



UNIVERSITÀ DI PISA

Elementi di Analisi di Fourier

Emanuele Pardini

Dalle lezioni del corso Analisi Matematica 3 dell'Università di Pisa
tenuto dai professori G. Alberti e M. S. Gelli nell'anno accademico 2021/2022.

Indice

1	Cenni agli Spazi di Hilbert	5
1.1	Spazi di Hilbert e Prime Proprietà	5
1.2	Sistemi ortonormali e basi di Hilbert	7
1.3	Decomposizione ortogonale e proiezioni	11
1.4	Spazio duale di uno spazio di Hilbert	12
2	Serie di Fourier	15
2.1	Base di Fourier e serie di Fourier	15
2.2	Regolarità di f e coefficienti di Fourier	19
2.3	Convergenza puntuale della serie di Fourier	22
2.4	Serie di Fourier estesa e reale	25
2.5	Serie in seni	28
2.6	Alcune applicazioni	29
2.6.1	Equazione del calore su un anello	30
2.6.2	Equazione delle Onde su un anello	33
2.6.3	Disuguaglianza Isoperimetrica nel Piano	38
3	Trasformata di Fourier su \mathbb{R}	41
3.1	Trasformata di Fourier in $L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ e Prime Proprietà	41
3.2	Formula d'Inversione in $L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$	45
3.3	Teoria $L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ della Trasformata di Fourier	48
3.4	Analiticità della Trasformata di Fourier	53
3.5	Equazione del Calore su \mathbb{R}	55

Capitolo 1

Cenni agli Spazi di Hilbert

1.1 Spazi di Hilbert e Prime Proprietà

Definizione 1.1.1: Si definisce **spazio pre-hilbertiano** uno spazio vettoriale complesso H su cui è definito un prodotto hermitiano $\langle \cdot, \cdot \rangle : H \times H \rightarrow \mathbb{C}$.

Ed in tal caso si definisce su H la norma $\|x\| := \sqrt{\langle x, x \rangle}$.

Osservazione 1.1.2: Se considero uno spazio vettoriale reale H munito di un prodotto scalare $\langle \cdot, \cdot \rangle$, posso considerare il suo complessificato $H_{\mathbb{C}}$ e il prodotto hermitiano su di esso associato a $\langle \cdot, \cdot \rangle$, $\langle \cdot, \cdot \rangle_{\mathbb{C}}$ definito da

$$\langle x + iy, x' + iy' \rangle_{\mathbb{C}} := (\langle x, x' \rangle + \langle y, y' \rangle) + i(\langle x', y \rangle + \langle x, y' \rangle)$$

in cui $x, y, x', y' \in H$.

Ora $H_{\mathbb{C}} \supset H$, chiaramente $\mathbb{C} \supset \mathbb{R}$ e dalla sua definizione il prodotto hermitiano $\langle \cdot, \cdot \rangle_{\mathbb{C}}$ ristretto al solo $H \subset H_{\mathbb{C}}$, visto come parte reale di $H_{\mathbb{C}}$, con \mathbb{R} , è uguale al prodotto scalare $\langle \cdot, \cdot \rangle$, dunque ogni risultato che vedremo per spazi pre-hilbertiani e successivamente per spazi di Hilbert (definizione più avanti) su \mathbb{C} valgono anche per gli stessi tipi di spazi ma reali.

Ed infine un'ultima considerazione sullo spazio duale, un funzionale $f : H \rightarrow \mathbb{R}$ su H (quindi reale) è estendibile ad uno complesso sul complessificato $\tilde{f} : H_{\mathbb{C}} \rightarrow \mathbb{C}$ che estende f in modo canonico (sempre vedendo H come la parte reale di $H_{\mathbb{C}}$)

$$\tilde{f}(x + iy) = f(x) + if(y)$$

e chiaramente f è continuo se e solo se lo è \tilde{f} , in quanto restrizione di una continua è continua.

Iniziamo con una sfilza di semplici ma utili risultati.

Proposizione 1.1.3 (Disuguaglianza di Schwarz): *Dato uno spazio pre-hilbertiano H con prodotto hermitiano $\langle \cdot, \cdot \rangle$ vale che per ogni $x, y \in V$*

$$|\langle x, y \rangle| \leq \|x\| \|y\|$$

Dimostrazione. Se $\langle x, y \rangle = 0$ allora la conclusione è ovvia.

Sia dunque $\langle x, y \rangle \neq 0$ e $\alpha = \text{sgn}(\langle x, y \rangle)$, dunque considero $z = \alpha y$ in modo che $\langle x, z \rangle = \langle z, x \rangle = |\langle x, y \rangle|$.

Dunque per $t \in \mathbb{R}$ si ha

$$0 \leq \langle x - tz, x - tz \rangle = \|x\|^2 - 2t|\langle x, y \rangle| + t^2\|y\|^2$$

e il RHS è una funzione quadratica in t che ha minimo in $t = \|y\|^{-2}|\langle x, y \rangle|$.

Valutando in tale minimo si ottiene

$$0 \leq \|x - \|y\|^{-2}|\langle x, y \rangle|\alpha y\|^2 = \|x\|^2 - \|y\|^{-2}|\langle x, y \rangle|^2$$

che equivale alla disuguaglianza voluta. □

Proposizione 1.1.4: *Dato uno spazio pre-hilbertiano H la funzione $\|\cdot\|$ è una norma su H .*

Dimostrazione. Chiaramente dalla definizione si ha che $\|x\| = 0 \iff x = 0$ e che $\|\lambda x\| = |\lambda|\|x\|$.

Per la disuguaglianza triangolare

$$\|x + y\|^2 = \|x\|^2 + 2\text{Re}\langle x, y \rangle + \|y\|^2 \leq$$

per la disuguaglianza di Schwarz

$$\leq \|x\|^2 + 2\|x\|\|y\| + \|y\|^2 = (\|x\| + \|y\|)^2$$

da cui $\|x + y\| \leq \|x\| + \|y\|$. □

Proposizione 1.1.5 (Identità di Polarizzazione): *Dato uno spazio pre-hilbertiano H con prodotto hermitiano $\langle \cdot, \cdot \rangle$ vale $\forall x, y \in H$*

$$\langle x, y \rangle = \frac{1}{4} (\|x + y\|^2 - \|x - y\|^2) + \frac{i}{4} (\|x + iy\|^2 - \|x - iy\|^2)$$

Corollario 1.1.6: *Dato uno spazio pre-hilbertiano H il rispettivo prodotto hermitiano è continuo nelle due variabili.*

Dimostrazione. La norma è 1-lipschitziana, dunque continua, quindi il prodotto scalare è continuo per l'identità di polarizzazione. □

Proposizione 1.1.7 (Legge del Parallelogramma): *Dato uno spazio pre-hilbertiano H , per ogni $x, y \in H$ si ha*

$$\|x + y\|^2 + \|x - y\|^2 = 2(\|x\|^2 + \|y\|^2)$$

(“La somma dei quadrati delle diagonali di un parallelogramma è uguale alla somma dei quadrati dei quattro lati.”)

Dimostrazione. Segue dalle due formule

$$\|x \pm y\|^2 = \|x\|^2 \pm 2\operatorname{Re}\langle x, y \rangle + \|y\|^2$$

□

Definizione 1.1.8 (Ortogonalità): Dato uno spazio pre-hilbertiano H e $x, y \in H$ diciamo che x è **ortogonale** ad y , e scriviamo $x \perp y$, se e solo se $\langle x, y \rangle = 0$.

Se $V \subset H$ definiamo l'**ortogonale** di V come

$$V^\perp := \{x \in H \mid \langle x, y \rangle = 0 \quad \forall y \in V\}$$

Osservazione 1.1.9: Come conseguenza della linearità del prodotto scalare si ha che l'ortogonale ad un qualsiasi sottoinsieme di H è un sottospazio vettoriale, mentre la continuità del prodotto scalare ci dice inoltre che l'ortogonale è sempre un sottospazio chiuso di H .

Teorema 1.1.10 (Teorema di Pitagora): Dato uno spazio pre-hilbertiano H e $x, y \in H$ con $x \perp y$ si ha che $\|x + y\|^2 = \|x\|^2 + \|y\|^2$.

Definizione 1.1.11 (Spazio di Hilbert): Uno spazio pre-hilbertiano H completo è detto **spazio hilbertiano** o **spazio di Hilbert**.

Osservazione 1.1.12: Se (X, \mathcal{A}, μ) è uno spazio di misura $L^2(X, \mathcal{A}, \mu; \mathbb{C})$ è uno spazio di Hilbert col prodotto hermitiano definito da

$$\langle f, g \rangle_{L^2(X, \mathcal{A}, \mu)} = \int_X f \bar{g} d\mu$$

In particolare quindi anche lo spazio $\ell^2 = \{(a_n)_{n \in \mathbb{N}} \mid \{a_n\}_{n \in \mathbb{N}} \subset \mathbb{C} \text{ t.c. } \sum_n |a_n|^2 < +\infty\}$ è uno spazio di Hilbert con il prodotto hermitiano definito da

$$\langle (a_n)_n, (b_n)_n \rangle_{\ell^2} = \sum_{n \in \mathbb{N}} a_n \bar{b}_n$$

1.2 Sistemi ortonormali e basi di Hilbert

Definizione 1.2.1: Dato H spazio di Hilbert $\mathcal{F} \subset H$ è un **sistema ortogonale** se $\forall e, e' \in \mathcal{F} \quad \langle e, e' \rangle = 0$.

Mentre è detto **sistema ortonormale** se è un sistema ortogonale e $\forall e \in \mathcal{F} \quad \|e\| = 1$.

Un sistema ortonormale è **completo** se $\overline{\operatorname{span}(\mathcal{F})} = H$ ed in tal caso \mathcal{F} è detta **base di Hilbert**.

Osservazione 1.2.2: Una base di Hilbert non è in generale una base algebrica di H perchè gli elementi di H possono essere combinazioni lineari infinite di elementi della base di Hilbert.

Esempio 1.2.3: In ℓ^2 prendo $\mathcal{F} = \{e_n\}_{n \in \mathbb{N}}$ in cui $e_n = (0, \dots, 0, 1, 0, \dots)$ con 1 all' i -esimo posto. Chiaramente \mathcal{F} è ortonormale ed è anche completo, infatti preso $x \in \ell^2$ definendo $\forall m \in \mathbb{N}$

$$P_m x := (x_0, x_1, x_2, \dots, x_m, 0, 0, \dots) \in \text{span}(\mathcal{F})$$

si ha che

$$\|x - P_m x\|_{\ell^2} = \sum_{n=m+1}^{\infty} x_n^2 \rightarrow 0 \text{ per } m \rightarrow \infty$$

ossia \mathcal{F} è completo, dunque è una base di Hilbert.

Lemma 1.2.4: Dato H spazio di Hilbert e $\mathcal{F} = \{e_n\}_{n \in \mathbb{N}}$ un sistema ortonormale numerabile (o finito).

Data $(a_n)_{n \in \mathbb{N}} \in \ell^2$ allora

- (1) $\sum_n a_n e_n$ converge ad un qualche $\tilde{x} \in H$;
- (2) $\forall n \in \mathbb{N} \quad \langle \tilde{x}, e_n \rangle = a_n$;
- (3) $\|\tilde{x}\|^2 = \sum_n |a_n|^2$.

Dimostrazione. (1): Dimostro che $(y_m)_{m \in \mathbb{N}} \in H$ con $y_m = \sum_{n=0}^m a_n e_n$ è di Cauchy in H che è completo.

Se $m < m'$ si ha

$$\|y_{m'} - y_m\|^2 = \left\| \sum_{n=m+1}^{m'} a_n e_n \right\|^2 =$$

essendo gli e_n ortogonali

$$= \sum_{n=m+1}^{m'} |a_n|^2 \leq \sum_{n=m+1}^{\infty} |a_n|^2$$

ma $(a_n)_{n \in \mathbb{N}} \in \ell^2$ cioè $\sum_{n \in \mathbb{N}} |a_n|^2 < \infty$ da cui la tesi.

