

# ANALISI MATEMATICA III

## A.A. 2011-2012

tracce delle lezioni del 28 e 30 marzo 2012

March 30, 2012

### 1 Trasformata di Laplace

Come si è visto, sono trasformabili secondo Fourier le funzioni appartenenti agli spazi  $L^1(\mathbb{R})$  e  $L^2(\mathbb{R})$ . Tali spazi tuttavia non sono sufficientemente "ampi" per poter applicare questo algoritmo alle soluzioni di equazioni differenziali lineari a coefficienti costanti. Ad esempio, come è noto, le soluzioni dell'equazione differenziale

$$y'' - 6y' + 5y = 0$$

sono una combinazione lineare delle funzioni

$$y_1(t) = e^t, \quad y_2(t) = e^{5t}$$

e le due funzioni  $e^t, e^{5t}$  non appartengono né a  $L^1(\mathbb{R})$ , né a  $L^2(\mathbb{R})$ . Nasce quindi il problema di come sia possibile applicare l'algoritmo della trasformata a funzioni la cui crescita (per  $t \rightarrow +\infty$ ) sia di tipo "esponenziale". La Trasformata di Laplace fornisce una risposta in tal senso. Alla fine del corso, vedremo un'altra possibilità di "estensione" della trasformata di Fourier, e quest'ultima estensione costituisce, come vedremo, un **effettivo** ampliamento degli spazi  $L^1(\mathbb{R})$  e  $L^2(\mathbb{R})$ .

## 1.1 Definizione

Sia  $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$ . Diremo che  $f \in \Lambda^1$  se:

$$1) \quad f(t) = 0 \quad \text{se} \quad t < 0; \tag{1}$$

$$2) \quad \text{esiste } x_0 \in \mathbb{R} \text{ tale che } f(t)e^{-x_0 t} \in L^1(\mathbb{R})$$

E' evidente che se  $f(t)e^{-x_0 t} \in L^1(\mathbb{R})$  allora  $f(t)e^{-xt} \in L^1(\mathbb{R})$  per ogni  $x > x_0$ . Si chiama *ascissa di convergenza di  $f$* , e si indica con  $\alpha_f$ , il numero

$$\alpha_f = \inf \{x_0 \in \mathbb{R} \text{ tale che } f(t)e^{-x_0 t} \in L^1(\mathbb{R})\}.$$

Ad esempio, indicata con  $u = u(t)$  la funzione scalino, i.e.

$$u(t) = \begin{cases} 1 & \text{se } t > 0 \\ 0 & \text{se } t < 0 \end{cases},$$

per le funzioni

$$\begin{aligned} f_1(t) &= e^{5t}u(t), & f_2(t) &= tu(t), & f_3(t) &= \sin t u(t), \\ f_4(t) &= e^{-9t}u(t), & f_5(t) &= u(t), & f_6(t) &= u(t) - u(t-7) \end{aligned}$$

si ha

$$\begin{aligned} \alpha_{f_1} &= 5, & \alpha_{f_2} &= \alpha_{f_3} = 0, \\ \alpha_{f_4} &= -9, & \alpha_{f_5} &= 0, & \alpha_{f_6} &= -\infty. \end{aligned}$$

Ciò premesso, si ha la seguente

**Definizione.** Sia  $f \in \Lambda^1$  e sia  $\alpha_f$  la sua ascissa di convergenza. Si chiama *trasformata di Laplace di  $f$* , e si indica con  $L[f]$ , la trasformata di Fourier di  $f(t)e^{-xt}$ , dove  $x > \alpha_f$ , ossia

$$L[f(t)] = \mathfrak{F} \{f(t)e^{-xt}\}. \tag{2}$$

Utilizzando la definizione di trasformata di Fourier si ottiene facilmente

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

dove  $s$  è un qualunque numero complesso con  $\text{Re } s = x (> \alpha_f)$ .

Per complementi sulla trasformata di Laplace, e per la sua definizione, si veda anche Cap. 1.1, 1.2, 1.3 del testo M. Marini "Metodi Matematici per lo studio delle reti elettriche", Edizioni Cedam, 1999.

