z_1| |z_2|$ per ogni $z_1, z_2 \in \mathbb{C}$;
3. $|z_1 + z_2| \leq |z_1| + |z_2|$ per ogni $z_1, z_2 \in \mathbb{C}$.
4. $\arg(z_1 z_2) = \arg(z_1) + \arg(z_2)$ per ogni $z_1, z_2 \in \mathbb{C}$;
infatti, se

$$z_1 = |z_1| (\cos \theta + \iota \sin \theta), \quad z_2 = |z_2| (\cos \psi + \iota \sin \psi)$$

dove

$$\theta = \arg(z_1), \quad \psi = \arg(z_2)$$

calcolando il prodotto $z_1 z_2$, come da definizione, risulta

$$\begin{aligned} z_1 z_2 &= |z_1| |z_2| [(\cos \theta \cos \psi - \sin \theta \sin \psi) + \\ &\quad + \iota (\cos \theta \sin \psi + \sin \theta \cos \psi)] \\ &= |z_1| |z_2| [\cos(\theta + \psi) + \iota \sin(\theta + \psi)]. \end{aligned}$$

e quindi la tesi.

5. $\arg(z_1/z_2) = \arg(z_1) - \arg(z_2)$ per ogni $z_1, z_2 \in \mathbb{C}$.
6. $|z^*| = |z|$;
7. $|z|^2 = z z^*$;
8. $\arg(z^*) = -\arg(z)$.

Sfruttando le relazioni tra i lati e gli angoli dei triangoli rettangoli è facile dedurre le seguenti relazioni:

1. $a = \Re z = |z| \cos(\arg(z))$;
2. $b = \Im z = |z| \sin(\arg(z))$;
3. $\sin \theta = b/\rho$;
4. $\cos \theta = a/\rho$;
5. $\tan \theta = b/a$.

Esercizio 1.1.1 Calcolare la forma trigonometrica dei seguenti numeri complessi:

1. $z = -1 + \sqrt{3}i$

2. $z = 3 + 3i$

3. $z = 2i$

4. $z = \sqrt{3} + i$.

1. Calcoliamo modulo ed argomento sfruttando le formule descritte nei precedenti paragrafi:

$$|z| = \sqrt{1+3} = 2 \quad \theta = \arctan(-\sqrt{3}) = \frac{2}{3}\pi$$

$$z = 2 \left(\cos \frac{2}{3}\pi + i \sin \frac{2}{3}\pi \right)$$

2. Calcoliamo modulo ed argomento di z :

$$|z| = \sqrt{9+9} = 3\sqrt{2} \quad \theta = \arctan(1) = \frac{\pi}{4}$$

$$z = 3\sqrt{2} \left(\cos \frac{\pi}{4} + i \sin \frac{\pi}{4} \right)$$

3. Calcoliamo modulo ed argomento di z :

$$|z| = 2 \quad \theta = \frac{\pi}{2}$$

$$z = 2 \left(\cos \frac{\pi}{2} + i \sin \frac{\pi}{2} \right)$$

4. Calcoliamo modulo ed argomento di z :

$$|z| = \sqrt{3+1} = 2 \quad \theta = \arctan\left(\frac{1}{\sqrt{3}}\right) = \frac{\pi}{6}$$

$$z = 2 \left(\cos \frac{\pi}{6} + i \sin \frac{\pi}{6} \right).$$

1.2 Esponenziale complesso

Sia z un numero complesso non nullo scritto nella forma trigonometrica

$$z = |z|(\cos \theta + \iota \sin \theta).$$

Evidentemente il numero complesso $w = z/|z|$ ha modulo unitario. Dunque un qualunque numero complesso non nullo può essere espresso come prodotto di un numero reale positivo (il suo modulo) e un numero complesso di modulo 1,

$$z = |z|w, \quad |w| = 1.$$

Siano ora z_1 e z_2 due numeri complessi di modulo 1:

$$z_1 = \cos \theta + \iota \sin \theta \quad |z_1| = 1$$

$$z_2 = \cos \phi + \iota \sin \phi \quad |z_2| = 1.$$

Dalla definizione di prodotto si ha:

$$z_1 z_2 = \cos(\theta + \phi) + \iota \sin(\theta + \phi)$$

$$|z_1 z_2| = 1$$

$$\arg(z_1 z_2) = \arg(z_1) + \arg(z_2).$$

Notiamo che la moltiplicazione di z_1 e z_2 si traduce in una somma (quella degli argomenti) e in particolare per $\phi = -\theta$ si ha

$$z_1 z_2 = 1.$$

Questo comportamento è analogo a quello della funzione esponenziale reale. Infatti

$$e^a e^b = e^{a+b}, \quad e^a e^{-a} = 1.$$

Questa analogia formale suggerisce di introdurre una rappresentazione del numero complesso di modulo 1 che faccia intervenire l'esponenziale del suo argomento. Ovviamente non si tratta di esponenziali reali in quanto bisogna rappresentare numeri complessi. Queste considerazioni motivano, seppure in modo intuitivo, l'introduzione della **formula di Eulero**:

$$e^{\iota\theta} = \cos \theta + \iota \sin \theta$$

per la rappresentazione di numeri complessi di modulo 1. Se $z \in \mathbb{C}$ allora può essere rappresentato come

$$z = \rho e^{i\theta}$$

dove ρ rappresenta il modulo mentre θ è l'argomento di z .

1.3 Formula di De Moivre

Posto $z = \rho(\cos \theta + i \sin \theta)$ dalla formula del prodotto è facile dedurre che, per $n = 1, 2, \dots$:

$$z^n = \rho^n (\cos n\theta + i \sin n\theta).$$

Infatti per $n = 1$ la relazione è banalmente verificata. Assumendola vera per un certo n proviamola per $n + 1$.

$$\begin{aligned} z^{n+1} &= z^n \cdot z = z^n \rho (\cos \theta + i \sin \theta) \\ &= \rho^n (\cos n\theta + i \sin n\theta) \rho (\cos \theta + i \sin \theta) \\ &= \rho^{n+1} (\cos n\theta \cos \theta - \sin n\theta \sin \theta + i (\sin n\theta \cos \theta + \cos n\theta \sin \theta)) \\ &= \rho^{n+1} (\cos(n+1)\theta + i \sin(n+1)\theta). \end{aligned}$$

1.3.1 Radici n -esime di un numero complesso

Assegnato $w \in \mathbb{C}$ si vogliono determinare tutti i numeri $z \in \mathbb{C}$ tali che

$$z^n = w.$$

Tali numeri sono detti **radici n -esime di w** . Proviamo che ogni numero complesso ammette esattamente n radici distinte e diamo una formula per calcolarle. Posto

$$w = r(\cos \phi + i \sin \phi)$$

e

$$z = \rho(\cos \theta + i \sin \theta)$$

l'equazione $z^n = w$ si scrive

$$\rho^n (\cos n\theta + i \sin n\theta) = r(\cos \phi + i \sin \phi).$$

Ricordando che due numeri complessi sono uguali se hanno lo stesso modulo e argomenti che differiscono per un multiplo di 2π abbiamo

$$\rho^n = r$$

e

$$n\theta = \phi + 2k\pi$$

ricavando allora

$$\rho = \sqrt[n]{r}$$

e

$$\theta = \frac{\phi}{n} + \frac{2k\pi}{n}.$$

Quest'ultima relazione fornisce dei valori distinti di θ in corrispondenza di $k = 0, 1, 2, \dots, n-1$. La radice che si ottiene per $k = 0$ è detta **radice primitiva** o **fondamentale**. Per $k = n$ si trova

$$\theta = \frac{\phi}{n} + \frac{2n\pi}{n} = \frac{\phi}{n} + 2\pi$$

che coincide con la radice primitiva. Situazioni analoghe valgono per $k > n$ e $k < 0$. Le radici n -esime di un numero complesso sono dunque n e sono ottenute dalle relazioni:

$$\rho = \sqrt[n]{r}, \quad \theta = \frac{\phi}{n} + \frac{2k\pi}{n} \quad k = 0, 1, \dots, n-1.$$

I punti P_0, \dots, P_{n-1} corrispondenti alle radici n -esime di w si trovano tutti sulla medesima circonferenza di centro l'origine e raggio $\sqrt[n]{r}$ e sono i vertici di un poligono regolare a n lati.

Esempio 1.3.1 *Calcolare le radici quinte di 1.*

Applicando la formula si ha

$$\sqrt[5]{1} = \cos\left(\frac{2k\pi}{5}\right) + \iota \sin\left(\frac{2k\pi}{5}\right) \quad k = 0, 1, 2, 3, 4.$$

Esercizio 1.3.1 *Calcolare il numero complesso $(1 + \iota)^8$.*

Per applicare la formula di De Moivre dobbiamo prima rappresentare il numero in forma trigonometrica. In questo caso modulo e argomento sono

$$\rho = |1 + \iota| = \sqrt{2}, \quad \theta = \frac{\pi}{4}$$

quindi

$$1 + \iota = \sqrt{2} \left(\cos \frac{\pi}{4} + \iota \sin \frac{\pi}{4} \right).$$

Pertanto applicando la formula di De Moivre

$$(1 + \iota)^8 = (\sqrt{2})^8 \left(\cos \frac{8\pi}{4} + \iota \sin \frac{8\pi}{4} \right) = 16 (\cos 2\pi + \iota \sin 2\pi).$$

Esercizio 1.3.2 *Calcolare le radici quarte di $z = \iota$.*

Il numero $z = \iota$ ha modulo unitario ed argomento pari a $\theta = \pi/2$. L'argomento della radice w_k è pertanto

$$\arg(w_k) = \frac{1}{4} \left(\frac{\pi}{2} + 2k\pi \right) = \frac{(4k+1)\pi}{8}$$

mentre il modulo è 1. Le quattro radici sono

$$w_0 = \cos \frac{\pi}{8} + \iota \sin \frac{\pi}{8}$$

$$w_1 = \cos \frac{5\pi}{8} + \iota \sin \frac{5\pi}{8}$$

$$w_2 = \cos \frac{9\pi}{8} + \iota \sin \frac{9\pi}{8}$$

$$w_3 = \cos \frac{13\pi}{8} + \iota \sin \frac{13\pi}{8}$$

Esercizio 1.3.3 *Calcolare le radici cubiche di $z = 1 + \iota$.*

Il numero $z = 1 + \iota$ ha modulo $\sqrt{2}$ ed argomento pari a $\theta = \pi/4$. L'argomento della radice w_k è pertanto

$$\arg(w_k) = \frac{1}{3} \left(\frac{\pi}{4} + 2k\pi \right) = \frac{(8k+1)\pi}{12}$$

mentre il modulo è $\sqrt[6]{2}$. Le tre radici sono

$$\begin{aligned} w_0 &= \sqrt[6]{2} \left(\cos \frac{\pi}{12} + \iota \sin \frac{\pi}{12} \right) \\ w_1 &= \sqrt[6]{2} \left(\cos \frac{9\pi}{12} + \iota \sin \frac{9\pi}{12} \right) \\ w_2 &= \sqrt[6]{2} \left(\cos \frac{17\pi}{12} + \iota \sin \frac{17\pi}{12} \right) \end{aligned}$$

1.4 Esponenziale complesso e altre funzioni di variabile complessa

Sia ora z un generico numero complesso espresso nella forma $z = x + \iota y$. Considerando l'analogia formale con gli esponenziali reali imponiamo che l'esponenziale di una somma sia il prodotto degli esponenziali, cioè

$$e^z = e^{x+\iota y} = e^x e^{\iota y}.$$

Questa relazione, insieme alla formula di Eulero, pone la seguente definizione di **esponenziale di un numero complesso**:

$$e^z = e^{x+\iota y} = e^x (\cos y + \iota \sin y). \quad (1.1)$$

Da questa si deducono le seguenti proprietà:

1. $\Re e^z = e^x \cos y$;
2. $\Im e^z = e^x \sin y$;
3. $|e^z| = e^x$;
4. $\arg(e^z) = y$.

Utilizzando la (1.1) è facile provare che per l'esponenziale complesso valgono le stesse regole dell'esponenziale reale:

1. $e^{z+w} = e^z e^w$, per ogni $z, w \in \mathbb{C}$;
2. $(e^z)^w = e^{zw}$.

Non è possibile estendere al campo complesso la proprietà di stretta positività di cui gode l'esponenziale reale, però è possibile provare che

$$e^z \neq 0 \quad \forall z \in \mathbb{C}.$$

Infatti se esiste un numero complesso $z_0 = x_0 + iy_0$ tale che $e^{z_0} = 0$ dovrebbe essere

$$\begin{cases} e^{x_0} \cos y_0 = 0 \\ e^{x_0} \sin y_0 = 0 \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} \cos y_0 = 0 \\ \sin y_0 = 0 \end{cases}$$

e ciò è assurdo. La definizione di esponenziale complesso ha però una conseguenza imprevedibile se si considera l'analogia con la funzione esponenziale reale. Infatti per qualunque $k \in \mathbb{Z}$ si ha

$$\begin{aligned} e^{z+2k\pi i} &= e^{x+iy+2k\pi i} = e^{x+i(y+2k\pi)} \\ &= e^x(\cos(y+2k\pi) + i \sin(y+2k\pi)) \\ &= e^x(\cos y + i \sin y) = e^z \end{aligned}$$

cioè la funzione esponenziale complessa è periodica di periodo $2\pi i$.

Alcune proprietà di modulo e argomento

La forma esponenziale complessa permette un'agevole dimostrazione di alcune proprietà del modulo e dell'argomento di un numero complesso che abbiamo già riportato in precedenza. Se

$$z_1 = \rho_1 e^{i\theta_1} \quad \text{e} \quad z_2 = \rho_2 e^{i\theta_2}$$

allora

$$z_1 z_2 = \rho_1 e^{i\theta_1} \rho_2 e^{i\theta_2} = \rho_1 \rho_2 e^{i(\theta_1 + \theta_2)}$$

e dunque

$$|z_1 z_2| = |z_1| |z_2| \quad \text{e} \quad \arg(z_1 z_2) = \arg(z_1) + \arg(z_2).$$

Analogamente

$$\frac{z_1}{z_2} = \frac{\rho_1 e^{i\theta_1}}{\rho_2 e^{i\theta_2}} = \frac{\rho_1}{\rho_2} e^{i(\theta_1 - \theta_2)}$$

da cui

$$\left| \frac{z_1}{z_2} \right| = \frac{\rho_1}{\rho_2}, \quad \text{e} \quad \arg(z_1/z_2) = \arg(z_1) - \arg(z_2).$$

In particolare

$$|z_1 e^{i\alpha}| = |z_1|$$

e

$$\arg(z_1 e^{i\alpha}) = \arg(z_1) + \alpha \quad (1.2)$$

dunque la moltiplicazione di un numero complesso per l'esponenziale di un immaginario puro provoca una rotazione. Inoltre

$$|z_1 i| = |z_1 e^{i\pi/2}| = |z_1|$$

e

$$\arg(z_1 i) = \arg(z_1) + \frac{\pi}{2}$$

ovvero la moltiplicazione di un numero complesso per l'unità immaginaria provoca una rotazione di $\pi/2$.

Esempio 1.4.1 *Calcolare modulo e argomento del numero complesso*

$$z = \frac{1}{1 + i\sqrt{3}} e^{i\pi/2}.$$

Sfruttando la proprietà (1.2) abbiamo

$$\arg(z) = \arg\left(\frac{1}{1 + i\sqrt{3}}\right) + \frac{\pi}{2}$$

$$\begin{aligned} \arg\left(\frac{1}{1 + i\sqrt{3}}\right) &= \arg\left(\frac{1 - i\sqrt{3}}{4}\right) \\ &= \arctan\left(\frac{-\sqrt{3} \cdot 4}{4}\right) = -\arctan(\sqrt{3}) = -\frac{\pi}{3}. \end{aligned}$$

Dunque

$$\arg(z) = -\frac{\pi}{3} + \frac{\pi}{2} = \frac{\pi}{6}.$$

Inoltre

$$|z| = \left| \frac{1}{1 + i\sqrt{3}} \right| = \left| \frac{1}{4} - \frac{i\sqrt{3}}{4} \right| = \frac{1}{2}.$$

1.4.1 Seni e coseni complessi

Fissato $\alpha \in \mathbb{R}$ dalla formula di Eulero si ha:

$$e^{i\alpha} = \cos \alpha + i \sin \alpha$$

e

$$e^{-i\alpha} = \cos \alpha - i \sin \alpha.$$

Sommando e sottraendo queste due relazioni si ottengono rispettivamente:

$$\cos \alpha = \frac{e^{i\alpha} + e^{-i\alpha}}{2}$$

e

$$\sin \alpha = \frac{e^{i\alpha} - e^{-i\alpha}}{2i}.$$

Poichè abbiamo dato significato all'esponenziale anche nel caso in cui α sia complesso possiamo facilmente estendere la definizione di seno e coseno a tutto il campo complesso nel seguente modo. Per ogni $z \in \mathbb{C}$:

$$\cos z = \frac{e^{iz} + e^{-iz}}{2}$$

e

$$\sin z = \frac{e^{iz} - e^{-iz}}{2i}.$$

Con tali definizioni non è difficile provare che molte proprietà delle funzioni trigonometriche, quali ad esempio le formule di addizione e sottrazione e le formule di duplicazione, continuano a valere. Le funzioni seno e coseno così definite sono funzioni periodiche di periodo 2π . Infatti

$$\cos(z + 2k\pi) = \frac{e^{i(z+2k\pi)} + e^{-i(z+2k\pi)}}{2} = \frac{e^{iz} + e^{-iz}}{2} = \cos z.$$

Analoga dimostrazione vale per la funzione seno. Le funzioni seno e coseno complessi, a differenza di quelle reali, possono avere modulo maggiore di 1. Per esempio

$$\cos(2i) = \frac{e^{i(2i)} + e^{-i(2i)}}{2} = \frac{e^{-2} + e^2}{2} > 2.$$

1.4.2 Seni e coseni iperbolici complessi

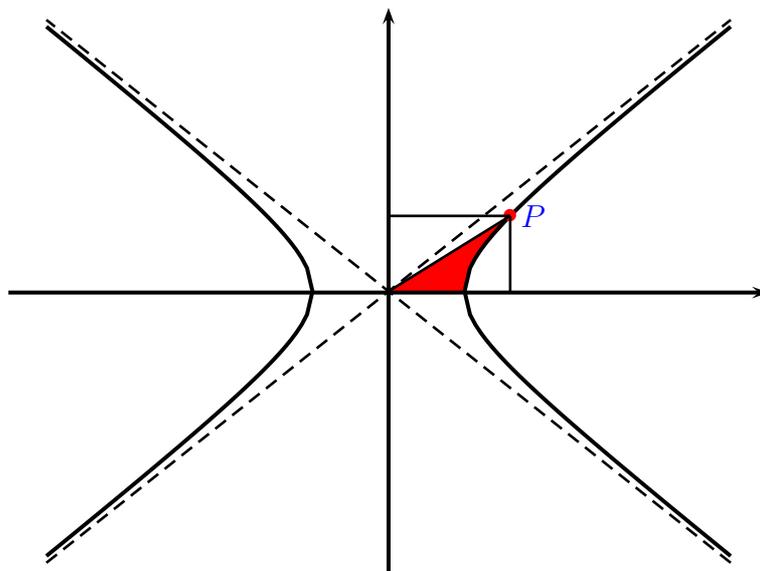
Le funzioni trigonometriche iperboliche sono definite usando l'iperbole equilatera centrata nell'origine con coefficienti $a = b = 1$, e avente pertanto equazione

$$x^2 - y^2 = 1.$$

Gli asintoti coincidono con le rette bisettrici dei quadranti. Per definire le funzioni trigonometriche iperboliche si utilizza esclusivamente il ramo a destra di equazioni

$$y = \pm\sqrt{x^2 - 1}, \quad x \geq 1.$$

Dato un numero reale positivo t , sia P il punto del ramo superiore della curva che individua il settore iperbolico di area $A = t/2$, evidenziato in rosso nella seguente figura.



Si definiscono **coseno iperbolico**, $\cosh t$, e **seno iperbolico**, $\sinh t$, rispettivamente l'ascissa e l'ordinata del punto P . Considerando che si può considerare negativa l'area se il punto P ha ordinata negativa allora è possibile definire le funzioni trigonometriche iperboliche anche per valori negativi di t . È possibile comunque derivare espressioni analitiche per il seno ed il coseno iperbolico (appena definiti per via geometrica) utilizzando altre funzioni note. Infatti fissato $t \in \mathbb{R}$ il seno ed il coseno iperbolico sono uguali alle seguenti

espressioni:

$$\cosh t = \frac{e^t + e^{-t}}{2} \quad \text{e} \quad \sinh t = \frac{e^t - e^{-t}}{2}.$$

È naturale allora estendere al campo complesso questa definizione, ponendo, per ogni $z \in \mathbb{C}$:

$$\cosh z = \frac{e^z + e^{-z}}{2} \quad \text{e} \quad \sinh z = \frac{e^z - e^{-z}}{2}.$$

Le funzioni appena definite risultano essere periodiche di periodo $2\pi i$. Infatti

$$\cosh(z + 2k\pi i) = \frac{e^{z+2k\pi i} + e^{-(z+2k\pi i)}}{2} = \frac{e^z + e^{-z}}{2} = \cosh z.$$

Tra funzioni iperboliche e funzioni circolari valgono le seguenti relazioni

$$\begin{aligned} 1) \quad \sin(i z) &= \frac{e^{i(i z)} - e^{-i(i z)}}{2i} = -i \frac{e^{-z} - e^z}{2} = i \sinh z \\ 2) \quad \cos(i z) &= \frac{e^{i(i z)} + e^{-i(i z)}}{2} = \frac{e^{-z} + e^z}{2} = \cosh z \\ 3) \quad \sinh(i z) &= \frac{e^{i z} - e^{-i z}}{2} = i \frac{e^{i z} - e^{-i z}}{2i} = i \sin z \\ 4) \quad \cosh(i z) &= \frac{e^{i z} + e^{-i z}}{2} = \cos z. \end{aligned}$$

Gli zeri delle funzioni iperboliche

Vogliamo determinare ora i valori $z \in \mathbb{C}$ che annullano le funzioni iperboliche.

$$\sinh z = 0 \Leftrightarrow e^z - e^{-z} = 0 \Leftrightarrow e^{2z} = 1 \Leftrightarrow e^{2z} = e^{i 2k\pi} \Rightarrow z = k\pi i.$$

Analogamente

$$\begin{aligned} \cosh z = 0 &\Leftrightarrow e^z + e^{-z} = 0 \Leftrightarrow e^{2z} = -1 \Leftrightarrow \\ &\Leftrightarrow e^{2z} = e^{i(\pi + 2k\pi)} \Rightarrow z = i \frac{\pi}{2} + k\pi i. \end{aligned}$$

Osservazione. Se \tilde{z} è un numero complesso tale che $\sinh \tilde{z} = 0$ allora dalla proprietà 1) vista precedentemente deve essere

$$\iota \sin(\iota \tilde{z}) = 0 \Leftrightarrow \sin(\iota \tilde{z}) = 0$$

e ciò implica che $\iota \tilde{z}$ è zero della funzione seno. Dunque dalla definizione

$$\sin(z) = 0 \Rightarrow z = k\pi$$

infatti la funzione seno è una funzione dispari. Inoltre se \tilde{z} è un numero complesso tale che $\cosh \tilde{z} = 0$ allora dalla proprietà 2) deve essere

$$\cos(\iota \tilde{z}) = 0 \Rightarrow \cos(-\iota \tilde{z}) = 0$$

e dunque gli zeri sono

$$z = \frac{\pi}{2} + k\pi$$

infatti la funzione coseno è pari.

1.4.3 Logaritmo di un numero complesso

Per $r > 0$ e $\alpha \in \mathbb{R}$ sappiamo che la funzione logaritmo (reale) ha la seguente proprietà:

$$\log r e^\alpha = \log r + \log e^\alpha = \log r + \alpha \log e = \log r + \alpha.$$

Definiamo con abuso di notazione il logaritmo complesso in modo che questa proprietà venga conservata. Poniamo infatti per $z \neq 0$:

$$\log z = \log(|z|e^{i(\theta+2k\pi)}) = \log |z| + i \arg(z) + i2k\pi; \quad k \in \mathbb{Z}.$$

Si noti che la funzione logaritmo così definita è una funzione ad infiniti valori.

Esponenziale con base complessa

L'esponenziale complesso si definisce a partire dai logaritmi complessi. Per $z, w \in \mathbb{C}$ si pone:

$$z^w = e^{w \log z} = e^{w(\log |z| + i \arg(z) + i2k\pi)} \quad k \in \mathbb{Z}.$$

Per esempio

$$\begin{aligned} \iota^\iota &= e^{\iota \log \iota} = e^{\iota(\log |\iota| + i \arg(\iota) + i2k\pi)} \\ &= e^{\iota(\pi/2 + i2k\pi)} = e^{-\pi/2 - 2k\pi}. \end{aligned}$$

Capitolo 1

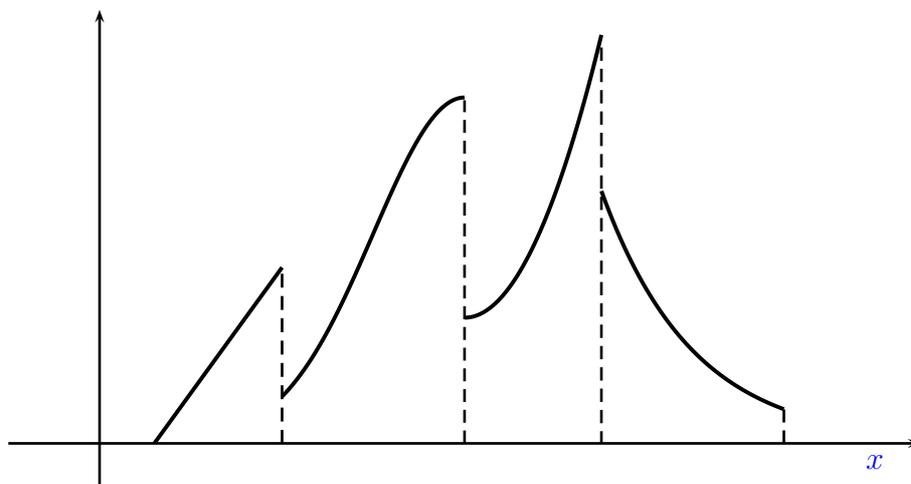
La Trasformata di Laplace

1.1 Introduzione

Le equazioni differenziali ordinarie e le equazioni alle derivate parziali descrivono in modo molto accurato una grande quantità di fenomeni naturali in diversi campi delle scienze applicate. Uno strumento molto potente per risolvere questi problemi è la trasformata di Laplace che trasforma appunto il problema differenziale in un'espressione algebrica elementare. In questo capitolo sarà descritto appunto tale strumento e la sua applicazione ad alcuni di tali problemi differenziali.

Definizione 1.1.1 *Una funzione $F(t)$ è detta **generalmente continua** nell'intervallo $[a, b]$ se questo può essere suddiviso in un numero finito di intervalli in ciascuno dei quali la funzione è continua ed ammette limite destro e sinistro finiti.*

Un esempio di funzione generalmente continua è illustrata nella seguente figura.



Una funzione generalmente continua può presentare, come unico tipo di discontinuità, dei salti, ovvero punti in cui i limiti destro e sinistro esistono, sono finiti ma diversi. Una funzione generalmente continua nell'intervallo finito $[a, b]$ è sicuramente integrabile.

Definizione 1.1.2 Una funzione $F(t)$ ha *ordine esponenziale* α se esistono due costanti $\alpha, M \in \mathbb{R}$, con $M > 0$, tali che per qualche $t_0 \geq 0$ risulta

$$|F(t)| < Me^{\alpha t}, \quad \text{per ogni } t \geq t_0.$$

Per esempio la funzione $F(t) = e^{at}$ ha ovviamente ordine esponenziale a , mentre

$$F(t) = t^n, \quad n > 0$$

ha ordine α , $\alpha > 0$, per ogni $n \in \mathbb{N}$. Infatti

$$e^{\alpha t} = 1 + \alpha t + \frac{\alpha^2 t^2}{2} + \frac{\alpha^3 t^3}{6} + \cdots + \frac{\alpha^n t^n}{n!} + \cdots > \frac{\alpha^n t^n}{n!}$$

quindi

$$t^n < \frac{n!}{\alpha^n} e^{\alpha t}$$

Le funzioni trigonometriche $\cos t$, $\sin t$ sono limitate quindi hanno ordine esponenziale 0, mentre $F(t) = e^{-t}$ ha ordine esponenziale -1 . La funzione $F(t) = e^{t^3}$ non è di ordine esponenziale. Infatti

$$|e^{-\alpha t} e^{t^3}| = e^{t^3 - \alpha t}$$

e questa quantità può essere resa maggiore di qualunque quantità assegnata, facendo crescere opportunamente t .

Definizione 1.1.3 Sia $F(t)$ una funzione definita per $t > 0$. Si dice Trasformata di Laplace di $F(t)$, ed è indicata con $L[F(t)]$, la seguente

$$L[F(t)] = f(s) = \int_0^{+\infty} e^{-st} F(t) dt, \quad (1.1)$$

con s parametro reale.

La Trasformata di Laplace $L[F(t)]$ esiste se l'integrale in (1.1) esiste per qualche valore di s .

Vediamo ora le condizioni sufficienti per l'esistenza della trasformata di Laplace.

Teorema 1.1.1 Se la funzione $F(t)$ è generalmente continua per $t \in [0, t_0]$ e di ordine esponenziale α per $t > t_0$ allora la trasformata di Laplace

$$f(s) = L[F(t)] = \int_0^{+\infty} e^{-st} F(t) dt.$$

esiste per ogni $s > \alpha$.

Dimostrazione. Poichè $t_0 > 0$ abbiamo

$$\int_0^{+\infty} e^{-st} F(t) dt = \int_0^{t_0} e^{-st} F(t) dt + \int_{t_0}^{+\infty} e^{-st} F(t) dt.$$

Poichè $F(t)$ è generalmente continua su $[0, t_0]$ essa è integrabile nello stesso intervallo e dunque il primo integrale a secondo membro esiste ed è un numero finito. Per quanto concerne il secondo integrale, abbiamo:

$$\begin{aligned} \left| \int_{t_0}^{+\infty} e^{-st} F(t) dt \right| &\leq \int_{t_0}^{+\infty} |e^{-st} F(t)| dt = \int_{t_0}^{+\infty} e^{-st} |F(t)| dt \\ &\leq \int_{t_0}^{+\infty} e^{-st} M e^{\alpha t} dt \leq M \int_0^{+\infty} e^{(\alpha-s)t} dt \\ &= M \lim_{p \rightarrow \infty} \int_0^p e^{(\alpha-s)t} dt = \frac{M}{\alpha-s} \lim_{p \rightarrow \infty} [e^{(\alpha-s)t}]_0^p \\ &= \frac{M}{\alpha-s} \lim_{p \rightarrow \infty} [e^{(\alpha-s)p} - 1] = \frac{M}{s-\alpha} \end{aligned}$$

purchè $s > \alpha$ poichè in caso contrario l'integrale diverge. \square

1.1.1 Proprietà delle Trasformate di Laplace

Assumiamo che per una assegnata funzione $F(t)$ valgano le ipotesi del teorema 1.1.1 allora per la trasformata di Laplace sono valide le seguenti proprietà.