(2): $\forall m \geq n \quad \langle y_m, e_n \rangle = a_n$, ma per la continuità del prodotto scalare

$$\langle y_m, e_n \rangle \rightarrow \langle \tilde{x}, e_n \rangle \text{ per } m \rightarrow \infty$$

dunque $\forall n \in \mathbb{N} \quad \langle \tilde{x}, e_n \rangle = a_n$.

(3): $\forall m \in \mathbb{N} \quad \|y_m\|^2 = \sum_{n=0}^m a_n^2$ e prendendo il limite per $m \rightarrow \infty$ si ottiene $\|\tilde{x}\|^2 = \sum_{n=0}^{\infty} a_n^2$. □

Adesso il teorema più importante della sezione

Teorema 1.2.5 (della base di Hilbert): Sia H uno spazio di Hilbert e $\mathcal{F} = \{e_n\}_{n \in \mathbb{N}}$ un sistema ortonormale numerabile (o finito). Chiamando $\forall x \in H \quad \forall n \in \mathbb{N} \quad x_n := \langle x, e_n \rangle$ si ha

- (1) $\sum_n |x_n|^2 \leq \|x\|^2$ (*Disuguaglianza di Bessel*);

- (2) $\sum_n x_n e_n$ converge ad un qualche $\tilde{x} \in H$ e $\forall n \in \mathbb{N}$ $\tilde{x}_n = x_n$;
- (3) $\|\tilde{x}\|^2 = \sum_n |x_n|^2 \leq \|x\|^2$;
- (4) $x - \tilde{x} \perp \mathcal{F}$ e quindi $x - \tilde{x} \perp \overline{\text{span}(\mathcal{F})}$;
- (5) se \mathcal{F} è completo allora $x = \tilde{x}$, cioè $x = \sum_n x_n e_n$ ed in particolare $\|x\|^2 = \sum_n |x_n|^2$ (**Identità di Parseval**).

Dimostrazione. (1): Posso scrivere $x = \sum_{n=0}^m x_n e_n + y$ che è una somma finita di vettori ortogonali, in quanto per $i = 1, \dots, m$

$$\langle y, e_i \rangle = \left\langle x - \sum_{n=0}^m x_n e_n, e_i \right\rangle = \langle x, e_i \rangle - \sum_{n=0}^m x_n \langle e_n, e_i \rangle = \langle x, e_i \rangle - x_i = x_i - x_i = 0$$

Ma essendo somma di vettori ortogonali si ha

$$\|x\|^2 = \sum_{n=1}^m x_n^2 + \|y\|^2 \geq \sum_{n=1}^m x_n^2$$

da cui la tesi mandando $m \rightarrow \infty$.

(2): Il punto (1) mi dice che $(x_n)_n \in \ell^2$ e i punti (1) e (2) del Lemma 1 mi danno il resto.

(3): Il punto (1) mi dice che $(x_n)_n \in \ell^2$ il punto (3) del Lemma 1 mi dice che la norma al quadrato è la somma delle norme al quadrato e di nuovo il punto (1) mi fornisce la disuguaglianza.

(4): Per ogni $n \in \mathbb{N}$ si ha

$$\langle x - \tilde{x}, e_n \rangle = \langle x, e_n \rangle - \langle \tilde{x}, e_n \rangle = x_n - \tilde{x}_n = 0$$

in cui l'ultima uguaglianza è una conseguenza del punto (2). Dunque $\forall n \in \mathbb{N}$ $x - \tilde{x} \perp e_n$ quindi $x - \tilde{x} \perp \text{span}(\mathcal{F})$ e per continuità del prodotto scalare si ha infine $x - \tilde{x} \perp \overline{\text{span}(\mathcal{F})}$.

(5): Se \mathcal{F} è completo allora $x - \tilde{x} \perp \overline{\text{span}(\mathcal{F})} = H$ da cui si deduce che $x - \tilde{x} = 0$, cioè $x = \tilde{x}$. \square

Corollario 1.2.6: Sia H uno spazio di Hilbert, $\mathcal{F} = \{e_n\}_{n \in \mathbb{N}}$ una base di Hilbert numerabile (o finita) e $x, x' \in H$. Allora

- (1) $\forall n \in \mathbb{N}$ $x_n = x'_n \iff x = x'$;
- (2) $\langle x, x' \rangle = \sum_{n=0}^{\infty} x_n \overline{x'_n}$ (**Identità di Parseval v.2**);
- (3) $H \ni x \mapsto (x_n)_n \in \ell^2$ è un'isometria surgettiva (lineare).

Dimostrazione. (1): (\Leftarrow) ovvia.

(\Rightarrow) So che $x = \sum_n x_n e_n$ e $x' = \sum_n x'_n e_n$, ma $\forall n \in \mathbb{N}$ $x_n = x'_n$, dunque $x = x'$ perchè so che le due serie convergono, quindi

$$\|x - x'\| \leq \left\| x - \sum_{n=1}^m x_n e_n \right\| + \left\| x' - \sum_{n=1}^m x'_n e_n \right\| \rightarrow 0 \text{ per } m \rightarrow \infty$$

da cui $x - x' = 0$.

(2): Grazie all'identità di polarizzazione posso scrivere

$$\langle x, y \rangle = \frac{1}{4} (\|x + y\|^2 - \|x - y\|^2) + \frac{i}{4} (\|x + iy\|^2 - \|x - iy\|^2)$$

La tesi segue poi grazie all'uguaglianza di Parseval e qualche conto.

(3): Il punto (3) del Lemma 1 mi dice che è un'isometria, in quanto preserva le norme, mentre il punto (1) dello stesso lemma mi fornisce la surgettività, in quanto presa $(a_n)_n \in \ell^2$ su ha che $\sum_n a_n e_n = x \in H$ è un elemento di H ben definito con coefficienti $x_n = a_n$. □

Osservazione 1.2.7: Come conseguenza del precedente corollario, in particolare del punto (1), si ha che dato uno spazio di Hilbert H ed una base di Hilbert numerabile $(e_n)_{n \in \mathbb{N}}$ di H , la serie associata ad un qualunque $x \in H$ converge incondizionatamente, cioè data una bigezione $\sigma : \mathbb{N} \rightarrow \mathbb{N}$ si ha $x = \sum_n x_n e_n = \sum_n x_{\sigma(n)} e_{\sigma(n)} =: x'$, perchè per ogni $n \in \mathbb{N}$ $x_n = x'_n$, in quanto sto semplicemente riordinando gli addendi $x_n e_n$.

Proposizione 1.2.8: Sia H spazio di Hilbert ed \mathcal{F} un sistema ortonormale infinito, allora \mathcal{F} non è una base algebrica di H , ossia $\text{span}(\mathcal{F}) \subsetneq H$.

Dimostrazione. Prendo $(e_n)_{n \in \mathbb{N}} \subset \mathcal{F}$ e considero $x = \sum_{n=0}^{\infty} 2^{-n} e_n$, ho che $(2^{-n})_{n \in \mathbb{N}} \in \ell^2$, dunque $x \in H$ è ben definito, ma dico che $x \notin \text{span}(\mathcal{F})$.

Infatti se esistessero dei $(v_i)_{i=0, \dots, N} \subset \mathcal{F}$ e degli $\{a_i\}_{i=0, \dots, N} \subset \mathbb{C}$ t.c. $x = \sum_{n=0}^N a_n v_n$ allora si avrebbe

$$0 = \sum_{n=0}^{\infty} 2^{-n} e_n - \sum_{n=0}^N a_n v_n =: y$$

da cui $\forall n > N$ $0 = \langle y, e_n \rangle = 2^{-n}$ che è chiaramente un assurdo. □

Proposizione 1.2.9: Sia H spazio di Hilbert di dimensione infinita e \mathcal{F} una base di Hilbert. Allora \mathcal{F} è numerabile $\iff H$ è separabile.

Dimostrazione. (\implies): Si ha $H = \overline{\text{span}(\mathcal{F})} = \overline{\text{span}_{\mathbb{Q}+i\mathbb{Q}}(\mathcal{F})}$ perchè posso approssimare ogni coefficiente (che è un numero complesso) con complessi di parte reale ed immaginaria razionale e $\text{span}_{\mathbb{Q}+i\mathbb{Q}}(\mathcal{F})$ è numerabile se \mathcal{F} è numerabile.

(\impliedby): Se per assurdo ci fosse una \mathcal{F} base di Hilbert più che numerabile, essendo $\forall e, e' \in \mathcal{F}$ $\|e - e'\| = \sqrt{2}$ si avrebbe H non separabile perchè ho una famiglia più che numerabile di palle disgiunte, $(B(e, \sqrt{2}))_{e \in \mathcal{F}}$ ed una famiglia numerabile non può intersecarle tutte. □

Proposizione 1.2.10: Sia H spazio di Hilbert ed $\mathcal{F} = (e_n)_{n \in \mathbb{N}}$ un sistema ortonormale numerabile.

Allora \mathcal{F} è completo $\iff \mathcal{F}$ è massimale per inclusione nell'insieme dei sistemi ortonormali di H .

Dimostrazione. (\implies): Se \mathcal{F} è completo si ha che

$$\mathcal{F}^\perp = \text{span}(\mathcal{F})^\perp = \overline{\text{span}(\mathcal{F})}^\perp = H^\perp = \{0\}$$

dunque $\nexists \mathcal{F}'$ ortonormale t.c. $\mathcal{F} \subsetneq \mathcal{F}'$, perchè altrimenti $\exists v \in \mathcal{F}^\perp, v \neq 0$ che è un assurdo per quanto detto prima, dunque \mathcal{F} è massimale.

(\impliedby): Se \mathcal{F} non è completo allora $\exists x \in H \setminus \overline{\text{span}(\mathcal{F})}$, dunque prendo $\tilde{x} = \sum_n \langle x, e_n \rangle e_n$, allora per il Teorema della base di Hilbert ho che $x - \tilde{x} \in \mathcal{F}^\perp$ e $x - \tilde{x} \neq 0$, in quanto $\tilde{x} \in \overline{\text{span}(\mathcal{F})} \not\ni x$. Dunque $\mathcal{F}' := \mathcal{F} \cup \left\{ \frac{x - \tilde{x}}{\|x - \tilde{x}\|} \right\}$ è un sistema ortonormale che contiene strettamente \mathcal{F} che quindi non è massimale. □

Proposizione 1.2.11: *Dato uno spazio di Hilbert separabile H , ogni sistema ortonormale di H si completa ad una base di Hilbert di H .*

Dimostrazione. Sia \mathcal{F} un sistema ortonormale di H e X l'insieme dei sistemi ortonormali di H che contengono \mathcal{F} chiaramente una qualsiasi sottocatena per inclusione di X ha maggiorante (basta prendere l'unione), dunque per il Lemma di Zorn esiste un elemento massimale che è la base di Hilbert cercata. □

1.3 Decomposizione ortogonale e proiezioni

Teorema 1.3.1 (di decomposizione ortogonale (nel caso separabile)): *Sia H uno spazio di Hilbert separabile e $V \subset H$ un suo sottospazio vettoriale chiuso. Allora*

- (1) *Vale la decomposizione $H = V + V^\perp$, cioè $\forall x \in H \exists x_V \in V \exists x_{V^\perp} \in V^\perp$ t.c. $x = x_V + x_{V^\perp}$;*
- (2) *x_V e x_{V^\perp} sono univocamente determinati, cioè $H = V \oplus V^\perp$, e sono detti **proiezioni ortogonali** di x su V e V^\perp rispettivamente;*
- (3) *$x_V \in V$ è caratterizzato come l'elemento di V più vicino ad x .*

Dimostrazione. (1): H è completo e V chiuso $\implies V$ è completo $\implies V$ è uno spazio di Hilbert col prodotto scalare ereditato da H separabile (perchè lo era H) $\implies V$ ammette base di Hilbert numerabile $\mathcal{F} = (e_n)_{n \in \mathbb{N}}$.