## 1.2 Formula di Bromwich-Mellin

Vale la seguente:

**Formula di Bromwich-Mellin** - Sia  $f \in \Lambda^1$ . Sia inoltre  $f$  sviluppabile in serie di Fourier in  $[0, L], \forall L > 0$ . Indicata con  $F(s) = L[f(t)]$  la sua trasformata di Laplace, si ha

$$f(t) = \frac{1}{2\pi j} \lim_{L \rightarrow +\infty} \int_{x-jL}^{x+jL} F(s)e^{st} ds \quad (3)$$

dove  $x = \operatorname{Re} s > \alpha_f$

La formula (3), nota anche sotto il nome di formula di Riemann-Fourier, può essere facilmente ottenuta dalla formula di inversione per la trasformata di Fourier e da (2). L'ipotesi " $f$  sviluppabile in serie di Fourier in  $[0, L], \forall L > 0$ " serve per poter applicare la formula di inversione della trasformata di Fourier e può essere omessa se  $f(t)e^{-xt} \in L^2[0, \infty)$  (vedi Teorema di Plancherel).

Utilizzando il Lemma di Jordan, in una forma leggermente più generale di quella ricordata nella scorsa lezione, è possibile mostrare che il secondo membro in (3) è indipendente dalla scelta di  $x$ , purché sia  $x > \alpha_f$ .

Nel caso in cui  $F$  sia razionale, vale il seguente risultato, la cui seconda parte sarà provata in seguito:

**Teorema 3** Sia  $F$  razionale,  $F(s) = N(s)/D(s)$ .

- Se  $\operatorname{gr} D > \operatorname{gr} N$  allora esiste  $f \in \Lambda^1$  tale che  $F(s) = L[f(t)]$ .
- Se  $\operatorname{gr} D \leq \operatorname{gr} N$ . allora  $F$  è la trasformata di Laplace di una distribuzione.

Utilizzando poi la teoria dei residui e il Lemma di Jordan, si può provare il seguente:

**Teorema 4** Sia  $F$  razionale propria,  $F(s) = N(s)/D(s)$  con  $N, D$  polinomi primi tra loro con  $\operatorname{gr} N < \operatorname{gr} D$ . Allora l'antitrasformata di Laplace di  $F(s)$  è data, per  $t > 0$ , dalla funzione

$$f(t) = \sum_{s_i} \operatorname{Res}[F(s)e^{st}, s_i],$$

dove  $s_i$  rappresentano TUTTI gli zeri del polinomio  $D$ , i.e. le singolarità di  $F$ .

Per maggiori chiarimenti e dettagli si veda anche Cap. 1.13.1, 1.13.2, del testo M. Marini "Metodi Matematici per lo studio delle reti elettriche", Edizioni Cedam, 1999.

## 2 Proprietà della trasformata di Laplace

Ricordiamo le principali proprietà della trasformata di Laplace, che intervengono nella risolubilità di equazioni differenziali e integro-differenziali a coefficienti costanti

- **Linearità**

Siano  $f_1, f_2 \in \Lambda^1$  e siano  $c_1, c_2$  due costanti (reali o complesse). Allora:

$$L[c_1 f_1 + c_2 f_2] = c_1 L[f_1] + c_2 L[f_2].$$

- **Derivazione**

Sia  $f \in C^1[0, \infty)$  e sia  $f, f' \in \Lambda^1$ . Allora  $f(0+) = \lim_{t \rightarrow 0+} f(t)$  esiste finito e

$$L[f'] = sL[f] - f(0+).$$

- Sia  $f \in C^2[0, \infty)$  e sia  $f, f', f'' \in \Lambda^1$ . Allora  $f(0+) = \lim_{t \rightarrow 0+} f(t)$  e  $f'(0+) = \lim_{t \rightarrow 0+} f'(t)$  esistono finiti e

$$L[f''] = s^2 L[f] - s f(0+) - f'(0+),$$

- **Convoluzione**

Sia  $f, g \in \Lambda^1$ . Come visto nelle precedenti lezioni, poiché  $f$  e  $g$  sono nulle per  $t < 0$ , il prodotto di convoluzione  $f * g$  assume la forma

$$(f * g)(t) = \int_0^t f(t-s)g(s)ds$$

e si ha

$$L[f * g] = L[f] L[g].$$

In altre parole, sia  $f, g \in \Lambda^1$ ; posto  $L[f] = F(s)$ ,  $L[g] = G(s)$  si ha

$$f * g = L^{-1}(F(s) G(s)),$$

dove il simbolo  $L^{-1}$  indica l'antitrasformata di Laplace.