1. **Proprietà di linearità:**

$$L[c_1F_1(t) + c_2F_2(t)] = c_1L[F_1(t)] + c_2L[F_2(t)] \quad \forall c_1, c_2 \in \mathbb{R}, s > \alpha.$$

Dimostrazione.

$$\begin{aligned} L[c_1F_1(t) + c_2F_2(t)] &= \int_0^{+\infty} e^{-st}(c_1F_1(t) + c_2F_2(t))dt \\ &= c_1 \int_0^{+\infty} e^{-st}F_1(t)dt + c_2 \int_0^{+\infty} e^{-st}F_2(t)dt \\ &= c_1L[F_1(t)] + c_2L[F_2(t)]. \quad \square \end{aligned}$$

2. **I Proprietà di traslazione:**

posto

$$L[F(t)] = f(s)$$

si ha

$$L[e^{at}F(t)] = f(s - a), \quad \forall a \in \mathbb{R}, s > \alpha + a.$$

Dimostrazione.

$$\begin{aligned} L[e^{at}F(t)] &= \int_0^{+\infty} e^{-st}e^{at}F(t)dt = \int_0^{+\infty} e^{(a-s)t}F(t)dt \\ &= \int_0^{+\infty} e^{-(s-a)t}F(t)dt = f(s - a). \quad \square \end{aligned}$$

3. **II Proprietà di traslazione:**

posto

$$L[F(t)] = f(s)$$

e

$$G(t) = \begin{cases} F(t - a) & t \geq a \\ 0 & 0 \leq t < a \end{cases}$$

risulta

$$L[G(t)] = e^{-as}f(s), \quad s > \alpha.$$

Dimostrazione.

$$\begin{aligned} L[G(t)] &= \int_0^{+\infty} e^{-st}G(t)dt \\ &= \int_0^a e^{-st}G(t)dt + \int_a^{+\infty} e^{-st}G(t)dt \\ &= \int_0^a e^{-st}0dt + \int_a^{+\infty} e^{-st}F(t-a)dt \\ &= \int_a^{+\infty} e^{-st}F(t-a)dt = \int_0^{+\infty} e^{-s(u+a)}F(u)du \\ &= e^{-sa} \int_0^{+\infty} e^{-su}F(u)du = e^{-sa}f(s). \quad \square \end{aligned}$$

4. Proprietà del cambio di scala:

posto

$$L[F(t)] = f(s)$$

si ha

$$L[F(at)] = \frac{1}{a}f\left(\frac{s}{a}\right), \quad a > 0, \quad s > \alpha a.$$

Dimostrazione.

$$\begin{aligned} L[F(at)] &= \int_0^{+\infty} e^{-st}F(at)dt = \int_0^{+\infty} e^{-s\frac{u}{a}}\frac{F(u)}{a}du \\ &= \frac{1}{a} \int_0^{+\infty} e^{-\frac{s}{a}u}F(u)du = \frac{1}{a}f\left(\frac{s}{a}\right). \quad \square \end{aligned}$$

Vediamo ora le trasformate di Laplace di alcune funzioni fondamentali.

1.

$$L[1] = \frac{1}{s}, \quad s > 0.$$

Infatti

$$\begin{aligned} L[1] &= \int_0^{+\infty} e^{-st} dt = \lim_{p \rightarrow +\infty} \int_0^p e^{-st} dt \\ &= - \lim_{p \rightarrow +\infty} \frac{1}{s} \int_0^p (-s) e^{-st} dt \\ &= - \lim_{p \rightarrow +\infty} \frac{1}{s} [e^{-st}]_0^p = \frac{1}{s}, \quad s > 0; \end{aligned}$$

2.

$$L[t] = \frac{1}{s^2}, \quad s > 0.$$

Infatti

$$\begin{aligned} L[t] &= \int_0^{+\infty} e^{-st} t dt = \lim_{p \rightarrow +\infty} \int_0^p e^{-st} t dt \\ &= - \lim_{p \rightarrow +\infty} \frac{1}{s} \int_0^p (-s) t e^{-st} dt \\ &= - \frac{1}{s} \lim_{p \rightarrow +\infty} \int_0^p t \frac{d}{dt} (e^{-st}) dt \\ &= - \frac{1}{s} \lim_{p \rightarrow +\infty} \left\{ [te^{-st}]_0^p - \int_0^p e^{-st} dt \right\} \\ &= \lim_{p \rightarrow +\infty} \left[\frac{1}{s^2} - \frac{e^{-sp}}{s^2} - \frac{pe^{-sp}}{s} \right] = \frac{1}{s^2}, \quad s > 0; \end{aligned}$$

3. per ogni $a \in \mathbb{R}$

$$L[e^{at}] = \frac{1}{s-a}, \quad s > a. \quad (1.2)$$

Infatti basta osservare che $L[1] = 1/s$ ed applicare la I proprietà di traslazione;

4.

$$L[\sin at] = \frac{a}{s^2 + a^2}, \quad s > 0;$$

5.

$$L[\cos at] = \frac{s}{s^2 + a^2}, \quad s > 0.$$

Queste ultime due trasformate possono essere calcolate utilizzando la definizione di trasformata di Laplace, ma vediamo di trovare un modo alternativo.

Supponendo che la (1.2) sia vera anche per numeri complessi, possiamo scrivere

$$L[e^{\iota at}] = \frac{1}{s - \iota a} = \frac{s + \iota a}{s^2 + a^2} = \frac{s}{s^2 + a^2} + \iota \frac{a}{s^2 + a^2}. \quad (1.3)$$

Applicando la proprietà di linearità si ha

$$\begin{aligned} L[e^{\iota at}] &= L[\cos at + \iota \sin at] = L[\cos at] + \iota L[\sin at] \\ &= \frac{s}{s^2 + a^2} + \iota \frac{a}{s^2 + a^2} \end{aligned}$$

quindi

$$L[\sin at] = \frac{a}{s^2 + a^2}, \quad L[\cos at] = \frac{s}{s^2 + a^2}$$

6.

$$\begin{aligned} L[\sinh at] &= \frac{a}{s^2 - a^2}, \quad s > |a|; \\ L[\sinh at] &= L\left[\frac{e^{at} - e^{-at}}{2}\right] = \frac{1}{2}L[e^{at}] - \frac{1}{2}L[e^{-at}] \\ &= \frac{1}{2}\left[\frac{1}{s - a} - \frac{1}{s + a}\right] \\ &= \frac{a}{s^2 - a^2}, \quad s > |a|. \end{aligned}$$

7.

$$L[\cosh at] = \frac{s}{s^2 - a^2}, \quad s > |a|.$$

Analogamente al caso precedente, ricordando che

$$\cosh at = \frac{e^{at} + e^{-at}}{2}.$$

Vediamo ora alcuni esempi di applicazione delle altre proprietà della trasformata di Laplace.

Esempio 1.1.1

$$L[e^{-t} \cos 2t] = \frac{s+1}{s^2+2s+5}.$$

Ricordando che

$$L[\cos 2t] = \frac{s}{s^2+4}$$

ed applicando la prima proprietà di traslazione con $a = -1$ segue che

$$L[e^{-t} \cos 2t] = \frac{s+1}{(s+1)^2+4}.$$

Teorema 1.1.2 Se $L[F(t)] = f(s)$ allora

$$L[t^n F(t)] = (-1)^n \frac{d^n}{ds^n} f(s) = (-1)^n f^{(n)}(s), \quad s > \alpha.$$

Dimostrazione. Poniamo, al solito,

$$f(s) = \int_0^{+\infty} e^{-st} F(t) dt.$$

Procediamo per induzione: posto $n = 1$, risulta

$$\begin{aligned} \frac{df(s)}{ds} &= \frac{d}{ds} \int_0^{+\infty} e^{-st} F(t) dt = \int_0^{+\infty} \frac{\partial}{\partial s} e^{-st} F(t) dt \\ &= \int_0^{+\infty} (-t) e^{-st} F(t) dt = - \int_0^{+\infty} e^{-st} (tF(t)) dt = -L[tF(t)]. \end{aligned}$$

Dunque

$$L[tF(t)] = -f'(s)$$

e la tesi è vera.

Assumiamo vera la tesi per un fissato n

$$L[t^n F(t)] = (-1)^n \frac{d^n}{ds^n} f(s)$$

e dimostriamola per $n + 1$. Infatti

$$\begin{aligned} L[t^{n+1}F(t)] &= L[t(t^n F(t))] = -\frac{d}{ds}L[t^n F(t)] \\ &= -\frac{d}{ds}(-1)^n \frac{d^n}{ds^n} f(s) = (-1)^{n+1} \frac{d^{n+1}}{ds^{n+1}} f(s). \quad \square \end{aligned}$$

Esempio 1.1.2 *Un'applicazione del teorema appena dimostrato è la seguente*

$$L[t^n] = \frac{n!}{s^{n+1}}$$

Infatti

$$L[t^n] = L[t^n \cdot 1] = (-1)^n \frac{d^n}{ds^n} L[1] = (-1)^n \frac{d^n}{ds^n} \frac{1}{s}$$

da cui si ricava, per induzione, il risultato. Infatti per $n = 1$ risulta

$$L[t] = \frac{1}{s^2}$$

e per $n - 1$ l'ipotesi di induzione è:

$$L[t^{n-1}] = \frac{(n-1)!}{s^n}$$

Ora applicando il Teorema 1.1.2 risulta

$$\begin{aligned} L[t^n] &= L[t \cdot t^{n-1}] = -\frac{d}{ds} L[t^{n-1}] = -\frac{d}{ds} \frac{(n-1)!}{s^n} \\ &= -(-n) \frac{(n-1)!}{s^{n+1}} = \frac{n!}{s^{n+1}}. \end{aligned}$$

1.1.2 Trasformata di Laplace di derivate e funzioni periodiche

Teorema 1.1.3 *Sia $F(t)$ continua in $0 \leq t \leq t_0$, di ordine esponenziale α per $t > t_0$, ed $F'(t)$ generalmente continua in $0 \leq t \leq t_0$. Posto*

$$L[F(t)] = f(s)$$

si ha

$$L[F'(t)] = sf(s) - F(0) \quad s > \alpha.$$

Dimostrazione.

$$\begin{aligned}
 L[F'(t)] &= \int_0^{+\infty} e^{-st} F'(t) dt = \lim_{p \rightarrow +\infty} \int_0^p e^{-st} F'(t) dt \\
 &= \lim_{p \rightarrow +\infty} \left\{ [e^{-st} F(t)]_0^p + s \int_0^p e^{-st} F(t) dt \right\} \\
 &= \lim_{p \rightarrow +\infty} \left\{ e^{-sp} F(p) - F(0) + s \int_0^p e^{-st} F(t) dt \right\} \\
 &= \lim_{p \rightarrow +\infty} e^{-sp} F(p) + \lim_{p \rightarrow +\infty} \left(s \int_0^p e^{-st} F(t) dt - F(0) \right).
 \end{aligned}$$

Poichè $F(t)$ è di ordine esponenziale α risulta

$$e^{-sp} |F(p)| \leq e^{-sp} M e^{\alpha p} = \underbrace{M e^{-(s-\alpha)p}}_{p \rightarrow +\infty} \rightarrow 0$$

in quanto $s > \alpha$ quindi segue la tesi. \square

Osservazione 1. Se nelle ipotesi del precedente teorema $F(t)$ non è continua in $t = 0$ ma esiste il

$$\lim_{t \rightarrow 0^+} F(t) = F(0^+),$$

allora si può provare che

$$L[F'(t)] = s f(s) - F(0^+).$$

Osservazione 2. Se $F(t)$ non è continua in $t = a$, allora si può provare che

$$L[F'(t)] = s f(s) - F(0) - e^{-as} (F(a^+) - F(a^-))$$

dove $F(a^-)$ ed $F(a^+)$ rappresentano i limiti della funzione a sinistra e a destra della discontinuità rispettivamente.

Teorema 1.1.4 Sia $L[F(t)] = f(s)$. Se $F^{(k)}(t)$ è continua in $0 \leq t \leq t_0$ e di ordine esponenziale per $t > t_0$, per $k = 0, 1, \dots, n-1$, e $F^{(n)}(t)$ è generalmente continua in $0 \leq t \leq t_0$, allora

$$L[F^{(n)}(t)] = s^n f(s) - \sum_{j=1}^n s^{n-j} F^{(j-1)}(0).$$

Dimostrazione. (Per induzione). Per $n = 1$ la tesi è una diretta conseguenza del Teorema 1.1.3. Supponiamo vera la tesi per k

$$L[F^{(k)}(t)] = s^k f(s) - \sum_{j=1}^k s^{k-j} F^{(j-1)}(0)$$

e dimostriamola per $k + 1$. Infatti

$$\begin{aligned} L[F^{(k+1)}(t)] &= L\left[\frac{d}{dt}F^{(k)}(t)\right] = sL[F^{(k)}(t)] - F^{(k)}(0) \\ &= s\left\{s^k f(s) - \sum_{j=1}^k s^{k-j} F^{(j-1)}(0)\right\} - F^{(k)}(0) \\ &= s^{k+1} f(s) - \sum_{j=1}^k s^{k-j+1} F^{(j-1)}(0) - F^{(k)}(0) \\ &= s^{k+1} f(s) - \sum_{j=1}^{k+1} s^{k+1-j} F^{(j-1)}(0). \quad \square \end{aligned}$$

Teorema 1.1.5 *Sia $F(t)$ una funzione periodica di periodo $T > 0$, cioè $F(t + T) = F(t)$ per ogni t . Allora*

$$L[F(t)] = \frac{\int_0^T e^{-st} F(t) dt}{1 - e^{-sT}}$$

Dimostrazione.

$$\begin{aligned}
 L[F(t)] &= \int_0^{+\infty} e^{-st} F(t) dt = \int_0^T e^{-st} F(t) dt + \int_T^{2T} e^{-st} F(t) dt + \dots \\
 &= \sum_{k=0}^{+\infty} \int_{kT}^{(k+1)T} e^{-st} F(t) dt \quad (\text{posto } t = u + kT) \\
 &= \sum_{k=0}^{+\infty} \int_0^T e^{-s(u+kT)} F(u + kT) du \\
 &= \sum_{k=0}^{+\infty} e^{-skT} \int_0^T e^{-su} F(u) du = \frac{\int_0^T e^{-su} F(u) du}{1 - e^{-sT}}. \quad \square
 \end{aligned}$$

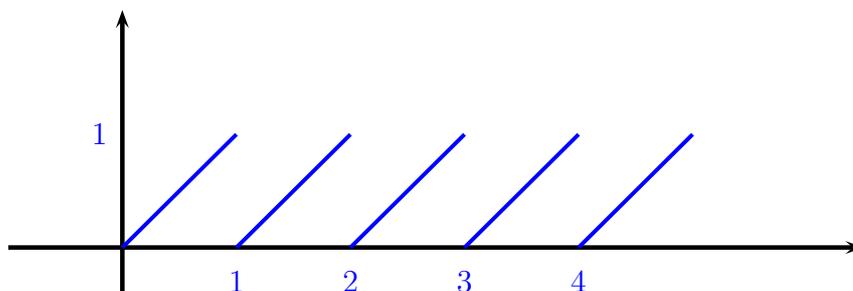
Supponiamo ora di dover calcolare la trasformata di Laplace della funzione parte decimale di t definita come

$$F(t) = t - [t], \quad t \geq 0,$$

dove

$$[t] = \max\{n \in \mathbb{N} \mid n \leq t\}$$

è la parte intera inferiore di t . La funzione ha il seguente grafico:



pertanto $F(t)$ è una funzione periodica di periodo $T = 1$.
Indicata con $f(s)$ la sua trasformata di Laplace risulta

$$\begin{aligned} L[F(t)] &= \frac{\int_0^1 e^{-st} F(t) dt}{1 - e^{-s}} = \frac{1}{1 - e^{-s}} \int_0^1 te^{-st} dt \\ &= \frac{1}{1 - e^{-s}} \left\{ \left[-\frac{te^{-st}}{s} \right]_0^1 + \frac{1}{s} \int_0^1 e^{-st} dt \right\} \\ &= \frac{1}{1 - e^{-s}} \left\{ -\frac{e^{-s}}{s} - \frac{1}{s^2} [e^{-st}]_0^1 \right\} \\ &= \frac{1}{1 - e^{-s}} \left\{ -\frac{e^{-s}}{s} + \frac{1 - e^{-s}}{s^2} \right\} \\ &= \frac{1}{s^2(1 - e^{-s})} [1 - e^{-s} - se^{-s}]. \end{aligned}$$

Proprietà asintotiche delle trasformate di Laplace

In questo paragrafo elenchiamo i principali teoremi che illustrano il comportamento delle trasformate di Laplace agli estremi del dominio di definizione (usualmente quando $s = 0$ oppure $s \rightarrow \infty$) e l'importante teorema del valore iniziale e del valore finale che invece evidenzia il legame tra il comportamento agli estremi del dominio tra $F(t)$ ed $f(s)$.

Teorema 1.1.6 (Enunciato) *Sia $F(t)$ una funzione che soddisfa le ipotesi del teorema 1.1.1 allora posto $L[F(t)] = f(s)$ risulta*

$$\lim_{s \rightarrow +\infty} f(s) = 0.$$

Teorema 1.1.7 (del Valore Iniziale e del Valore Finale) *Siano $F(t)$ ed $F'(t)$ funzioni continue in $0 \leq t \leq t_0$ e di ordine esponenziale per $t > t_0$. Allora se i limiti seguenti esistono si ha*

- 1) $\lim_{t \rightarrow 0} F(t) = \lim_{s \rightarrow +\infty} sf(s);$
- 2) $\lim_{t \rightarrow +\infty} F(t) = \lim_{s \rightarrow 0} sf(s).$

Dimostrazione. Dalla definizione di Trasformata di Laplace si ottiene

$$\begin{aligned} f(s) &= L[F(t)] = \int_0^{+\infty} e^{-st} F(t) dt \\ &= \lim_{p \rightarrow \infty} \left[-\frac{e^{-st} F(t)}{s} \right]_0^p + \frac{1}{s} \int_0^{+\infty} e^{-st} F'(t) dt \end{aligned}$$

da cui

$$f(s) = \frac{F(0)}{s} + \frac{1}{s} \int_0^{+\infty} e^{-st} F'(t) dt.$$

Moltiplicando per s e passando al limite per $s \rightarrow +\infty$ si ottiene

$$\begin{aligned} \lim_{s \rightarrow +\infty} s f(s) &= F(0) + \lim_{s \rightarrow +\infty} \int_0^{+\infty} e^{-st} F'(t) dt \\ &= F(0) + \int_0^{+\infty} F'(t) \left[\lim_{s \rightarrow +\infty} e^{-st} \right] dt = F(0). \end{aligned}$$

Passando invece al limite per $s \rightarrow 0$ si ottiene

$$\begin{aligned} \lim_{s \rightarrow 0} s f(s) &= F(0) + \lim_{s \rightarrow 0} \int_0^{+\infty} e^{-st} F'(t) dt \\ &= F(0) + \lim_{t \rightarrow +\infty} F(t) - F(0) = \lim_{t \rightarrow +\infty} F(t). \quad \square \end{aligned}$$

Trasformata di Laplace di integrali

Teorema 1.1.8 Sia $L[F(t)] = f(s)$, allora

$$L \left[\int_0^t F(u) du \right] = \frac{f(s)}{s}.$$

Dimostrazione. Poniamo

$$G(t) = \int_0^t F(u) du.$$

Osserviamo che $G'(t) = F(t)$ e $G(0) = 0$. Passando alla trasformata di Laplace di ambo i membri segue:

$$L[G'(t)] = sL[G(t)] - G(0) = sL[G(t)]$$

ma poichè

$$L[G'(t)] = L[F(t)] = f(s)$$

risulta

$$L\left[\int_0^t F(u)du\right] = \frac{f(s)}{s}. \quad \square$$

Esempio 1.1.3

$$L\left[\int_0^t \sin 2u du\right] = \frac{L[\sin 2t]}{s} = \frac{2}{s(s^2 + 4)}.$$

Divisione per t

Teorema 1.1.9 Sia $L[F(t)] = f(s)$. Se

$$\lim_{t \rightarrow 0} \frac{F(t)}{t}$$

esiste ed è finito allora

$$L\left[\frac{F(t)}{t}\right] = \int_s^{+\infty} f(u)du.$$

Dimostrazione. Sia

$$G(t) = \frac{F(t)}{t}$$

ovvero

$$F(t) = tG(t);$$

passando alle trasformate di Laplace dei due membri ed applicando il teorema 1.1.2 segue

$$L[F(t)] = L[tG(t)] = -\frac{d}{ds}L[G(t)].$$

Posto $g(s) = L[G(t)]$, abbiamo

$$f(s) = -\frac{d}{ds}g(s).$$

Integrando membro a membro tra s e p e utilizzando il teorema 1.1.6 segue:

$$\int_s^p f(u)du = -\int_s^p \frac{d}{du}g(u)du = g(s) - g(p).$$

Da quest'ultima passando al limite per $p \rightarrow +\infty$ segue la tesi. \square

Applicazione delle trasformate di Laplace al calcolo di integrali

Se $f(s) = L[F(t)]$ allora

$$f(s) = \int_0^{+\infty} e^{-st} F(t) dt$$

da cui

$$\lim_{s \rightarrow 0} f(s) = f(0) = \lim_{s \rightarrow 0} \int_0^{+\infty} e^{-st} F(t) dt = \int_0^{+\infty} F(t) dt.$$

Dunque

$$\int_0^{+\infty} F(t) dt = f(0)$$

(purchè gli integrali in oggetto siano convergenti).

1.2 Antitrasformata di Laplace

Definizione 1.2.1 Se $\mathcal{N}(t)$ è una funzione di t tale che, per ogni $t > 0$, si ha

$$\int_0^t \mathcal{N}(u) du = 0$$

allora \mathcal{N} si dice **Funzione Nulla**.

Esempio 1.2.1 La funzione:

$$\mathcal{N}(t) = \begin{cases} 1 & t = 1/2 \\ -1 & t = 1 \\ 0 & \text{altrimenti} \end{cases}$$

è una funzione nulla.

In generale ogni funzione che abbia valore nullo in tutti i punti, eccetto in un insieme numerabile, è una funzione nulla. Evidentemente

$$L[\mathcal{N}(t)] = 0.$$

Definizione 1.2.2 Se $L[F(t)] = f(s)$ è la trasformata di Laplace di $F(t)$ allora $F(t)$ si dice **Antitrasformata di Laplace** di $f(s)$ (oppure **Trasformata Inversa**) e si scrive

$$F(t) = L^{-1}[f(s)].$$

L^{-1} è detto **Operatore Trasformata Inversa di Laplace**.

Evidentemente poichè la trasformata di Laplace di una funzione nulla è 0 ne consegue che

$$L[F(t) + \mathcal{N}(t)] = L[F(t)] + L[\mathcal{N}(t)] = L[F(t)]$$

e perciò possiamo concludere che in generale due diverse funzioni possono ammettere la stessa trasformata di Laplace.

Se si escludono le funzioni nulle è però possibile stabilire un risultato di unicità, vale infatti il seguente teorema.

Teorema 1.2.1 (Teorema di Lerch) *Se una funzione continua $F(t)$ ammette trasformata di Laplace allora questa è unica.* \square

Nel seguito assumeremo sempre, salvo esplicita affermazione contraria, che siano soddisfatte le ipotesi del teorema di Lerch.

1.2.1 Proprietà dell'Antitrasformata di Laplace

1. **Proprietà di linearità:**

se $F_1(t)$ ed $F_2(t)$ sono le antitrasformate di Laplace di $f_1(s)$ ed $f_2(s)$, ovvero

$$F_1(t) = L^{-1}[f_1(s)], \quad F_2(t) = L^{-1}[f_2(s)],$$

rispettivamente, allora

$$L^{-1}[c_1 f_1(s) + c_2 f_2(s)] = c_1 L^{-1}[f_1(s)] + c_2 L^{-1}[f_2(s)], \quad \forall c_1, c_2 \in \mathbb{C}.$$

Dimostrazione. Se

$$L[c_1 F_1(t) + c_2 F_2(t)] = c_1 f_1(s) + c_2 f_2(s)$$

conseguentemente

$$c_1 F_1(t) + c_2 F_2(t) = L^{-1}[c_1 f_1(s) + c_2 f_2(s)];$$

ma, poichè $F_1(t) = L^{-1}[f_1(s)]$ e $F_2(t) = L^{-1}[f_2(s)]$ segue la tesi. \square

2. **I Proprietà di traslazione:**

posto

$$L^{-1}[f(s)] = F(t)$$

si ha

$$L^{-1}[f(s-a)] = e^{at}F(t).$$

Dimostrazione. Poichè

$$L[e^{at}F(t)] = f(s-a)$$

allora

$$L^{-1}[f(s-a)] = e^{at}F(t). \quad \square$$

In alternativa

$$\begin{aligned} f(s-a) &= \int_0^{+\infty} e^{-(s-a)t} F(t) dt \\ &= \int_0^{+\infty} e^{-st} e^{at} F(t) dt = L[e^{at}F(t)]. \end{aligned}$$

Dunque

$$L^{-1}[f(s-a)] = e^{at}F(t). \quad \square$$

3. II Proprietà di traslazione:

posto

$$L^{-1}[f(s)] = F(t)$$

si ha

$$L^{-1}[e^{-as}f(s)] = G(t) = \begin{cases} F(t-a) & t \geq a \\ 0 & t < a, \end{cases}$$

con $a > 0$.

Dimostrazione. Da

$$f(s) = \int_0^{+\infty} e^{-st} F(t) dt$$

si ha

$$\begin{aligned}
 e^{-sa}f(s) &= \int_0^{+\infty} e^{-s(t+a)}F(t)dt \\
 &= \int_a^{+\infty} e^{-su}F(u-a)du \\
 &= \int_0^a e^{-st}0 dt + \int_a^{+\infty} e^{-st}F(t-a)dt \\
 &= \int_0^{+\infty} e^{-st}G(t)dt. \quad \square
 \end{aligned}$$

4. **Proprietà del cambio di scala:**

se

$$L^{-1}[f(s)] = F(t),$$

e $k > 0$ allora

$$L^{-1}[f(ks)] = \frac{1}{k}F\left(\frac{t}{k}\right).$$

Dimostrazione. Per la proprietà del cambio di scala delle trasformate di Laplace si ha:

$$L[F(at)] = \frac{1}{a}f\left(\frac{s}{a}\right).$$

Posto $k = 1/a$ risulta pertanto

$$kf(ks) = L\left[F\left(\frac{t}{k}\right)\right],$$

pertanto

$$L^{-1}[f(ks)] = \frac{1}{k}F\left(\frac{t}{k}\right). \quad \square$$

5. **Antitrasformata di Laplace delle derivate:**

se

$$L^{-1}[f(s)] = F(t)$$

allora

$$L^{-1}[f^{(n)}(s)] = (-1)^n t^n F(t).$$

Dimostrazione. È una immediata conseguenza dell'analogia proprietà delle trasformate di Laplace. \square

6. **Antitrasformata di Laplace di integrali:**

se

$$L^{-1}[f(s)] = F(t),$$

allora

$$L^{-1}\left[\int_s^{+\infty} f(u)du\right] = \frac{F(t)}{t}.$$

Dimostrazione. È una immediata conseguenza dell'analogia proprietà delle trasformate di Laplace.

7. **Prodotto per s :**

se

$$L^{-1}[f(s)] = F(t),$$

e $F(0) = 0$, allora

$$L^{-1}[sf(s)] = F'(t).$$

Se $F(0) \neq 0$ allora

$$L^{-1}[sf(s) - F(0)] = F'(t),$$

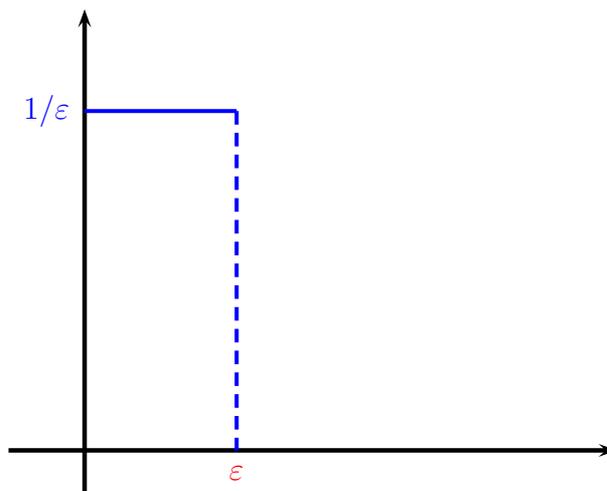
quindi

$$L^{-1}[sf(s)] = F'(t) + L^{-1}[F(0)].$$

Dobbiamo quindi determinare quale funzione ammette come trasformata una costante. Per questo definiamo la seguente funzione:

$$F_\varepsilon(t) = \begin{cases} 1/\varepsilon & 0 \leq t \leq \varepsilon \\ 0 & t > \varepsilon \end{cases}$$

dove $\varepsilon > 0$.



È chiaro che per $\varepsilon \rightarrow 0$ l'altezza del rettangolo cresce oltre ogni limite mentre la larghezza tende a 0, in modo tale però che l'area del rettangolo sia costantemente uguale a 1, cioè

$$\int_0^{+\infty} F_\varepsilon(t) dt = 1.$$

Calcoliamo la trasformata di Laplace di tale funzione.

$$\begin{aligned} L[F_\varepsilon(t)] &= \int_0^{+\infty} e^{-st} F_\varepsilon(t) dt \\ &= \int_0^\varepsilon \frac{e^{-st}}{\varepsilon} dt = \frac{1 - e^{-s\varepsilon}}{s\varepsilon}. \end{aligned}$$

Quando ε tende a zero, la funzione $F_\varepsilon(t)$ tende ad una funzione, che viene indicata con $\delta(t)$, chiamata **delta di Dirac** o **funzione impulsiva unitaria**. La trasformata di Laplace della funzione $\delta(t)$ si ottiene calcolando il limite, per ε che tende a zero, della trasformata di $F_\varepsilon(t)$:

$$L[\delta(t)] = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} L[F_\varepsilon(t)] = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1 - e^{-s\varepsilon}}{s\varepsilon} = 1.$$

Per ottenere l'ultimo passaggio è sufficiente applicare il Teorema di de L'Hopital. In definitiva

$$L^{-1}[sf(s)] = F'(t) + F(0)\delta(t) \quad (1.4)$$

La funzione $\delta(t)$ gode delle seguenti proprietà:

(i)

$$\int_0^{+\infty} \delta(t) dt = 1$$

(ii)

$$\int_0^{+\infty} \delta(t) G(t) dt = G(0)$$

per ogni funzione continua $G(t)$;

(iii)

$$\int_0^{+\infty} \delta(t - a) G(t) dt = G(a)$$

per ogni funzione continua $G(t)$ e per ogni $a > 0$;

(iv)

$$L[\delta(t - a)] = e^{-as};$$

8. **Divisione per s :**

se

$$L^{-1}[f(s)] = F(t),$$

allora

$$L^{-1}\left[\frac{f(s)}{s}\right] = \int_0^t F(u) du.$$

Dimostrazione. Basta tener conto dell'analoga proprietà delle trasformate di Laplace. \square

9. **Proprietà di Convoluzione:**

se

$$L^{-1}[f(s)] = F(t)$$

e

$$L^{-1}[g(s)] = G(t)$$

allora

$$L^{-1}[f(s)g(s)] = \int_0^t F(u)G(t-u) du = F * G.$$

$F * G$ è detta **Convoluzione** di F e G .