Prendo $\bar{x} = \sum_n \langle x, e_n \rangle e_n$ allora $\bar{x} \in \overline{\text{span}(\mathcal{F})} = V$ e per il Teorema della base di Hilbert $x - \bar{x} \in \overline{\text{span}(\mathcal{F})}^\perp = V^\perp$, ma $x = \bar{x} + \tilde{x}$ con $\tilde{x} = x - \bar{x}$ che è quanto voluto.

(2): Se $y, y' \in V$ e $z, z' \in V^\perp$ sono t.c. $x = y + z = y' + z'$ allora si ha

$$V \ni y - y' = z - z' \in V^\perp$$

da cui $y - y' = z - z' = 0$ essendo $V \cap V^\perp = \{0\}$. Dunque $y = y' = x_V$ e $z = z' = x_{V^\perp}$.

(3): Per ogni $h \in V$ sia $f(h) := \|x - h\|^2$, la tesi equivale a dimostrare che y è l'unico minimo assoluto di f .

Ora $\forall h \in V$

$$f(h) = \|x - h\|^2 = \|(x - x_V) + (x_V - h)\|^2 =$$

chiaramente $x_V - h \in V$ mentre per quanto dimostrato in (1) e (2) necessariamente $x - x_V \in V^\perp$, dunque $x_V - h \perp x - x_V$ e quindi

$$= \|x - x_V\|^2 + \|x_V - h\|^2 = f(x_V) + \|x_V - h\|^2 \geq f(\bar{x})$$

in cui vale l'uguaglianza se e solo se $h = x_V$, dunque x_V è l'unico minimo assoluto di f .

□

Osservazione 1.3.2 (Necessità delle ipotesi): Affinchè la decomposizione sopra esista è necessario che V sia chiuso.

Infatti se \mathcal{F} è una base di Hilbert di H spazio di Hilbert di dimensione infinita e $V := \text{span}(\mathcal{F})$ so che

$$V \subsetneq \bar{V} = H$$

e quindi grazie alla continuità del prodotto scalare

$$V^\perp = \bar{V}^\perp = H^\perp = \{0\}$$

da cui $V + V^\perp = V \subsetneq H$.

Si potrebbe mostrare che anche l'ipotesi di completezza di H è necessaria.

1.4 Spazio duale di uno spazio di Hilbert

Teorema 1.4.1 (di rappresentazione di Riesz): Sia H spazio di Hilbert e $f : H \rightarrow \mathbb{C}$ funzionale lineare continuo su H .

Esiste un unico $y \in H$ t.c. $\forall x \in H \quad f(x) = \langle x, y \rangle$.

Dimostrazione. (Unicità). Se $\langle x, y \rangle = \langle x, y' \rangle$ per ogni $x \in H$, prendendo $x = y - y'$ si ha

$$\langle y - y', y \rangle - \langle y - y', y' \rangle \iff \|y - y'\|^2 = 0$$

da cui $y = y'$.

(Esistenza). Se f è il funzionale identicamente nullo allora chiaramente $y = 0$. Altrimenti considero il sottospazio di H

$$V = \{x \in H \mid f(x) = 0\}$$

essendo f non identicamente nulla si ha che $V \subsetneq H$ e quindi $V^\perp \neq \{0\}$ per il Teorema 3, in quanto altrimenti $H = V \oplus \{0\} = V$. Prendendo $z \in V^\perp$ con $\|z\| = 1$ si ha che $f(x)z - f(z)x \in V$ e quindi

$$0 = \langle f(x)z - f(z)x, z \rangle = f(x)\|z\|^2 - f(z)\langle x, z \rangle = f(x) - \langle x, \overline{f(z)}z \rangle$$

da cui $f(x) = \langle x, y \rangle$ con $y = \overline{f(z)}z$.

□

Osservazione 1.4.2 (Il caso reale): Per quanto detto sugli spazi duali nell'Osservazione 1, lo stesso risultato di rappresentazione vale anche nel caso reale. Infatti sia H spazio di Hilbert reale ed $f : H \rightarrow \mathbb{R}$ un funzionale continuo, prendo il complessificato $\tilde{f} : H_{\mathbb{C}} \rightarrow \mathbb{C}$ allora anche questo è continuo ed esiste un unico $y = a + ib \in H_{\mathbb{C}}$ che rappresenta \tilde{f} .

Ora preso $x \in H \subset H_{\mathbb{C}}$, si ha

$$\mathbb{R} \ni f(x) = \tilde{f}(x) = \langle x, a + ib \rangle_{\mathbb{C}} = \langle x, a \rangle_{\mathbb{C}} - i \langle x, b \rangle_{\mathbb{C}} =$$

ricordando che $\langle \cdot, \cdot \rangle_{\mathbb{C}}$ ristretto a $H \times H \subset H_{\mathbb{C}} \times H_{\mathbb{C}}$ è uguale a $\langle \cdot, \cdot \rangle$ che è a valori reali

$$= \langle x, a \rangle - i \langle x, b \rangle =$$

necessariamente essendo reale

$$= \langle x, a \rangle$$

dunque il vettore che rappresenta f sarà a .

Inoltre dal fatto che deve essere $\langle x, b \rangle = 0$ per ogni $x \in H$ si ottiene $b = 0$, ossia che $y = a \in H$, da cui, in particolare, anche l'unicità del rappresentante di f .

Osservazione 1.4.3 (Esistenza di funzionali non continui): Se H ha dimensione infinita allora esistono funzionali non continui.

Infatti sia G una base algebrica di H di vettori unitari, G è infinito allora contiene una successione numerabile $(e_n)_{n \in \mathbb{N}}$.

Prendo $\Lambda : H \rightarrow \mathbb{R}$ lineare data da

$$\Lambda(e_n) = n \quad \forall n \in \mathbb{N}$$

$$\Lambda(e) = 0 \quad \forall e \in G \setminus \{e_n\}_{n \in \mathbb{N}}$$

allora

$$+\infty = \sup_{n \in \mathbb{N}} |\Lambda(e_n)| \leq \sup_{\|e\|=1} |\Lambda(e)|$$

dunque Λ non è limitato in 0 che ci dice che non è continuo.

Capitolo 2

Serie di Fourier

2.1 Base di Fourier e serie di Fourier

Lo scopo è quello di scrivere una $f : [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{C}$ o $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$ 2π -periodica come

$$f(x) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n e^{inx} = \sum_{n \in \mathbb{Z}} c_n e^{inx} = \lim_{N \rightarrow +\infty} \sum_{n=-N}^N c_n e^{inx}$$

una scrittura di questo tipo è detta **serie di Fourier** di f .

La scrittura di funzioni in questa forma ci permetterà di risolvere particolari classi di EDP che compaiono nella fisica e nella matematica.

Ricordiamo adesso il fondamentale Teorema di Stone e dimostriamo un suo utile corollario.

Teorema 2.1.1 (di Stone (complesso)): *Siano X uno spazio topologico compatto e $\mathcal{A} \subset C(X, \mathbb{C})$ un'algebra chiusa, separante e auto-coniugata di funzioni complesse continue su X . Allora $\mathcal{A} = C(X, \mathbb{C})$ se non vi sono zeri comuni a tutte le funzioni di \mathcal{A} oppure se $\exists x_0 \in X$ t.c. $f(x_0) = 0 \quad \forall f \in \mathcal{A}$ si ha $\mathcal{A} = \mathcal{I}_{x_0}^{\mathbb{C}}$, in cui $\mathcal{I}_{x_0}^{\mathbb{C}} := \{u \in C(X, \mathbb{C}) \mid u(x_0) = 0\}$*

Corollario 2.1.2: *Siano X uno spazio topologico compatto e $\mathcal{A} \subset C(X, \mathbb{C})$, un'algebra chiusa, che non ha in X zeri comuni e auto-coniugata.*

Definendo su X la relazione d'equivalenza data da

$$x \sim y \iff \forall f \in \mathcal{A} \quad f(x) = f(y)$$

e l'insieme di funzioni continue

$$C_{\sim}(X, \mathbb{C}) := \{f \in C(X, \mathbb{C}) \mid \forall x_1, x_2 \in X \quad x_1 \sim x_2 \Rightarrow f(x_1) = f(x_2)\}$$

si ha che $\mathcal{A} = C_{\sim}(X, \mathbb{C})$.

Dimostrazione. Consideriamo la relazione d'equivalenza su X data da

$$x \sim y \iff \forall f \in \mathcal{A} \quad f(x) = f(y)$$

è ben definito il quoziente $\tilde{X} := X / \sim$ (stiamo rendendo equivalenti tutti i punti che \mathcal{A} non riesce a separare) e per la proprietà universale dei quozienti topologici è ben definito l'insieme

$$\tilde{\mathcal{A}} := \left\{ \tilde{f} \mid \exists f \in \mathcal{A} \text{ t.c. } f = \tilde{f} \circ \pi \right\} \subset C(\tilde{X}, \mathbb{C})$$

in cui $\pi : X \rightarrow \tilde{X}$ è la proiezione al quoziente e si osserva che per come è definita \sim ogni $f \in \mathcal{A}$ ammette un trasporto al quoziente.

$\tilde{\mathcal{A}}$ è un'algebra (verifiche semplici) e per costruzione è separante, inoltre è l'immagine di \mathcal{A} , che è completo, mediante

$$\mathcal{A} \ni f \mapsto \tilde{f} \in \tilde{\mathcal{A}}$$

che è un'isometria surgettiva (rispetto alle norme uniformi), infatti essendo π surgettiva si ha

$$\|f\|_{\infty, X} = \sup_{x \in X} |f(x)| = \sup_{x \in X} |\tilde{f}(\pi(x))| = \sup_{x \in \tilde{X}} |\tilde{f}(x)| = \|\tilde{f}\|_{\infty, \tilde{X}}$$

ed è surgettiva per come è fatta $\tilde{\mathcal{A}}$.

Dunque anche $\tilde{\mathcal{A}}$ è completo e quindi chiuso in $C(\tilde{X}, \mathbb{C})$, ma \mathcal{A} è auto-coniugata, allora anche $\tilde{\mathcal{A}}$ è auto-coniugata, infatti se $\tilde{f} \in \tilde{\mathcal{A}}$ con $f = \tilde{f} \circ \pi$, si ha $\bar{f} = \overline{\tilde{f} \circ \pi} = \overline{\tilde{f}} \circ \pi$ e $\bar{f} \in \mathcal{A}$ allora $\overline{\tilde{f}} \in \tilde{\mathcal{A}}$.

Dunque ci sono tutte le ipotesi del Teorema di Stone (sia nel caso reale che in quello complesso), il quale ci dice che $\tilde{\mathcal{A}}$ è tutto $C(\tilde{X}, \mathbb{C})$, in quanto non ci sono in \tilde{X} zeri comuni a tutte le funzioni in $\tilde{\mathcal{A}}$ (se ci fosse ci sarebbe in X uno zero comune a tutte le funzioni in \mathcal{A}).

Ma allora definendo

$$C_{\sim}(X, \mathbb{C}) := \{f \in C(X, \mathbb{C}) \mid \forall x_1, x_2 \in X \ x_1 \sim x_2 \Rightarrow f(x_1) = f(x_2)\}$$

si ha che queste sono tutte e sole le funzioni che ammettono un trasporto al quoziente continuo (sempre per la proprietà universale dei quozienti topologici) e quindi $\mathcal{A} = C_{\sim}(X, \mathbb{C})$.

Infatti chiaramente $\mathcal{A} \subset C_{\sim}(X, \mathbb{C})$, mentre $\mathcal{A} \supset C_{\sim}(X, \mathbb{C})$ perché presa una $f \in C_{\sim}(X, \mathbb{C})$ esiste una $\tilde{f} \in C(\tilde{X}, \mathbb{C})$ t.c. $f = \tilde{f} \circ \pi$ ma essendo $C(\tilde{X}, \mathbb{C}) = \tilde{\mathcal{A}}$ esiste una $f' \in \mathcal{A}$ t.c.

$$f' = \tilde{f} \circ \pi = f$$

da cui $f \in \mathcal{A}$.

