

METODI MATEMATICI PER L'INGEGNERIA - A.A. 2023-24
Primo appello del 18/6/2024 – Testo e traccia della soluzione

1. Calcolare $\int_0^{2\pi} \frac{\cos^3 t}{2 - \cos t} dt$ usando il teorema dei residui.

Per semplificare i conti, faccio la divisione $\frac{y^3}{y-2} = y^2 + 2y + 4 + \frac{8}{y-2}$, per cui

$$\int_0^{2\pi} \frac{\cos^3 t}{2 - \cos t} dt = - \int_0^{2\pi} \cos^2 t dt - 2 \int_0^{2\pi} \cos t dt - 8\pi + 8 \int_0^{2\pi} \frac{1}{2 - \cos t} dt.$$

Per il teorema dei residui, notando che l'unico polo semplice contenuto nel cerchio unitario è $2 - \sqrt{3}$,

$$\int_0^{2\pi} \frac{1}{2 - \cos t} dt = \frac{1}{i} \int_{|z|=1} \frac{2}{4z - z^2 - 1} dz = 2\pi \operatorname{Res}\left(\frac{2}{4z - z^2 - 1}, 2 - \sqrt{3}\right) = \frac{2\pi}{\sqrt{3}}.$$

Dunque, il risultato è $\frac{2\pi}{\sqrt{3}} - 9\pi = \frac{2-9\sqrt{3}}{\sqrt{3}}\pi$.

2. Determinare:

(a) la trasformata di Laplace di $t \cos^3 t$;

(b) l'integrale $\int_0^{+\infty} te^{-t} \cos^3 t dt$;

(c) la trasformata di Fourier di $\frac{t^2 - 2t}{1 + t^2}$ nel senso delle distribuzioni temperate.

(a) Usando la forma esponenziale del coseno, vediamo che $\cos^3 t = \frac{1}{4} \cos(3t) + \frac{3}{4} \cos t$, per cui

$$\mathcal{L}[\cos^3 t] = \frac{1}{4} \mathcal{L}[\cos(3t)] + \frac{3}{4} \mathcal{L}[\cos t] = \frac{1}{4} \frac{s}{s^2 + 9} + \frac{3}{4} \frac{s}{s^2 + 9}.$$

Quindi

$$\mathcal{L}[t \cos^3 t] = -\frac{d}{ds} \mathcal{L}[\cos^3 t] = \frac{1}{4} \frac{s^2 - 9}{(s^2 + 9)^2} + \frac{3}{4} \frac{s^2 - 1}{(s^2 + 9)^2};$$

(b) $\int_0^{+\infty} te^{-t} \cos^3 t dt = \mathcal{L}[\cos^3 t](1) = -\frac{1}{50}$, sostituendo 1 ad s nel punto (a);

(c) Si ha $\frac{t^2 - 2t}{t^2 + 1} = 1 - \frac{1}{t^2 + 1} - \frac{2t}{t^2 + 1}$. Dunque, usando che $\mathcal{F}\left[\frac{1}{t^2 + 1}\right] = \pi e^{-|\omega|}$

$$\mathcal{F}\left[\frac{t^2 - 2t}{t^2 + 1}\right] = \mathcal{F}[1] - \mathcal{F}\left[\frac{1}{t^2 + 1}\right] + i \frac{d}{d\omega} \mathcal{F}\left[\frac{1}{t^2 + 1}\right] = 2\pi\delta - \pi e^{-|\omega|} - i\pi \frac{\omega}{|\omega|} e^{-|\omega|}.$$

3. Risolvere il problema di Cauchy $\begin{cases} y'' + y = \delta_\pi - H(t - 2\pi) \\ y(0) = 0, y'(0) = 1 \end{cases}$ (H la funzione di Heaviside, δ la delta di Dirac) nel senso delle distribuzioni (usando la trasformata di Laplace).

Applicando la trasformata di Laplace ad entrambi i membri dell'equazione, tenendo conto delle condizioni iniziali e posto $Y = \mathcal{L}[y]$, si ha

$$(s^2 + 1)Y - 1 = e^{-\pi s} - \frac{e^{-2\pi s}}{s},$$

ovvero

$$Y = \frac{1}{s^2 + 1} + \frac{1}{s^2 + 1} e^{-\pi s} - \left(\frac{1}{s} - \frac{s}{s^2 + 1} \right) e^{-2\pi s},$$

da cui

$$\begin{aligned} y(t) &= \sin t + \sin(t - \pi) H(t - \pi) + (\cos(t - 2\pi) - 1) H(t - 2\pi) \\ &= \sin t - \sin t H(t - \pi) + (\cos t - 1) H(t - 2\pi). \end{aligned}$$

4. (a) Sia $f_h(t) = \frac{\cos^3(ht)}{2 - \cos(ht)} + h \left(\delta(t - 3 - \frac{3}{h}) - \delta(t - 3 - \frac{1}{h}) \right)$ (δ la delta di Dirac). Determinare il limite nel senso delle distribuzioni di f_h per $h \rightarrow +\infty$ usando l'esercizio 1;

(b) Sia $f(t) = e^t H(t)$ (H la funzione di Heaviside). Calcolare $f' - f$ nel senso delle distribuzioni.