Dimostrazione. La tesi è dimostrata se si prova che

$$f(s)g(s) = L\left[\int_0^t F(u)G(t-u) du\right].$$

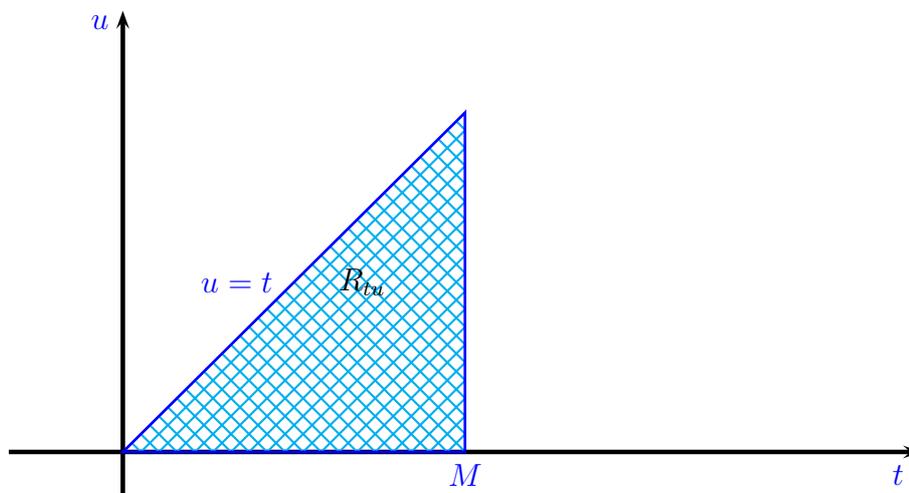
Allora

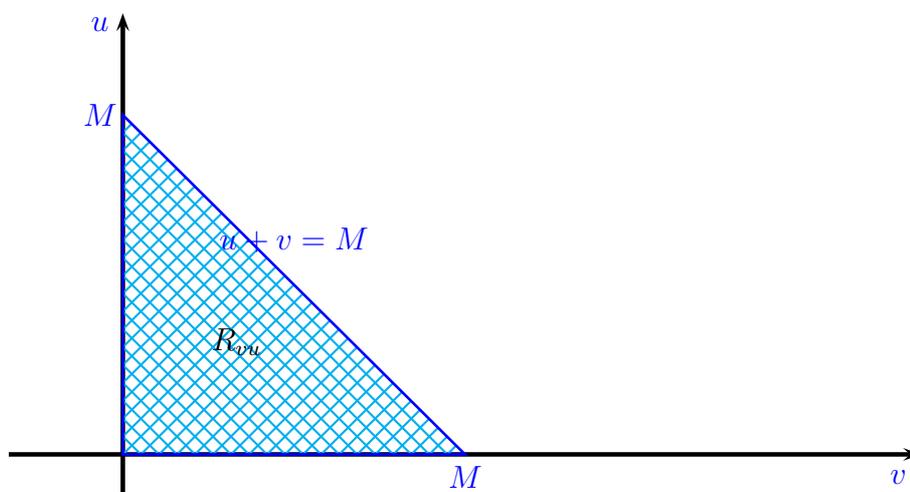
$$\begin{aligned} L \left[\int_0^t F(u)G(t-u)du \right] &= \int_0^{+\infty} e^{-st} \left(\int_0^t F(u)G(t-u)du \right) dt = \\ &= \lim_{M \rightarrow +\infty} \int_0^M e^{-st} \left(\int_0^t F(u)G(t-u)du \right) dt = \\ &= \lim_{M \rightarrow +\infty} S_M \end{aligned}$$

dove

$$\begin{aligned} S_M &= \int_0^M e^{-st} \left(\int_0^t F(u)G(t-u)du \right) dt = \\ &= \int \int_{R_{tu}} e^{-st} F(u)G(t-u)dudt. \end{aligned}$$

ed R_{tu} è la zona indicata in figura.





Consideriamo ora il seguente cambiamento di variabili

$$\begin{cases} v = t - u & t = t(v, u) = v + u \\ u = u & u = (v, u) = u. \end{cases}$$

Cosicché la regione R_{tu} è trasformata nella regione R_{vu} in figura. Per un noto teorema sul cambiamento di variabile negli integrali doppi si ha:

$$\begin{aligned} S_M &= \int \int_{R_{tu}} e^{-st} F(u) G(t - u) du dt \\ &= \int \int_{R_{vu}} e^{-s(u+v)} F(u) G(v) J(u, v) du dv. \end{aligned}$$

dove

$$J(u, v) = \begin{vmatrix} \frac{\partial t}{\partial v} & \frac{\partial t}{\partial u} \\ \frac{\partial u}{\partial v} & \frac{\partial u}{\partial u} \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} 1 & 1 \\ 0 & 1 \end{vmatrix} = 1$$

e quindi

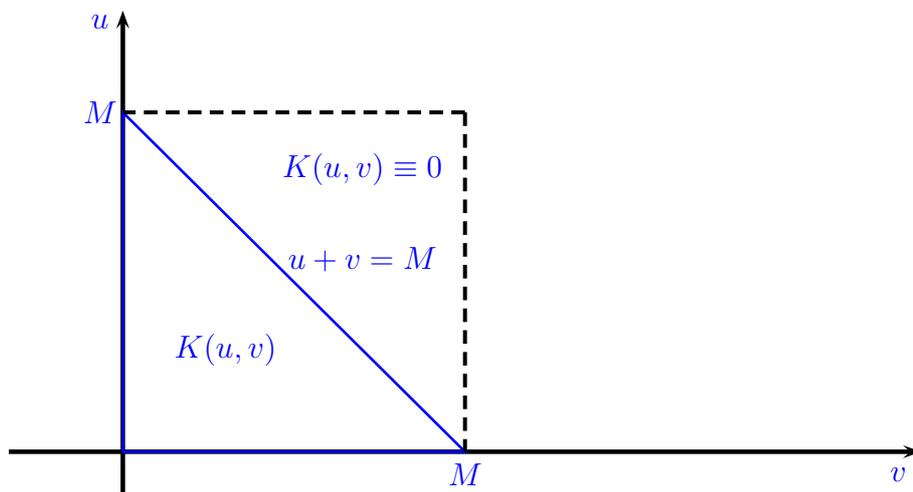
$$S_M = \int \int_{R_{vu}} e^{-s(u+v)} F(u) G(v) du dv.$$

Dunque

$$S_M = \int_{v=0}^M \int_{u=0}^{M-v} e^{-s(u+v)} F(u) G(v) du dv.$$

Definiamo ora la seguente funzione:

$$K(u, v) = \begin{cases} e^{-s(u+v)} F(u)G(v) & u + v \leq M \\ 0 & u + v > M, 0 \leq v \leq M. \end{cases}$$



In termini di questa funzione abbiamo

$$S_M = \int_{v=0}^M \int_{u=0}^M K(u, v) du dv.$$

Allora

$$\begin{aligned} \lim_{M \rightarrow +\infty} S_M &= \lim_{M \rightarrow +\infty} \int_{v=0}^M \int_{u=0}^M K(u, v) du dv \\ &= \lim_{M \rightarrow +\infty} \int_{v=0}^M \int_{u=0}^M e^{-s(u+v)} F(u)G(v) du dv \\ &= \lim_{M \rightarrow +\infty} \int_{u=0}^M e^{-su} F(u) du \int_{v=0}^M e^{-sv} G(v) dv \\ &= \left(\int_0^{+\infty} e^{-su} F(u) du \right) \left(\int_0^{+\infty} e^{-sv} G(v) dv \right) = f(s)g(s). \quad \square \end{aligned}$$

Si può dimostrare che il prodotto di convoluzione gode della proprietà associativa, commutativa e distributiva.

1.3 Scomposizione in Frazioni Parziali

Sia $f(s)$ una funzione razionale a coefficienti reali

$$f(s) = \frac{P(s)}{Q(s)} \quad (1.5)$$

tale che il grado del polinomio al denominatore sia maggiore di quello al numeratore. Il problema della **scomposizione in frazioni parziali** (detta anche in **fratti semplici**) consiste nello scrivere $f(s)$ come combinazione lineare di funzioni razionali (dette appunto **frazioni parziali**) del tipo

$$\frac{1}{s - \alpha_j}, \frac{1}{(s - \alpha_j)^2}, \dots, \frac{1}{(s - \alpha_j)^n}, \frac{As + B}{(s - \alpha)^2 + \beta^2}, \frac{C}{(s - \alpha)^2 + \beta^2}$$

determinando ovviamente i coefficienti della combinazione. Il motivo di tale necessità sta nel fatto che tali funzioni ammettono tutte un'antitrasformata calcolabile in modo immediato rispetto alla rappresentazione (1.5).

Definizione 1.3.1 *Sia $s = a$ un punto di discontinuità della funzione $f(s)$ (in generale funzione di variabile complessa). Se la funzione $f(s)$ può essere scritta come*

$$f(s) = \frac{\Phi(s)}{(s - a)^n}, \quad \Phi(a) \neq 0 \quad (1.6)$$

dove $\Phi(s)$ è continua in una regione che contiene $s = a$ ed n è un intero positivo, allora $z = a$ viene detto **polo di ordine n** .

Vedremo che la scomposizione in frazioni parziali dipende dai poli di $f(s)$.

I Caso: La funzione $f(s)$ ammette n poli reali distinti.

Questo significa che il polinomio $Q(s)$ ha grado n ed ammette n radici reali e distinte $\alpha_1, \dots, \alpha_n$, con $\alpha_i \neq \alpha_j$ se $i \neq j$. In questo caso la funzione ammette la seguente scomposizione in frazioni parziali:

$$f(s) = \frac{A_1}{s - \alpha_1} + \frac{A_2}{s - \alpha_2} + \dots + \frac{A_n}{s - \alpha_n} = \sum_{j=1}^n \frac{A_j}{s - \alpha_j}. \quad (1.7)$$

Per calcolare i coefficienti A_1, \dots, A_n ci sono diversi modi. Supponiamo sia

$$f(s) = \frac{3s^2 + s - 1}{s(s^2 - 1)}.$$

I poli della funzione sono $s = 0, s = \pm 1$, pertanto

$$\frac{3s^2 + s - 1}{s(s^2 - 1)} = \frac{A}{s} + \frac{B}{s - 1} + \frac{C}{s + 1}.$$

Si riducono le frazioni al medesimo denominatore e quindi si uguagliano i coefficienti dei numeratori ottenendo un sistema di equazioni algebriche lineari che, risolto, permette di determinare i coefficienti. Quindi

$$\frac{A(s^2 - 1) + Bs(s + 1) + Cs(s - 1)}{s(s^2 - 1)} = \frac{(A + B + C)s^2 + (B - C)s - A}{s(s^2 - 1)}$$

Applicando il principio di identità dei polinomi si deve risolvere il sistema lineare

$$\begin{cases} A + B + C = 3 \\ B - C = 1 \\ -A = -1 \end{cases} \quad \begin{cases} A = 1 \\ B + C = 2 \\ B - C = 1 \end{cases} \quad \begin{cases} A = 1 \\ B = 3/2 \\ C = 1/2 \end{cases}$$

Appare chiaro che la tecnica appena descritta potrebbe portare alla necessità di risolvere un sistema lineare di dimensioni elevate (proporzionali al numero di poli della funzione razionale) e pertanto **non dovrà essere utilizzata nella risoluzione degli esercizi**. Descriviamo ora un secondo metodo alternativo, più semplice, che evita la risoluzione di sistemi lineari e che viene detto **metodo (o tecnica) dei residui**.

Volendo calcolare il coefficiente A_k moltiplichiamo la relazione (1.7) per $s - \alpha_k$ ottenendo

$$f(s)(s - \alpha_k) = A_k + \sum_{j \neq k} A_j \frac{s - \alpha_k}{s - \alpha_j}.$$

Calcolando il limite per $s \rightarrow \alpha_k$ e considerando che tutti i poli α_j sono distinti si ottiene

$$A_k = \lim_{s \rightarrow \alpha_k} f(s)(s - \alpha_k).$$

Il valore A_k prende il nome di **residuo** della funzione $f(s)$ rispetto al polo α_j . Rappresenta il coefficiente dello sviluppo in frazioni parziali che moltiplica la funzione $(s - \alpha_k)^{-1}$, e solitamente si scrive:

$$A_k = R[f(s), \alpha_k].$$

Considerando l'esempio visto in precedenza

$$f(s) = \frac{3s^2 + s - 1}{s(s^2 - 1)} = \frac{A}{s} + \frac{B}{s - 1} + \frac{C}{s + 1}.$$

dove

$$\begin{aligned} A &= \lim_{s \rightarrow 0} s f(s) = \lim_{s \rightarrow 0} \frac{3s^2 + s - 1}{s^2 - 1} = 1 \\ B &= \lim_{s \rightarrow 1} (s - 1) f(s) = \lim_{s \rightarrow 1} \frac{3s^2 + s - 1}{s(s + 1)} = \frac{3}{2} \\ C &= \lim_{s \rightarrow -1} (s + 1) f(s) = \lim_{s \rightarrow -1} \frac{3s^2 + s - 1}{s(s - 1)} = \frac{1}{2}. \end{aligned}$$

Appare opportuno sottolineare che il residuo relativo ad un polo semplice non può essere nullo poichè in tal caso questo il punto sarebbe una singolarità eliminabile e non un polo, infatti sarebbe violata la condizione $\Phi(a) \neq 0$ nella (1.6) della definizione 1.3.1.

II Caso: La funzione $f(s)$ ammette un polo di ordine n .

Sia

$$f(s) = \frac{P(s)}{Q(s)}$$

ed assumiamo che $f(s)$ abbia un solo polo α di ordine n (ovvero $s = \alpha$ è radice del denominatore con molteplicità n). In questo caso $f(s)$ può essere scomposta nel seguente modo

$$f(s) = \frac{A_1}{s - \alpha} + \frac{A_2}{(s - \alpha)^2} + \cdots + \frac{A_n}{(s - \alpha)^n}. \quad (1.8)$$

In questo caso sappiamo solo che A_1 è il residuo del polo α rispetto alla funzione $f(s)$

$$A_1 = R[f(s), \alpha].$$

Moltiplicando per $(s - \alpha)$ si ottiene

$$(s - \alpha)f(s) = A_1 + \frac{A_2}{s - \alpha} + \cdots + \frac{A_n}{(s - \alpha)^{n-1}}$$

da cui segue

$$A_2 = R[(s - \alpha)f(s), \alpha]$$

e, in generale, la proprietà che

$$A_k = R [(s - \alpha)^{k-1} f(s), \alpha], \quad k = 1, \dots, n \quad (1.9)$$

che, però non fornisce un metodo pratico per calcolare tali costanti. Moltiplicando (1.8) per $(s - \alpha)^n$ si ottiene

$$(s - \alpha)^n f(s) = A_1(s - \alpha)^{n-1} + A_2(s - \alpha)^{n-2} + \dots + (s - \alpha)A_{n-1} + A_n, \quad (1.10)$$

da cui, calcolando il limite

$$A_n = \lim_{s \rightarrow \alpha} \{(s - \alpha)^n f(s)\}.$$

Derivando (1.10) si ottiene

$$\begin{aligned} \frac{d}{ds} \{(s - \alpha)^n f(s)\} &= A_1(n - 1)(s - \alpha)^{n-2} + (n - 2)A_2(s - \alpha)^{n-3} \\ &+ \dots + A_{n-1}, \end{aligned} \quad (1.11)$$

da cui, calcolando il limite

$$A_{n-1} = \lim_{s \rightarrow \alpha} \frac{d}{ds} \{(s - \alpha)^n f(s)\}.$$

Derivando la relazione (1.11) si ottiene

$$\begin{aligned} \frac{d^2}{ds^2} \{(s - \alpha)^n f(s)\} &= A_1(n - 1)(n - 2)(s - \alpha)^{n-3} + (n - 2)(n - 3)A_2(s - \alpha)^{n-4} \\ &+ \dots + 2A_{n-2}, \end{aligned} \quad (1.12)$$

da cui segue

$$A_{n-2} = \frac{1}{2} \lim_{s \rightarrow \alpha} \frac{d^2}{ds^2} \{(s - \alpha)^n f(s)\}$$

e via via fino a calcolare A_1 :

$$A_1 = \frac{1}{(n - 1)!} \lim_{s \rightarrow \alpha} \frac{d^{n-1}}{ds^{n-1}} \{(s - \alpha)^n f(s)\}. \quad (1.13)$$

La formula (1.13) fornisce quindi l'espressione generale del residuo di un polo di molteplicità n , quindi insieme alla relazione (1.9) consente di calcolare tutte le costanti A_k , $k = 1, \dots, n$.

Come esempio calcoliamo ora la scomposizione in frazioni parziali della funzione

$$f(s) = \frac{3s^3 - 2s^2 + s + 4}{(s-1)^4}.$$

Si ha

$$f(s) = \frac{A}{s-1} + \frac{B}{(s-1)^2} + \frac{C}{(s-1)^3} + \frac{D}{(s-1)^4}.$$

Quindi

$$\begin{aligned} A = R[f(s), 1] &= \frac{1}{3!} \lim_{s \rightarrow 1} \frac{d^3}{ds^3} (3s^3 - 2s^2 + s + 4) \\ &= \frac{1}{6} \lim_{s \rightarrow 1} \frac{d^2}{ds^2} (9s^2 - 4s + 1) \\ &= \frac{1}{6} \lim_{s \rightarrow 1} \frac{d}{ds} (18s - 4) = \frac{1}{6} \lim_{s \rightarrow 1} 18 = 3, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} B = R[(s-1)f(s), 1] &= \frac{1}{2!} \lim_{s \rightarrow 1} \frac{d^2}{ds^2} (3s^3 - 2s^2 + s + 4) \\ &= \frac{1}{2} \lim_{s \rightarrow 1} (18s - 4) = 7, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} C = R[(s-1)^2 f(s), 1] &= \lim_{s \rightarrow 1} \frac{d}{ds} (3s^3 - 2s^2 + s + 4) \\ &= \lim_{s \rightarrow 1} (9s^2 - 4s + 1) = 6, \end{aligned}$$

$$D = R[(s-1)^3 f(s), 1] = \lim_{s \rightarrow 1} (3s^3 - 2s^2 + s + 4) = 6.$$

In definitiva abbiamo

$$f(s) = \frac{3}{s-1} + \frac{7}{(s-1)^2} + \frac{6}{(s-1)^3} + \frac{6}{(s-1)^4}.$$

III Caso: La funzione ammette due poli complessi coniugati.

Il caso dei poli semplici complessi coniugati rientra evidentemente nel caso

più generale già visto per i poli semplici. Tuttavia una scomposizione ad hoc per questo caso può risultare molto utile. Prendiamo in considerazione una funzione razionale con una coppia di poli semplici complessi coniugati. L'estensione poi al caso di più poli semplici complessi coniugati è abbastanza immediata.

Sia

$$f(s) = \frac{P(s)}{Q(s)}$$

con $Q(s)$ avente una coppia di zeri semplici in $z_0 = \alpha + \iota\beta$ e $\bar{z}_0 = \alpha - \iota\beta$. Inoltre assumiamo che $P(s)$ e $Q(s)$ siano polinomi a coefficienti reali. Allora $f(s)$ ammette la seguente scomposizione:

$$f(s) = 2A \frac{s - \alpha}{(s - \alpha)^2 + \beta^2} - 2B \frac{\beta}{(s - \alpha)^2 + \beta^2} \quad (1.14)$$

$$A = \Re e (R[f(s), z_0]) \quad (1.15)$$

e

$$B = \Im m (R[f(s), z_0]) \quad (1.16)$$

ovvero

$$A + \iota B = R[f(s), z_0].$$

Dalla decomposizione di f per poli semplici possiamo scrivere

$$\begin{aligned} f(s) &= \frac{R[f(s), z_0]}{s - z_0} + \frac{R[f(s), \bar{z}_0]}{s - \bar{z}_0} = \\ &= \frac{R[f(s), z_0]}{s - z_0} + \frac{\overline{R[f(s), z_0]}}{s - \bar{z}_0}. \end{aligned}$$

Dimostriamo innanzitutto che

$$R[f(s), \bar{z}_0] = \overline{R[f(s), z_0]}.$$

Supponiamo che il polinomio $Q(s)$ possa essere scritto nella forma

$$Q(s) = (s - z_0)(s - \bar{z}_0),$$

ovvero che il coefficiente del termine di grado massimo sia pari a 1 e calcoliamo il residuo in z_0 :

$$\begin{aligned} R[f(s), z_0] &= \lim_{s \rightarrow z_0} (s - z_0)f(s) \\ &= \lim_{s \rightarrow z_0} \frac{P(s)}{s - \bar{z}_0} = \frac{P(z_0)}{z_0 - \bar{z}_0} \\ &= \frac{P(z_0)}{2\iota \Im m(z_0)}. \end{aligned}$$

Di conseguenza

$$\overline{R[f(s), z_0]} = \frac{\overline{P(z_0)}}{-2\iota \Im m(z_0)}.$$

Infatti se $z, w \in \mathbb{C}$ allora $(z/w)^* = z^*/w^*$. Posto

$$z = \rho e^{\iota\theta}, \quad w = \delta e^{\iota\phi}$$

risulta

$$\frac{z}{w} = \frac{\rho}{\delta} e^{\iota(\theta-\phi)} \Rightarrow \left(\frac{z}{w}\right)^* = \frac{\rho}{\delta} e^{\iota(\phi-\theta)} = \frac{\rho e^{-\iota\theta}}{\delta e^{-\iota\phi}} = \frac{z^*}{w^*}.$$

Calcoliamo ora il residuo in \bar{z}_0 :

$$\begin{aligned} R[f(s), \bar{z}_0] &= \lim_{s \rightarrow \bar{z}_0} (s - \bar{z}_0)f(s) \\ &= \lim_{s \rightarrow \bar{z}_0} \frac{P(s)}{s - z_0} = \frac{P(\bar{z}_0)}{\bar{z}_0 - z_0} \\ &= \frac{P(\bar{z}_0)}{-2\iota \Im m(z_0)}. \end{aligned}$$

Poichè $P(s)$ è un polinomio a coefficienti reali allora $P(\bar{z}_0) = \overline{P(z_0)}$ segue la tesi:

$$R[f(s), \bar{z}_0] = \overline{R[f(s), z_0]}.$$

Posto $A = \Re e(R[f(s), z_0])$ e $B = \Im m(R[f(s), z_0])$ abbiamo

$$\begin{aligned}
 f(s) &= \frac{A + \iota B}{(s - \alpha) - \iota\beta} + \frac{A - \iota B}{(s - \alpha) + \iota\beta} \\
 &= \frac{(A + \iota B)[(s - \alpha) + \iota\beta] + (A - \iota B)[(s - \alpha) - \iota\beta]}{(s - \alpha)^2 + \beta^2} \\
 &= \frac{A(s - \alpha) + \iota B(s - \alpha) + \iota A\beta - B\beta}{(s - \alpha)^2 + \beta^2} \\
 &\quad + \frac{A(s - \alpha) - \iota B(s - \alpha) - \iota A\beta - B\beta}{(s - \alpha)^2 + \beta^2} \\
 &= \frac{2A(s - \alpha)}{(s - \alpha)^2 + \beta^2} - \frac{2B\beta}{(s - \alpha)^2 + \beta^2}.
 \end{aligned}$$

Esempio 1.3.1 *Scomporre in frazioni parziali con il metodo dei residui la funzione*

$$f(s) = \frac{10s - 22}{s^2 + 4s + 13}.$$

Il denominatore della funzione assegnata presenta due zeri complessi coniugati nei punti

$$s_1 = -2 + 3\iota, \quad s_2 = -2 - 3\iota.$$

Calcoliamo ora il residuo nel polo s_1 :

$$\begin{aligned}
 R[f(s), s_1] &= \lim_{s \rightarrow s_1} (s - s_1)f(s) = \lim_{s \rightarrow -2+3\iota} \frac{10s - 22}{s + 2 + 3\iota} \\
 &= \left[\frac{10s - 22}{s + 2 + 3\iota} \right]_{s=-2+3\iota} = \frac{-20 + 30\iota - 22}{6\iota} \\
 &= \frac{-42 + 30\iota}{6\iota} = 5 + 7\iota.
 \end{aligned}$$

Quindi in questo caso risulta:

$$\begin{aligned}
 f(s) &= 2A \frac{(s + 2)}{(s + 2)^2 + 9} - 2B \frac{3}{(s + 2)^2 + 9} \\
 &= 10 \frac{(s + 2)}{(s + 2)^2 + 9} - 14 \frac{3}{(s + 2)^2 + 9}.
 \end{aligned}$$

Abbiamo visto i tre casi separatamente ma, come vedremo in seguito, quando una funzione presenta contemporaneamente poli di natura diversa allora la scomposizione in frazioni parziali è la somma dei contributi derivanti dalla scomposizione rispetto a ciascun polo. Per esempio la funzione

$$f(s) = \frac{5s + 1}{s^2(s - 1)(s^2 + 2s + 2)}$$

ammette la seguente scomposizione

$$f(s) = \frac{A}{s - 1} + \frac{B}{s} + \frac{C}{s^2} + \frac{2D(s + 1)}{(s + 1)^2 + 1} - \frac{2E}{(s + 1)^2 + 1}.$$

con

$$\begin{aligned} A &= R[f(s), 1] \\ B &= R[f(s), 0] \\ C &= R[sf(s), 0] \\ D + \iota E &= R[f(s), -1 + \iota]. \end{aligned}$$

1.4 Applicazioni delle trasformate di Laplace

Applicazione alle equazioni differenziali

Esempio 1.4.1 *Risolvere la seguente equazione differenziale applicando le trasformate di Laplace*

$$\begin{cases} Y''(t) + Y(t) = t \\ Y(0) = 1 \quad Y'(0) = -2. \end{cases}$$

Applichiamo la trasformata di Laplace all'equazione differenziale.

$$L[Y''(t) + Y(t)] = L[t],$$

posto $y(s) = L[Y(t)]$ risulta

$$s^2y(s) - sY(0) - Y'(0) + y(s) = \frac{1}{s^2}$$

$$(s^2 + 1)y(s) = \frac{1}{s^2} + s - 2 = \frac{s^3 - 2s^2 + 1}{s^2}$$

e, in definitiva:

$$y(s) = \frac{s^3 - 2s^2 + 1}{s^2(s^2 + 1)}.$$

La funzione ammette il polo doppio $s = 0$ e due poli complessi coniugati $s = \pm \iota$, pertanto la scomposizione in frazioni parziali è la seguente

$$y(s) = \frac{A}{s} + \frac{B}{s^2} + \frac{2Cs}{s^2 + 1} - \frac{2D}{s^2 + 1}$$

dove

$$\begin{aligned} A &= R[y(s), 0] = \lim_{s \rightarrow 0} \frac{d}{ds} \frac{s^3 - 2s^2 + 1}{s^2 + 1} \\ &= \lim_{s \rightarrow 0} \frac{(3s^2 - 4s)(s^2 + 1) - 2s(s^3 - 2s^2 + 1)}{(s^2 + 1)^2} = 0 \end{aligned}$$

$$B = R[sy(s), 0] = \lim_{s \rightarrow 0} \frac{s^3 - 2s^2 + 1}{s^2 + 1} = 1$$

$$C + \iota D = R[y(s), \iota] = \lim_{s \rightarrow \iota} \frac{s^3 - 2s^2 + 1}{s^2(s + \iota)} = \frac{-\iota + 3}{-2\iota} = \frac{1}{2} + \frac{3}{2}\iota$$

Quindi

$$y(s) = \frac{1}{s^2} + \frac{s}{s^2 + 1} - \frac{3}{s^2 + 1},$$

da cui, applicando l'antitrasformata di Laplace si ricava

$$Y(t) = L^{-1} \left[\frac{1}{s^2} + \frac{s}{s^2 + 1} - \frac{3}{s^2 + 1} \right] = t + \cos t - 3 \sin t.$$

Esempio 1.4.2 Risolvere la seguente equazione differenziale del terzo ordine applicando le trasformate di Laplace

$$Y'''(t) + Y''(t) - 5Y'(t) + 3Y(t) = e^t$$

con condizioni iniziali $Y(0) = Y'(0) = 0$, e $Y''(0) = 1$.

Applichiamo la trasformata di Laplace all'equazione differenziale.

$$L[Y'''(t)] + L[Y''(t)] - 5L[Y'(t)] + 3L[Y(t)] = L[e^t]$$

posto $y(s) = L[Y(t)]$ risulta

$$s^3y(s) - s^2Y(0) - sY'(0) - Y''(0) + s^2y(s) - sY(0) - Y''(0) - 5sy(s) + 5Y(0) + 3y(s) = \frac{1}{s-1}$$

da cui, sostituendo le condizioni iniziali

$$s^3y(s) - 1 + s^2y(s) - 5sy(s) + 3y(s) = \frac{1}{s-1}$$

e, in definitiva:

$$(s^3 + s^2 - 5s + 3)y(s) = 1 + \frac{1}{s-1} = \frac{s}{s-1}.$$

Risolvendo l'equazione algebrica si trova l'espressione di $y(s)$:

$$y(s) = \frac{s}{(s-1)(s^3 + s^2 - 5s + 3)}.$$

Il polinomio $s^3 + s^2 - 5s + 3$ ammette come radice sicuramente $s = 1$, pertanto calcolando il quoziente tra tale polinomio ed $s - 1$ si trova la seguente scomposizione

$$s^3 + s^2 - 5s + 3 = (s-1)(s^2 + 2s - 3) = (s-1)^2(s+3).$$

La funzione $y(s)$ ammette il polo triplo $s = 1$ ed il polo semplice $s = -3$, pertanto la sua scomposizione in frazioni parziali è la seguente

$$y(s) = \frac{A}{s-1} + \frac{B}{(s-1)^2} + \frac{C}{(s-1)^3} + \frac{D}{s+3}$$

dove

$$\begin{aligned} A &= R[y(s), 1] = \frac{1}{2} \lim_{s \rightarrow 1} \frac{d^2}{ds^2} \frac{s}{s+3} = \frac{1}{2} \lim_{s \rightarrow 1} \frac{d}{ds} \frac{s+3-s}{(s+3)^2} \\ &= \frac{1}{2} \lim_{s \rightarrow 1} \frac{d}{ds} \frac{3}{(s+3)^2} = \frac{1}{2} \lim_{s \rightarrow 1} \left[-\frac{6}{(s+3)^3} \right] = -\frac{6}{128} = -\frac{3}{64} \\ B &= R[(s-1)y(s), 1] = \lim_{s \rightarrow 1} \frac{d}{ds} \frac{s}{s+3} = \lim_{s \rightarrow 1} \frac{3}{(s+3)^2} = \frac{3}{16} \end{aligned}$$

$$C = R[(s-1)^2 y(s), 1] = \lim_{s \rightarrow 1} \frac{s}{s+3} = \frac{1}{4}.$$

$$D = R[y(s), -3] = \lim_{s \rightarrow -3} \frac{s}{(s-1)^3} = \frac{3}{64}.$$

Quindi

$$y(s) = -\frac{3}{64(s-1)} + \frac{3}{16(s-1)^2} + \frac{1}{4(s-1)^3} + \frac{3}{64(s+3)}$$

da cui, applicando l'antitrasformata di Laplace si ricava

$$\begin{aligned} Y(t) &= L^{-1} \left[-\frac{3}{64(s-1)} + \frac{3}{16(s-1)^2} + \frac{1}{4(s-1)^3} + \frac{3}{64(s+3)} \right] \\ &= -\frac{3}{64}e^t + \frac{3}{16}te^t + \frac{1}{8}t^2e^t + \frac{3}{64}e^{-3t}. \end{aligned}$$

Esempio 1.4.3 Risolvere la seguente equazione differenziale applicando le trasformate di Laplace

$$Y''(t) - 2Y'(t) + Y(t) = \sinh t$$

con condizioni iniziali $Y(0) = 1$ e $Y'(0) = 2$.