□

Dunque dimostriamo il fondamentale

Teorema 2.1.3 (della base di Fourier): *La famiglia di funzioni $\mathcal{F} = \left\{ e_n(x) := \frac{e^{inx}}{\sqrt{2\pi}} \right\}_{n \in \mathbb{Z}}$ forma una base di Hilbert di $L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})$.*

Dimostrazione. Bisogna vedere che \mathcal{F} è un sistema ortonormale completo.

(Ortonormalità). Per ogni $n, m \in \mathbb{Z}$

$$\langle e_n, e_m \rangle = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} e^{i(n-m)x} dx$$

e questo integrale ha, banalmente, come risultato 1 se $n = m$, mentre se $n \neq m$ è uguale a

$$\frac{1}{2\pi} \left[\frac{e^{i(n-m)x}}{i(n-m)} \right]_{-\pi}^{\pi} = 0$$

(Completezza). A questo punto entra in gioco Stone, considero sul compatto $[-\pi, \pi]$ l'algebra di funzioni continue in $L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})$

$$\mathcal{A} := \text{span}_{\mathbb{C}}(\mathcal{F}) = \left\{ \sum_{\substack{n \in J \\ J \subset \mathbb{Z} \\ J \text{ finito}}} c_n e^{inx} \mid \{c_n\}_n \subset \mathbb{C} \right\}$$

questa separa i punti di $[-\pi, \pi]$ tranne $-\pi$ e π , contiene le costanti dunque non ha zeri comuni ed è auto-coniugata, quindi per il Corollario 3

$$\overline{\mathcal{A}}^{\|\cdot\|_{\infty}} = \{f \in C([-\pi, \pi], \mathbb{C}) \mid f(-\pi) = f(\pi)\}$$

ma

$$\int_{-\pi}^{\pi} |c_n e^{inx}|^2 dx = c_n^2 \int_{-\pi}^{\pi} dx = 2\pi c_n^2$$

dunque $\mathcal{A} \subset L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})$ da cui, ricordando che in spazi di misura finiti la convergenza uniforme implica la convergenza L^p (a noi serve L^2),

$$\overline{\mathcal{A}}^{\|\cdot\|_{L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})}} \supset \overline{\mathcal{A}}^{\|\cdot\|_{\infty}} = \{f \in C([-\pi, \pi], \mathbb{C}) \mid f(-\pi) = f(\pi)\}$$

ed infine osservando che presa una $f \in C([-\pi, \pi], \mathbb{C})$ questa si può approssimare il norma L^2 con la successione $(f_n := \varphi_n f)_{n \in \mathbb{N}}$ di funzioni in $\{f \in C([-\pi, \pi], \mathbb{C}) \mid f(-\pi) = f(\pi)\}$, in cui φ_n è costante 1 in $[-\pi + \frac{1}{n}, \pi - \frac{1}{n}]$, costante 0 in $(-\infty, -\pi] \cup [\pi, +\infty)$ e affine in $[-\pi, -\pi + \frac{1}{n}] \cup [\pi - \frac{1}{n}, \pi]$ in modo che sia continua, infatti

$$\|f - \varphi_n f\|_{L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})}^2 \leq \left(\frac{2\|f\|_{\infty}}{n} \right)^2 \rightarrow 0 \text{ per } n \rightarrow +\infty$$

da cui

$$\overline{\mathcal{A}}^{\|\cdot\|_{L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})}} \supset \overline{\{f \in C([-\pi, \pi], \mathbb{C}) \mid f(-\pi) = f(\pi)\}}^{\|\cdot\|_{L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})}} \supset C([-\pi, \pi], \mathbb{C})$$

e ricordando che

$$\overline{C([-\pi, \pi], \mathbb{C})}^{\|\cdot\|_{L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})}} = L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})$$

si ottiene

$$\overline{\mathcal{A}}^{\|\cdot\|_{L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})}} \supset L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})$$

che ci permette di concludere $\overline{\mathcal{A}}^{\|\cdot\|_{L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})}} = L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})$.

□

Corollario 2.1.4 (Serie di Fourier): Per ogni $f \in L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})$ si ha

$$f(x) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \left[\frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) e^{-int} dt \right] e^{inx}$$

in cui l'uguaglianza va intesa come una convergenza in $L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})$.

Dimostrazione. Per il Teorema della base di Hilbert si ha

$$f(x) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \langle f, e_n \rangle e_n(x) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \left[\int_{-\pi}^{\pi} f(t) \frac{\overline{e^{int}}}{\sqrt{2\pi}} dt \right] \frac{e^{inx}}{\sqrt{2\pi}}$$

che è uguale a quanto voluto. □

Definizione 2.1.5 (Coefficienti di Fourier): Data una $f \in L^1([-\pi, \pi]; \mathbb{C})$ si definiscono i coefficienti di Fourier di f come

$$c_n(f) := \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) e^{-int} dt$$

per ogni $n \in \mathbb{Z}$.

Osservazione 2.1.6: Per definire formalmente i coefficienti di Fourier basta richiedere $f \in L^1([-\pi, \pi]; \mathbb{C})$.

Si ricorda che essendo $[-\pi, \pi]$, con l'usuale misura di Lebesgue, uno spazio di misura finito si ha $L^1([-\pi, \pi]; \mathbb{C}) \supset L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})$.

Corollario 2.1.7 (Uguaglianze di Parseval-Fourier): Per ogni $f \in L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})$ si ha

$$\|f\|_{L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})}^2 = 2\pi \sum_{n=-\infty}^{+\infty} |c_n(f)|^2$$

e per ogni $f, g \in L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})$

$$\langle f, g \rangle = 2\pi \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n(f) \overline{c_n(g)}$$

Dimostrazione. Sono le uguaglianze di Parseval. □

Risoluzione del problema di Basilea

Consideriamo la funzione $f(x) = x$ e calcoliamone i coefficienti di Fourier

$$c_0(f) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} x dx = 0$$

$$c_n(f) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} x e^{-inx} dx = \frac{1}{2\pi} \left[x \frac{e^{-inx}}{-in} \right]_{-\pi}^{\pi} - \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{e^{-inx}}{-in} dx =$$

essendo l'integrale nell'ultimo pezzo nullo

$$= \frac{1}{2\pi} \left[x \frac{e^{-inx}}{-in} \right]_{-\pi}^{\pi} = \frac{(-1)^k i}{n}$$

Dunque

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty} |c_n(f)|^2 = 2 \sum_{n=0}^{+\infty} \frac{1}{n^2}$$

ma contemporaneamente

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty} |c_n(f)|^2 = \frac{1}{2\pi} \|f\|_{L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})}^2 = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} x^2 dx = \frac{\pi^2}{3}$$

da cui

$$\sum_{n=0}^{+\infty} \frac{1}{n^2} = \frac{\pi^2}{6}$$

2.2 Regolarità di f e coefficienti di Fourier

Proposizione 2.2.1: *Sia $f : [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{C}$ t.c.*

(R) $f \in C^1$ (o anche f continua e C^1 a tratti);

(CB) $f(-\pi) = f(\pi)$.

Allora $c_n(f') = i n c_n(f)$.

Dimostrazione. Si ha

$$c_n(f') = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f'(x) e^{-inx} dx =$$

integrando per parti

$$\begin{aligned} &= \frac{1}{2\pi} [f(x) e^{-inx}]_{-\pi}^{\pi} - \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) (-in) e^{-inx} dx = \\ &= in \int_{-\pi}^{\pi} f(x) e^{-inx} dx = i n c_n(f). \end{aligned}$$

□

Osservazione 2.2.2: L'ipotesi in (R) sono quelle minimali affinché si possa applicare l'integrazione per parti. Inoltre implicano f limitata in $[-\pi, \pi]$ e quindi in $L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})$.

Proposizione 2.2.3: *Sia $f : [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{C}$ per cui valgono (R) e (CB).*

Allora per ordine di implicazione

(1) vale

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty} n^2 |c_n(f)|^2 = \frac{\|f'\|_{L^2}^2}{2\pi} < +\infty$$

(2) Per ogni $\alpha < \frac{1}{2}$

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty} |n|^\alpha |c_n(f)| < +\infty$$

(3) la serie di Fourier di f converge totalmente, cioè

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty} \|c_n(f)e^{inx}\|_\infty < +\infty$$

Dimostrazione. (1). Si ha usando la Proposizione 10

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty} n^2 |c_n(f)|^2 = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} |c_n(f')|^2 =$$

per Parseval

$$= \frac{\|f'\|_{L^2}^2}{2\pi}$$

(2). Considero prima la somma senza il termine di indice $n = 0$ e ottengo

$$\sum_{\substack{n=-\infty \\ n \neq 0}}^{+\infty} |n|^\alpha |c_n(f)| = \sum_{\substack{n=-\infty \\ n \neq 0}}^{+\infty} |n| |c_n(f)| \frac{1}{|n|^{1-\alpha}} \leq$$

per Cauchy-Schwarz

$$\leq \left(\sum_{\substack{n=-\infty \\ n \neq 0}}^{+\infty} n^2 |c_n(f)| \right)^{\frac{1}{2}} \left(2 \sum_{n=1}^{+\infty} \frac{1}{n^{2-2\alpha}} \right)^{\frac{1}{2}}$$

e il primo fattore del RHS è finito per il punto (1), mentre il secondo è finito se e solo se

$$2 - 2\alpha > 1 \iff \alpha < \frac{1}{2}$$

da cui facilmente la tesi in quanto aggiungere un addendo (finito) non influisce sulla convergenza di una serie.

(3). Dal punto (2) con $\alpha = 0$ ottengo

$$+\infty > \sum_{n=-\infty}^{+\infty} |c_n(f)| = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \|c_n(f)e^{inx}\|_\infty$$

□

Osservazione 2.2.4: Dunque, dalla proposizione qua sopra, si evince il seguente ragionamento: se una funzione $f : [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{C}$ è abbastanza regolare (C^1) allora i coefficienti di Fourier tendono a zero velocemente e quindi la serie di Fourier converge non solo puntualmente, ma addirittura uniformemente ad una funzione che sappiamo dover essere proprio f visto che già vi converge in L^2 .

Proposizione 2.2.5: Sia $f : [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{C}$ t.c.

(R_k) $f \in C^k$ (o anche $f \in C^{k-1}$ e $D^{k-1}f$ è C^1 a tratti);

(CB_{k-1}) $D^h f(-\pi) = D^h f(\pi)$ per ogni $h = 0, 1, \dots, k-1$.

Allora

(1) Per ogni $h = 0, 1, \dots, k$ e $n \in \mathbb{Z}$

$$c_n(D^h f) = (in)^h c_n(f)$$

(2) vale

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty} n^{2k} |c_n(f)|^2 = \frac{\|D^k f\|_{L^2}^2}{2\pi} < +\infty$$

(3) Per ogni $\alpha < k - \frac{1}{2}$

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty} |n|^\alpha |c_n(f)| < +\infty$$

(4) la serie di Fourier di f converge totalmente con tutte le derivate fino all'ordine $k-1$.

Dimostrazione. Segue dalla Proposizione 11. □

Proposizione 2.2.6: Sia $f : [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{C}$ continua. Se

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty} |n|^{k-1} |c_n(f)| < \infty$$

allora $f \in C^{k-1}$ e soddisfa (CB_{k-1}).