(a) La funzione $\frac{\cos^3(t)}{2 - \cos(t)}$ è periodica di periodo 2π . Applicando il Lemma di Riemann-Lebesgue, la prima parte tende alla media di questa funzione, ovvero, per l'esercizio 1, a $\frac{2 - 9\sqrt{3}}{2\sqrt{3}}$.

Per la seconda parte, scriviamo

$$\begin{aligned} \left\langle \frac{\cos^3(ht)}{2 - \cos(ht)} + h \left(\delta(t - 3 - \frac{3}{h}) - \delta(t - 3 - \frac{1}{h}) \right), v \right\rangle &= h \left(v(3 + \frac{3}{h}) - v(3 + \frac{1}{h}) \right) \\ &= h \left(v(3) + v'(3) \frac{3}{h} - v(3) - v'(3) \frac{1}{h} + o\left(\frac{1}{h}\right) \right) = 2v'(3) + o(1) = -2\langle \delta'_3, v \rangle + o(1), \end{aligned}$$

quindi il suo limite è $-2\delta'_3$.

(b) Si ha $f' = \delta + e^t H(t)$, quindi $f' - f = \delta$.

5. Siano $v_1(t) = 1 + \cos t$ e $v_2(t) = \cos^3 t$. Determinare la proiezione di $x(t) = \cos t$ sul sottospazio vettoriale V di $L^2(-\pi, \pi)$ generato da v_1 e v_2 .

Può essere utile per i conti scrivere $\cos^3 t = \frac{1}{4} \cos(3t) + \frac{3}{4} \cos t$, per cui al posto di $v_2(t)$ possiamo prendere $\bar{v}_2(t) = \cos(3t) + 3 \cos t$.

Ricordando che $\|\cos kt\|^2 = \pi$ per $k \neq 0$ e le condizioni di ortogonalità, abbiamo $\langle v_1, \bar{v}_2 \rangle = 3\|\cos t\|^2 = 3\pi$ e (per il teorema di Pitagora) $\|v_1\|^2 = \|1\|^2 + \|\cos t\|^2 = 3\pi$, per cui, usando Gram-Schmidt, un vettore di V ortogonale a v_1 è

$$w_2 = \bar{v}_2 - \frac{\langle v_1, \bar{v}_2 \rangle}{\|v_1\|^2} v_1 = \cos(3t) + 3 \cos t - (1 + \cos t) = \cos(3t) + 2 \cos t - 1.$$

Prendendo i vettori $w_1 = v_1$ e w_2 come base ortogonale di V , si ha $\langle \cos t, w_1 \rangle = \pi$,

$$\|w_2\|^2 = \|\cos(3t)\|^2 + 4\|\cos t\|^2 + \|1\|^2 = 7\pi, \quad \langle \cos t, w_2 \rangle = 2\|\cos t\|^2 = 2\pi,$$

e la proiezione cercata è

$$\begin{aligned} \frac{\langle \cos t, w_1 \rangle}{\|w_1\|^2} w_1 + \frac{\langle \cos t, w_2 \rangle}{\|w_2\|^2} w_2 &= \frac{1}{3}(1 + \cos t) + \frac{2}{7}(\cos(3t) + 2 \cos t - 1) \\ &= \frac{1}{21} + \frac{19}{21} \cos t + \frac{2}{7} \cos(3t). \end{aligned}$$

6. Calcolare la trasformata di Fourier della funzione $f(t) = \frac{\cos t}{(t^2 + 4)^2}$.

Dato che $g(t) = \frac{1}{(t^2 + 4)^2}$ è pari, la sua trasformata è pari. Basta trattare il caso $\omega > 0$, per cui la trasformata è uguale a

$$\begin{aligned} 2\pi i \operatorname{Res}(g(z)e^{-i\omega z}, -2i) &= 2\pi i \frac{d}{dz} \frac{e^{-i\omega z}}{(z - 2i)^2} \Big|_{z=-2i} = 2\pi i \left(\frac{-i\omega e^{-i\omega z}}{(z - 2i)^2} - \frac{2e^{-i\omega z}}{(z - 2i)^3} \right) \Big|_{z=-2i} \\ &= 2\pi \left(-\frac{\omega e^{-2\omega}}{16} + \frac{e^{-2\omega}}{32} \right) \end{aligned}$$

Quindi $\mathcal{F}[g] = 2\pi \left(-\frac{|\omega|e^{-2|\omega|}}{16} + \frac{e^{-2|\omega|}}{32} \right)$, e

$$\mathcal{F}[f] = \frac{1}{2} \left(\mathcal{F}[ge^{it}] + \mathcal{F}[ge^{-it}] \right) = \pi \left(-\frac{|\omega - 1|e^{-2|\omega-1|}}{16} + \frac{e^{-2|\omega-1|}}{32} \right) + \pi \left(-\frac{|\omega + 1|e^{-2|\omega+1|}}{16} + \frac{e^{-2|\omega+1|}}{32} \right).$$