Applicando la trasformata di Laplace

$$L[Y''(t)] - 2L[Y'(t)] + L[Y(t)] = L[\sinh t]$$

e ponendo $y(s) = L[Y(t)]$ segue

$$s^2 y(s) - sY(0) - Y'(0) - 2sy(s) + 2Y(0) + y(s) = \frac{1}{s^2 - 1}$$

$$s^2 y(s) - s - 2 - 2sy(s) + 2 + y(s) = \frac{1}{s^2 - 1}$$

$$(s^2 - 2s + 1)y(s) = s + \frac{1}{s^2 - 1} = \frac{s^3 - s + 1}{s^2 - 1}$$

$$y(s) = \frac{s^3 - s + 1}{(s-1)^3(s+1)}.$$

La funzione ammette la seguente scomposizione in frazioni parziali

$$y(s) = \frac{A}{s+1} + \frac{B}{s-1} + \frac{C}{(s-1)^2} + \frac{D}{(s-1)^3}$$

dove

$$A = R[y(s), -1] = \lim_{s \rightarrow -1} \frac{s^3 - s + 1}{(s-1)^3} = -\frac{1}{8};$$

$$\begin{aligned} B &= R[y(s), 1] = \frac{1}{2} \lim_{s \rightarrow 1} \frac{d^2}{ds^2} \frac{s^3 - s + 1}{s+1} \\ &= \frac{1}{2} \lim_{s \rightarrow 1} \frac{d}{ds} \frac{(3s^2 - 1)(s+1) - (s^3 - s + 1)}{(s+1)^2} = \frac{1}{2} \lim_{s \rightarrow 1} \frac{d}{ds} \frac{2s^3 + 3s^2 - 2}{(s+1)^2} \\ &= \frac{1}{2} \lim_{s \rightarrow 1} \frac{(6s^2 + 6s)(s+1)^2 - 2(s+1)(2s^3 + 3s^2 - 2)}{(s+1)^4} \\ &= \frac{1}{2} \lim_{s \rightarrow 1} \frac{(6s^2 + 6s)(s+1) - 2(2s^3 + 3s^2 - 2)}{(s+1)^3} = \frac{1}{2} \frac{24 - 6}{8} = \frac{9}{8}. \end{aligned}$$

$$C = R[(s-1)y(s), 1] = \lim_{s \rightarrow 1} \frac{d}{ds} \frac{s^3 - s + 1}{s+1} = \lim_{s \rightarrow 1} \frac{2s^3 + 3s^2 - 2}{(s+1)^2} = \frac{3}{4}.$$

$$D = R[(s-1)^2 y(s), 1] = \lim_{s \rightarrow 1} \frac{s^3 - s + 1}{s+1} = \frac{1}{2},$$

quindi

$$y(s) = -\frac{1}{8} \frac{1}{s+1} + \frac{9}{8} \frac{1}{s-1} + \frac{3}{4} \frac{1}{(s-1)^2} + \frac{1}{2} \frac{1}{(s-1)^3},$$

da cui, applicando l'antitrasformata di Laplace

$$Y(t) = -\frac{1}{8}e^{-t} + \frac{9}{8}e^t + \frac{3}{4}te^t + \frac{1}{4}t^2e^t.$$

Esempio 1.4.4 Risolvere la seguente equazione differenziale applicando le trasformate di Laplace

$$2Y''(t) - 5Y'(t) + 3Y(t) = F(t)$$

con condizioni iniziali $Y(0) = 1$ e $Y'(0) = 0$, sapendo che $F(t)$ è una funzione che ammette $f(s)$ come trasformata di Laplace.

L'equazione differenziale assegnata è di tipo parametrico rispetto alla funzione termine noto, questo significa che la soluzione trovata sarà in funzione di $F(t)$. Applicando la trasformata di Laplace

$$2L[Y''(t)] - 5L[Y'(t)] + 3L[Y(t)] = L[F(t)]$$

e ponendo $y(s) = L[Y(t)]$ segue

$$2s^2y(s) - 2sY(0) - 2Y'(0) - 5sy(s) + 5Y(0) + 3y(s) = f(s),$$

e, sostituendo le condizioni iniziali

$$2s^2y(s) - 2s - 5sy(s) + 5 + 3y(s) = f(s),$$

$$(2s^2 - 5s + 3)y(s) = 2s - 5 + f(s).$$

Risolviamo ora l'equazione algebrica, ottenendo

$$y(s) = \frac{2s - 5}{2s^2 - 5s + 3} + \frac{f(s)}{2s^2 - 5s + 3}.$$

Poichè non è noto se la funzione $f(s)$ sia razionale, definiamo le seguenti funzioni

$$g(s) = \frac{2s - 5}{2s^2 - 5s + 3}, \quad h(s) = \frac{1}{2s^2 - 5s + 3}$$

e procediamo alla loro scomposizione in frazioni parziali, calcolandone i poli che sono $s = 1$ ed $s = 3/2$, entrambi semplici.

$$g(s) = \frac{A}{s - 1} + \frac{B}{s - 3/2}$$

dove

$$A = R[g(s), 1] = \lim_{s \rightarrow 1} \frac{2s - 5}{2(s - 3/2)} = 3$$

$$B = R[g(s), 3/2] = \lim_{s \rightarrow 3/2} \frac{2s - 5}{2(s - 1)} = -2$$

pertanto

$$g(s) = \frac{3}{s - 1} - \frac{2}{s - 3/2}.$$

Per quello che riguarda la funzione $h(s)$:

$$h(s) = \frac{C}{s - 1} + \frac{D}{s - 3/2}$$

dove

$$C = R[h(s), 1] = \lim_{s \rightarrow 1} \frac{1}{2(s - 3/2)} = -1$$

$$D = R[h(s), 3/2] = \lim_{s \rightarrow 3/2} \frac{1}{2(s - 1)} = 1$$

pertanto

$$h(s) = -\frac{1}{s - 1} + \frac{1}{s - 3/2}.$$

La funzione $y(s)$ può essere scritta come

$$y(s) = \frac{3}{s - 1} - \frac{2}{s - 3/2} - \frac{f(s)}{s - 1} + \frac{f(s)}{s - 3/2}.$$

Per calcolare l'antitrasformata degli ultimi due addendi della scomposizione di $y(s)$ dobbiamo applicare il teorema di convoluzione, ottenendo infine

$$Y(t) = 3e^t - 2e^{3t/2} - \int_0^t F(u)e^{t-u} dt + \int_0^t F(u)e^{3(t-u)/2} dt.$$

Esempio 1.4.5 Risolvere il seguente problema ai limiti applicando le trasformate di Laplace:

$$\begin{cases} Y''(t) + 9Y(t) = \cos 2t \\ Y(0) = 1 \quad Y(\pi/2) = -1. \end{cases}$$

Poichè $Y'(0)$ non è noto, ma interviene nelle trasformate delle derivate, poniamo arbitrariamente $Y'(0) = k$. Allora

$$L[Y''(t)] + 9L[Y(t)] = L[\cos 2t]$$

$$s^2 y(s) - sY(0) - k + 9y(s) = \frac{s}{s^2 + 4}$$

$$s^2 y(s) + 9y(s) = s + k + \frac{s}{s^2 + 4} = \frac{s^3 + ks^2 + 5s + 4k}{s^2 + 4}$$

$$y(s) = \frac{s^3 + ks^2 + 5s + 4k}{(s^2 + 4)(s^2 + 9)}$$

$$y(s) = \frac{2As}{s^2 + 4} - \frac{4B}{s^2 + 4} + \frac{2Cs}{s^2 + 9} - \frac{6D}{s^2 + 9}$$

dove

$$\begin{aligned} A + \iota B &= R[y(s), 2\iota] = \lim_{s \rightarrow 2\iota} \frac{s^3 + ks^2 + 5s + 4k}{(s + 2\iota)(s^2 + 9)} \\ &= \frac{-8\iota - 4k + 10\iota + 4k}{5(4\iota)} = \frac{1}{10} \end{aligned}$$

e

$$\begin{aligned} C + \iota D &= R[y(s), 3\iota] = \lim_{s \rightarrow 3\iota} \frac{s^3 + ks^2 + 5s + k}{(s^2 + 4)(s + 3\iota)} \\ &= \frac{-27\iota - 9k + 15\iota + 4k}{(-5)(6\iota)} = \frac{-5k - 12\iota}{-30\iota} = \frac{2}{5} - \frac{k}{6}\iota. \end{aligned}$$

La trasformata di Laplace $y(s)$ risulta quindi

$$y(s) = \frac{1}{5} \frac{s}{s^2 + 4} + \frac{4}{5} \frac{s}{s^2 + 9} + \frac{k}{s^2 + 9}.$$

Passando alle antitrasformate si trova

$$Y(t) = \frac{1}{5} \cos 2t + \frac{4}{5} \cos 3t + \frac{k}{3} \sin 3t.$$

Imponendo in quest'ultima espressione la condizione $Y(\pi/2) = -1$ segue $k = 12/5$ e quindi la soluzione richiesta è:

$$Y(t) = \frac{1}{5} \cos 2t + \frac{4}{5} \cos 3t + \frac{4}{5} \sin 3t.$$

Esempio 1.4.6 *Risolvere il seguente problema ai limiti applicando le trasformate di Laplace:*

$$\begin{cases} Y''(t) - 2Y'(t) + 2Y(t) = \cos t \\ Y(0) = 0 \quad Y(\pi/2) = 0. \end{cases}$$

Poichè $Y'(0)$ non è noto poniamo arbitrariamente $Y'(0) = k$. Applichiamo la trasformata di Laplace al problema assegnato.

$$L[Y''(t)] - 2L[Y'(t)] + 2L[Y(t)] = L[\cos t]$$

$$s^2y(s) - sY(0) - k - 2sy(s) + 2Y(0) + 2y(s) = \frac{s}{s^2 + 1}$$

$$(s^2 - 2s + 2)y(s) = \frac{ks^2 + s + k}{s^2 + 1}$$

$$y(s) = \frac{ks^2 + s + k}{(s^2 + 1)(s^2 - 2s + 2)}.$$

La funzione ammette due coppie di poli complessi coniugati $\pm \iota$ e $1 \pm \iota$, quindi ha la seguente scomposizione in frazioni parziali:

$$y(s) = \frac{2As}{s^2 + 1} - \frac{2B}{s^2 + 1} + \frac{2C(s - 1)}{(s - 1)^2 + 1} - \frac{2D}{(s - 1)^2 + 1}$$

dove

$$\begin{aligned} A + \iota B &= R[y(s), \iota] = \lim_{s \rightarrow \iota} \frac{ks^2 + s + k}{(s + \iota)(s^2 - 2s + 2)} \\ &= \frac{\iota}{(2\iota)(1 - 2\iota)} = \frac{1}{2(1 - 2\iota)} \frac{1 + 2\iota}{1 + 2\iota} = \frac{1}{10}(1 + 2\iota) \end{aligned}$$

e

$$\begin{aligned} C + \iota D &= R[y(s), 1 + \iota] = \lim_{s \rightarrow 1 + \iota} \frac{ks^2 + s + k}{(s^2 + 1)(s - 1 + \iota)} \\ &= \frac{2\iota k + 1 + \iota + k}{(1 + 2\iota)(2\iota)} = \frac{2\iota k + 1 + \iota + k}{2(-2 + \iota)} \frac{-2 - \iota}{-2 - \iota} \\ &= \frac{1}{10}(-4\iota k + 2k - 2 - \iota - 2\iota + 1 - 2k + \iota k) \\ &= \frac{1}{10}(-1 - 5\iota k - 3\iota) = -\frac{1}{10} - \frac{1}{10}(5k + 3)\iota. \end{aligned}$$

La trasformata di Laplace $y(s)$ risulta

$$y(s) = \frac{1}{5} \frac{s}{s^2 + 1} - \frac{2}{5} \frac{1}{s^2 + 1} - \frac{1}{5} \frac{(s - 1)}{(s - 1)^2 + 1} + \frac{5k + 3}{5} \frac{1}{(s - 1)^2 + 1}$$

Passando alle antitrasformate si trova

$$Y(t) = \frac{1}{5} \cos t - \frac{2}{5} \sin t - \frac{1}{5} e^t \cos t + \frac{5k + 3}{5} e^t \sin t.$$

Imponendo in quest'ultima espressione la condizione $Y(\pi/2) = 0$ segue

$$Y(\pi/2) = -\frac{2}{5} + \frac{5k + 3}{5} e^{\pi/2} = 0$$

da cui si ricava

$$k = \frac{2 - 3e^{\pi/2}}{5e^{\pi/2}}$$

quindi la soluzione è:

$$Y(t) = \frac{1}{5} \cos t - \frac{2}{5} \sin t - \frac{1}{5} e^t \cos t + \frac{2}{5e^{\pi/2}} e^t \sin t.$$

Esempio 1.4.7 Risolvere, utilizzando le trasformate di Laplace, la seguente equazione differenziale

$$Y''(t) - 3Y'(t) + 2Y(t) = 4t + 12e^{-t}, \quad Y(0) = 0, \quad Y'(0) = 6.$$

Applichiamo la trasformata di Laplace all'equazione da risolvere:

$$L[Y''(t)] - 3L[Y'(t)] + 2L[Y(t)] = 4L[t] + 12L[e^{-t}],$$

da cui, posto $y(s) = L[Y(t)]$ e sostituendo le condizioni iniziali in 0, si ha

$$s^2 y(s) - 6 - 3s y(s) + 2y(s) = \frac{4}{s^2} + \frac{12}{s+1},$$

$$\begin{aligned} y(s)(s^2 - 3s + 2) &= 6 + \frac{4}{s^2} + \frac{12}{s+1} \\ &= \frac{6s^3 + 18s^2 + 4s + 4}{s^2(s+1)}. \end{aligned}$$

Quindi

$$\begin{aligned} y(s) &= 2 \frac{3s^3 + 9s^2 + 2s + 2}{s^2(s+1)(s^2 - 3s + 2)} \\ &= 2 \frac{3s^3 + 9s^2 + 2s + 2}{s^2(s+1)(s-1)(s-2)}. \end{aligned}$$

La funzione $y(s)$ ha un polo doppio e tre poli semplici quindi ammette la seguente scomposizione in frazioni parziali

$$y(s) = \frac{A}{s} + \frac{B}{s^2} + \frac{C}{s+1} + \frac{D}{s-1} + \frac{E}{s-2}$$

dove

$$\begin{aligned} A &= R[y(s), 0] = \lim_{s \rightarrow 0} \frac{d}{ds} 2 \frac{3s^3 + 9s^2 + 2s + 2}{(s+1)(s-1)(s-2)} \\ &= 2 \lim_{s \rightarrow 0} \frac{d}{ds} \frac{3s^3 + 9s^2 + 2s + 2}{s^3 - 2s^2 - s + 2} \\ &= 2 \lim_{s \rightarrow 0} \frac{(9s^2 + 18s + 2)(s^3 - 2s^2 - s + 2) - (3s^3 + 9s^2 + 2s + 2)(3s^2 - 4s - 1)}{(s^3 - 2s^2 - s + 2)^2} = 3 \end{aligned}$$

$$B = R[sy(s), 0] = \lim_{s \rightarrow 0} 2 \frac{3s^3 + 9s^2 + 2s + 2}{(s+1)(s-1)(s-2)} = 2$$

$$C = R[y(s), -1] = \lim_{s \rightarrow -1} 2 \frac{3s^3 + 9s^2 + 2s + 2}{s^2(s-1)(s-2)} = 2$$

$$D = R[y(s), 1] = \lim_{s \rightarrow 1} 2 \frac{3s^3 + 9s^2 + 2s + 2}{s^2(s+1)(s-2)} = -16$$

$$E = R[y(s), 2] = \lim_{s \rightarrow 2} 2 \frac{3s^3 + 9s^2 + 2s + 2}{s^2(s+1)(s-1)} = 11.$$

Quindi

$$y(s) = \frac{3}{s} + \frac{2}{s^2} + \frac{2}{s+1} - \frac{16}{s-1} + \frac{11}{s-2}.$$

Antitrasformando $y(s)$ si ottiene la soluzione dell'equazione differenziale di partenza

$$Y(t) = 3 + 2t + 2e^{-t} - 16e^t + 11e^{2t}.$$

Esempio 1.4.8 Risolvere, utilizzando le trasformate di Laplace, la seguente equazione differenziale

$$Y''(t) - 4Y'(t) + 3Y(t) = F(t), \quad Y(0) = 1, \quad Y'(0) = 0,$$

dove $F(t)$ è una funzione che ammette trasformata di Laplace $f(s)$.

Applichiamo la trasformata di Laplace all'equazione da risolvere:

$$L[Y''(t)] - 4L[Y'(t)] + 3L[Y(t)] = L[F(t)],$$

da cui, posto $y(s) = L[Y(t)]$ e sostituendo le condizioni iniziali in 0, si ha

$$\begin{aligned} s^2 y(s) - s - 4s y(s) + 4 + 3y(s) &= f(s) \\ (s^2 - 4s + 3)y(s) &= s - 4 + f(s) \end{aligned}$$

quindi

$$y(s) = \frac{s - 4}{s^2 - 4s + 3} + \frac{f(s)}{s^2 - 4s + 3}.$$

Osserviamo che possiamo trasformare in frazioni parziali il primo addendo a secondo membro, in quanto è indipendente da $F(t)$, per il secondo addendo possiamo scomporre in frazioni parziali la funzione che non dipende da $f(s)$ e per antitrasformare il risultato applichiamo il teorema di convoluzione. Quindi

$$y(s) = \frac{A}{s - 3} + \frac{B}{s - 1} + f(s) \left[\frac{C}{s - 3} + \frac{D}{s - 1} \right].$$

Calcoliamo i coefficienti A, B, C , e D :

$$A = \lim_{s \rightarrow 3} (s - 3) \frac{s - 4}{(s - 1)(s - 3)} = -\frac{1}{2}$$

$$B = \lim_{s \rightarrow 1} (s - 1) \frac{s - 4}{(s - 1)(s - 3)} = \frac{3}{2}$$

$$C = \lim_{s \rightarrow 3} (s - 3) \frac{1}{(s - 1)(s - 3)} = \frac{1}{2}$$

$$D = \lim_{s \rightarrow 1} (s - 1) \frac{1}{(s - 1)(s - 3)} = -\frac{1}{2}.$$

Quindi

$$y(s) = -\frac{1}{2(s - 3)} + \frac{3}{2(s - 1)} + f(s) \left[\frac{1}{2(s - 3)} - \frac{1}{2(s - 1)} \right].$$

Antitrasformando $y(s)$ si ottiene la soluzione dell'equazione differenziale di partenza applicando il teorema di convoluzione

$$\begin{aligned} Y(t) &= -\frac{e^{3t}}{2} + \frac{3e^t}{2} + F(t) * e^{3t} + F(t) * e^t \\ &= -\frac{e^{3t}}{2} + \frac{3e^t}{2} + \int_0^t F(u) * e^{3(t-u)} du + \int_0^t F(u) e^{t-u} du. \end{aligned}$$

Esempio 1.4.9 Utilizzare le trasformate di Laplace per risolvere la seguente equazione differenziale:

$$Y''(t) + 4Y(t) = F(t), \quad Y(0) = 0, \quad Y'(0) = 1$$

dove

$$F(t) = \begin{cases} 1 & 0 \leq t \leq 1 \\ 0 & t > 1. \end{cases}$$

Applichiamo la trasformata di Laplace all'equazione da risolvere:

$$L[Y''(t)] + 4L[Y(t)] = L[F(t)],$$

da cui, posto $y(s) = L[Y(t)]$ e sostituendo le condizioni iniziali in 0, si ha

$$s^2y(s) - sY(0) - Y'(0) + 4y(s) = L[F(t)]$$

$$s^2y(s) - 1 + 4y(s) = L[F(t)]$$

A questo punto si può calcolare la trasformata di Laplace della funzione $F(t)$ applicando direttamente la definizione:

$$\begin{aligned} L[F(t)] &= \int_0^{+\infty} e^{-st} F(t) dt \\ &= \int_0^1 e^{-st} dt = \frac{1 - e^{-s}}{s}. \end{aligned}$$

L'equazione algebrica diventa

$$(s^2 + 4)y(s) = 1 + \frac{1 - e^{-s}}{s} = \frac{s + 1 - e^{-s}}{s}.$$

da cui

$$y(s) = \frac{s + 1 - e^{-s}}{s(s^2 + 4)} = \frac{1}{s^2 + 4} + \frac{1}{s(s^2 + 4)} - \frac{e^{-s}}{s(s^2 + 4)}.$$

Poniamo per comodità

$$g(s) = \frac{1}{s(s^2 + 4)}$$

e scomponiamo in frazioni parziali $g(s)$, che ammette un polo semplice $s = 0$ e due poli complessi coniugati $s = \pm 2i$:

$$g(s) = \frac{A}{s} + \frac{2B(s - \alpha)}{(s - \alpha)^2 + \beta^2} - \frac{2C\beta}{(s - \alpha)^2 + \beta^2}$$

dove

$$A = R[g(s), 0] = \lim_{s \rightarrow 0} \frac{1}{s^2 + 4} = \frac{1}{4}$$

$\alpha = 0$, $\beta = 2$ e inoltre

$$B + \iota C = R[g(s), 2\iota] = \lim_{s \rightarrow 2\iota} \frac{1}{s(s + 2\iota)} = -\frac{1}{8}.$$

In definitiva

$$g(s) = \frac{1}{4s} - \frac{s}{4(s^2 + 4)}$$

e quindi

$$y(s) = \frac{1}{s^2 + 4} + \frac{1}{4s} - \frac{s}{4(s^2 + 4)} - \frac{e^{-s}}{4s} + \frac{se^{-s}}{4(s^2 + 4)}.$$

L'antitrasformata delle due funzioni dove compare il fattore e^{-s} è data dalle seguenti funzioni a tratti:

$$L^{-1} \left[\frac{e^{-s}}{4s} \right] = \begin{cases} \frac{1}{4} & t \geq 1 \\ 0 & 0 < t < 1 \end{cases}$$

e

$$L^{-1} \left[\frac{e^{-s}}{4(s^2 + 4)} \right] = \begin{cases} \frac{1}{4} \cos 2(t - 1) & t \geq 1 \\ 0 & 0 < t < 1. \end{cases}$$

La soluzione $Y(t)$ è quindi:

$$Y(t) = \begin{cases} \frac{\sin 2t}{2} + \frac{1}{4} - \frac{1}{4} \cos 2t - \frac{1}{4} + \frac{1}{4} \cos 2(t - 1) & t \geq 1 \\ \frac{\sin 2t}{2} + \frac{1}{4} - \frac{1}{4} \cos 2t & 0 < t < 1 \end{cases}$$

da cui semplificando ulteriormente:

$$Y(t) = \begin{cases} \frac{\sin 2t}{2} - \frac{1}{4} \cos 2t + \frac{1}{4} \cos 2(t - 1) & t \geq 1 \\ \frac{\sin 2t}{2} + \frac{1}{4} - \frac{1}{4} \cos 2t & 0 < t < 1 \end{cases}$$

Sistemi di equazioni differenziali ordinarie**Esempio 1.4.10** *Risolvere*

$$\begin{cases} \frac{dX}{dt} = 2X(t) - 3Y(t) \\ \frac{dY}{dt} = Y(t) - 2X(t) \\ X(0) = 8 \quad Y(0) = 3. \end{cases}$$

Passando alle trasformate di Laplace di ambo i membri abbiamo:

$$\begin{cases} L\left[\frac{dX}{dt}\right] = 2L[X(t)] - 3L[Y(t)] \\ L\left[\frac{dY}{dt}\right] = L[Y(t)] - 2L[X(t)] \\ \begin{cases} sx(s) - 8 = 2x(s) - 3y(s) \\ sy(s) - 3 = y(s) - 2x(s) \end{cases} \end{cases}$$

dove $x(s)$ e $y(s)$ sono le trasformate di Laplace di $X(t)$ e $Y(t)$ rispettivamente. Equivalentemente

$$\begin{cases} (s-2)x(s) + 3y(s) = 8 \\ 2x(s) + (s-1)y(s) = 3. \end{cases}$$

Risolvendo il sistema, per esempio con la regola di Cramer, si trova

$$x(s) = \frac{\begin{vmatrix} 8 & 3 \\ 3 & s-1 \end{vmatrix}}{\begin{vmatrix} s-2 & 3 \\ 2 & s-1 \end{vmatrix}} = \frac{8s-17}{(s+1)(s-4)}$$

La funzione $x(s)$ ammette la seguente scomposizione in frazioni parziali:

$$x(s) = \frac{A}{s+1} + \frac{B}{s-4}$$

dove

$$A = R[x(s), -1] = \lim_{s \rightarrow -1} \frac{8s - 17}{s - 4} = 5$$

$$B = R[x(s), 4] = \lim_{s \rightarrow 4} \frac{8s - 17}{s + 1} = 3,$$

quindi

$$x(s) = \frac{5}{s + 1} + \frac{3}{s - 4}$$

e la prima componente della soluzione del sistema è

$$\begin{aligned} X(t) &= L^{-1}[x(s)] = L^{-1} \left[\frac{5}{s + 1} + \frac{3}{s - 4} \right] \\ &= 5e^{-t} + 3e^{4t}. \end{aligned}$$

Per la funzione $y(s)$ risulta

$$y(s) = \frac{\begin{vmatrix} (s-2) & 8 \\ 2 & 3 \end{vmatrix}}{\begin{vmatrix} s-2 & 3 \\ 2 & s-1 \end{vmatrix}} = \frac{3s - 22}{(s+1)(s-4)}$$

La funzione $x(s)$ ammette la seguente scomposizione in frazioni parziali:

$$y(s) = \frac{C}{s + 1} + \frac{D}{s - 4}$$

dove

$$C = R[y(s), -1] = \lim_{s \rightarrow -1} \frac{3s - 22}{s - 4} = 5$$

$$D = R[y(s), 4] = \lim_{s \rightarrow 4} \frac{3s - 22}{s + 1} = -2,$$

quindi

$$y(s) = \frac{5}{s + 1} - \frac{2}{s - 4}$$

quindi la seconda componente della soluzione del sistema è

$$\begin{aligned} Y(t) &= L^{-1}[y(s)] = L^{-1}\left[\frac{5}{s+1} - \frac{2}{s-4}\right] \\ &= 5e^{-t} - 2e^{4t}. \end{aligned}$$

Esempio 1.4.11 *Risolvere, utilizzando le trasformate di Laplace, il seguente sistema di equazioni differenziali*

$$\begin{cases} X'(t) - Z(t) = e^{-t} \\ Y'(t) + Z'(t) = 1 \\ -X(t) + Y'(t) = 0 \\ X(0) = -2 \quad Y(0) = Z(0) = 0. \end{cases}$$

Applichiamo la trasformata di Laplace al sistema ponendo $x(s) = L[X(t)]$, $y(s) = L[Y(t)]$ e $z(s) = L[Z(t)]$:

$$\begin{cases} L[X'(t)] - L[Z(t)] = L[e^{-t}] \\ L[Y'(t)] + L[Z'(t)] = L[1] \\ -L[X(t)] + L[Y'(t)] = 0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} sx(s) - X(0) - z(s) = \frac{1}{s+1} \\ sy(s) - Y(0) + sz(s) - Z(0) = \frac{1}{s} \\ sy(s) - Y(0) - x(s) = 0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} sx(s) + 2 - z(s) = \frac{1}{s+1} \\ sy(s) + sz(s) = \frac{1}{s} \\ sy(s) - x(s) = 0. \end{cases}$$

Ricaviamo $x(s)$ dalla terza equazione e sostituiamo la sua espressione nelle altre due:

$$\begin{cases} x(s) = sy(s) \\ s^2y(s) - z(s) = \frac{1}{s+1} - 2 = -\frac{2s+1}{s+1} \\ sy(s) + sz(s) = \frac{1}{s} \end{cases}$$

$$\begin{cases} x(s) = sy(s) \\ z(s) = s^2y(s) + \frac{2s+1}{s+1} \\ sy(s) + s^3y(s) + \frac{2s^2+s}{s+1} = \frac{1}{s}. \end{cases}$$

Ora consideriamo solo la terza equazione.

$$s(s^2+1)y(s) = -\frac{2s^2+s}{s+1} + \frac{1}{s} = \frac{1+s-s^2-2s^3}{s(s+1)}$$

Da cui

$$y(s) = \frac{1+s-s^2-2s^3}{s^2(s^2+1)(s+1)}$$

quindi i poli di $y(s)$ sono 0 (polo doppio), -1 e $\pm i$ pertanto ammette la seguente scomposizione in frazioni parziali

$$y(s) = \frac{A}{s} + \frac{B}{s^2} + \frac{C}{s+1} + \frac{2D(s-\alpha)}{(s-\alpha)^2 + \beta^2} - \frac{2E\beta}{(s-\alpha)^2 + \beta^2}.$$

dove $\alpha = 0$ e $\beta = 1$, mentre i coefficienti sono

$$A = R[y(s), 0] = \lim_{s \rightarrow 0} \frac{d}{ds} \frac{1+s-s^2-2s^3}{(s^2+1)(s+1)} = 0$$

$$B = R[sy(s), 0] = \lim_{s \rightarrow 0} \frac{1+s-s^2-2s^3}{(s^2+1)(s+1)} = 1$$

$$C = R[y(s), -1] = \lim_{s \rightarrow -1} \frac{1+s-s^2-2s^3}{s^2(s^2+1)} = -\frac{1}{2}$$

mentre

$$\begin{aligned} D + \iota E &= R[y(s), \iota] = \lim_{s \rightarrow \iota} \frac{1 + s - s^2 - 2s^3}{s^2(s + \iota)(s + 1)} \\ &= \frac{1 + \iota + 1 + 2\iota}{-2\iota(\iota + 1)} \\ &= -\frac{3\iota + 2}{2(\iota - 1)} = \frac{1}{4}(-1 + 5\iota). \end{aligned}$$

Quindi $D = -1/4$ ed $E = 5/4$, cosicchè risulta

$$y(s) = \frac{1}{s^2} + \frac{1}{2(s+1)} - \frac{s}{2(s^2+1)} - \frac{5}{2(s^2+1)}$$

la cui antitrasformata di Laplace è

$$Y(t) = t + \frac{1}{2}e^{-t} - \frac{1}{2}\cos t - \frac{5}{2}\sin t.$$

Per calcolare $X(t)$ potremmo ripetere un procedimento analogo (lo studente può farlo per esercizio verificando alla fine che il risultato è lo stesso) oppure ricavare $X(t)$ dalla terza equazione del sistema di partenza poichè

$$X(t) = Y'(t) = 1 - \frac{1}{2}e^{-t} + \frac{1}{2}\sin t - \frac{5}{2}\cos t$$

e quindi calcolare $Z(t)$ dalla prima equazione

$$Z(t) = X'(t) - e^{-t} = -\frac{1}{2}e^{-t} + \frac{1}{2}\cos t + \frac{5}{2}\sin t.$$