Dimostrazione. Preso $h = 0, 1, \dots, k-1$ si ha che $D^h(c_n(f)e^{inx}) = c_n(f)(in)^h e^{inx}$, dunque

$$\|D^h(c_n(f)e^{inx})\|_\infty = |c_n(f)||n|^h \leq |c_n(f)||n|^{k-1}$$

dunque grazie all'ipotesi $\sum_{n=-\infty}^{+\infty} D^h(c_n(f)e^{inx})$ converge totalmente e quindi uniformemente per ogni $h = 0, 1, \dots, k-1$. Prendendo ora la funzione limite per $h = 0$ $\tilde{f} : [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{C}$, questa è di classe C^{k-1} per il Teorema di Limite sotto il segno di Differenziale. Inoltre

$$\left\| \sum_{-N}^N c_n(f)e^{inx} - \tilde{f} \right\|_{L^2} \leq \sqrt{2\pi} \left\| \sum_{-N}^N c_n(f)e^{inx} - \tilde{f} \right\|_\infty \rightarrow 0$$

per $N \rightarrow +\infty$. Dunque la convergenza a \tilde{f} è in L^2 , ma già la serie convergeva ad f in L^2 , dunque $f = \tilde{f}$ q.o., ma le funzioni in questione sono continue, quindi $f = \tilde{f}$ ovunque, cosa che conclude. Inoltre f soddisfa (CB_{k-1}) perché, sempre per il Teorema di Limite sotto il segno di Differenziale, si ha

$$D^h f(x) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n(f)(in)^h e^{inx}$$

□

Osservazione 2.2.7: Nella dimostrazione precedente si è usato il fatto che se due funzione f, g continue ed uguali q.o. allora sono uguali ovunque.

Questo è vero perché se esiste un punto x t.c. $f(x) - g(x) \neq 0$ allora esiste per continuità tutta una palla in cui tale funzione è non nulla, ma tale palla ha misura positiva, che è un assurdo.

Osservazione 2.2.8: La proposizione precedente ci dice che una funzione $f : [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{C}$ continua con coefficienti di Fourier che decadono a 0 ad una certa velocità ha una regolarità proporzionale a tale velocità di decadimento.

2.3 Convergenza puntuale della serie di Fourier

Iniziamo con una semplice osservazione.

Lemma 2.3.1: Se $g : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ è T -periodica e $L^1([0, T])$ allora per ogni $c, s \in \mathbb{R}$

$$\int_0^T g(t) dt = \int_c^{T+c} g(t-s) dt$$

L'obbiettivo di questa sezione è investigare la convergenza puntuale della serie di Fourier, ossia sotto quali condizioni si può assicurare la convergenza della serie di Fourier di una $f \in L^1([-\pi, \pi]; \mathbb{C})$ (estesa per periodicità a tutto \mathbb{R}) in un dato punto $\bar{x} \in \mathbb{R}$.

Lemma 2.3.2 (Rappresentazione per convoluzione delle somme parziali): Sia $f \in L^1([-\pi, \pi]; \mathbb{C})$ estesa per periodicità a tutto \mathbb{R} e sia

$$S_N f(x) := \sum_{n=-N}^N c_n(f) e^{inx}$$

allora vale

$$S_N f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x-t) D_N(t) dt$$

dove

$$D_N(t) = \sum_{n=-N}^N e^{int} = \frac{\sin\left(\left(N + \frac{1}{2}\right)t\right)}{\sin\left(\frac{1}{2}t\right)}$$

Dimostrazione.

$$\begin{aligned} S_N f(x) &= \sum_{n=-N}^N c_n(f) e^{inx} = \sum_{n=-N}^N \left(\frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(y) e^{-iny} dy \right) e^{inx} = \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(y) \left(\sum_{n=-N}^N e^{in(x-y)} \right) dy = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(y) D_N(x-y) dy = \end{aligned}$$

pongo $t = x - y$

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{x-\pi}^{x+\pi} f(x-t) D_N(t) dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x-t) D_N(t) dt$$

in cui l'ultima uguaglianza segue dal Lemma 2 accorgendosi che l'integranda è 2π -periodica.

Inoltre

$$\begin{aligned} D_N(t) &= \sum_{n=-N}^N e^{int} = \sum_{n=-N}^N (e^{it})^n = e^{-iNt} \sum_{n=0}^{2N} (e^{it})^n = \\ &= e^{-iNt} \frac{e^{(2N+1)t} - 1}{e^{it} - 1} = \frac{e^{-i(N+\frac{1}{2})t} e^{(2N+1)t} - e^{-i(N+\frac{1}{2})t}}{e^{-\frac{it}{2}} e^{it} - e^{-\frac{it}{2}}} = \\ &= \frac{e^{i(N+\frac{1}{2})t} - e^{-i(N+\frac{1}{2})t}}{e^{\frac{it}{2}} - e^{-\frac{it}{2}}} = \frac{\sin\left(\left(N + \frac{1}{2}\right)t\right)}{\sin\left(\frac{t}{2}\right)} \end{aligned}$$

□

Osservazione 2.3.3: Vale

$$\frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} D_N(t) dt = 1$$

Lemma 2.3.4 (di Riemann-Lebesgue generalizzato): Siano $g \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ e $h \in L^\infty(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ T -periodica.

Allora

$$\int_{\mathbb{R}} g(x) h(yx) dx \xrightarrow{y \rightarrow \pm\infty} \left(\int_{\mathbb{R}} g(x) dx \right) \left(\int_0^T h(x) dx \right)$$

Dimostrazione. Pongo $a := \int_{\mathbb{R}} g(x) dx$ e $m := \int_0^T h(x) dx$.

Per ogni $s, y \in \mathbb{R}$ pongo

$$\Phi(y, s) := \int_{\mathbb{R}} g(x) h(yx + s) dx$$

dunque la tesi equivale a

$$\Phi(y, 0) \xrightarrow{y \rightarrow \pm\infty} am$$

Dimostriamo

(1) per ogni $y \in \mathbb{R}$

$$\int_0^T \Phi(y, s) ds = am$$

(2) per ogni $s \in \mathbb{R}$

$$\Phi(y, s) - \Phi(y, 0) \xrightarrow{y \rightarrow \pm\infty} 0$$

Infatti da (1) e (2) segue la tesi

$$\begin{aligned} \Phi(y, 0) - am &= \Phi(y, 0) - \int_0^T \Phi(y, s) ds = \\ &= \int_0^T (\Phi(y, 0) - \Phi(y, s)) ds \xrightarrow{y \rightarrow \pm\infty} 0 \end{aligned}$$

per convergenza dominata, infatti per (2) si ha la convergenza puntuale dell'integranda a 0 e per Hölder

$$|\Phi(y, s)| \leq \|g\|_{L^1} \|h\|_{\infty}$$

dunque la dominazione è data da

$$|\Phi(y, 0) - \Phi(y, s)| \leq 2\|g\|_{L^1} \|h\|_{\infty} \in L^1([0, T])$$

Dunque dimostriamo (1) e (2).

(1).

$$\int_0^T \Phi(y, s) ds = \int_0^T \int_{\mathbb{R}} g(x) h(yx + s) dx ds =$$

per Fubini

$$= \int_{\mathbb{R}} \int_0^T h(yx + s) ds g(x) dx = m \int_{\mathbb{R}} g(x) dx = am$$

e posso usare Fubini perchè

$$\begin{aligned} \int_0^T \int_{\mathbb{R}} |g(x) h(yx + s)| dx ds &= \int_{\mathbb{R}} \int_0^T |h(yx + s)| ds |g(x)| dx \leq \\ &\leq \|h\|_{\infty} \int_{\mathbb{R}} |g(x)| dx = \|h\|_{\infty} \|g\|_{L^1} < +\infty. \end{aligned}$$

(2).

$$\Phi(y, s) = \int_{\mathbb{R}} g(x) h\left(y\left(x + \frac{s}{y}\right)\right) dx = \int_{\mathbb{R}} g\left(t - \frac{s}{y}\right) h(yt) dt$$

in cui si è posto $t = x + \frac{s}{y}$.

Dunque

$$\Phi(y, s) - \Phi(y, 0) = \int_{\mathbb{R}} \left[g\left(t - \frac{s}{y}\right) - g(t) \right] h(yt) dt$$

e

$$|\Phi(y, s) - \Phi(y, 0)| \leq \int_{\mathbb{R}} \left| \tau_{\frac{s}{y}} g(t) - g(t) \right| |h(yt)| dt \leq \left\| \tau_{\frac{s}{y}} g - g \right\|_{L^1} \|h\|_{\infty} \xrightarrow{y \rightarrow \pm\infty} 0.$$

□

Adesso il risultato principale della sezione.

Teorema 2.3.5: *Sia $f \in L^1([-\pi, \pi]; \mathbb{C})$ estesa per periodicità a tutto \mathbb{R} e sia $\bar{x} \in \mathbb{R}$ t.c. $\exists \alpha > 0$ t.c. f è α -hölderiana in \bar{x} , ossia $\exists \delta \in (0, \pi)$ e $M < +\infty$ t.c. $\forall t \in [-\delta, \delta]$*

$$|f(\bar{x} + t) - f(\bar{x})| \leq M |t|^\alpha$$

Allora la serie di Fourier $\sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n(f)e^{in\bar{x}}$ converge a $f(\bar{x})$.

Dimostrazione. Ricordando l'osservazione 14 possiamo scrivere

$$\begin{aligned} S_N f(\bar{x}) - f(\bar{x}) &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(\bar{x} - t) D_N(t) dt - \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(\bar{x}) D_N(t) dt = \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} (f(\bar{x} - t) - f(\bar{x})) D_N(t) dt = \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{f(\bar{x} - t) - f(\bar{x})}{\sin(\frac{t}{2})} \sin\left(\left(N + \frac{1}{2}\right)t\right) dt \xrightarrow{N \rightarrow +\infty} \end{aligned}$$

per il Lemma di Riemann-Lebesgue, se $g(t) = \frac{f(\bar{x}-t)-f(\bar{x})}{\sin(\frac{t}{2})} \in L^1([-\pi, \pi])$

$$\xrightarrow{N \rightarrow +\infty} \left(\frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{f(\bar{x} - t) - f(\bar{x})}{\sin(\frac{t}{2})} dt \right) \left(\int_0^{2\pi} \sin(x) dx \right) = 0$$

essendo $\int_0^{2\pi} \sin(x) dx = 0$. Dunque vediamo che effettivamente $g \in L^1([-\pi, \pi])$. Per $|t| \leq \delta$ con $\delta \in (0, \pi]$ dato dall'hölderianità di f in \bar{x} (in questo intervallo c'è un problema al denominatore perché c'è $t = 0$ e $\sin(0) = 0$) si ha

$$|g(t)| = \frac{|f(\bar{x} - t) - f(\bar{x})|}{|\sin(\frac{t}{2})|} \leq \frac{M|t|^\alpha}{|t|/\pi} = \frac{M\pi}{|t|^{1-\alpha}} \in L^1([-\pi, \pi])$$

in cui si è usato che per $t \in [-\pi, \pi]$ si ha, per concavità, $|\sin(\frac{t}{2})| \geq \frac{|t|}{\pi}$. E per $\delta \leq |t| \leq \pi$ si ha

$$|g(t)| \leq \frac{|f(\bar{x} - t)| + |f(\bar{x})|}{\sin(\frac{\delta}{2})} \in L^1([-\pi, \pi])$$

Dunque si può concludere $g \in L^1([-\pi, \pi])$. □

2.4 Serie di Fourier estesa e reale

Sia $f \in L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})$, ricordando l'identità di Eulero

$$e^{inx} = \cos(nx) + i \sin(nx)$$

prendiamo le somme parziali della serie di Fourier di f e otteniamo

$$\sum_{n=-N}^N c_n(f)e^{inx} = c_0(f) + \sum_{n=1}^N [c_n(f)e^{inx} + c_{-n}(f)e^{-inx}]$$

$$= c_0(f) + \sum_{n=1}^N [(c_n(f) + c_{-n}(f)) \cos(nx) + i(c_n(f) - c_{-n}(f)) \sin(nx)]$$

e quindi definendo

$$a_n(f) := c_n(f) + c_{-n}(f) \quad b_n(f) := i(c_n(f) - c_{-n}(f))$$

si ottiene

$$\sum_{n=-N}^N c_n(f) e^{inx} = c_0(f) + \sum_{n=1}^N [a_n(f) \cos(nx) + b_n(f) \sin(nx)].$$

Lemma 2.4.1 (Base di Fourier estesa): *La famiglia*

$$\left\{ \frac{1}{2\pi}, \frac{\cos(nx)}{\sqrt{\pi}}, \frac{\sin(nx)}{\sqrt{\pi}} \right\}_{n \geq 1}$$

forma una base di Hilbert di $L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})$.