Per maggiori chiarimenti e dettagli si veda anche Cap. 1.9, 1.10, del testo M. Marini "Metodi Matematici per lo studio delle reti elettriche", Edizioni Cedam, 1999.

### 3 Equazioni differenziali lineari e trasformata di Laplace

Si consideri la seguente equazione differenziale lineare a coefficienti costanti

$$y'' + ay' + by = g(t) \quad (4)$$

dove  $g \in \Lambda^1$ . Vogliamo trovare la soluzione  $y$  di (4) che verifica le condizioni iniziali

$$y(0) = A, y'(0) = B.$$

Poichè, come è possibile provare, tutte le soluzioni di (4) sono (per  $t \geq 0$ ) funzioni di classe  $\Lambda^1$ , è possibile utilizzare il metodo della trasformata di Laplace. Applicando la trasformata di Laplace all'equazione (4) ed usando la linearità si ottiene

$$L[y''] + aL[y'] + bL[y] = L[g].$$

Usando poi il Teorema di derivazione si ha:

$$s^2 L[y] - As - B + a(sL[y] - A) + bL[y] = L[g]$$

ossia

$$L[y] = \underbrace{\frac{As + B + aA}{s^2 + as + b}}_{(\#)} + \underbrace{\frac{1}{s^2 + as + b}}_{(*)} L[g]$$

Le funzioni (#) e (\*) sono funzioni razionali proprie ed allora è possibile calcolare la loro antitrasformata utilizzando il Teorema visto nelle precedenti lezioni. Indicate con  $f$  e  $h$  tali antitrasformate, ossia

$$f(t) = L^{-1}\left(\frac{As + B + aA}{s^2 + as + b}\right)$$

$$h(t) = L^{-1}\left(\frac{1}{s^2 + as + b}\right),$$

applicando la proprietà di convoluzione si ottiene per  $t \geq 0$

$$y(t) = f(t) + (h * g)(t).$$

Per maggiori chiarimenti e dettagli si veda anche Cap. 1.14 del testo M. Marini "Metodi Matematici per lo studio delle reti elettriche", Edizioni Cedam, 1999.

## 4 Equazioni differenziali lineari del 2 ordine: l'oscillazione

Si consideri l'equazione differenziale lineare del secondo ordine

$$y'' + a(x)y' + b(x)y = g(x) \tag{5}$$

dove le funzioni  $a, b, g$  sono continue a tratti in un intervallo  $I$  dell'asse reale del tipo  $(\bar{x}, +\infty)$  oppure  $[\bar{x}, \infty)$ . Non è escluso il caso in cui  $I$  coincida con  $\mathbb{R}$ , ossia che  $\bar{x} = -\infty$ .

Se  $g$  è la funzione identicamente nulla, allora (5) diviene

$$y'' + a(x)y' + b(x)y = 0 \tag{6}$$

e prende nome di equazione omogenea. Se  $g$  non è la funzione identicamente nulla, allora (5) si dice nonomogenea o affine.

Valgono le seguenti proprietà::

1. Per ogni  $x_0 \in I$  e per ogni  $c_1, c_2 \in \mathbb{R}$  esiste un'unica soluzione  $y = y(x)$  di (5) tale che  $y(x_0) = c_1, y'(x_0) = c_2$ .

2. Ogni soluzione di (5) è persistente, ossia è definita in tutto l'intervallo  $I$ .
3. Nel caso omogeneo, l'insieme delle soluzioni di (6) è uno spazio lineare di dimensione 2.