Esempio 1.4.12 *Risolvere, utilizzando le trasformate di Laplace, il seguente sistema di equazioni differenziali*

$$\begin{cases} X'(t) + 2Y(t) = 2X(t) + e^t \\ Y'(t) - X(t) = -Y(t) - e^t \\ X(0) = -1 \quad Y(0) = 1. \end{cases}$$

Applichiamo la trasformata di Laplace al sistema:

$$\begin{cases} L[X'(t)] + 2L[Y(t)] = 2L[X(t)] + L[e^t] \\ L[Y'(t)] - L[X(t)] = -L[Y(t)] - L[e^t]. \end{cases}$$

Poniamo, come al solito, $x(s) = L[X(t)]$ e $y(s) = L[Y(t)]$:

$$\begin{cases} sx(s) - X(0) + 2y(s) = 2x(s) + \frac{1}{s-1} \\ sy(s) - Y(0) - x(s) = -y(s) - \frac{1}{s-1} \end{cases}$$

$$\begin{cases} (s-2)x(s) + 2y(s) = -1 + \frac{1}{s-1} = \frac{2-s}{s-1} \\ -x(s) + (s+1)y(s) = 1 - \frac{1}{s-1} = \frac{s-2}{s-1} \end{cases}$$

Per risolvere questo sistema lineare usiamo la regola di Cramer. Calcoliamo prima il determinante della matrice dei coefficienti

$$\det \begin{pmatrix} s-2 & 2 \\ -1 & s+1 \end{pmatrix} = (s-2)(s+1) + 2 = s^2 - s = s(s-1)$$

quindi

$$x(s) = \frac{\begin{vmatrix} \frac{2-s}{s-1} & 2 \\ \frac{s-2}{s-1} & s+1 \end{vmatrix}}{s(s-1)}$$

$$= \frac{(s+1)(2-s) - 2(s-2)}{s(s-1)^2} = \frac{6-s-s^2}{s(s-1)^2}.$$

La funzione $x(s)$ ammette la seguente scomposizione in frazioni parziali:

$$x(s) = \frac{A}{s} + \frac{B}{s-1} + \frac{C}{(s-1)^2}$$

dove

$$A = R[x(s), 0] = \lim_{s \rightarrow 0} \frac{6-s-s^2}{(s-1)^2} = 6$$

$$\begin{aligned}
 B = R[x(s), 1] &= \lim_{s \rightarrow 1} \frac{d}{ds} \frac{6 - s - s^2}{s} \\
 &= \lim_{s \rightarrow 1} \frac{(-1 - 2s)s - (6 - s - s^2)}{s^2} = -7 \\
 C = R[(s - 1)x(s), 1] &= \lim_{s \rightarrow 1} \frac{6 - s - s^2}{s} = 4.
 \end{aligned}$$

Pertanto

$$x(s) = \frac{6}{s} - \frac{7}{s - 1} + \frac{4}{(s - 1)^2}$$

Ripetiamo lo stesso procedimento per $y(s)$:

$$\begin{aligned}
 y(s) &= \frac{\begin{vmatrix} s - 2 & \frac{2 - s}{s - 1} \\ -1 & \frac{s - 2}{s - 1} \end{vmatrix}}{s(s - 1)} \\
 &= \frac{(s - 2)^2 + (2 - s)}{s(s - 1)^2} = \frac{s^2 - 5s + 6}{s(s - 1)^2}.
 \end{aligned}$$

La funzione $y(s)$ ammette la seguente scomposizione in frazioni parziali

$$(s) = \frac{A}{s} + \frac{B}{s - 1} + \frac{C}{(s - 1)^2}$$

dove

$$\begin{aligned}
 A = R[y(s), 0] &= \lim_{s \rightarrow 0} \frac{s^2 - 5s + 6}{(s - 1)^2} = 6 \\
 B = R[y(s), 1] &= \lim_{s \rightarrow 1} \frac{d}{ds} \frac{s^2 - 5s + 6}{s} \\
 &= \lim_{s \rightarrow 1} \frac{(2s - 5)s - (s^2 - 5s + 6)}{s^2} = -5 \\
 C = R[(s - 1)y(s), 1] &= \lim_{s \rightarrow 1} \frac{s^2 - 5s + 6}{s} = 2.
 \end{aligned}$$

Pertanto

$$x(s) = \frac{6}{s} - \frac{5}{s - 1} + \frac{2}{(s - 1)^2}$$

e la soluzione del sistema di equazioni differenziali è

$$X(t) = 6 - 7e^t + 4te^t$$

$$Y(t) = 6 - 5e^t + 2te^t.$$

Applicazione alle equazioni integrali e integro-differenziali

Un'equazione integrale è un'equazione avente la forma

$$Y(t) = F(t) + \int_a^b K(u, t)Y(u)du \quad (1.17)$$

dove $F(t)$ e $K(u, t)$ sono date, a e b sono costanti note o funzioni di t e la funzione $Y(t)$ che compare sotto segno di integrale deve invece essere determinata. La funzione $K(u, t)$ è detta anche **nucleo** dell'equazione integrale. Se a e b sono delle costanti, l'equazione è detta anche **equazione integrale di Fredholm**. Se a è una costante, mentre $b = t$, l'equazione è detta **equazione integrale di Volterra**.

È inoltre possibile trasformare un'equazione differenziale lineare in un'equazione integrale.

Un'equazione integrale particolarmente importante è la seguente

$$Y(t) = F(t) + \int_0^t K(t - u)Y(u)du.$$

Quest'equazione, di **tipo convoluzione**, può essere scritta nella forma

$$Y(t) = F(t) + K(t) * Y(t).$$

Prendendo le trasformate di Laplace di entrambi i membri, assumendo che esistano $L[F(t)] = f(s)$ e $L[K(t)] = k(s)$, si ha

$$y(s) = f(s) + k(s)y(s) \quad \text{o} \quad \boxed{y(s) = \frac{f(s)}{1 - k(s)}}.$$

La soluzione può essere trovata applicando l'antitrasformata di Laplace.

Se nell'equazione (1.17) si trova $Y'(t)$ oppure una derivata di ordine superiore allora l'equazione è detta integro-differenziale, la cui risoluzione tuttavia, avviene nello stesso modo.

Esempio 1.4.13 Risolvere, utilizzando le trasformate di Laplace, la seguente equazione integrale

$$Y(t) = \cosh 2t + \int_0^t (t-u)Y(u)du.$$

Applichiamo la trasformata di Laplace all'equazione integrale ponendo, al solito, $y(s) = L[Y(t)]$.

$$L[Y(t)] = L[\cosh 2t] + L\left[\int_0^t (t-u)Y(u)du\right]$$

Il secondo addendo a secondo membro è proprio il prodotto di convoluzione tra le funzioni $G(t) = t$ e $F(t) = Y(t)$ pertanto la trasformata di Laplace è il prodotto delle trasformate delle funzioni t e $Y(t)$:

$$y(s) = \frac{s}{s^2 - 4} + \frac{y(s)}{s^2}$$

quindi

$$y(s) \left(1 - \frac{1}{s^2}\right) = \frac{s}{s^2 - 4}$$

da cui

$$y(s) = \frac{s^3}{(s^2 - 1)(s^2 - 4)}.$$

I poli di $y(s)$ sono ± 1 e ± 2 pertanto $y(s)$ ammette la seguente scomposizione in frazioni parziali

$$y(s) = \frac{A}{s-1} + \frac{B}{s+1} + \frac{C}{s-2} + \frac{D}{s+2}.$$

Calcoliamo i coefficienti della scomposizione:

$$A = R[y(s), 1] = \lim_{s \rightarrow 1} \frac{s^3}{(s+1)(s^2-4)} = -\frac{1}{6}$$

$$B = R[y(s), -1] = \lim_{s \rightarrow -1} \frac{s^3}{(s+1)(s^2-4)} = -\frac{1}{6}$$

$$C = R[y(s), 2] = \lim_{s \rightarrow 2} \frac{s^3}{(s+2)(s^2-1)} = \frac{2}{3}.$$

Si può infine agevolmente verificare che $D = C$ quindi

$$y(s) = -\frac{1}{6(s-1)} - \frac{1}{6(s+1)} + \frac{2}{3(s-2)} + \frac{2}{3(s+2)}.$$

Quindi

$$Y(t) = L^{-1}[y(s)] = -\frac{1}{6}e^{-t} - \frac{1}{6}e^t + \frac{2}{3}e^{-2t} + \frac{2}{3}e^{2t}.$$

Esempio 1.4.14 *Risolvere, utilizzando le trasformate di Laplace, la seguente equazione integro-differenziale*

$$Y'(t) = \int_0^t \cos(t-u)Y(u)du$$

con condizione iniziale $Y(0) = 1$.

Applichiamo la trasformata di Laplace all'equazione e poniamo, come al solito, $y(s) = L[Y(t)]$

$$L[Y'(t)] = L\left[\int_0^t \cos(t-u)Y(u)du\right]$$

da cui, applicando il teorema di convoluzione:

$$sy(s) - 1 = \frac{sy(s)}{s^2 + 1}$$

$$sy(s) \left(1 - \frac{1}{s^2 + 1}\right) = 1$$

$$y(s) = \frac{s^2 + 1}{s^3}.$$

In questo caso la scomposizione in frazioni parziali è immediata

$$y(s) = \frac{1}{s} + \frac{1}{s^3}.$$

e anche la soluzione si trova semplicemente

$$Y(t) = 1 + \frac{1}{2}t^2.$$

Esempio 1.4.15 Risolvere, utilizzando le trasformate di Laplace, la seguente equazione integrale

$$Y(t) = 1 + te^t + 2 \int_0^t Y(u) \cos(t-u) du.$$

Applichiamo la trasformata di Laplace all'equazione e poniamo, come al solito, $y(s) = L[Y(t)]$

$$L[Y(t)] = L[1] + L[te^t] + 2L \left[\int_0^t Y(u) \cos(t-u) du \right]$$

$$y(s) = \frac{1}{s} + \frac{1}{(s-1)^2} + \frac{2sy(s)}{s^2+1}$$

$$y(s) - \frac{2sy(s)}{s^2+1} = \frac{1}{s} + \frac{1}{(s-1)^2}$$

$$y(s) \left(1 - \frac{2s}{s^2+1} \right) = \frac{s^2 - 2s + 1 + s}{s(s-1)^2}$$

$$\frac{s^2 - 2s + 1}{s^2 + 1} y(s) = \frac{s^2 - s + 1}{s(s-1)^2}$$

$$y(s) = \frac{(s^2 - s + 1)(s^2 + 1)}{s(s-1)^4} = \frac{s^4 - s^3 + 2s^2 - s + 1}{s(s-1)^4}.$$

La funzione $y(s)$ ammette il polo quadruplo $s = 1$ ed il polo semplice $s = 0$, pertanto la sua scomposizione in frazioni parziali è la seguente

$$y(s) = \frac{A}{s} + \frac{B}{s-1} + \frac{C}{(s-1)^2} + \frac{D}{(s-1)^3} + \frac{E}{(s-1)^4}$$

dove

$$A = R[y(s), 0] = \lim_{s \rightarrow 0} \frac{s^4 - s^3 + 2s^2 - s + 1}{(s-1)^4} = 1.$$

$$\begin{aligned}
B &= R[y(s), 1] = \frac{1}{3!} \lim_{s \rightarrow 1} \frac{d^3}{ds^3} \frac{s^4 - s^3 + 2s^2 - s + 1}{s} \\
&= \frac{1}{6} \lim_{s \rightarrow 1} \frac{d^2}{ds^2} \frac{(4s^3 - 3s^2 + 4s - 1)s - (s^4 - s^3 + 2s^2 - s + 1)}{s^2} \\
&= \frac{1}{6} \lim_{s \rightarrow 1} \frac{d^2}{ds^2} \frac{3s^4 - 2s^3 + 2s^2 - 1}{s^2} \\
&= \frac{1}{6} \lim_{s \rightarrow 1} \frac{d^2}{ds^2} \frac{(12s^3 - 6s^2 + 4s)s - 2(3s^4 - 2s^3 + 2s^2 - 1)}{s^3} \\
&= \frac{1}{6} \lim_{s \rightarrow 1} \frac{d}{ds} \frac{6s^4 - 2s^3 + 2}{s^3} \\
&= \frac{1}{6} \lim_{s \rightarrow 1} \frac{(24s^3 - 6s^2)s^3 - 3s^2(6s^4 - 2s^3 + 2)}{s^6} = \frac{18 - 18}{6} = 0 \\
C &= R[(s-1)y(s), 1] = \frac{1}{2!} \lim_{s \rightarrow 1} \frac{d^2}{ds^2} \frac{s^4 - s^3 + 2s^2 - s + 1}{s} \\
&= \frac{1}{2} \lim_{s \rightarrow 1} \frac{6s^4 - 2s^3 + 2}{s^3} = 3 \\
D &= R[(s-1)^2 y(s), 1] = \lim_{s \rightarrow 1} \frac{d}{ds} \frac{s^4 - s^3 + 2s^2 - s + 1}{s} \\
&= \lim_{s \rightarrow 1} \frac{3s^4 - 2s^3 + 2s^2 - 1}{s^2} = 2 \\
E &= R[(s-1)^3 y(s), 1] = \lim_{s \rightarrow 1} \frac{s^4 - s^3 + 2s^2 - s + 1}{s} = 1.
\end{aligned}$$

Quindi

$$y(s) = \frac{1}{s} + \frac{3}{(s-1)^2} + \frac{2}{(s-1)^3} + \frac{2}{(s-1)^4},$$

da cui, applicando l'antitrasformata di Laplace si ricava

$$Y(t) = 1 + 3te^t + t^2e^t + \frac{1}{3}t^3e^t.$$

Esempio 1.4.16 Risolvere, utilizzando le trasformate di Laplace, la seguente equazione integro-differenziale

$$Y'(t) + 2Y(t) + 2 \int_0^t Y(t-u)du = \cos t$$

con condizione iniziale $Y(0) = 1$.

Applichiamo la trasformata di Laplace all'equazione e poniamo, come al solito, $y(s) = L[Y(t)]$

$$L[Y'(t)] + 2L[Y(t)] + 2L \left[\int_0^t Y(t-u)du \right] = L[\cos t]$$

da cui, applicando il teorema di convoluzione:

$$sy(s) - 1 + 2y(s) + \frac{2}{s}y(s) = \frac{s}{s^2 + 1}$$

$$\frac{s^2 + 2s + 2}{s}y(s) = \frac{s^2 + s + 1}{s^2 + 1}$$

da cui si ricava $y(s)$

$$y(s) = \frac{s^3 + s^2 + s}{(s^2 + 1)(s^2 + 2s + 2)}.$$

La funzione ammette due coppie di poli complessi coniugati

$$s_{1/2} = \pm \iota, \quad s_{3/4} = -1 \pm \iota$$

quindi la scomposizione in frazioni parziali è la seguente

$$y(s) = \frac{2As}{s^2 + 1} - \frac{2B}{s^2 + 1} + \frac{2C(s+1)}{(s+1)^2 + 1} - \frac{2D}{(s+1)^2 + 1}.$$

Calcoliamo i residui

$$\begin{aligned} A + \iota B &= R[y(s), \iota] = \lim_{s \rightarrow \iota} \frac{s^3 + s^2 + s}{(s + \iota)(s^2 + 2s + 2)} \\ &= \frac{-\iota - 1 + \iota}{2\iota(-1 + 2\iota + 2)} = \frac{-1}{2\iota(1 + 2\iota)} \\ &= \frac{1}{2\iota(2 - \iota)} \frac{2 + \iota}{2 + \iota} = \frac{1}{10}(2 + \iota). \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
C + \iota D &= R[y(s), -1 + \iota] = \lim_{s \rightarrow -1 + \iota} \frac{s^3 + s^2 + s}{(s^2 + 1)(s + 1 + \iota)} \\
&= \frac{2\iota + 2 - 2\iota - 1 + \iota}{(1 - 2\iota)2\iota} = \frac{1 + \iota}{2(2 + \iota)} \frac{2 - \iota}{2 - \iota} \\
&= \frac{1}{10}(2 - \iota + 2\iota + 1) = \frac{3}{10} + \frac{\iota}{10}.
\end{aligned}$$

Quindi

$$y(s) = \frac{2}{5} \frac{s}{s^2 + 1} - \frac{1}{5} \frac{1}{s^2 + 1} + \frac{3}{5} \frac{s + 1}{(s + 1)^2 + 1} - \frac{1}{5} \frac{1}{(s + 1)^2 + 1}.$$

mentre la soluzione è

$$Y(t) = \frac{2}{5} \cos t - \frac{1}{5} \sin t - \frac{3}{5} e^{-t} \cos t + \frac{1}{5} e^{-t} \sin t.$$

Applicazioni ai circuiti elettrici

Un circuito elettrico, detto di tipo LRC, (vedere Figura 1.1) è formato dai seguenti elementi, collegati in serie con un interruttore:

1. un generatore che fornisce una forza elettromotrice f.e.m. E (misurata in *Volt*);
2. un resistore avente resistenza R (misurata in *Ohm*);
3. un induttore avente induttanza L (misurata in *Henry*);
4. un condensatore avente capacità C (misurata in *Farad*).

Quando si chiude il circuito, una carica Q (misurata in *Coulomb*) si trasferisce alle armature del condensatore. Il flusso di tale carica è definito da

$$\frac{dQ}{dt} = I$$

ed è detto *corrente* (misurata in *Ampere* se il tempo è misurato in secondi). Un importante problema da risolvere in questi circuiti è determinare la carica del condensatore e la corrente in funzione del tempo. A tal fine si introduce la caduta di potenziale (o di tensione) attraverso gli elementi del circuito:

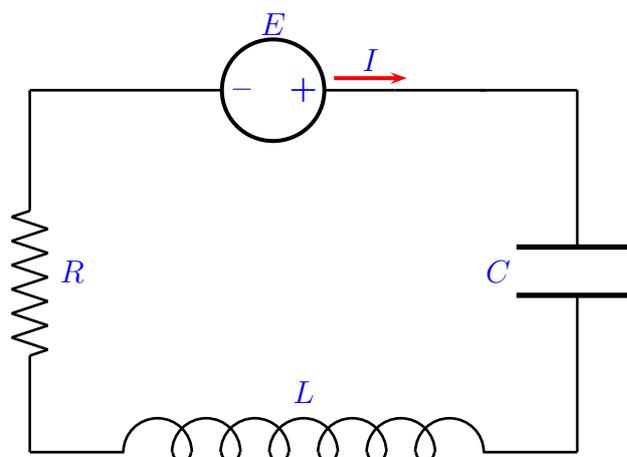


Figura 1.1: Esempio di circuito LRC.

a) caduta di potenziale attraverso un resistore:

$$RI = R \frac{dQ}{dt};$$

b) caduta di potenziale attraverso un induttore:

$$L \frac{dI}{dt} = L \frac{d^2Q}{dt^2};$$

c) caduta di potenziale attraverso un condensatore:

$$\frac{Q}{C}$$

d) Caduta di potenziale attraverso un generatore:

$$-E.$$

Valgono le seguenti **Leggi di Kirchhoff**:

1. la somma algebrica delle correnti che fluiscono verso un nodo qualunque (per esempio *A* nella Figura 1.2) è sempre uguale a zero;

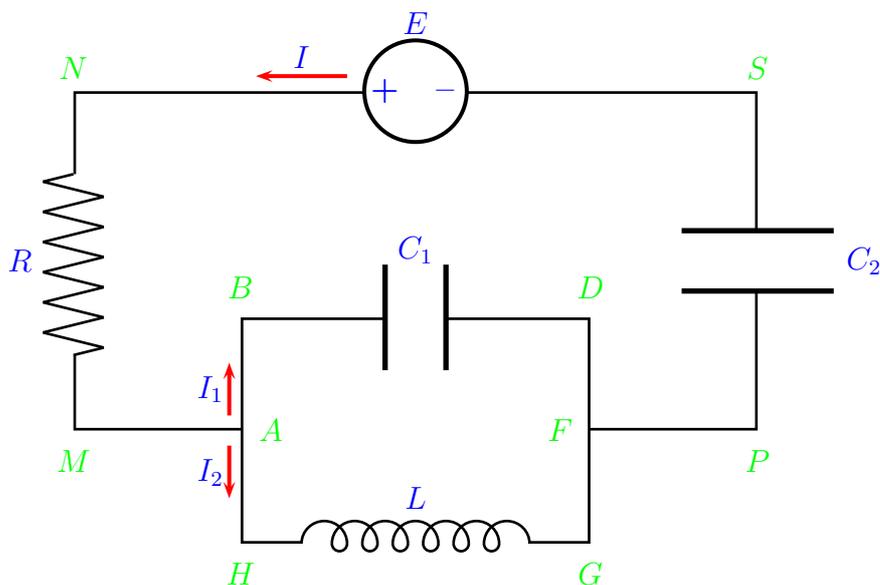


Figura 1.2:

2. la somma algebrica delle cadute di potenziale lungo un qualsiasi circuito chiuso (per esempio $ABDFGHA$ nella Figura 1.2) è sempre uguale a zero.

Tenendo conto delle relazioni a), b), c) e d) e della seconda legge di Kirchhoff applicata al circuito in Figura 1.1 risulta:

$$L \frac{d^2 Q}{dt^2} + R \frac{dQ}{dt} + \frac{Q}{C} - E = 0$$

ovvero

$$L \frac{d^2 Q}{dt^2} + R \frac{dQ}{dt} + \frac{Q}{C} = E.$$

Esempio 1.4.17 Un induttore L di 2 Henry, un resistore R di 16 Ohm ed un condensatore C di 0.02 Farad sono collegati in serie con una f.e.m. di E Volt, come mostrato in Figura 1.3. Per $t = 0$ la carica del condensatore e la corrente nel circuito sono nulle. Determinare la carica e la corrente in ogni istante $t > 0$ se

- a) $E = 300$ Volt;

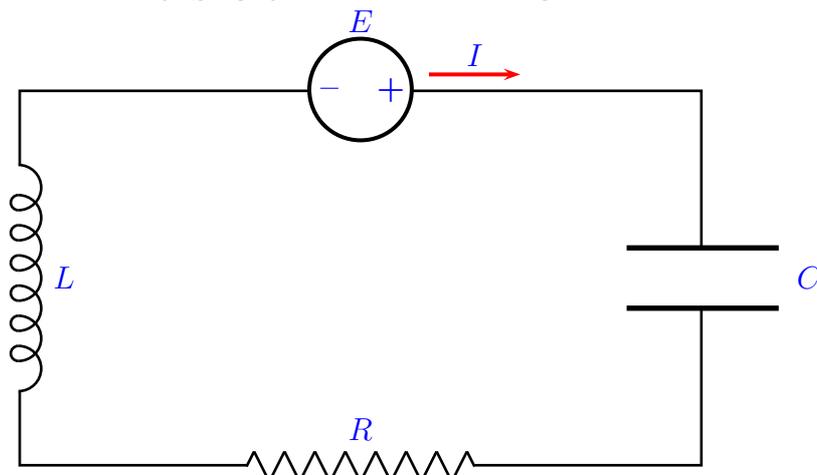


Figura 1.3: Circuito per l'Esempio 1.4.17.

b) $E(t) = 50 \sin 3t$ Volt.

Applicando la seconda legge di Kirchhoff possiamo scrivere

$$2 \frac{dI}{dt} + 16I(t) + \frac{Q(t)}{0.02} = E.$$

ovvero, tenendo conto che $I(t) = dQ/dt$:

$$2 \frac{d^2Q}{dt^2} + 16 \frac{dQ}{dt} + \frac{Q(t)}{0.02} = E. \quad (1.18)$$

Le condizioni iniziali sono:

$$Q(0) = 0 \quad I(0) = Q'(0) = 0. \quad (1.19)$$

Applicando la trasformata di Laplace ad ambo i membri di (1.18) segue:

$$2L \left[\frac{d^2Q}{dt^2} \right] + 16L \left[\frac{dQ}{dt} \right] + \frac{1}{0.02} L[Q(t)] = L[E]. \quad (1.20)$$

a) Posto $q(s) = L[Q(t)]$ l'equazione (1.20) si scrive

$$(s^2q(s) - sQ(0) - Q'(0)) + 8(sq(s) - Q(0)) + 25q(s) = \frac{150}{s}.$$

Isolando $q(s)$ e tenendo conto delle condizioni iniziali (1.19) si ha:

$$q(s) = \frac{150}{s(s^2 + 8s + 25)}.$$

I poli della funzione sono $s = 0$ ed $s = -4 \pm 3i$ quindi la funzione ammette la seguente scomposizione in frazioni parziali:

$$q(s) = \frac{A}{s} + \frac{2B(s+4)}{(s+4)^2 + 9} - \frac{6C}{(s+4)^2 + 9}$$

dove

$$A = R[q(s), 0] = \lim_{s \rightarrow 0} \frac{150}{s^2 + 8s + 25} = 6$$

e

$$\begin{aligned} B + iC &= R[q(s), -4 + 3i] = \lim_{s \rightarrow -4+3i} \frac{150}{s(s+4+3i)} \\ &= \frac{150}{(-4+3i)6i} = -\frac{25}{3+4i} \frac{3-4i}{3-4i} = -3 + 4i, \end{aligned}$$

quindi

$$q(s) = \frac{6}{s} - \frac{6(s+4)}{(s+4)^2 + 9} - \frac{24}{(s+4)^2 + 9}.$$

Applicando l'antitrasformata di Laplace risulta

$$Q(t) = 6 - 6e^{-4t} \cos 3t - 8e^{-4t} \sin 3t$$

$$I(t) = Q'(t) = 50e^{-4t} \sin 3t;$$

b) Se $E(t) = 50 \sin 3t$ la (1.20) diventa

$$(s^2 + 8s + 25)q(s) = \frac{150}{s^2 + 9}$$

per cui

$$q(s) = \frac{150}{(s^2 + 9)(s^2 + 8s + 25)}$$

cosicché la funzione ammette due coppie di poli complessi coniugati $s = \pm 3i$ e $s = -4 \pm 3i$ pertanto lo sviluppo in frazioni parziali è il seguente

$$q(s) = \frac{2As}{s^2 + 9} - \frac{6B}{s^2 + 9} + \frac{2C(s+4)}{(s+4)^2 + 9} - \frac{6D}{(s+4)^2 + 9}.$$

Calcoliamo le costanti

$$\begin{aligned} A + \iota B &= R[q(s), 3\iota] = \lim_{s \rightarrow 3\iota} \frac{150}{(s + 3\iota)(s^2 + 8s + 25)} \\ &= \frac{150}{6\iota(16 + 24\iota)} \frac{25}{8\iota(2 + 3\iota)} = \frac{25}{8\iota(-3 + 2\iota)} \frac{-3 - 2\iota}{-3 - 2\iota} \\ &= \frac{25}{104}(-3 - 2\iota); \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} C + \iota D &= R[q(s), -4 + 3\iota] = \lim_{s \rightarrow -4+3\iota} \frac{150}{(s^2 + 9)(s - 4 + 3\iota)} \\ &= \frac{150}{6\iota(16 - 24\iota)} \\ &= \frac{25}{8\iota(2 - 3\iota)} = \frac{25}{8\iota(3 - 2\iota)} \frac{3 + 2\iota}{3 + 2\iota} \\ &= \frac{25}{104}(-3 - 2\iota), \end{aligned}$$

pertanto

$$\begin{aligned} q(s) &= -\frac{75}{52} \frac{s}{s^2 + 9} + \frac{75}{26} \frac{1}{s^2 + 9} + \frac{75}{52} \frac{s + 4}{(s + 4)^2 + 9} + \\ &\quad -\frac{75}{26} \frac{1}{(s + 4)^2 + 9}. \end{aligned}$$

Applicando l'antitrasformata di Laplace

$$\begin{aligned} Q(t) &= \frac{25}{26} \sin 3t - \frac{75}{52} \cos 3t - \frac{25}{26} e^{-4t} \sin 3t + \frac{75}{52} e^{-4t} \cos 3t \\ &= \frac{25}{52} (2 \sin 3t - 3 \cos 3t) + \frac{25}{52} e^{-4t} (3 \cos 3t - 2 \sin 3t) \\ I(t) &= Q'(t) = \frac{75}{52} (2 \cos 3t + 3 \sin 3t) - \frac{25}{52} e^{-4t} (\sin 3t + 18 \cos 3t). \end{aligned}$$

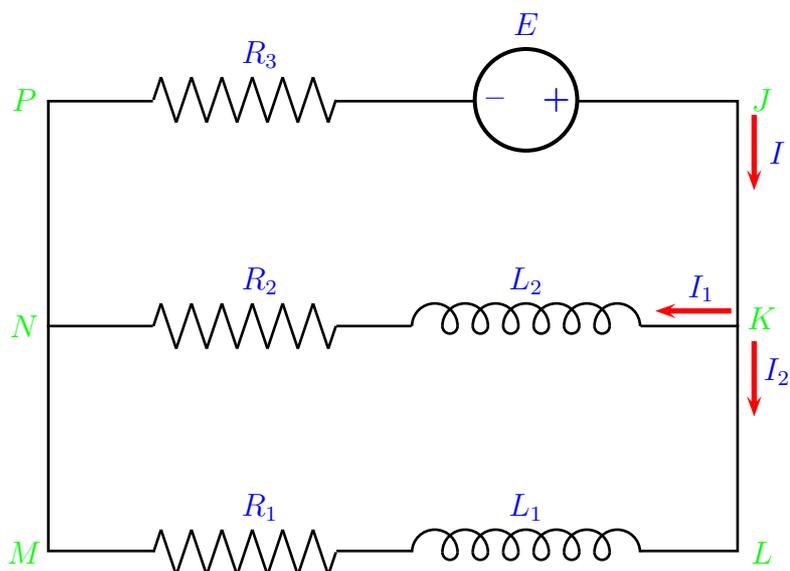


Figura 1.4: Circuito per l'Esempio 1.4.18.