Dimostrazione. Chiaramente per ogni $n, m \in \mathbb{N}$

$$\langle \cos(nx), \sin(mx) \rangle = 0$$

perché $\sin(mx)$ è dispari mentre $\cos(nx)$ è pari dunque il prodotto è dispari e di conseguenza l'integrale sull'intervallo simmetrico $[-\pi, \pi]$ è nullo. Inoltre se $n \neq m$

$$\begin{aligned} \langle \sin(nx), \sin(mx) \rangle &= \left\langle \frac{e^{inx} - e^{-inx}}{2i}, \frac{e^{imx} - e^{-imx}}{2i} \right\rangle = \\ &= -\frac{1}{4} \langle e^{inx} - e^{-inx}, e^{imx} - e^{-imx} \rangle = 0 \end{aligned}$$

e similmente se $n \neq m$

$$\langle \cos(nx), \cos(mx) \rangle = \frac{1}{4} \langle e^{inx} + e^{-inx}, e^{imx} + e^{-imx} \rangle = 0$$

Calcoliamo adesso le norme

$$\begin{aligned} \|\sin(nx)\|_{L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})}^2 &= \int_{-\pi}^{\pi} \sin^2(nx) dx = \int_{-\pi}^{\pi} (1 - \cos^2(nx)) dx = \\ &= 2\pi - \int_{-\pi}^{\pi} \cos^2(nx) dx = \\ 2\pi - \left(-\int_{-\pi}^{\pi} \frac{\sin(nx)}{n} (-n \sin(nx)) dx + \left[\frac{\cos(nx) \sin(nx)}{n} \right]_{-\pi}^{\pi} \right) &= \\ = 2\pi - \int_{-\pi}^{\pi} \sin^2(nx) dx &= 2\pi - \|\sin(nx)\|_{L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})}^2 \end{aligned}$$

da cui

$$\|\sin(nx)\|_{L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})} = \sqrt{\pi}$$

E similmente si ottiene

$$\|\cos(nx)\|_{L^2([-π,π];\mathbb{C})} = \sqrt{\pi}$$

Infine il sistema ortonormale considerato è completo in quanto

$$\text{span} \left\{ \frac{1}{2\pi}, \frac{\cos(nx)}{\sqrt{\pi}}, \frac{\sin(nx)}{\sqrt{\pi}} \right\}_{n \geq 1} = \text{span} \left\{ \frac{e^{inx}}{\sqrt{2\pi}} \right\}_{n \in \mathbb{Z}}$$

che sappiamo essere completo. □

Teorema 2.4.2 (Serie di Fourier estesa): *Sia $f \in L^2([-π, π]; \mathbb{C})$, vale*

$$f(x) = c_0(f) + \sum_{n=1}^{+\infty} [a_n(f) \cos(nx) + b_n(f) \sin(nx)]$$

in cui l'uguaglianza è intesa come convergenza in L^2 .

Dimostrazione. Essendo $f \in L^2([-π, π]; \mathbb{C})$ vale $(c_n(f))_n \in \ell^2$ dunque anche $(a_n(f))_n, (b_n(f))_n \in \ell^2$ e quindi la serie nel RHS converge in quanto $\left\{ \frac{1}{2\pi}, \frac{\cos(nx)}{\sqrt{\pi}}, \frac{\sin(nx)}{\sqrt{\pi}} \right\}_{n \geq 1}$ formano una base di Hilbert di $L^2([-π, π]; \mathbb{C})$.

Dunque la serie converge in L^2 ad un elemento di $L^2([-π, π]; \mathbb{C})$ che però deve essere $f(x)$ essendo

$$c_0(f) + \sum_{n=1}^{+\infty} [a_n(f) \cos(nx) + b_n(f) \sin(nx)] = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n(f) e^{inx} = f(x)$$

in cui ancora tutte le uguaglianze sono intese come convergenza in L^2 . □

Proposizione 2.4.3: *Sia $f \in L^2([-π, π]; \mathbb{C})$. Vale $f \in L^2([-π, π]; \mathbb{R})$ ossia a è valori reali, se e solo se $c_0(f) \in \mathbb{R}$ e $a_n(f), b_n(f) \in \mathbb{R}$ per ogni $n \in \mathbb{N}$.*

Dimostrazione. Se $f \in L^2([-π, π]; \mathbb{R})$ si ottiene

$$c_0(f) = \int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx \in \mathbb{R}$$

e per ogni $n \in \mathbb{N}$

$$a_n(f) = c_n(f) + c_{-n}(f) = \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos(nx) dx \in \mathbb{R}$$

$$b_n(f) = i(c_n(f) - c_{-n}(f)) = \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin(nx) dx \in \mathbb{R}$$

Il viceversa si ottiene dalla rappresentazione in serie di Fourier estesa. □

Corollario 2.4.4 (Serie di Fourier reale): Sia $f \in L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{R})$, vale

$$f(x) = c_0(f) + \sum_{n=1}^{+\infty} [a_n(f) \cos(nx) + b_n(f) \sin(nx)]$$

in cui tutti i coefficienti sono reali e l'uguaglianza è sempre intesa come convergenza in L^2 .

Ora un interessante caratterizzazione delle funzioni L^2 q.o. reali in termini dei coefficienti di Fourier.

Proposizione 2.4.5: Sia $f \in L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})$. Allora f è reale q.o. su $[-\pi, \pi]$ se e solo se per ogni $n \in \mathbb{N}$ $c_{-n}(f) = \overline{c_n(f)}$.

Dimostrazione. Posso supporre wlog che f sia reale ovunque. Dalla serie di Fourier estesa si ha che f è reale se e solo se $a_n(f), b_n(f) \in \mathbb{R}$ per ogni $n \geq 1$ e questo è se e solo se per ogni $n \geq 1$

$$\begin{cases} a_n(f) = \overline{a_n(f)} \\ b_n(f) = \overline{b_n(f)} \end{cases}$$

ossia

$$\begin{cases} c_n(f) + c_{-n}(f) = \overline{c_n(f)} + \overline{c_{-n}(f)} \\ i(c_n(f) - c_{-n}(f)) = i(-\overline{c_n(f)} + \overline{c_{-n}(f)}) \end{cases}$$

da cui semplificando i nella seconda equazione e sommando l'una all'altra si ottiene

$$2c_n(f) = 2\overline{c_{-n}(f)}$$

che equivale alla tesi. □

2.5 Serie in seni

Teorema 2.5.1 (Serie in seni): Sia $f \in L^2([0, \pi]; \mathbb{R})$ allora

$$f(x) = \sum_{n \geq 1} b_n(f) \sin(nx)$$

in cui

$$b_n(f) := \frac{2}{n} \int_0^\pi f(x) \sin(nx) dx$$

e l'uguaglianza è intesa come convergenza in $L^2([0, \pi])$.

Dimostrazione. Bisogna dimostrare che $\left\{ \sqrt{\frac{2}{\pi}} \sin(nx) \right\}_{n \geq 1}$ è una base di Hilbert per $L^2([0, \pi]; \mathbb{R})$. L'ortonormalità segue da semplici conti simili ad alcuni già fatti e sono quindi omessi. Vediamo

la completezza. Sia $f \in L^2([0, \pi]; \mathbb{R})$, la estendiamo ad una $\tilde{f} \in L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{R})$ in modo dispari e questa è scrivibile come serie di Fourier reale

$$\begin{aligned}\tilde{f}(x) &= c_0(f) + \sum_{n \geq 1} [a_n(f) \cos(nx) + b_n(f) \sin(nx)] \\ &= \sum_{n \geq 1} b_n(f) \sin(nx)\end{aligned}$$

in cui $a_n(f) = 0$ per ogni $n \geq 1$ perché \tilde{f} è dispari e $[-\pi, \pi]$ è un intervallo simmetrico.

Inoltre $\tilde{f}|_{[0, \pi]} = f$ e

$$b_n(f) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \tilde{f}(x) \sin(nx) dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \sin(nx) dx.$$

□

Proposizione 2.5.2: Sia $f : [0, \pi] \rightarrow \mathbb{R}$ t.c.

(R) $f \in C^2([0, \pi]);$

(CBD) $f(0) = f(\pi) = 0.$

allora per ogni $n \geq 1$ vale $b_n(f'') = -n^2 b_n(f).$

Dimostrazione. Per ogni $n \geq 1$ si ha

$$\begin{aligned}b_n(f'') &= \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f''(x) \sin(nx) dx = \frac{2}{\pi} [f'(x) \sin(nx)]_0^{\pi} - n \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f'(x) \cos(nx) dx \\ &= -n \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f'(x) \cos(nx) dx = -n \frac{2}{\pi} [f(x) \cos(nx)]_0^{\pi} - n^2 \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \sin(nx) dx \\ &= -n^2 b_n(f).\end{aligned}$$

□

2.6 Alcune applicazioni

In questa sezione vedremo alcune interessanti ed utili applicazioni della serie di Fourier.

Nel seguito per una funzione di due variabili $u(t, x)$ con u_t e u_x intenderemo le derivate nella prima e nella seconda variabile rispettivamente.

2.6.1 Equazione del calore su un anello

Supponiamo di avere un anello conduttore omogeneo e sottile. Parametizziamo l'anello con $[-\pi, \pi]$. Pongo $u : [0, T) \times [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{R}$ la funzione "calore" su tale anello nell'intervallo di tempo $[0, T)$. Allora u risolve il seguente problema che chiamerò (P)

$$\begin{cases} u_t = u_{xx} & (\text{per } t > 0) \\ u(\cdot, \pi) = u(\cdot, -\pi) & (\text{per } t > 0) \\ u_x(\cdot, \pi) = u_x(\cdot, -\pi) & (\text{per } t > 0) \\ u(0, \cdot) = u_0 \end{cases}$$

in cui la seconda e la terza riga sono **condizioni di periodicità** mentre l'ultima è la **condizione iniziale**.

Per prima cosa risolviamo il problema formalmente, ossia attraverso dei passaggi puramente formali. Scriviamo u in serie di Fourier rispetto ad x

$$u(t, x) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} c_n(t) e^{inx}$$

in cui $c_n(t) := c_n(u(t, \cdot))$. Allora

$$\begin{aligned} u_t(t, x) &= \sum_{n \in \mathbb{Z}} \dot{c}_n(t) e^{inx} \\ u_{xx}(t, x) &= \sum_{n \in \mathbb{Z}} [-n^2 c_n(t)] e^{inx} \end{aligned}$$

da cui

$$\begin{aligned} u_t = u_{xx} &\iff \dot{c}_n(t) = -n^2 c_n(t) \quad \forall t \quad \forall n \in \mathbb{Z} \\ u(0, \cdot) = u_0 &\iff c_n(0) = c_n^0 := c_n(u_0). \end{aligned}$$

Dunque u risolve (P) se e solo se per ogni $n \in \mathbb{Z}$ c_n risolve il problema di Cauchy

$$\begin{cases} \dot{c}_n = -n^2 c_n \\ c_n(0) = c_n^0 \end{cases}$$

che ha come unica soluzione

$$c_n(t) = c_n^0 e^{-n^2 t}.$$

Quindi la candidata soluzione di (P) è

$$u(t, x) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} c_n^0 e^{-n^2 t} e^{inx}$$

Teorema 2.6.1 (Esistenza e regolarità): *Sia u_0 è continua e t.c. $\sum_{n \in \mathbb{Z}} |c_n^0| < +\infty$. Allora*

$$u(t, x) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} c_n^0 e^{-n^2 t} e^{inx} \tag{2.1}$$

definisce una funzione $u : [0, +\infty) \times \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$ t.c.

- (1) u è continua;
- (2) u è 2π -periodica in x ed è reale se u_0 è reale;
- (3) $u \in C^\infty((0, +\infty) \times \mathbb{R})$;
- (4) u risolve (P).