Se le funzioni  $a$  e  $b$  sono costanti, allora (5) diviene un'equazione "a coefficienti costanti" la cui risolubilità è stata trattata nei corsi di Analisi e può essere affrontata, come si è visto in precedenza, anche utilizzando la trasformata di Laplace. Esistono tuttavia nelle applicazioni vari casi in cui il modello matematico è rappresentato da un'equazione tipo (5) o (6) con  $a$  e/o  $b$  non a coefficienti costanti. Un primo esempio è l'equazione di Schrödinger monodimensionale

$$w'' + \frac{2m}{H^2}(E - V(x))w = 0 \quad (7)$$

dove :

$m$  rappresenta la massa dell'elettrone;

$H$  è la costante di Planck normalizzata (i.e.  $H = h/(2\pi)$ ,  $h =$  costante di Planck);

$E$  è l'energia dell'elettrone;

$V$  è il potenziale applicato;

$w$  è una funzione legata alla funzione d'onda ( $|w(x)|^2$  rappresenta la probabilità che l'elettrone occupi effettivamente la posizione  $x$ ).

L'equazione (7) è di tipo (6) con

$$a(x) = 0, \quad b(x) = \frac{2m}{H^2}(E - V(x)).$$

Un altro esempio è l'**equazione di Bessel**, ossia l'equazione differenziale lineare del secondo ordine

$$y'' + \frac{1}{x}y' + \left(1 - \frac{n^2}{x^2}\right)y = 0, \quad x \in (0, +\infty) \quad (8)$$

dove  $n$  è un parametro reale. Tale equazione interviene nello studio di problemi di diffusione in corpi con geometria cilindrica. Ad esempio interviene nella propagazione del calore in tubi, nella diffusione di vibrazioni in strutture cilindriche, nella vibrazione di segnali (modulazione).

**Definizione** - Sia  $y$  una soluzione di (6), diversa dalla soluzione nulla;  $y$  si dice *oscillante* se esiste una successione  $\{x_n\}$ , con  $x_n \rightarrow +\infty$ , tale che

$y(x_n) = 0$ , ossia se  $y$  ha infiniti zeri che si "accumulano all'infinito". In caso contrario  $y$  si dice *nonoscillante*.

Poiché per (6) vale la proprietà dell'unicità della soluzione rispetto ai dati iniziali, il grafico di una soluzione oscillante di (6) "taglia" l'asse  $x$  infinite volte (per  $x \rightarrow +\infty$ ).

Vale il seguente:

**Teorema (di Sturm)** - *Tutte le soluzioni nonbanali di (6) hanno lo stesso carattere rispetto all'oscillazione, ossia o tutte oscillano o tutte nonoscillano.*

In virtù di tale risultato allora non possono coesistere per una stessa equazione di tipo (6) soluzioni oscillanti e nonoscillanti; pertanto (6) si dice *oscillante* o *nonoscillante* a seconda che tutte le sue soluzioni (diverse dalla soluzione nulla) siano oscillanti o nonoscillanti.

Un criterio di oscillazione è il seguente:

**Teorema di Leighton**

I) Sia  $b(x) \geq 0$  per ogni  $x$  grande e sia  $A$  una primitiva di  $a$ , ossia

$$A'(x) = a(x).$$

(i) L'equazione (6) è oscillante se

$$\int^{\infty} e^{-A(x)} dx = \int^{\infty} e^{A(x)} b(x) dx = +\infty.$$

(ii) L'equazione (6) è nonoscillante se

$$\int^{\infty} e^{-A(x)} dx < +\infty, \quad \int^{\infty} e^{A(x)} b(x) dx < +\infty$$

II) Sia  $b(x) \leq 0$  per ogni  $x$  grande. Allora l'equazione (6) è nonoscillante.

• ESEMPI

Applicando il Teorema di Leighton si ottiene facilmente che l'equazione

$$y'' + \frac{1}{x}y = 0. \quad (9)$$

(9) è oscillante. Così pure è oscillante l'equazione

$$y'' + \frac{2x^2 + 1}{4x^2 + 4}y = 0$$

e l'equazione di Bessel sopra introdotta

$$y'' + \frac{1}{x}y' + \left(1 - \frac{n^2}{x^2}\right)y = 0, \quad x \in (0, +\infty)$$

Invece è nonoscillante l'equazione

$$y'' + \frac{1 - 2x^2}{4x^2 + 4}y = 0.$$