Esempio 1.4.18 *Assegnata la rete in Figura 1.4 determinare la corrente nei vari rami assumendo nulle le correnti iniziali e considerando che:*

$$R_1 = 20\Omega, \quad R_2 = 10\Omega, \quad R_3 = 30\Omega$$

e inoltre

$$E = 110V, \quad L_1 = 4H, \quad L_2 = 2H.$$

Percorriamo i circuiti chiusi $KLMNK$ e $NPJKN$ in senso orario. Percorrendo questi circuiti consideriamo le cadute di tensione positive quando si va contro corrente. Un aumento di tensione è considerato come una caduta di tensione negativa. Se I è la corrente nel circuito $NPJKN$ questa si divide, nel nodo K , in I_1 e I_2 in modo tale che $I = I_1 + I_2$ (prima legge di Kirchhoff). Appliciamo ora la seconda legge di Kirchhoff ai circuiti $KLMNK$ e

$NPJKN$, ottenendo rispettivamente:

$$\begin{cases} -10I_1(t) - 2\frac{dI_1}{dt} + 4\frac{dI_2}{dt} + 20I_2(t) = 0 \\ 30I(t) - 110 + 2\frac{dI_1}{dt} + 10I_1(t) = 0 \end{cases}$$

ovvero

$$\begin{cases} -5I_1(t) - \frac{dI_1}{dt} + 2\frac{dI_2}{dt} + 10I_2(t) = 0 \\ \frac{dI_1}{dt} + 20I_1(t) + 15I_2(t) = 55 \end{cases}$$

con condizioni iniziali $I_1(0) = I_2(0) = 0$. Passando alle trasformate di Laplace segue:

$$\begin{cases} -5i_1(s) - (si_1(s) - i_1(s)(0)) + 2(si_2(s) - I_2(0)) + 10i_2(s) = 0 \\ (si_1(s) - I_1(0)) + 20i_1(s) + 15i_2(s) = \frac{55}{s} \end{cases}$$

e, sostituendo le condizioni iniziali,

$$\begin{cases} (s + 5)i_1(s) - (2s + 10)i_2(s) = 0 \\ (s + 20)i_1(s) + 15i_2(s) = \frac{55}{s} \end{cases}$$

da cui

$$\begin{cases} i_1(s) = 2i_2(s) \\ i_2(s) = \frac{55}{s(2s + 55)}. \end{cases}$$

La funzione $i_2(s)$ ammette come scomposizione in frazioni parziali

$$i_2(s) = \frac{A}{s} + \frac{C}{s - 55/2}$$

dove

$$A = R[i_2(s), 0] = \lim_{s \rightarrow 0} \frac{55}{2s + 55} = 1$$

$$B = R[i_2(s), -55/2] = \lim_{s \rightarrow -55/2} \frac{55}{2s} = -1$$

quindi

$$i_2(s) = \frac{1}{s} - \frac{1}{s + 55/2}$$

che ammette come antitrasformata di Laplace

$$I_2(t) = 1 - e^{-55t/2}$$

$$I_1(t) = 2 - 2e^{-55t/2}$$

$$I(t) = I_1(t) + I_2(t) = 3 - 3e^{-55t/2}.$$

Capitolo 2

Trasformate di Fourier

2.1 Introduzione

La motivazione principale nell'introduzione delle trasformate di Fourier sta nel tentativo di utilizzare uno strumento che consentisse di calcolare, in forma chiusa, le soluzioni di alcune classiche equazioni alle derivate parziali (storicamente dell'equazione del calore). Infatti, a differenza di quello che accade per le equazioni differenziali ordinarie le tecniche analitiche per la risoluzione di equazioni alle derivate parziali risultano essere scarsamente generalizzabili, ovvero ogni tipo di equazione richiede un particolare metodo. Alla base delle trasformate di Fourier c'è la teoria delle serie di Fourier, una tecnica analitica di rappresentazione delle funzioni di variabile reale alternativa alle serie di Taylor, sicuramente più semplici ma di utilità reale non molto elevata. Lo sviluppo in serie di Fourier, che solo apparentemente sembra applicabile ad una classe molto ristretta di funzioni (quelle periodiche), consente di rappresentare, appunto attraverso opportune trasformazioni, le soluzioni di tali equazioni alle derivate parziali, definite su intervalli limitati. La generalizzazione delle serie consente, attraverso il Teorema Integrale di Fourier, di rappresentare in forma integrale le soluzioni di equazioni alle derivate parziali definite su domini illimitati.

2.2 Serie di Fourier

È ben noto che un buon numero di funzioni sia rappresentabile, in maniera più o meno complicata, in serie di potenze. Comunque questo non è il solo

modo per sviluppare in serie funzioni di variabile reale. Un modo alternativo è l'espressione di una funzione come somma di seni e coseni. Tali serie prendono il nome di **serie di Fourier**. Un punto di forza di tali sviluppi in serie è che esistono anche se le funzioni presentano punti di discontinuità e non sono differenziabili in qualche punto del dominio. Inoltre le funzioni trigonometriche sono facilmente differenziabili ed integrabili. Può meravigliare il fatto che una qualsiasi funzione possa essere sviluppata, in un determinato intervallo, come somma di funzioni pari e dispari, tuttavia consideriamo che se $F(x)$ può essere scritta nel seguente modo:

$$F(x) = \frac{1}{2}[F(x) + F(x)] = \frac{1}{2}[F(x) + F(-x) + F(x) - F(-x)]$$

Posto

$$P(x) = \frac{1}{2}[F(x) + F(-x)]; \quad D(x) = \frac{1}{2}[F(x) - F(-x)]$$

risulta $F(x) = P(x) + D(x)$ con $P(x)$ funzione pari e $D(x)$ funzione dispari. Per iniziare lo studio delle serie di Fourier introduciamo le ipotesi cui devono soddisfare le funzioni di variabile reale per poter essere sviluppabili in serie. Tali condizioni sono dette **condizioni di Dirichlet** e sono sufficienti per la convergenza della serie di Fourier:

1. $F(x)$ è definita per ogni $x \in]c, c + 2l[$;
2. $F(x)$ e $F'(x)$ sono generalmente continue per $x \in]c, c + 2l[$;
3. $F(x + 2l) = F(x)$, cioè $F(x)$ è periodica di periodo $2l$.

Allora in ogni punto di continuità di F si ha

$$F(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n \cos \frac{n\pi x}{l} + b_n \sin \frac{n\pi x}{l} \right) \quad (2.1)$$

mentre in ogni punto di discontinuità si ha

$$\frac{1}{2} (F(x+0) + F(x-0)) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n \cos \frac{n\pi x}{l} + b_n \sin \frac{n\pi x}{l} \right) \quad (2.2)$$

dove

$$a_0 = \frac{1}{l} \int_c^{c+2l} F(x) dx, \quad (2.3)$$

$$a_n = \frac{1}{l} \int_c^{c+2l} F(x) \cos \frac{n\pi x}{l} dx, \quad n = 1, 2, \dots \quad (2.4)$$

e

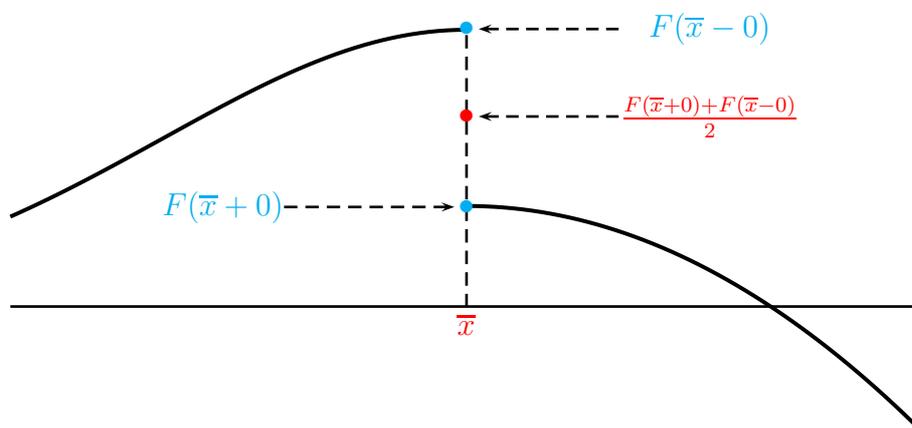
$$b_n = \frac{1}{l} \int_c^{c+2l} F(x) \sin \frac{n\pi x}{l} dx, \quad n = 1, 2, \dots \quad (2.5)$$

e $F(x+0)$ e $F(x-0)$ indicano rispettivamente i limiti destro e sinistro nella discontinuità. Infatti il limite di $F(x)$ da destra si indica spesso con

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} F(x + \varepsilon) = F(x + 0).$$

Analogamente il limite di $F(x)$ da sinistra si indica con

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} F(x - \varepsilon) = F(x - 0).$$



La serie (2.1), o (2.2), con i coefficienti definiti da (2.3), (2.4) e (2.5), si chiama **serie di Fourier di $F(x)$** . In molti casi risulta $c = 0$ oppure $c = -l$. La serie di Fourier converge ad $F(x)$ in ogni punto di continuità della funzione, mentre nei punti di discontinuità la serie converge al valor medio del salto. Nelle pagine seguenti considereremo sempre il caso $c = -l$.

Prima di dimostrare quanto appena affermato consideriamo ora alcuni risultati preliminari che risulteranno molto utili nell'applicazione delle serie e delle trasformate di Fourier.

Lemma 2.2.1 *Se $k \in \mathbb{N}^*$ allora*

$$\int_{-l}^l \sin \frac{k\pi x}{l} dx = \int_{-l}^l \cos \frac{k\pi x}{l} dx = 0.$$

Dimostrazione. Per $k \in \mathbb{N}^*$ abbiamo

$$\int_{-l}^l \sin \frac{k\pi x}{l} dx = -\frac{l}{k\pi} \int_{-l}^l \frac{d}{dx} \left(\cos \frac{k\pi x}{l} \right) dx = -\frac{l}{k\pi} \left[\cos \frac{k\pi x}{l} \right]_{-l}^l = 0$$

e

$$\int_{-l}^l \cos \frac{k\pi x}{l} dx = \frac{l}{k\pi} \int_{-l}^l \frac{d}{dx} \left(\sin \frac{k\pi x}{l} \right) dx = \frac{l}{k\pi} \left[\sin \frac{k\pi x}{l} \right]_{-l}^l = 0. \quad \square$$

Lemma 2.2.2 *Risulta, per $m, n \in \mathbb{N}^*$:*

a)

$$\int_{-l}^l \cos \frac{m\pi x}{l} \cos \frac{n\pi x}{l} dx = \int_{-l}^l \sin \frac{m\pi x}{l} \sin \frac{n\pi x}{l} dx = \begin{cases} 0 & m \neq n \\ l & m = n \neq 0 \end{cases}$$

b)

$$\int_{-l}^l \sin \frac{m\pi x}{l} \cos \frac{n\pi x}{l} dx = 0.$$

Dimostrazione. a) Richiamiamo le seguenti formule trigonometriche:

$$\cos(\alpha + \beta) = \cos \alpha \cos \beta - \sin \alpha \sin \beta \quad (2.6)$$

e

$$\cos(\alpha - \beta) = \cos \alpha \cos \beta + \sin \alpha \sin \beta. \quad (2.7)$$

Sommando e sottraendo (2.6) a (2.7) seguono rispettivamente

$$\cos \alpha \cos \beta = \frac{1}{2} [\cos(\alpha - \beta) + \cos(\alpha + \beta)]$$

$$\sin \alpha \sin \beta = \frac{1}{2} [\cos(\alpha - \beta) - \cos(\alpha + \beta)].$$

Per $m \neq n$ la a) può essere riscritta

$$\int_{-l}^l \cos \frac{m\pi x}{l} \cos \frac{n\pi x}{l} dx = \frac{1}{2} \left[\int_{-l}^l \cos \frac{(m-n)\pi x}{l} dx + \int_{-l}^l \cos \frac{(m+n)\pi x}{l} dx \right] = 0$$

per il lemma 2.2.1. Analogamente, sempre per $m \neq n$:

$$\int_{-l}^l \sin \frac{m\pi x}{l} \sin \frac{n\pi x}{l} dx = \frac{1}{2} \left[\int_{-l}^l \cos \frac{(m-n)\pi x}{l} dx - \int_{-l}^l \cos \frac{(m+n)\pi x}{l} dx \right] = 0.$$

Se $m = n$ allora ricordiamo innanzitutto che

$$\cos 2\alpha = \cos^2 \alpha - \sin^2 \alpha = 2 \cos^2 \alpha - 1$$

$$\cos 2\alpha = \cos^2 \alpha - \sin^2 \alpha = 1 - 2 \sin^2 \alpha$$

quindi

$$\int_{-l}^l \cos \frac{m\pi x}{l} \cos \frac{n\pi x}{l} dx = \int_{-l}^l \cos^2 \frac{m\pi x}{l} dx = \frac{1}{2} \int_{-l}^l \left[1 + \cos \frac{2m\pi x}{l} \right] dx = l$$

e analogamente

$$\int_{-l}^l \sin \frac{m\pi x}{l} \sin \frac{n\pi x}{l} dx = \int_{-l}^l \sin^2 \frac{m\pi x}{l} dx = \frac{1}{2} \int_{-l}^l \left[1 - \cos \frac{2m\pi x}{l} \right] dx = l.$$

b) Dalle relazioni

$$\sin(\alpha + \beta) = \sin \alpha \cos \beta + \cos \alpha \sin \beta \quad (2.8)$$

e

$$\sin(\alpha - \beta) = \sin \alpha \cos \beta - \cos \alpha \sin \beta. \quad (2.9)$$

segue

$$\sin \alpha \cos \beta = \frac{1}{2} [\sin(\alpha - \beta) + \sin(\alpha + \beta)].$$

Allora per $m \neq n$

$$\int_{-l}^l \sin \frac{m\pi x}{l} \cos \frac{n\pi x}{l} dx = \frac{1}{2} \int_{-l}^l \left[\sin \frac{(m-n)\pi x}{l} + \sin \frac{(m+n)\pi x}{l} \right] dx$$

e il risultato è una conseguenza del lemma 2.2.1. Se invece $m = n$

$$\int_{-l}^l \sin \frac{m\pi x}{l} \cos \frac{m\pi x}{l} dx = \frac{1}{2} \int_{-l}^l \sin \frac{2m\pi x}{l} dx = 0. \quad \square$$

Teorema 2.2.1 *Se la serie*

$$A + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n \cos \frac{n\pi x}{l} + b_n \sin \frac{n\pi x}{l} \right)$$

converge uniformemente a $F(x)$ nell'intervallo $(-l, l)$ allora, per $n = 1, 2, \dots$

$\alpha)$

$$a_n = \frac{1}{l} \int_{-l}^l F(x) \cos \frac{n\pi x}{l} dx;$$

$\beta)$

$$b_n = \frac{1}{l} \int_{-l}^l F(x) \sin \frac{n\pi x}{l} dx;$$

$\gamma)$

$$A = \frac{a_0}{2} = \frac{1}{2l} \int_{-l}^l F(x) dx.$$

Dimostrazione. $\alpha)$ Per ipotesi

$$F(x) = A + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n \cos \frac{n\pi x}{l} + b_n \sin \frac{n\pi x}{l} \right). \quad (2.10)$$

Moltiplicando ambo i membri per $\cos \frac{m\pi x}{l}$ e integrando tra $-l$ ed l si ha:

$$\int_{-l}^l \cos \frac{m\pi x}{l} F(x) dx = \int_{-l}^l \left[A + \sum_{n=1}^{+\infty} \left(a_n \cos \frac{n\pi x}{l} + b_n \sin \frac{n\pi x}{l} \right) \right] \cos \frac{m\pi x}{l} dx. \quad (2.11)$$

Tenuto conto che, per il lemma 2.2.2,

$$\int_{-l}^l \cos \frac{m\pi x}{l} \cos \frac{n\pi x}{l} dx = \int_{-l}^l \sin \frac{m\pi x}{l} \sin \frac{n\pi x}{l} dx = \begin{cases} 0 & m \neq n \\ l & m = n \neq 0 \end{cases}$$

e

$$\int_{-l}^l \sin \frac{m\pi x}{l} \cos \frac{n\pi x}{l} dx = 0 \quad m, n = 1, 2, 3, \dots$$

la relazione (2.11) diventa

$$\begin{aligned} \int_{-l}^l \cos \frac{m\pi x}{l} F(x) dx &= A \int_{-l}^l \cos \frac{m\pi x}{l} dx + \\ &+ \sum_{n=1}^{\infty} \left\{ a_n \int_{-l}^l \cos \frac{m\pi x}{l} \cos \frac{n\pi x}{l} dx + b_n \int_{-l}^l \cos \frac{m\pi x}{l} \sin \frac{n\pi x}{l} dx \right\} \\ &= a_m l \quad m \neq 0. \end{aligned}$$

Quindi

$$a_m = \frac{1}{l} \int_{-l}^l F(x) \cos \frac{m\pi x}{l} dx \quad m = 1, 2, 3, \dots$$

β) Moltiplicando la relazione (2.11) per $\sin \frac{m\pi x}{l}$, integrando tra $-l$ e l ed applicando le relazioni già viste abbiamo:

$$\begin{aligned} \int_{-l}^l \sin \frac{m\pi x}{l} F(x) dx &= A \int_{-l}^l \sin \frac{m\pi x}{l} dx \\ &+ \sum_{n=1}^{\infty} \left\{ a_n \int_{-l}^l \sin \frac{m\pi x}{l} \cos \frac{n\pi x}{l} dx + b_n \int_{-l}^l \sin \frac{m\pi x}{l} \sin \frac{n\pi x}{l} dx \right\} \\ &= b_m l \quad m \neq 0. \end{aligned}$$

Quindi

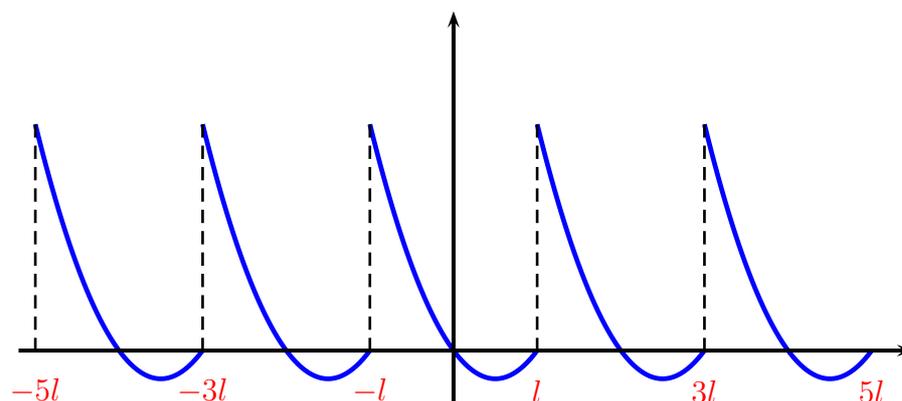
$$b_m = \frac{1}{l} \int_{-l}^l F(x) \sin \frac{m\pi x}{l} dx \quad m = 1, 2, 3, \dots$$

γ) Integriamo ora la relazione (2.10) tra $-l$ ed l , e tenendo conto del lemma 2.2.1 otteniamo

$$\int_{-l}^l F(x) dx = 2Al \quad \Rightarrow \quad A = \frac{1}{2l} \int_{-l}^l F(x) dx = \frac{a_0}{2}. \quad \square$$

Osservazione. I risultati ora ottenuti valgono anche se i limiti di integrazione sono sostituiti da c e $c + 2l$. Osserviamo anche esplicitamente che l'ipotesi di convergenza uniforme è intervenuta nell'integrazione termine a termine della serie.

L'ipotesi di periodicità della funzione sembrerebbe essere particolarmente restrittiva, in realtà non è così poichè se una funzione $f(x)$ è definita e continua (o anche generalmente continua) nell'intervallo $[-l, l]$ allora la funzione può essere prolungata periodicamente, riproducendola tale e quale, in tutti gli intervalli di ampiezza $2l$ che si trovano a destra e a sinistra dell'intervallo di definizione.



2.2.1 Forma complessa della serie di Fourier

In forma complessa la serie di Fourier (2.1) e i suoi coefficienti possono essere scritti così:

$$F(x) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n e^{in\frac{\pi x}{l}}$$

dove, ponendo $c = -l$

$$c_n = \frac{1}{2l} \int_{-l}^l F(x) e^{-in\frac{\pi x}{l}} dx.$$

Infatti

$$\begin{aligned}
 \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n e^{i n \frac{\pi x}{l}} &= \sum_{n=-\infty}^{-1} c_n e^{i n \frac{\pi x}{l}} + c_0 + \sum_{n=1}^{\infty} c_n e^{i n \frac{\pi x}{l}} \\
 &= \sum_{n=1}^{\infty} c_{-n} e^{-i n \frac{\pi x}{l}} + c_0 + \sum_{n=1}^{\infty} c_n e^{i n \frac{\pi x}{l}} \\
 &= c_0 + \sum_{n=1}^{\infty} [c_{-n} e^{-i n \frac{\pi x}{l}} + c_n e^{i n \frac{\pi x}{l}}] \\
 &= c_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \left\{ (c_{-n} + c_n) \cos \frac{n\pi x}{l} + i(c_n - c_{-n}) \sin \frac{n\pi x}{l} \right\}.
 \end{aligned}$$

Risulta evidentemente $c_0 = a_0/2$, mentre

$$\begin{aligned}
 c_{-n} + c_n &= \frac{1}{2l} \int_{-l}^l F(x) [e^{i n \frac{\pi x}{l}} + e^{-i n \frac{\pi x}{l}}] dx \\
 &= \frac{1}{l} \int_{-l}^l F(x) \cos \frac{n\pi x}{l} dx = a_n, \quad n = 1, 2, 3, \dots
 \end{aligned}$$

e

$$\begin{aligned}
 i(c_n - c_{-n}) &= \frac{i}{2l} \int_{-l}^l F(x) [e^{-i n \frac{\pi x}{l}} - e^{i n \frac{\pi x}{l}}] dx \\
 &= \frac{i}{2l} \int_{-l}^l F(x) (-2i) \sin \frac{n\pi x}{l} dx \\
 &= \frac{1}{l} \int_{-l}^l F(x) \sin \frac{n\pi x}{l} dx = b_n, \quad n = 1, 2, 3, \dots,
 \end{aligned}$$

2.3 Trasformate finite di Fourier

Abbiamo visto che, se $F(x)$ soddisfa le condizioni di Dirichlet nell'intervallo $] -l, l[$, allora in ogni punto di continuità di $F(x)$:

$$F(x) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n e^{i n \frac{\pi x}{l}} \quad (2.12)$$

dove

$$c_n = \frac{1}{2l} \int_{-l}^l F(x) e^{-i \frac{n\pi x}{l}} dx.$$

Posto

$$f(n) = \frac{1}{2} \int_{-l}^l F(x) e^{-i \frac{n\pi x}{l}} dx \quad (2.13)$$

allora $F(x)$ si scrive

$$F(x) = \frac{1}{l} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} f(n) e^{i \frac{n\pi x}{l}}. \quad (2.14)$$

La (2.13) prende il nome di **Trasformata finita di Fourier** e spesso viene indicata con $f(n) = \mathcal{F}\{F(x)\}$, mentre $F(x)$ si chiama **Antitrasformata finita di Fourier**.

Se x non è punto di continuità allora nella (2.12) $F(x)$ va sostituito con $(F(x+0) + F(x-0))/2$.

2.3.1 Trasformate finite seno e coseno di Fourier

Riconsideriamo ora lo sviluppo di Fourier di $F(x)$, $-l < x < l$, nella formulazione (2.1) con i coefficienti dati in α , β) e γ) ovvero

$$F(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n \cos \frac{n\pi x}{l} + b_n \sin \frac{n\pi x}{l} \right)$$

dove

$$a_0 = \frac{1}{l} \int_{-l}^l F(x) dx,$$

$$a_n = \frac{1}{l} \int_{-l}^l F(x) \cos \frac{n\pi x}{l} dx,$$

$$b_n = \frac{1}{l} \int_{-l}^l F(x) \sin \frac{n\pi x}{l} dx.$$

Supponiamo ora che la funzione $F(x)$ sia dispari. In questo caso $F(x) \cos \frac{n\pi x}{l}$ è una funzione dispari per ogni $n \in \mathbb{N}$ mentre $F(x) \sin \frac{n\pi x}{l}$ è una funzione pari per ogni $n \in \mathbb{N}$. Conseguentemente

$$a_n = 0 \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

mentre

$$b_n = \frac{2}{l} \int_0^l F(x) \sin \frac{n\pi x}{l} dx. \quad (2.15)$$

Pertanto

$$F(x) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin \frac{n\pi x}{l}$$

con b_n definiti da (2.15).

Definiamo ora

$$f_s(n) = \int_0^l F(x) \sin \frac{n\pi x}{l} dx, \quad n = 1, 2, \dots \quad (2.16)$$

allora

$$b_n = \frac{2}{l} f_s(n)$$

e perciò si scrive

$$F(x) = \frac{2}{l} \sum_{n=1}^{\infty} f_s(n) \sin \frac{n\pi x}{l}. \quad (2.17)$$

La (2.16) prende il nome di **Trasformata finita seno di Fourier** di $F(x)$ per $0 < x < l$ e viene indicata nel seguente modo

$$f_s(n) = \mathcal{F}_s\{F(x)\}$$

mentre la (2.17) si chiama **Antitrasformata finita seno di Fourier** di $f_s(n)$ e si scrive

$$F(x) = \mathcal{F}_s^{-1}\{f_s(n)\}.$$

Assumiamo ora che $F(x)$ sia pari. In questo caso la funzione $F(x) \sin \frac{n\pi x}{l}$ è una funzione dispari in $] -l, l[$ mentre la funzione $F(x) \cos \frac{n\pi x}{l}$ è pari in $] -l, l[$, e pertanto $b_n = 0$ per ogni n . Conseguentemente

$$F(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos \frac{n\pi x}{l}$$

con

$$a_0 = \frac{1}{l} \int_{-l}^l F(x) dx = \frac{2}{l} \int_0^l F(x) dx$$

ovvero

$$\frac{a_0}{2} = \frac{1}{l} \int_0^l F(x) dx$$

e

$$a_n = \frac{2}{l} \int_0^l F(x) \cos \frac{n\pi x}{l} dx.$$

Posto

$$f_c(n) = \int_0^l F(x) \cos \frac{n\pi x}{l} dx, \quad n = 0, 1, 2, \dots \quad (2.18)$$

risulta

$$\frac{a_0}{2} = \frac{1}{l} f_c(0), \quad a_n = \frac{2}{l} f_c(n)$$

e di conseguenza

$$F(x) = \frac{1}{l} f_c(0) + \frac{2}{l} \sum_{n=1}^{\infty} f_c(n) \cos \frac{n\pi x}{l}. \quad (2.19)$$

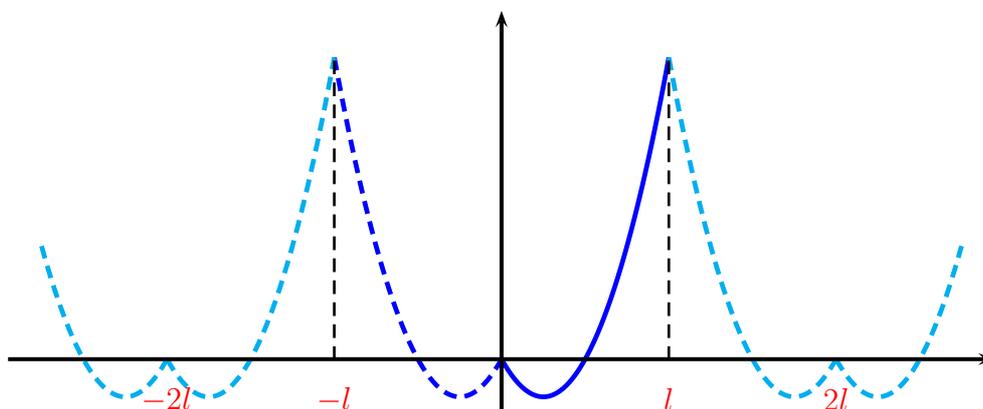
La (2.18) prende il nome di **Trasformata finita coseno di Fourier** di $F(x)$ per $0 < x < l$ e viene indicata nel seguente modo

$$f_c(n) = \mathcal{F}_c\{F(x)\}$$

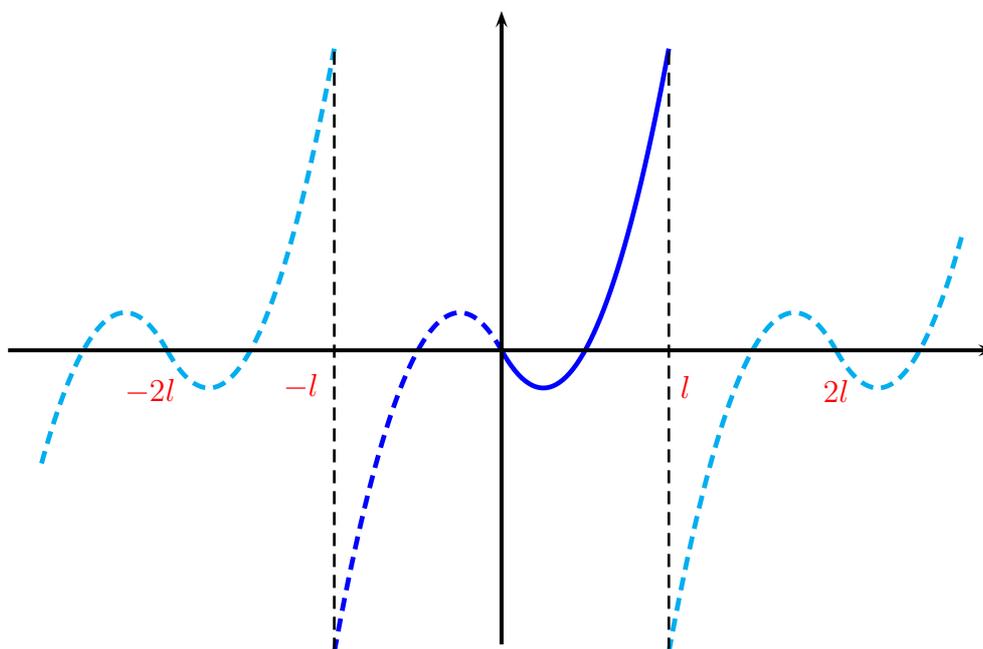
mentre $F(x)$ si dice **Antitrasformata finita coseno di Fourier** di $f_c(n)$ e si scrive

$$F(x) = \mathcal{F}_c^{-1}\{f_c(n)\}.$$

Anche in questo caso sembrerebbe che l'ipotesi di funzione pari (o dispari) sia eccessivamente restrittiva. In realtà se una funzione è definita ed è continua nell'intervallo $[0, l]$, possiamo calcolare la trasformata coseno del suo prolungamento periodico pari, che si ottiene prima prolungando la funzione nell'intervallo $[-l, 0]$ in modo simmetrico rispetto all'asse delle ordinate e poi prolungando per periodicità come già visto in precedenza. Nel seguente grafico ne è riportato un esempio.



Per calcolare invece la trasformata seno si definisce il prolungamento periodico dispari della funzione, che si ottiene prima prolungando la funzione nell'intervallo $[-l, 0]$ in modo simmetrico rispetto all'origine del riferimento cartesiano e poi prolungando per periodicità come già visto in precedenza. Nel seguente grafico ne è riportato un esempio.

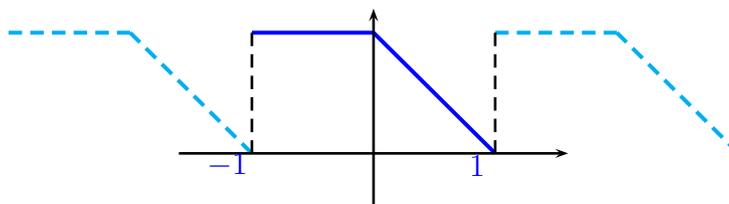


Esempio 2.3.1 *Determinare lo sviluppo in serie di Fourier della funzione*

$$F(x) = \begin{cases} 1 & -1 \leq x < 0 \\ 1 - x & 0 \leq x < 1 \end{cases}$$

periodica di periodo 2 indicando i punti in cui la serie non converge ad $F(x)$.

Tracciamo il grafico della funzione.



Osserviamo innanzitutto che la funzione non è nè pari nè dispari e che la serie sicuramente non converge alla funzione in $x = \pm 1$ e, poichè la funzione ha periodo 2, ovviamente anche per $x = 1 + 2k$, $k \in \mathbb{Z}$. Calcoliamo ora i coefficienti dello sviluppo in serie, considerando che $l = 1$.

$$a_0 = \frac{1}{l} \int_{-1}^1 F(x) dx = \frac{3}{2}.$$

Ovviamente anzichè calcolare l'integrale si è valutata l'area del trapezio rettangolo evidenziato dalla funzione.