Dimostrazione. Chiamo per ogni $n \in \mathbb{Z}$

$$u_n(t, x) = c_n^0 e^{-n^2 t} e^{inx}.$$

(1). Sia $R = [0, +\infty) \times \mathbb{R}$ allora

$$\|u_n\|_{\infty, R} = |c_n^0|$$

ma per ipotesi $(c_n^0)_n$ è assolutamente convergente, dunque $\sum_{n \in \mathbb{Z}} u_n$ converge totalmente e quindi uniformemente ad una u ben definita e continua su R .

(2). Prendo u_0 reale allora $c_{-n}^0 = \overline{c_n^0}$ da cui $c_{-n}^0 e^{-(-n)^2 t} = \overline{c_n^0 e^{-n^2 t}}$, ossia

$$c_{-n}(u(t, \cdot)) = \overline{c_n(u(t, \cdot))}$$

e quindi la soluzione definita da (1) è reale per ogni tempo per cui è definita.

(3). Siano $h, k \in \mathbb{N}$

$$D_t^h D_x^k u_n = c_n^0 (-n^2)^h (in)^k e^{-n^2 t} e^{inx}$$

e quindi

$$\|D_t^h D_x^k u_n\|_{\infty, R} = |c_n^0| |n|^{2h+k}.$$

Ora fisso $\delta > 0$ e considero $R_\delta := (\delta, \infty) \times \mathbb{R}$ e si ha

$$\|D_t^h D_x^k u_n\|_{\infty, R_\delta} = |c_n^0| |n|^{2h+k} e^{-n^2 \delta} \leq M_{h,k} |c_n^0|$$

con $M_{h,k} = \max_{n \in \mathbb{Z}} |n|^{2h+k} e^{-n^2 \delta}$, che esiste perchè la successione $(|n|^{2h+k} e^{-n^2 \delta})_{n \in \mathbb{Z}}$ è infinitesima e quindi limitata.

Ora $(M_{h,k} c_n^0)$ è assolutamente sommabile per ipotesi e quindi $\sum_{n \in \mathbb{Z}} D_t^h D_x^k u_n$ converge totalmente su R_δ per ogni $h, k \in \mathbb{N}$.

Quindi per il Teorema di Limite sotto il segno di Differenziale $u \in C^\infty(R_\delta)$ per ogni $\delta > 0$, ma gli R_δ sono aperti in R (con la topologia di sottospazio), dunque u è C^∞ su $\bigcup_{\delta > 0} R_\delta = (0, +\infty) \times \mathbb{R}$.

(4). u è 2π -periodica in x quindi valgono le condizioni di periodicità. Poi

$$u(0, x) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} c_n^0 e^{inx} = u_0(x)$$

per q.o. x ma entrambe le funzioni coinvolte sono continue allora $u(0, \cdot) = u_0$ ovunque. Infine ogni u_n risolve $(u_n)_t = (u_n)_{xx}$ allora per il Teorema di Limite sotto al Segno di Differenziale anche $u = \sum_{n \in \mathbb{Z}} u_n$ risolve $u_t = u_{xx}$ per $t > 0$.

□

Lemma 2.6.2: *Sia $u : I \times [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{C}$ con I intervallo di \mathbb{R} , continua su tutto $I \times \mathbb{R}$ e di classe C^k in t . Allora*

$$c_n \left(D_t^h u(t, \cdot) \right) = D_t^h c_n(u(t, \cdot))$$

Dimostrazione.

$$c_n(u(t, \cdot)) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} u(t, x) e^{-inx} dx$$

e quindi per il Teorema di Derivazione sotto al Segno d'Integrale si ha

$$\dot{c}_n(u(t, \cdot)) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} u_t(t, x) e^{-inx} dx = c_n(u_t(t, \cdot))$$

I bound per applicare il Teorema di Derivazione sotto al Segno d'Integrale ci sono grazie alla regolarità in tutte le variabili di u che si ha per ipotesi. □

Teorema 2.6.3 (Unicità):

*Sia $u : [0, T) \times [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{C}$ continue, C^1 in t e C^2 in x per $t > 0$.
Se u risolve (P) allora u è l'unica soluzione di (P).*

Dimostrazione.

Pongo $c_n(t) := c_n(u(t, \cdot))$.

So che per $t > 0$

$$\dot{c}_n(t) = c_n(u_t(t, \cdot)) = c_n(u_{xx}(t, \cdot)) = -n^2 c_n(t)$$

allora c_n risolve il problema di Cauchy

$$\begin{cases} \dot{c}_n = -n^2 c_n \\ c_n(0) = c_n^0 \end{cases}$$

problema ben posto anche in $t = 0$ perché c_n è continua in $t = 0$ dunque è c^1 anche in $t = 0$ e risolve l'equazione anche in $t = 0$.

Il problema è fatto da un'equazione lineare che di conseguenza ha le ipotesi di Lipschitz grazie alle quali si può applicare il Teorema di Cauchy-Lipschitz che ci permette di concludere l'unicità dei coefficienti e quindi anche di u . □

Nel seguito si utilizzerà il seguente spazio di funzioni

$$C_{per}^k := \left\{ f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C} \mid f \text{ } 2\pi\text{-periodica}, f \in C^k \right\}$$

Teorema 2.6.4 (Potenziale Non Esistenza per Tempi Negativi):

Esiste $u_0 \in C_{per}^k$ t.c. $\forall \delta > 0$ non esiste una $u : (-\delta, 0] \times [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{C}$ soluzione di (P).

Dimostrazione.

Sia $u : (-\delta, 0] \times [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{C}$ un eventuale soluzione.

Sia $c_n(t) := c_n(u(t, \cdot))$.

Dalla dimostrazione del Teorema 11 sappiamo che c_n risolve il problema di Cauchy

$$\begin{cases} \dot{c}_n = -n^2 c_n \\ c_n(0) = c_n^0 \end{cases}$$

da cui $c_n(t) = c_n^0 e^{-n^2 t}$.

Ora scelgo $c_n^0 = e^{-|n|}$, allora per ogni $k \in \mathbb{N}$

$$\sum_{n \in \mathbb{Z}} |c_n^0| |n|^k < +\infty$$

da cui $u_0 \in C_{per}^\infty$.

Ma $(c_n^0 e^{-n^2 t})_{n \in \mathbb{Z}}$ non è infinitesima per $n \rightarrow \pm\infty$ per ogni $t < 0$, dunque la soluzione u non esiste per $t < 0$ in quanto se esistesse allora $u(t, \cdot)$ sarebbe in $L^2([-\pi, \pi])$ e quindi i suoi coefficienti di Fourier $c_n^0 e^{-n^2 t}$ sarebbero infinitesime per $n \rightarrow \pm\infty$, che è un assurdo. □

2.6.2 Equazione delle Onde su un anello

Parametrizziamo l'anello con $[-\pi, \pi]$.

Pongo $u : I \times [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{C}$, I intervallo di \mathbb{R} , la funzione che descrive un'onda che attraversa l'anello.

Allora u risolve il problema che chiamerò (Q)

$$\begin{cases} u_{tt} = v^2 u_{xx} \text{ su } [-\pi, \pi] \\ u(\cdot, \pi) = u(\cdot, -\pi) \\ u_x(\cdot, \pi) = u_x(\cdot, -\pi) \\ u(0, \cdot) = u_0 \\ u_t(0, \cdot) = u_1 \end{cases}$$

in cui la seconda e la terza equazione sono le **condizioni di periodicità** e le ultime due sono le **condizioni iniziali**.

Come per l'equazione del calore risolviamo il problema formalmente.

Pongo

$$u(t, x) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} c_n(t) e^{inx}$$

allora

$$\begin{aligned} u_{tt}(t, x) &= \sum_{n \in \mathbb{Z}} \ddot{c}_n(t) e^{inx} \\ v^2 u_{xx}(t, x) &= \sum_{n \in \mathbb{Z}} [-v^2 n^2 c_n(t)] e^{inx} \end{aligned}$$

da cui

$$\begin{aligned} u_{tt} = v^2 u_{xx} &\iff \ddot{c}_n = -v^2 n^2 c_n \\ u(0, \cdot) = u_0 &\iff c_n(0) = c_n^0 := c_n(u_0) \\ u_t(0, \cdot) = u_1 &\iff \dot{c}_n(0) = c_n^1 := c_n(u_1) \end{aligned}$$

Quindi u risolve (Q) se e solo se per ogni $n \in \mathbb{Z}$ c_n risolve il problema di Cauchy

$$\begin{cases} \ddot{c}_n = -v^2 n^2 c_n \\ c_n(0) = c_n^0 \\ \dot{c}_n(0) = c_n^1 \end{cases}$$

che ha soluzione $c_n(t) = \frac{1}{2} \left(c_n^0 + \frac{c_n^1}{inv} \right) e^{invt} + \frac{1}{2} \left(c_n^0 - \frac{c_n^1}{inv} \right) e^{-invt}$ per $n \neq 0$ e $c_0(t) = c_0^0 + c_0^1 t$ per $n = 0$.

Nel seguito chiamerò

$$\begin{aligned} \alpha_n^+ &:= \frac{1}{2} \left(c_n^0 + \frac{c_n^1}{inv} \right) \\ \alpha_n^- &:= \frac{1}{2} \left(c_n^0 - \frac{c_n^1}{inv} \right) \end{aligned}$$

in modo che la soluzione per $n \neq 0$ si scriva $c_n(t) = \alpha_n^+ e^{invt} + \alpha_n^- e^{-invt}$.

Quindi la candidata soluzione è

$$u(t, x) = c_0^0 + c_0^1 t + \sum_{n \in \mathbb{Z} \setminus \{0\}} \left[\alpha_n^+ e^{in(x+vt)} + \alpha_n^- e^{in(x-vt)} \right] \quad (2.2)$$

che si può riscrivere

$$u(t, x) = c_0^0 + c_0^1 t + \varphi^+(x + vt) + \varphi^-(x - vt) \quad (2.3)$$

in cui

$$\begin{aligned} \varphi^+(x + vt) &= \sum_{n \in \mathbb{Z} \setminus \{0\}} \alpha_n^+ e^{in(x+vt)} \\ \varphi^-(x - vt) &= \sum_{n \in \mathbb{Z} \setminus \{0\}} \alpha_n^- e^{in(x-vt)} \end{aligned}$$

Si osserva che la (3) ha un interessante interpretazione fisica: le due funzioni φ^\pm descrivono due onde che viaggiano in direzioni opposte.

Lemma 2.6.5:

Siano $h, g : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$ continue con g primitiva di h e $T > 0$.

Allora g è T -periodica se e solo se h è T -periodica e $\int_0^T h dx = 0$.

Dimostrazione.

Se g è T -periodica allora $h = g'$ è T -periodica e

$$\int_0^T h(x) dx = g(T) - g(0) = 0$$

Viceversa se h è T -periodica e $\int_0^T h dx = 0$ si ha che per ogni x

$$g(x + T) - g(x) = \int_x^{x+T} h(y) dy = \int_0^T h(y) dy = 0$$

da cui g T -periodica.

□

Teorema 2.6.6 (Esistenza a partire da (3)):

Siano $u_0 \in C_{per}^2$ e $u_1 \in C_{per}^1$.

Allora esistono c_0^0, c_0^1 costanti e $\varphi^+, \varphi^- \in C_{per}^2$ t.c. u definita da (2) è di classe C^2 su $\mathbb{R} \times \mathbb{R}$, 2π -periodica in x e risolve (Q).

Dimostrazione.

Passo 1:

Se $c_0^0, c_0^1 \in \mathbb{R}$ e $\varphi^+, \varphi^- \in C_{per}^2$ allora la u data da (3) è C^2 su $\mathbb{R} \times \mathbb{R}$ (è definita su tutto $\mathbb{R} \times \mathbb{R}$ perché lo sono φ^\pm), 2π -periodica in x e risolve l'equazione $u_{tt} = v^2 u_{xx}$.