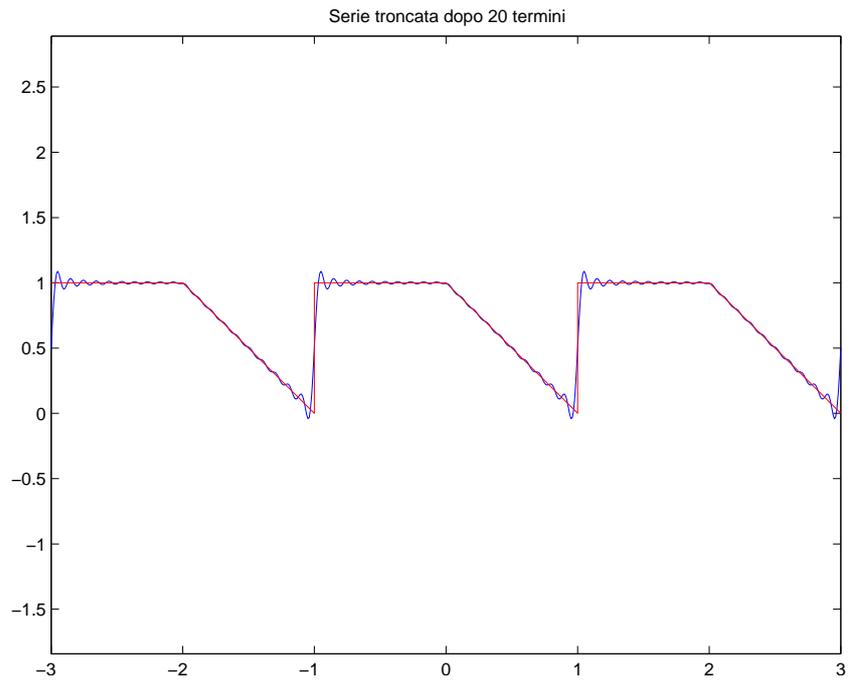
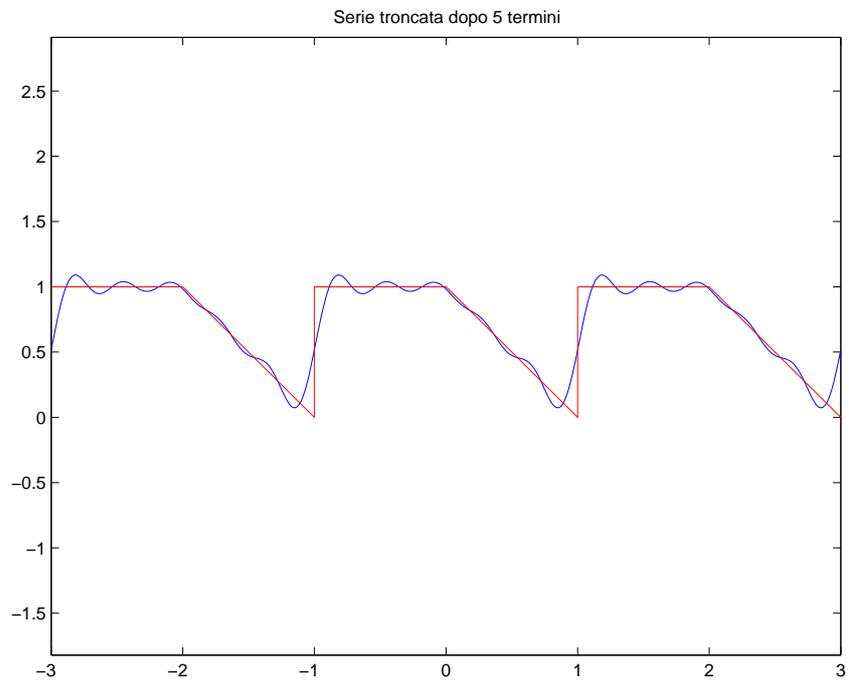
$$\begin{aligned}
 a_n &= \frac{1}{l} \int_{-l}^l F(x) \cos \frac{n\pi x}{l} dx = \int_{-1}^0 \cos n\pi x dx + \int_0^1 (1-x) \cos n\pi x \\
 &= \int_{-1}^1 \cos n\pi x dx - \int_0^1 x \cos n\pi x dx = - \int_0^1 x \cos n\pi x dx \\
 &= \left[-\frac{x}{n\pi} \sin n\pi x \right]_0^1 + \frac{1}{n\pi} \int_0^1 \sin n\pi x dx = \frac{1}{n^2\pi^2} [-\cos n\pi x]_0^1 \\
 &= \frac{1 - \cos n\pi}{n^2\pi^2}.
 \end{aligned}$$

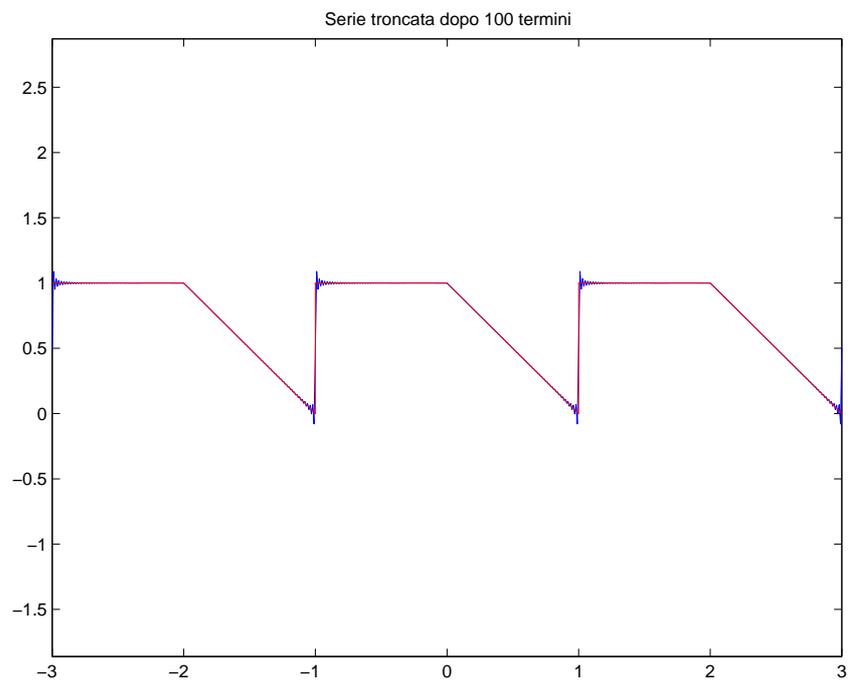
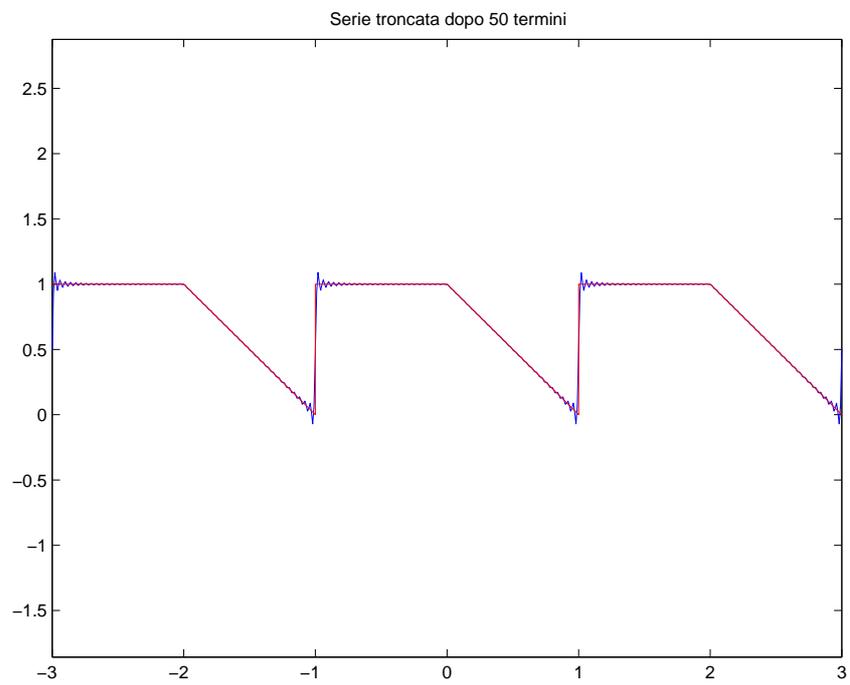
$$\begin{aligned}
 b_n &= \frac{1}{l} \int_{-l}^l F(x) \sin \frac{n\pi x}{l} dx = \int_{-1}^0 \sin n\pi x dx + \int_0^1 (1-x) \sin n\pi x \\
 &= \int_{-1}^1 \sin n\pi x dx - \int_0^1 x \sin n\pi x dx = - \int_0^1 x \sin n\pi x dx \\
 &= \left[\frac{x}{n\pi} \cos n\pi x \right]_0^1 - \frac{1}{n\pi} \int_0^1 \cos n\pi x dx = \frac{1}{n\pi} \cos n\pi - \frac{1}{n^2\pi^2} [\sin n\pi x]_0^1 \\
 &= \frac{1}{n\pi} \cos n\pi.
 \end{aligned}$$

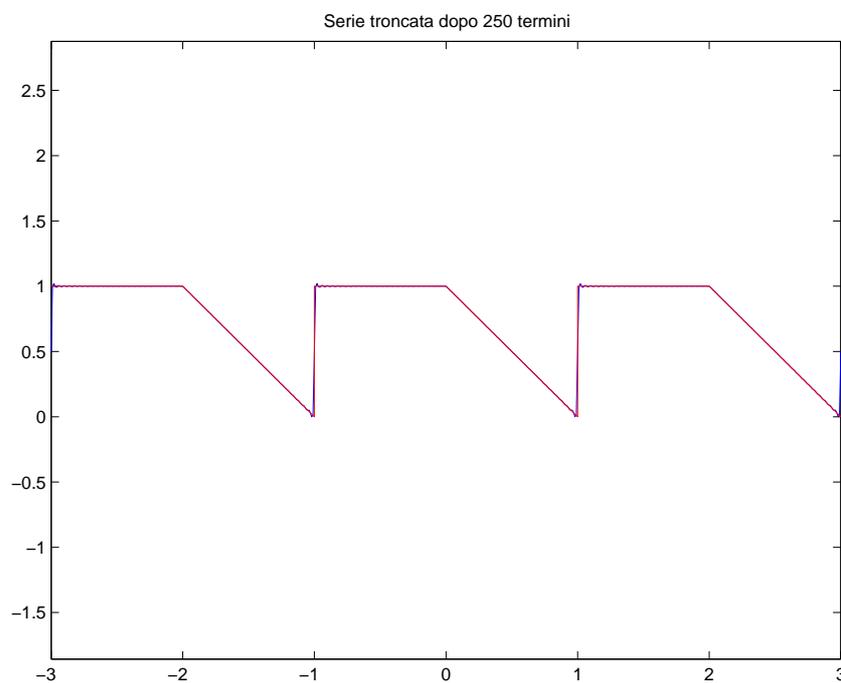
Quindi in definitiva

$$F(x) = \frac{3}{4} + \sum_{n=1}^{\infty} \left[\frac{1 - \cos n\pi}{n^2\pi^2} \cos n\pi x + \frac{1}{n\pi} \cos n\pi \sin n\pi x \right].$$

Nelle figure riportate nelle pagine seguenti sono raffigurati i grafici della funzione $F(x)$ e della serie di Fourier troncata per valori crescenti del numero di addendi. Si osserva che se la serie viene troncata si ottengono delle sovraelongazioni del valore della funzione ricostruita nell'intorno del punto di discontinuità: all'aumentare del numero delle componenti della serie il valore di picco di detta sovraelongazione rimane costante, mentre le oscillazioni alle quali tali sovraelongazioni si riferiscono si avvicinano al punto di discontinuità. Questo comportamento prende il nome di **fenomeno di Gibbs**.





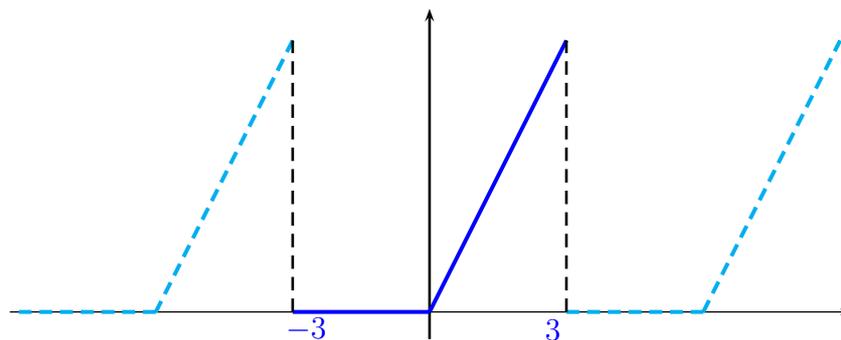


Esempio 2.3.2 *Determinare la serie di Fourier per la funzione*

$$F(x) = \begin{cases} 2x & 0 \leq x < 3 \\ 0 & -3 < x < 0 \end{cases}$$

di periodo 6.

Tracciamo il grafico della funzione.



Calcoliamo i coefficienti della serie ponendo $l = 3$.

$$\begin{aligned}
 a_0 &= \frac{1}{3} \int_{-3}^3 F(x) dx \\
 &= \frac{1}{3} \left[\int_{-3}^0 F(x) dx + \int_0^3 F(x) dx \right] = \frac{2}{3} \int_0^3 x dx = 6 \\
 a_n &= \frac{1}{3} \int_{-3}^3 F(x) \cos \frac{n\pi x}{3} dx = \frac{1}{3} \int_0^3 2x \cos \frac{n\pi x}{3} dx \\
 &= \frac{2}{3} \int_0^3 x \frac{3}{n\pi} \frac{d}{dx} \left(\sin \frac{n\pi x}{3} \right) dx \\
 &= \frac{2}{n\pi} \left[\left[x \sin \frac{n\pi x}{3} \right]_0^3 - \int_0^3 \sin \frac{n\pi x}{3} dx \right] \\
 &= \frac{6}{(n\pi)^2} \left[\cos \frac{n\pi x}{3} \right]_0^3 = \frac{6}{(n\pi)^2} [\cos n\pi - 1]. \\
 b_n &= \frac{1}{3} \int_{-3}^3 F(x) \sin \frac{n\pi x}{3} dx = \frac{1}{3} \left[\int_0^3 2x \sin \frac{n\pi x}{3} dx \right] \\
 &= -\frac{1}{3} \left[\int_0^3 2x \frac{3}{n\pi} \frac{d}{dx} \left(\cos \frac{n\pi x}{3} \right) dx \right] \\
 &= \frac{-2}{n\pi} \left[\left[x \cos \frac{n\pi x}{3} \right]_0^3 - \int_0^3 \cos \frac{n\pi x}{3} dx \right] \\
 &= \frac{-2}{n\pi} \left[3 \cos n\pi - \frac{3}{n\pi} \left[\sin \frac{n\pi x}{3} \right]_0^3 \right] \\
 &= \frac{-6}{n\pi} \cos n\pi.
 \end{aligned}$$

Quindi in definitiva

$$F(x) = 3 + \sum_{n=1}^{\infty} \left[\frac{6}{(n\pi)^2} (\cos n\pi - 1) \cos \frac{n\pi x}{3} - \frac{6}{n\pi} \cos n\pi \sin \frac{n\pi x}{3} \right].$$

Esempio 2.3.3 Determinare la serie di Fourier per la funzione

$$F(x) = | |x| - 1 |$$

con $-3 \leq x \leq 3$, periodica di periodo 6.

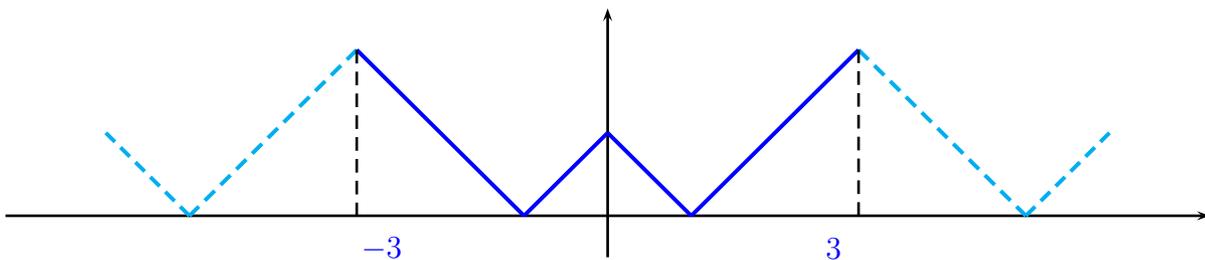
Osserviamo innanzitutto che la funzione $F(x)$ è pari, infatti

$$F(-x) = | | -x | - 1 | = | |x| - 1 | = F(x),$$

quindi tutti i coefficienti b_n sono nulli pertanto la serie di Fourier è una serie di soli coseni. Inoltre

$$F(x) = |x - 1| = \begin{cases} x - 1 & 1 \leq x \leq 3 \\ 1 - x & 0 \leq x < 1 \end{cases}$$

Tracciamo il grafico della funzione.



Calcoliamo ora i coefficienti a_n dello sviluppo in serie, considerando che $l = 3$.

$$a_0 = \frac{1}{3} \int_{-3}^3 F(x) dx = \frac{2}{3} \int_0^3 F(x) dx = \frac{5}{3}$$

Anche in questo caso l'integrale della funzione è stato ottenuto calcolando l'area dei due triangoli sottesi dal grafico della funzione $F(x)$.

$$\begin{aligned}
 a_n &= \frac{1}{3} \int_{-3}^3 F(x) \cos \frac{n\pi x}{3} dx = \frac{2}{3} \int_0^3 F(x) \cos \frac{n\pi x}{3} dx \\
 &= \frac{2}{3} \int_0^1 (1-x) \cos \frac{n\pi x}{3} dx + \frac{2}{3} \int_1^3 (x-1) \cos \frac{n\pi x}{3} dx \\
 &= \frac{2}{3} \left\{ \left[\frac{3}{n\pi} (1-x) \sin \frac{n\pi x}{3} \right]_0^1 + \frac{3}{n\pi} \int_0^1 \sin \frac{n\pi x}{3} dx + \right. \\
 &\quad \left. + \left[\frac{3}{n\pi} (x-1) \sin \frac{n\pi x}{3} \right]_1^3 - \frac{3}{n\pi} \int_1^3 \sin \frac{n\pi x}{3} dx \right\} \\
 &= \frac{2}{n\pi} \left\{ \left[-\frac{3}{n\pi} \cos \frac{n\pi x}{3} \right]_0^1 + \left[\frac{3}{n\pi} \cos \frac{n\pi x}{3} \right]_1^3 \right\} \\
 &= \frac{6}{n^2\pi^2} \left[1 - \cos \frac{n\pi}{3} + \cos(n\pi) - \cos \frac{n\pi}{3} \right] \\
 &= \frac{6}{n^2\pi^2} \left[1 + \cos(n\pi) - 2 \cos \frac{n\pi}{3} \right].
 \end{aligned}$$

La funzione ammette pertanto il seguente sviluppo in serie di Fourier

$$F(x) = \frac{5}{6} + \frac{6}{\pi^2} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} \left[1 + \cos(n\pi) - 2 \cos \frac{n\pi}{3} \right] \cos \frac{n\pi x}{3}$$

che converge alla funzione per ogni x .

Esempio 2.3.4 *Determinare*

- a) *la trasformata finita seno di Fourier*
- b) *la trasformata finita coseno di Fourier*

della funzione $F(x) = 2x$, $0 < x < 4$.

a)

$$\begin{aligned}
\mathcal{F}_s\{F(x)\} &= f_s(n) = \int_0^l F(x) \sin \frac{n\pi x}{l} dx \\
&= \int_0^4 2x \sin \frac{n\pi x}{4} dx \\
&= \left[2x \left(\frac{-\cos n\pi x/4}{n\pi/4} \right) - 2 \left(\frac{-\sin n\pi x/4}{n^2\pi^2/16} \right) \right]_0^4 \\
&= -\frac{32}{n\pi} \cos n\pi;
\end{aligned}$$

b) se $n > 0$

$$\begin{aligned}
\mathcal{F}_c\{F(x)\} &= f_c(n) = \int_0^l F(x) \cos \frac{n\pi x}{l} dx \\
&= \int_0^4 2x \cos \frac{n\pi x}{4} dx \\
&= \left[2x \left(\frac{\sin n\pi x/4}{n\pi/4} \right) - 2 \left(\frac{-\cos n\pi x/4}{n^2\pi^2/16} \right) \right]_0^4 \\
&= 32 \frac{\cos n\pi - 1}{n^2\pi^2}.
\end{aligned}$$

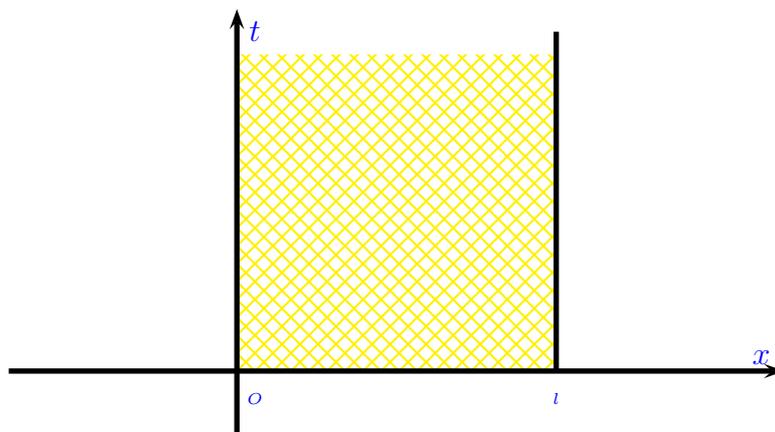
Se $n = 0$

$$f_c(0) = \int_0^4 2x dx = 16.$$

Risoluzione di equazioni alle derivate parziali

Le trasformate seno e coseno di Fourier possono essere applicate anche a funzioni in due variabili $U(x, t)$.

Sia $U(x, t)$ una funzione definita per $t \geq 0$ e $0 \leq x \leq l$.



In questo caso la trasformata di $U(x, t)$ è una funzione che dipende dalla variabile t e dal parametro n , numero naturale, cosicchè scriveremo

$$u_c(n, t) = \mathcal{F}_c \{U(x, t)\} = \int_0^l U(x, t) \cos \frac{n\pi x}{l} dx,$$

oppure

$$u_s(n, t) = \mathcal{F}_s \{U(x, t)\} = \int_0^l U(x, t) \sin \frac{n\pi x}{l} dx.$$

In modo analogo valgono le definizioni di antitrasformata finita coseno di Fourier

$$U(x, t) = \mathcal{F}_c^{-1} \{U(x, t)\} = \frac{1}{l} u_c(0, t) + \frac{2}{l} \sum_{n=1}^{\infty} u_c(n, t) \cos \frac{n\pi x}{l},$$

e antitrasformata finita seno di Fourier

$$U(x, t) = \mathcal{F}_s^{-1} \{U(x, t)\} = \frac{2}{l} \sum_{n=1}^{\infty} u_s(n, t) \sin \frac{n\pi x}{l},$$

Infatti una delle principali applicazioni delle trasformate di Fourier è la risoluzione di equazioni alle derivate parziali del secondo ordine. Vediamo ora come determinare le trasformate seno e coseno di Fourier per tali derivate. Calcoliamo la trasformata finita seno di Fourier di $\frac{\partial U}{\partial x}$.

Per definizione la trasformata finita seno è

$$\begin{aligned}\mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial U}{\partial x} \right\} &= \int_0^l \frac{\partial U}{\partial x} \sin \frac{n\pi x}{l} dx \\ &= \left[U(x, t) \sin \frac{n\pi x}{l} \right]_0^l - \frac{n\pi}{l} \int_0^l U(x, t) \cos \frac{n\pi x}{l} dx \\ &= -\frac{n\pi}{l} \mathcal{F}_c \{ U(x, t) \}.\end{aligned}$$

Dunque

$$\boxed{\mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial U}{\partial x} \right\} = -\frac{n\pi}{l} \mathcal{F}_c \{ U(x, t) \};} \quad (2.20)$$

Invece per la trasformata finita coseno di Fourier di $\frac{\partial U}{\partial x}$, dove $U(x, t)$ è una funzione definita per $0 < x < l$ e $t > 0$, si ha

$$\begin{aligned}\mathcal{F}_c \left\{ \frac{\partial U}{\partial x} \right\} &= \int_0^l \frac{\partial U}{\partial x} \cos \frac{n\pi x}{l} dx \\ &= \left[U(x, t) \cos \frac{n\pi x}{l} \right]_0^l + \frac{n\pi}{l} \int_0^l U(x, t) \sin \frac{n\pi x}{l} dx\end{aligned}$$

ovvero

$$\boxed{\mathcal{F}_c \left\{ \frac{\partial U}{\partial x} \right\} = \frac{n\pi}{l} \mathcal{F}_s \{ U(x, t) \} + U(l, t) \cos n\pi - U(0, t).} \quad (2.21)$$

Calcoliamo ora le trasformate della derivata parziale $\frac{\partial U}{\partial t}$:

$$\begin{aligned}\mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial U}{\partial t} \right\} &= \int_0^l \frac{\partial U}{\partial t} \sin \frac{n\pi x}{l} dx \\ &= \frac{d}{dt} \int_0^l U(x, t) \sin \frac{n\pi x}{l} dx \\ &= \frac{d}{dt} \mathcal{F}_s \{ U(x, t) \}.\end{aligned} \quad (2.22)$$

Analogamente

$$\mathcal{F}_c \left\{ \frac{\partial U}{\partial t} \right\} = \frac{d}{dt} \mathcal{F}_c \{U(x, t)\}.$$

Da questi esempi si può inoltre ricavare che

$$\mathcal{F}_c \left\{ \frac{\partial^2 U}{\partial t^2} \right\} = \frac{d^2}{dt^2} \mathcal{F}_c \{U(x, t)\}$$

e

$$\mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial^2 U}{\partial t^2} \right\} = \frac{d^2}{dt^2} \mathcal{F}_s \{U(x, t)\}.$$

Determiniamo le trasformate finite seno e coseno della funzione $\frac{\partial^2 U}{\partial x^2}$.

Sostituendo $\frac{\partial U}{\partial x}$ ad $U(x, t)$ in (2.20) si ha

$$\mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right\} = -\frac{n\pi}{l} \mathcal{F}_c \left\{ \frac{\partial U}{\partial x} \right\}$$

e, sostituendo l'espressione (2.21), si ottiene infine

$$\mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right\} = -\frac{n^2 \pi^2}{l^2} \mathcal{F}_s \{U(x, t)\} + \frac{n\pi}{l} [U(0, t) - U(l, t) \cos n\pi]. \quad (2.23)$$

Per la trasformata coseno si procede in modo analogo

$$\mathcal{F}_c \left\{ \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right\} = \frac{n\pi}{l} \mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial U}{\partial x} \right\} - [U_x(0, t) - U_x(l, t) \cos n\pi]$$

ottenendo

$$\mathcal{F}_c \left\{ \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right\} = -\frac{n^2 \pi^2}{l^2} \mathcal{F}_c \{U(x, t)\} - [U_x(0, t) - U_x(l, t) \cos n\pi]. \quad (2.24)$$

2.4 Risoluzione di equazioni alle derivate parziali

In questo paragrafo le trasformate di Fourier saranno utilizzate per risolvere alcune, semplici, equazioni alle derivate parziali.

Assegnata un'equazione alle derivate parziali per poterla risolvere con le trasformate di Fourier si devono seguire i seguenti passi:

1. Stabilire quale trasformata è necessario applicare (seno o coseno)
2. Applicare la trasformata scelta all'equazione assegnata ottenendo un'**equazione differenziale ordinaria** per $u(n, t)$
3. Risolvere l'equazione differenziale ordinaria (solitamente **omogenea** e a coefficienti costanti)
4. Calcolare l'antitrasformata (seno o coseno) di Fourier di $u(n, t)$. Dovendo risolvere un'equazione differenziale ordinaria a coefficienti costanti (del primo o del secondo ordine) richiamiamo qui i tre casi che si possono presentare.

I Caso. Equazione del primo ordine:

$$y'(t) = ky(t), \quad k \in \mathbb{R}.$$

L'integrale generale è

$$y(t) = Ae^{kt}, \quad \text{dove } A = y(0),$$

quindi la soluzione è

$$y(t) = y(0)e^{kt}.$$

II Caso. Equazione del secondo ordine:

$$y''(t) - k^2y(t) = 0, \quad k \in \mathbb{R}.$$

L'integrale generale dipende dalle radici dell'equazione caratteristica

$$\lambda^2 - k^2 = 0.$$

ovvero

$$\lambda = \pm k.$$

Poichè le radici sono reali e distinte la soluzione è

$$y(t) = Ae^{kt} + Be^{-kt},$$

con $A, B \in \mathbb{R}$ da determinare imponendo le condizioni assegnate.

III Caso. Equazione del secondo ordine:

$$y''(t) + k^2 y(t) = 0, \quad k \in \mathbb{R}.$$

L'integrale generale dipende dalle radici dell'equazione caratteristica

$$\lambda^2 + k^2 = 0.$$

ovvero

$$\lambda = \pm \iota k.$$

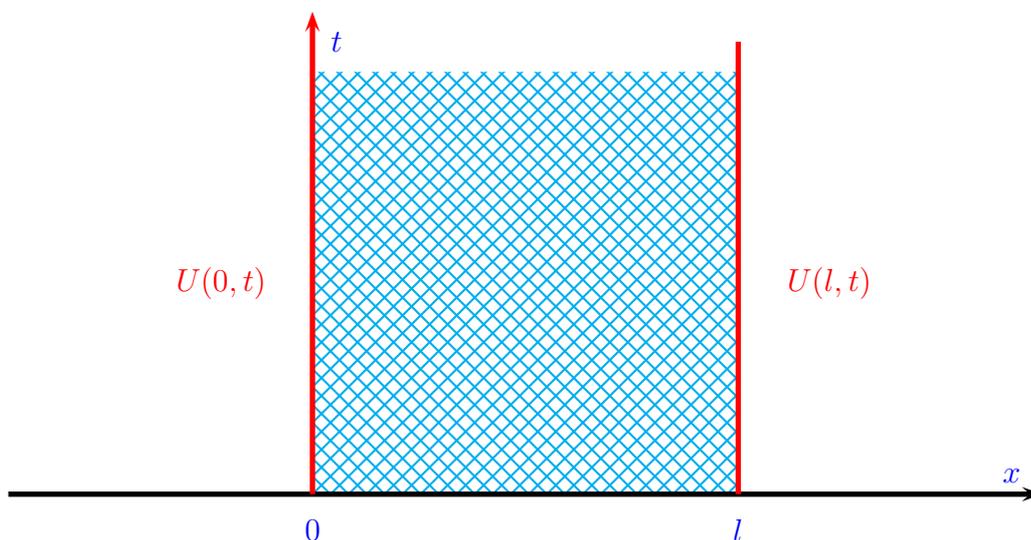
Poichè le radici sono complesse coniugate allora l'integrale generale è una combinazione lineare degli esponenziali complessi $e^{\iota kt}$ e $e^{-\iota kt}$. Tuttavia è possibile rendere reale tale soluzione prendendo un'opportuna combinazione lineare degli esponenziali complessi ed applicando la formula di Eulero, cosicchè la soluzione è

$$y(t) = A \cos(kt) + B \sin(kt),$$

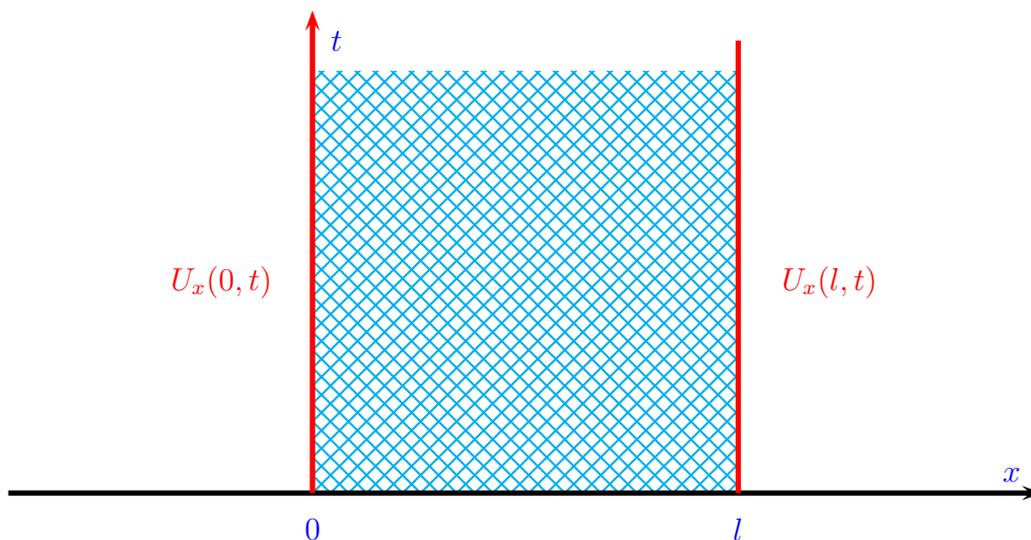
con $A, B \in \mathbb{R}$ da determinare imponendo le condizioni assegnate.

Per poter risolvere un'equazione alle derivate parziali devono essere assegnate determinate condizioni cui deve essere soggetta la soluzione $U(x, t)$. Esistono due tipi di condizioni.

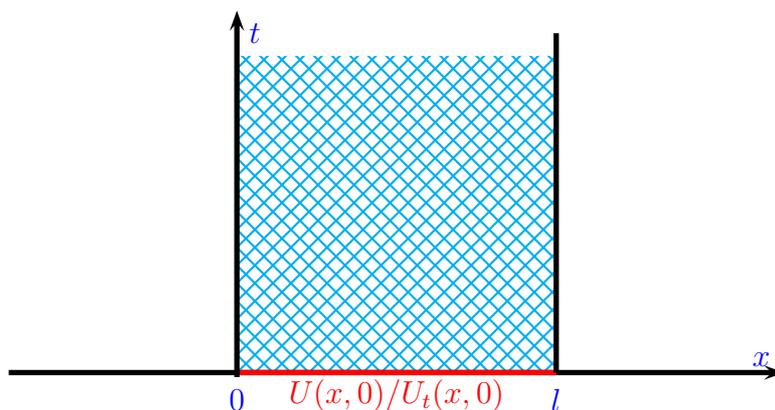
I Caso. **Condizioni al contorno** (o al bordo) (cioè sono note $U(0, t)$ e $U(l, t)$).



Oppure sono note le derivate prime rispetto a x $U_x(0, t)$ e $U_x(l, t)$.



II Caso. Condizioni iniziali (è nota $U(x, 0)$ e/o $U_t(x, 0)$), per $0 \leq x \leq l$.



Per risolvere un'equazione alle derivate parziali devono essere assegnate sia condizioni iniziali che condizioni al contorno (in funzione delle derivate presenti nell'equazione).

Per esempio per l'equazione

$$\frac{\partial U}{\partial t} = k \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \quad \begin{array}{l} \text{Primo ordine rispetto a } t \\ \text{Secondo ordine rispetto a } x \end{array}$$

servono 3 condizioni (2 al contorno e 1 iniziale).

Per esempio per l'equazione

$$\frac{\partial^2 U}{\partial t^2} = k \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \quad \begin{array}{l} \text{Secondo ordine rispetto a } t \\ \text{Secondo ordine rispetto a } x \end{array}$$

servono 4 condizioni (2 al contorno e 2 iniziali).

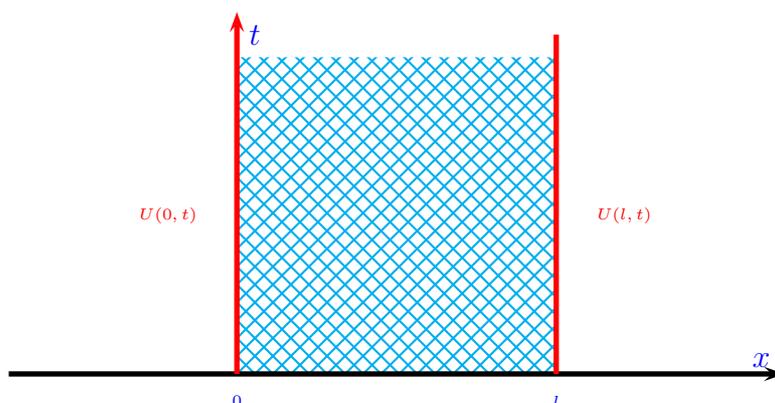
La scelta della trasformata da applicare

La scelta **dipende esclusivamente dalle condizioni al contorno assegnate dal problema**. Infatti le espressioni delle trasformate per le derivate seconde di $U(x, t)$ rispetto ad x sono;

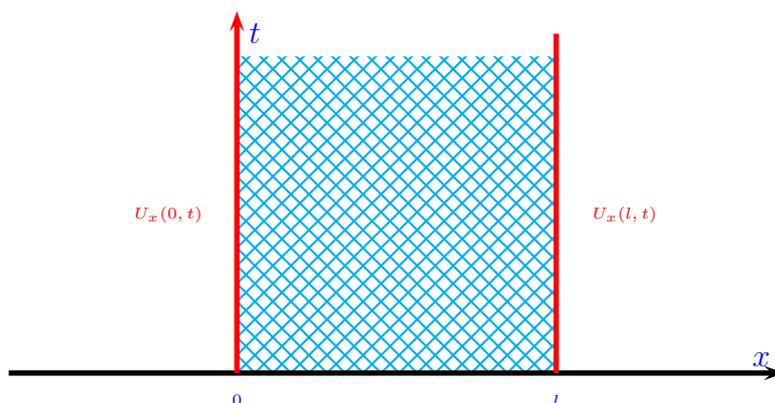
$$\mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right\} = -\frac{n^2 \pi^2}{l^2} \mathcal{F}_s(U(x, t)) - \frac{n\pi}{l} [U(l, t) \cos n\pi - U(0, t)]$$

$$\mathcal{F}_c \left\{ \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right\} = -\frac{n^2 \pi^2}{l^2} \mathcal{F}_c(U(x, t)) + [U_x(l, t) \cos n\pi - U_x(0, t)]$$

La trasformata seno richiede la conoscenza della funzione agli estremi $x = 0$ ed $x = l$ quindi si applica quando queste sono note:



La trasformata coseno richiede la conoscenza della derivata prima della funzione agli estremi $x = 0$ ed $x = l$ quindi si applica quando queste sono note:



Esempio 2.4.1 Usare le trasformate finite di Fourier per risolvere l'equazione

$$\frac{\partial U}{\partial t} = \frac{\partial^2 U}{\partial x^2}$$

con condizioni al contorno $U(0, t) = U(l, t) = 0$ e $U(x, 0) = 2x$, per $0 < x < l$ e $t > 0$.

Prendendo la trasformata finita seno di ambo i membri dell'equazione assegnata (con $l = 4$), abbiamo

$$\mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial U}{\partial t} \right\} = \mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right\}.$$

Posto $u(n, t) = \mathcal{F}_s\{U(x, t)\}$ e tenendo conto della relazione (2.22)

$$\mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial U}{\partial t} \right\} = \frac{d}{dt} u(n, t).$$

Applicando ora (2.23)

$$\mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right\} = -\frac{n^2 \pi^2}{16} \mathcal{F}_s\{U(x, t)\} + \frac{n\pi}{4} [U(0, t) - U(l, t) \cos n\pi].$$

In definitiva si deve risolvere l'equazione differenziale del primo ordine

$$\frac{du}{dt} = -\frac{n^2 \pi^2}{16} u(n, t)$$

ottenendo

$$u(n, t) = u(n, 0)e^{-n^2\pi^2t/16}$$

dove

$$u(n, 0) = \mathcal{F}_s\{2x\} = \frac{-32 \cos n\pi}{n\pi}.$$

Quindi

$$u(n, t) = \frac{-32 \cos n\pi}{n\pi} e^{-n^2\pi^2t/16}.$$

In definitiva

$$\begin{aligned} U(x, t) &= \frac{2}{4} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{-32 \cos n\pi}{n\pi} e^{-n^2\pi^2t/16} \sin \frac{n\pi x}{4} \\ &= \frac{16}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \left(\frac{-\cos n\pi}{n} \right) e^{-n^2\pi^2t/16} \sin \frac{n\pi x}{4}. \end{aligned}$$

Esempio 2.4.2 Usare le trasformate finite di Fourier per risolvere il problema ai valori al contorno

$$\frac{\partial U}{\partial t} = \frac{\partial^2 U}{\partial x^2}$$

con $U(x, t)$ soggetta alle seguenti condizioni iniziali $U(0, t) = U(6, t) = 0$, per $t \geq 0$ e

$$U(x, 0) = \begin{cases} 1 & 0 \leq x \leq 3 \\ 0 & 3 < x \leq 6. \end{cases}$$

Dobbiamo utilizzare la trasformata finita seno di Fourier con $l = 6$, quindi applicandola all'equazione alle derivate parziali otteniamo

$$\mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial U}{\partial t} \right\} = \mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right\}.$$

Poniamo $u(n, t) = \mathcal{F}_s\{U(x, t)\}$ e otteniamo la seguente equazione differenziale ordinaria omogenea a coefficienti costanti

$$\frac{du}{dt} = -\frac{n^2\pi^2}{36}u(n, t)$$

che ammette come soluzione generale

$$u(n, t) = Ae^{-n^2\pi^2t/36}$$

con A costante da calcolare. Poichè

$$u(n, 0) = \mathcal{F}_s\{U(x, 0)\} = A$$

dobbiamo calcolare la trasformata seno della condizione iniziale

$$\begin{aligned} \mathcal{F}_s\{U(x, 0)\} &= \int_0^6 U(x, 0) \sin \frac{n\pi x}{6} dx \\ &= \int_0^3 \sin \frac{n\pi x}{6} dx \\ &= \frac{6}{n\pi} \left[-\cos \frac{n\pi x}{6} \right]_0^3 = \frac{6}{n\pi} \left[1 - \cos \frac{n\pi}{2} \right]. \end{aligned}$$

La soluzione dell'equazione differenziale è quindi

$$u(n, t) = \frac{6}{n\pi} \left[1 - \cos \frac{n\pi}{2} \right] e^{-n^2\pi^2 t/36}$$

mentre la soluzione del problema iniziale cercata è

$$U(x, t) = \frac{1}{3} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{6}{n\pi} \left[1 - \cos \frac{n\pi}{2} \right] e^{-n^2\pi^2 t/36} \sin \frac{n\pi x}{6}.$$

Esempio 2.4.3 Usare le trasformate finite di Fourier per risolvere il problema ai valori al contorno

$$\frac{\partial^2 U}{\partial t^2} = 9 \frac{\partial^2 U}{\partial x^2}$$

con condizioni iniziali: $U(0, t) = U(2, t) = 0$, per $t \geq 0$ e

$$U_t(x, 0) = 0, \quad U(x, 0) = \frac{1}{20}x(2-x)$$

con $0 \leq x \leq 2$.

Applichiamo la trasformata finita seno all'equazione assegnata (con $l = 2$), ottenendo

$$\mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial^2 U}{\partial t^2} \right\} = 9 \mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right\}.$$

Posto $u(n, t) = \mathcal{F}_s\{U(x, t)\}$ si deve risolvere l'equazione differenziale del secondo ordine

$$\frac{d^2 u}{dt^2} = -\frac{9n^2\pi^2}{4} u(n, t)$$

il cui polinomio caratteristico è

$$\lambda^2 + \frac{9n^2\pi^2}{4} = 0$$

che ammette due radici complesse coniugate $\lambda = \pm i3n\pi/2$, cosicchè la soluzione generale è

$$u(n, t) = A \sin \frac{3n\pi t}{2} + B \cos \frac{3n\pi t}{2}$$

con A e B costanti da determinarsi. Poichè

$$u(n, 0) = \mathcal{F}_s\{U(x, 0)\} = \mathcal{F}_s\left\{\frac{1}{20}x(2-x)\right\}$$

quindi

$$u(n, 0) = B = \mathcal{F}_s\left\{\frac{1}{20}x(2-x)\right\}.$$

Inoltre

$$u'(n, 0) = \frac{d}{dt}\mathcal{F}_s\{U(x, 0)\} = \mathcal{F}_s\{U_t(x, 0)\} = 0$$

quindi calcolando la derivata prima dell'integrale generale risulta

$$u'(n, t) = A\frac{3}{2}n\pi \cos \frac{3n\pi t}{2} - B\frac{3}{2} \sin \frac{3n\pi t}{2}$$

e, poichè $u'(n, 0) = 0$ deve essere $A = 0$. Calcoliamo quindi la trasformata seno della condizione iniziale $U(x, 0)$:

$$\begin{aligned} \mathcal{F}_s\{U(x, 0)\} &= \int_0^2 \frac{1}{20}x(2-x) \sin \frac{n\pi x}{2} dx \\ &= \frac{1}{10} \int_0^2 x \sin \frac{n\pi x}{2} dx - \frac{1}{20} \int_0^2 x^2 \sin \frac{n\pi x}{2} dx. \end{aligned}$$

Calcoliamo separatamente i due integrali:

$$\begin{aligned} \int_0^2 x \sin \frac{n\pi x}{2} dx &= \left[-\frac{2x}{n\pi} \cos \frac{n\pi x}{2} \right]_0^2 + \frac{2}{n\pi} \int_0^2 \cos \frac{n\pi x}{2} dx \\ &= -\frac{4}{n\pi} \cos n\pi + \frac{4}{n^2\pi^2} \left[\sin \frac{n\pi x}{2} \right]_0^2 = -\frac{4}{n\pi} \cos n\pi. \end{aligned}$$

Il secondo integrale è:

$$\begin{aligned}
 \int_0^2 x^2 \sin \frac{n\pi x}{2} dx &= \left[-\frac{2x^2}{n\pi} \cos \frac{n\pi x}{2} \right]_0^2 + \frac{4}{n\pi} \int_0^2 x \cos \frac{n\pi x}{2} dx \\
 &= -\frac{8}{n\pi} \cos n\pi + \frac{8}{n^2\pi^2} \left[x \sin \frac{n\pi x}{2} \right]_0^2 - \frac{8}{n^2\pi^2} \int_0^2 \sin \frac{n\pi x}{2} \\
 &= -\frac{8}{n\pi} \cos n\pi + \frac{16}{n^3\pi^3} \left[\cos \frac{n\pi x}{2} \right]_0^2 \\
 &= \frac{16}{n^3\pi^3} [\cos n\pi - 1] - \frac{8}{n\pi} \cos n\pi.
 \end{aligned}$$

La costante cercata vale pertanto

$$\begin{aligned}
 B &= -\frac{2}{5n\pi} \cos n\pi - \frac{4}{5n^3\pi^3} [\cos n\pi - 1] + \frac{2}{5n\pi} \\
 &= \frac{4}{5n^3\pi^3} [1 - \cos n\pi].
 \end{aligned}$$

In definitiva la trasformata di Fourier $u(n, t)$ è

$$u(n, t) = \frac{4}{5n^3\pi^3} [1 - \cos n\pi] \cos \frac{3n\pi t}{2}$$

mentre la soluzione cercata è

$$U(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{4}{5n^3\pi^3} [1 - \cos n\pi] \cos \frac{3n\pi t}{2} \sin \frac{n\pi x}{2}.$$

Esempio 2.4.4 Usare le trasformate finite di Fourier per risolvere il problema ai valori al contorno

$$\frac{\partial^2 U}{\partial t^2} = -\frac{\partial^2 U}{\partial x^2}$$

dove la funzione $U(x, t)$ è soggetta alle condizioni iniziali $U(0, t) = U(1, t) = 0$, per $t \geq 0$ e

$$U(x, 0) = 0, \quad \frac{\partial U}{\partial t}(x, 0) = 3x$$

con $0 \leq x \leq 1$.

Applichiamo la trasformata finita seno all'equazione assegnata (con $l = 1$), ottenendo

$$\mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial^2 U}{\partial t^2} \right\} = -\mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right\}.$$

Poniamo $u(n, t) = \mathcal{F}_s\{U(x, t)\}$ e otteniamo che il primo membro è uguale a

$$\mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial^2 U}{\partial t^2} \right\} = \frac{d^2}{dt^2} u(n, t)$$

mentre il secondo diventa

$$\mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right\} = -n^2 \pi^2 u(n, t)$$

cosicchè si deve risolvere ora la seguente equazione differenziale ordinaria omogenea a coefficienti costanti

$$\frac{d^2 u}{dt^2} = n^2 \pi^2 u(n, t). \quad (2.25)$$

Il polinomio caratteristico dell'equazione (2.25) è

$$\lambda^2 - n^2 \pi^2 = 0$$

che ammette due radici reali distinte $\lambda = \pm n\pi$, cosicchè essa ammette come soluzione generale una combinazione lineare di esponenziali:

$$u(n, t) = Ae^{n\pi t} + Be^{-n\pi t}$$

con A e B costanti da determinarsi utilizzando le altre condizioni iniziali note. Infatti

$$U(x, 0) = 0 \quad \Rightarrow \quad u(n, 0) = \mathcal{F}_s\{U(x, 0)\} = \mathcal{F}_s\{0\} = 0$$

quindi

$$u(n, 0) = A + B = 0 \quad \Rightarrow \quad B = -A$$

e la soluzione può essere scritta come

$$u(n, t) = Ae^{n\pi t} - Ae^{-n\pi t}.$$

Inoltre, poichè

$$\frac{\partial U}{\partial t}(x, 0) = 3x \quad \Rightarrow \quad u'(n, 0) = \mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial U}{\partial t}(x, 0) \right\} = \mathcal{F}_s \{3x\}.$$

Calcoliamo quindi la trasformata seno della funzione $3x$:

$$\begin{aligned} \mathcal{F}_s \{3x\} &= \int_0^1 3x \sin(n\pi x) dx = 3 \int_0^1 x \sin(n\pi x) dx \\ &= \frac{3}{n\pi} [-x \cos(n\pi x)]_0^1 + \frac{3}{n\pi} \int_0^1 \cos(n\pi x) dx \\ &= -\frac{3}{n\pi} \cos(n\pi) + \frac{3}{n^2\pi^2} [\sin(n\pi x)]_0^1 \\ &= -\frac{3}{n\pi} \cos(n\pi) = \frac{3}{n\pi} (-1)^{n+1}. \end{aligned}$$

Quindi

$$u'(n, t) = An\pi e^{n\pi t} + An\pi e^{-n\pi t}$$

e

$$u'(n, 0) = 2An\pi \quad \Rightarrow \quad A = \frac{u'(n, 0)}{2n\pi}$$

cosicchè

$$A = \frac{3}{2n^2\pi^2} (-1)^{n+1}.$$

In definitiva la trasformata di Fourier $u(n, t)$ è

$$u(n, t) = \frac{3}{2n^2\pi^2} (-1)^{n+1} (e^{n\pi t} + e^{-n\pi t})$$

mentre la soluzione cercata è

$$\begin{aligned} U(x, t) &= 2 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{3}{2n^2\pi^2} (-1)^{n+1} [e^{n\pi t} + e^{-n\pi t}] \sin(n\pi x) = \\ &= 3 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n+1}}{n^2\pi^2} [e^{n\pi t} + e^{-n\pi t}] \sin(n\pi x). \end{aligned}$$

Esempio 2.4.5 Usare le trasformate finite di Fourier per risolvere il problema ai valori al contorno

$$\frac{\partial U}{\partial t} = \frac{\partial^2 U}{\partial x^2}$$

con $U(x, t)$ soggetta alle seguenti condizioni iniziali: $U_x(0, t) = U_x(6, t) = 0$, per $t \geq 0$ e $U(x, 0) = 2x$, per $0 \leq x \leq 6$.

Dobbiamo utilizzare la trasformata finita coseno di Fourier con $l = 6$, quindi applicandola all'equazione alle derivate parziali otteniamo

$$\mathcal{F}_c \left\{ \frac{\partial U}{\partial t} \right\} = \mathcal{F}_c \left\{ \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right\}.$$

Poniamo $u(n, t) = \mathcal{F}_c\{U(x, t)\}$ e otteniamo la seguente equazione differenziale ordinaria omogenea a coefficienti costanti

$$\frac{du}{dt} = -\frac{n^2\pi^2}{36}u(n, t) + U_x(6, t) \cos(n\pi) - U_x(0, t) = -\frac{n^2\pi^2}{36}u(n, t)$$

che ammette come soluzione generale

$$u(n, t) = Ae^{-n^2\pi^2 t/36}$$

con A costanti da calcolare. Poichè

$$u(n, 0) = \mathcal{F}_c\{U(x, 0)\} = A$$

dobbiamo calcolare la trasformata coseno della condizione iniziale

$$\begin{aligned} \mathcal{F}_c\{U(x, 0)\} &= \int_0^6 2x \cos \frac{n\pi x}{6} dx = 2 \int_0^6 x \cos \frac{n\pi x}{6} dx \\ &= \frac{12}{n\pi} \left[x \sin \frac{n\pi x}{6} \right]_0^6 - \frac{12}{n\pi} \int_0^6 \sin \frac{n\pi x}{6} dx \\ &= -\frac{72}{n^2\pi^2} \left[\cos \frac{n\pi x}{6} \right]_0^6 = -\frac{72}{n\pi} [\cos(n\pi) - 1] \end{aligned}$$

mentre se $n = 0$ la trasformata coseno di Fourier vale

$$\int_0^6 2x dx = 36.$$

La soluzione dell'equazione differenziale è quindi

$$u(n, t) = \frac{72}{n^2\pi^2} [\cos(n\pi) - 1] e^{-n^2\pi^2 t/36}$$

mentre la soluzione del problema iniziale cercata è

$$U(x, t) = 6 + \frac{1}{3} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{72}{n^2\pi^2} [\cos(n\pi) - 1] e^{-n^2\pi^2 t/36} \cos \frac{n\pi x}{6}.$$

Esempio 2.4.6 Usare le trasformate finite di Fourier per risolvere il problema ai valori al contorno

$$\frac{\partial U}{\partial t} = 2 \frac{\partial^2 U}{\partial x^2}$$

con condizioni iniziali: $U(0, t) = U(4, t) = 0$, per $t \geq 0$ e

$$U(x, 0) = \sin(2\pi x) + \sin(4\pi x)$$

con $0 \leq x \leq 4$.

Applichiamo la trasformata finita seno all'equazione assegnata (con $l = 4$), ottenendo

$$\mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial U}{\partial t} \right\} = 2 \mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right\}.$$

Posto $u(n, t) = \mathcal{F}_s \{U(x, t)\}$ si deve risolvere l'equazione differenziale del primo ordine

$$\frac{du}{dt} = -\frac{n^2\pi^2}{8} u(n, t)$$

che ammette come integrale generale

$$u(n, t) = A e^{-n^2\pi^2 t/8}$$

dove la costante A indica la trasformata seno di Fourier della condizione iniziale

$$u(n, 0) = \mathcal{F}_s \{U(x, 0)\}.$$

Calcoliamo quindi la trasformata di Fourier di $U(x, 0)$:

$$\begin{aligned} \mathcal{F}_s \{U(x, 0)\} &= \int_0^4 (\sin(2\pi x) + \sin(4\pi x)) \sin \frac{n\pi x}{4} dx \\ &= \int_0^4 \sin(2\pi x) \sin \frac{n\pi x}{4} dx + \int_0^4 \sin(4\pi x) \sin \frac{n\pi x}{4} dx. \end{aligned}$$

Consideriamo separatamente i due integrali:

$$\int_0^4 \sin(2\pi x) \sin \frac{n\pi x}{4} dx = \frac{1}{2} \int_{-4}^4 \sin(2\pi x) \sin \frac{n\pi x}{4} dx = \begin{cases} 2 & n = 8 \\ 0 & n \neq 8, \end{cases}$$

in cui la prima uguaglianza deriva dal fatto che la funzione integranda è pari, mentre la seconda segue applicando il lemma 2.2.2.

$$\int_0^4 \sin(4\pi x) \sin \frac{n\pi x}{4} dx = \frac{1}{2} \int_{-4}^4 \sin(4\pi x) \sin \frac{n\pi x}{4} dx = \begin{cases} 2 & n = 16 \\ 0 & n \neq 16. \end{cases}$$

La costante cercata vale pertanto

$$A = \begin{cases} 2 & n = 8, 16 \\ 0 & n \neq 8, 16. \end{cases}$$

In definitiva la trasformata di Fourier $u(n, t)$ è

$$u(n, t) = \begin{cases} 2e^{-8\pi^2 t} & n = 8 \\ 2e^{-32\pi^2 t} & n = 16 \\ 0 & n \neq 8, 16. \end{cases}$$

La soluzione cercata si riduce ad una somma di due soli addendi (quasi tutti i coefficienti della serie di Fourier sono nulli):

$$\begin{aligned} U(x, t) &= \frac{1}{2} \left(2e^{-8\pi^2 t} \sin(2\pi x) + 2e^{-32\pi^2 t} \sin(4\pi x) \right) \\ &= e^{-8\pi^2 t} \sin(2\pi x) + e^{-32\pi^2 t} \sin(4\pi x). \end{aligned}$$

Esempio 2.4.7 *Applicare le Trasformate Finite di Fourier per risolvere la seguente equazione alle derivate parziali*

$$\frac{\partial U}{\partial t} = \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} + \sin \pi x$$

con condizioni al contorno $U(0, t) = U(1, t) = 0$, for $t \geq 0$, e condizioni iniziali

$$U(x, 0) = 1, \quad U_t(x, 0) = 0, \quad 0 < x < 1.$$

Applichiamo la trasformata finita seno all'equazione assegnata

$$\mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial U}{\partial t} \right\} = \mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right\} + \mathcal{F}_s \{ \sin \pi x \}$$

e poniamo

$$u_n(t) = \mathcal{F}_s \{ U(x, t) \}$$

calcoliamo la trasformata seno della funzione $\sin \pi x$:

$$\begin{aligned} \mathcal{F}_s \{ \sin \pi x \} &= \int_0^1 \sin \pi x \sin n\pi x \, dx = \frac{1}{2} \int_{-1}^1 \sin \pi x \sin n\pi x \, dx \\ &= \begin{cases} \frac{1}{2} & \text{if } n = 1 \\ 0 & \text{if } n \neq 1 \end{cases} \end{aligned}$$

Adesso dobbiamo risolvere due equazioni differenziali ordinarie, se $n \neq 1$:

$$u_n''(t) = -n^2 \pi^2 u_n(t)$$

mentre se $n = 1$:

$$u_n''(t) = -n^2 \pi^2 u_n(t) + \frac{1}{2} \quad \Leftrightarrow \quad u_1''(t) = -\pi^2 u_1(t) + \frac{1}{2}. \quad (2.26)$$

L'integrale generale della prima equazione differenziale è

$$u_n(t) = A \cos n\pi t + B \sin n\pi t.$$

Sostituendo la condizione iniziale

$$u_n(0) = \mathcal{F}_s \{ U(x, 0) \}$$

e

$$\frac{d}{dt} u_n(t) = \mathcal{F}_s \left\{ \frac{\partial U(x, t)}{\partial t} \right\}$$

o, equivalentemente

$$u_n'(0) = 0, \quad \text{and} \quad u_n(0) = \mathcal{F}_s \{ 1 \}$$

Calcoliamo la trasformata seno della funzione $F(x) = 1$:

$$\mathcal{F}_s \{ 1 \} = \int_0^1 \sin n\pi x \, dx = -\frac{1}{n\pi} [\cos n\pi x]_0^1 = \frac{1}{n\pi} (1 - \cos n\pi)$$

allora

$$\mathcal{F}_s\{1\} = \begin{cases} 0 & n \text{ pari} \\ \frac{2}{n\pi} & n \text{ dispari.} \end{cases}$$

Se $n = 1$

$$\mathcal{F}_s\{1\} = \frac{2}{\pi}$$

allora

$$u_n(0) = A$$

e

$$u'_n(t) = -n\pi A \sin n\pi t + n\pi B \cos n\pi t.$$

Poichè $u'_n(0) = 0$ allora $B = 0$ e

$$u_n(t) = \begin{cases} 0 & n \text{ even} \\ \frac{2}{n\pi} \cos n\pi t & n \text{ odd.} \end{cases}$$

Adesso risolviamo l'equazione (2.26), ovvero l'equazione differenziale per i coefficienti di Fourier per $n = 1$. In questo caso l'integrale generale è

$$u_1(t) = A \cos n\pi t + B \sin n\pi t + C$$

con

$$u_1(0) = \frac{2}{\pi}$$

e, poichè $u'_1(0) = 0$, risulta $B = 0$ e l'integrale diventa

$$u_1(t) = A \cos n\pi t + C$$

con

$$A + C = \frac{2}{\pi}.$$

Adesso imponiamo che la funzione $u_1(t)$ sia soluzione dell'equazione (2.26):

$$-pi^2 A \cos \pi t = (A \cos \pi t + C) (-\pi^2) + \frac{1}{2}$$

ottenendo

$$C\pi^2 = \frac{1}{2}$$

e

$$C = \frac{1}{2\pi^2}$$

cosicchè la costante A è

$$A = \frac{2}{\pi} - \frac{1}{2\pi^2}$$

e la soluzione di (2.26) è

$$u_1(t) = \left(\frac{2}{\pi} - \frac{1}{2\pi^2} \right) \cos \pi t + \frac{1}{2\pi^2}.$$

La soluzione dell'equazione alle derivate parziali è l'antitrasformata finita seno do Fourier di $u_n(t)$:

$$\begin{aligned} U(x, t) &= \left[\left(\frac{4}{\pi} - \frac{1}{\pi^2} \right) \cos \pi t + \frac{1}{\pi^2} \right] \sin \pi x + 2 \sum_{n=2}^{+\infty} u_n(t) \sin n\pi x \\ &= \left[\left(\frac{4}{\pi} - \frac{1}{\pi^2} \right) \cos \pi t + \frac{1}{\pi^2} \right] \sin \pi x + \frac{4}{\pi} \sum_{k=1}^{+\infty} \frac{\cos((2k+1)\pi t) \sin((2k+1)\pi x)}{2k+1}. \end{aligned}$$