Infatti

$$u_{tt} = \varphi^{+''}(x + vt)v^2 + \varphi^{-''}(x - vt)v^2 = v^2 [\varphi^{+''}(x + vt) + \varphi^{-''}(x - vt)]$$

$$u_{xx} = \varphi^{+''}(x + vt) + \varphi^{-''}(x - vt)$$

Passo 2:

Dimostriamo che esistono $c_0^0, c_0^1 \in \mathbb{R}$ e $\varphi^+, \varphi^- \in C_{per}^2$ t.c. la u data da (3) soddisfa le condizioni iniziali in (Q).

Imposto il sistema

$$\begin{cases} u(0, \cdot) = c_0^0 + \varphi^+ - \varphi^- = u_0 \\ u_t(t, \cdot) = c_0^1 + v\varphi^{+'} - v\varphi^{-'} = u_1 \end{cases}$$

che riscrivo

$$\begin{cases} \varphi^+ - \varphi^- = u_0 - c_0^0 =: g_0 \\ (\varphi^+ - \varphi^-)' = \frac{u_1 - c_0^1}{v} =: h_1 \end{cases}$$

prendo quindi

$$c_0^1 = \int_{-\pi}^{\pi} u_1(x) dx$$

in modo tale che h_1 abbia media nulla e poi prendo c_0^0 come voglio (non è importante la sua scelta), ad esempio

$$c_0^0 = \int_{-\pi}^{\pi} u_0(x) dx$$

Adesso essendo h_1 una derivata posso scegliere una primitiva g_1 di h_1 , che sarà 2π -periodica per il Lemma 7, e scrivere

$$\begin{cases} \varphi^+ - \varphi^- = g_0 \\ (\varphi^+ - \varphi^-)' = g_1' \end{cases}$$

adesso quest'ultimo sistema è implicato da

$$\begin{cases} \varphi^+ - \varphi^- = g_0 \\ \varphi^+ - \varphi^- = g_1 \end{cases}$$

che mi dà

$$\begin{cases} \varphi^+ = \frac{g_0 + g_1}{2} \\ \varphi^- = \frac{g_0 - g_1}{2} \end{cases}$$

ed ho $g_0 \in C_{per}^2$ ed essendo $h_1 \in C_{per}^1$ anche $g_1 \in C_{per}^2$ e quindi $\varphi^\pm \in C_{per}^2$.

□

Teorema 2.6.7 (Esistenza a partire da (2)):

Siano $u_0, u_1 \in C_{per}^0$ t.c. $\sum_{n \in \mathbb{Z}} |n|^2 |c_n^0| < +\infty$ e $\sum_{n \in \mathbb{Z}} |n| |c_n^1| < +\infty$.

Allora (2) definisce una $u : \mathbb{R} \times \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$ di classe C^2 , 2π -periodica in x e che risolve (Q).

Dimostrazione.

Passo 1:

$u \in C^0(\mathbb{R} \times \mathbb{R})$ ed è 2π -periodica in quanto la serie in (2) converge totalmente su $\mathbb{R} \times \mathbb{R}$.

Infatti se $v_n^\pm = \alpha_n^\pm e^{in(x \pm vt)}$

$$\|v_n^\pm\|_{\infty, \mathbb{R} \times \mathbb{R}} = |\alpha_n^\pm| = O\left(|c_n^0| + \frac{|c_n^1|}{|n|}\right)$$

e $(c_n^0)_n, (c_n^1)_n$ sono assolutamente sommabili.

Passo 2:

Vediamo che $u \in C^2$.

Siano $h, k \in \mathbb{N}$ e $n \in \mathbb{Z}$

$$D_t^h D_x^k v_n^\pm = \alpha_n^\pm e^{in(x \pm vt)} (in)^k (inv)^h$$

da cui

$$\|D_t^h D_x^k v_n^\pm\|_{\infty, \mathbb{R} \times \mathbb{R}} = |\alpha_n^\pm| |v|^h |n|^{k+h} = O\left(|c_n^0| |n|^{k+h} + |c_n^1| |n|^{k+h-1}\right)$$

e guardando le ipotesi fatte $|c_n^0| |n|^{k+h}$ è sommabile se $k+h \leq 2$, mentre $|c_n^1| |n|^{k+h-1}$ è sommabile se $k+h-1 \leq 1 \iff k+h \leq 2$, dunque se $k+h \leq 2$ la serie dei $D_t^h D_x^k v_n^\pm$ è totalmente convergente, da cui si conclude che $u \in C^2$.

Passo 3:

Vediamo che u risolve (Q).

u è 2π -periodica e risolve l'equazione $u_{tt} = v^2 u_{xx}$ perché la risolvono $c_0^0 + c_0^1 t$ e $v_n^\pm(t, x)$ ed è possibile commutare serie e derivata, questo perché si ha la convergenza totale delle serie delle derivate fino all'ordine 2, che è quanto ci serve (si usa il Teorema di Limite sotto il segno di Differenziale).

E per le condizioni iniziali impostate nei problemi di Cauchy dei c_n si ha che i coefficienti di $u(0, \cdot)$ e $u_t(t, \cdot)$ sono esattamente quelli di u_0 e u_1 rispettivamente, dunque u soddisfa anche le condizioni iniziali di (Q).

□

Teorema 2.6.8 (Unicità):

Se $u : I \times [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{C}$, con I intervallo di \mathbb{R} t.c. $0 \in I$, è continua in entrambe le variabili, C^2 in t e risolve (Q) allora u è unica.

Dimostrazione.

Pongo $c_n(t) = c_n(u(t, \cdot))$. Grazie alle ipotesi di regolarità di u possiamo applicare il Lemma 6 e scrivere, per $t \in I$

$$\ddot{c}_n(t) = c_n(u_{tt}(t, \cdot)) = c_n(v^2 u_{xx}(t, \cdot)) = -v^2 n^2 c_n(t)$$

allora c_n risolve il problema di Cauchy

$$\begin{cases} \ddot{c}_n = -v^2 n^2 c_n \\ c_n(0) = c_n^0 \\ \dot{c}_n(0) = c_n^1 \end{cases}$$

la cui equazione differenziale è lineare e che soddisfa quindi le ipotesi di Lipschitz grazie alle quali possiamo utilizzare il Teorema di Cauchy-Lipschitz per affermare l'unicità dei coefficienti di Fourier c_n di u e quindi anche l'unicità di u .

□

2.6.3 Disuguaglianza Isoperimetrica nel Piano

Teorema 2.6.9 (Disuguaglianza Isoperimetrica nel Piano):

Sia D un aperto limitato con frontiera C^1 parametrizzata da un unico cammino γ (cioè che non ha buchi e che non è fatta da più pezzi disgiunti).

Allora

$$L^2 \geq 4\pi A$$

in cui L è la lunghezza di ∂D e A è l'area di D .

Inoltre vale l'uguaglianza se e solo se D è un disco.

Dimostrazione.

Posso scegliere $\gamma : [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{C}$ per parametrizzare ∂D (ho identificato \mathbb{R}^2 con \mathbb{C}) e la posso prendere che lo parametrizzi in senso antiorario e a velocità costante ($\|\dot{\gamma}\| = \frac{L}{2\pi}$).

Passo 1:

$$L^2 = 2\pi \int_{-\pi}^{\pi} \|\dot{\gamma}(t)\|^2 dt = 2\pi \|\dot{\gamma}\|_{L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{C})}^2 =$$

per Parseval

$$= 4\pi^2 \sum_{n \in \mathbb{Z}} |c_n(\dot{\gamma})|^2 = 4\pi^2 \sum_{n \in \mathbb{Z}} n^2 |c_n(\gamma)|^2$$

Passo 2:

$$A \stackrel{*}{=} \frac{1}{2} \langle -i\dot{\gamma}, \gamma \rangle =$$

per Parseval

$$= \frac{1}{2} 2\pi \sum_{n \in \mathbb{Z}} |-ic_n(\dot{\gamma})| |c_n(\gamma)| = \pi \sum_{n \in \mathbb{Z}} n |c_n(\gamma)|^2$$

in cui la (*) è vera perché se $\gamma = \gamma_x + i\gamma_y$

$$\begin{aligned} \langle \dot{\gamma}, \gamma \rangle &= \int_{-\pi}^{\pi} \dot{\gamma} \bar{\gamma} dt = \int_{-\pi}^{\pi} (\dot{\gamma}_x + i\dot{\gamma}_y)(\gamma_x - i\gamma_y) dt = \\ &= \int_{\gamma} (x - iy)(dx + idy) = \int_{\gamma} (x - iy)dx + (y + ix)dy = \end{aligned}$$

per Gauss-Green

$$= \int_D 2i dx dy = 2iA$$

Passo 3:

Per il Passo 1

$$L^2 = 4\pi^2 \sum_{n \in \mathbb{Z}} n^2 |c_n(\gamma)|^2$$

e per il Passo 2

$$4\pi A = 4\pi^2 \sum_{n \in \mathbb{Z}} n |c_n(\gamma)|^2$$

ed essendo $n^2 \geq n$ per ogni $n \in \mathbb{Z}$, si ha

$$\sum_{n \in \mathbb{Z}} n^2 |c_n(\gamma)|^2 \geq \sum_{n \in \mathbb{Z}} n |c_n(\gamma)|^2$$

da cui $L^2 \geq 4\pi A$.

Inoltre vale l'uguaglianza se e solo se per ogni $n \in \mathbb{Z}$ si ha o $n^2 = n$ o $|c_n(\gamma)| = 0$ e questo è possibile se e solo se $c_n(\gamma) = 0$ per ogni $n \neq 0, 1$, cioè se e solo se $\gamma(t) = c_0(\gamma) + c_1(\gamma)e^{it}$, che è la parametrizzazione complessa del bordo del disco di raggio $|c_1(\gamma)|$ centrato in $c_0(\gamma)$.

□

Capitolo 3

Trasformata di Fourier su \mathbb{R}

3.1 Trasformata di Fourier in $L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ e Prime Proprietà

La Trasformata di Fourier sostanzialmente sostituisce la serie di Fourier quando si passa da funzioni 2π -periodiche su \mathbb{R} a funzioni "qualsiasi" su \mathbb{R} .

Definizione 3.1.1 (Trasformata di Fourier):

Data una $f \in L^1(\mathbb{R}, \mathbb{C})$ si definisce, per ogni $y \in \mathbb{R}$, la **trasformata di Fourier** di f

$$\widehat{f}(y) := \int_{-\infty}^{+\infty} f(x)e^{-iyx} dx = \int_{\mathbb{R}} f(x)e^{-iyx} dx$$

Osservazione 3.1.2:

Da notare la somiglianza con i coefficienti di Fourier.

Teorema 3.1.3:

Sia $f \in L^1(\mathbb{R}, \mathbb{C})$, allora \widehat{f} è ben definita su tutto \mathbb{R} e appartiene a $C_0(\mathbb{R}; \mathbb{C})$.

Inoltre $\|\widehat{f}\|_{\infty} \leq \|f\|_1$.

Dimostrazione.

Essendo $f \in L^1$ anche $f(x)e^{-iyx} \in L^1$ dunque $\widehat{f}(y)$ è ben definita per ogni $y \in \mathbb{R}$.

Inoltre per ogni $y \in \mathbb{R}$

$$|\widehat{f}(y)| \leq \int_{\mathbb{R}} |f(x)e^{-iyx}| dx = \int_{\mathbb{R}} |f(x)| dx = \|f\|_1$$

dunque $\|\widehat{f}\|_{\infty} \leq \|f\|_1$.

Ora presa $(y_n)_n$ t.c. $y_n \rightarrow y$ si ha

$$\widehat{f}(y_n) = \int_{\mathbb{R}} f(x)e^{-iy_n x} dx \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} \int_{\mathbb{R}} f(x)e^{-iyx} dx = \widehat{f}(y)$$

per convergenza dominata infatti per la continuità dell'esponenziale si ha la convergenza puntuale degli integrandi e la dominazione è data da

$$|f(x)e^{-iyx}| = |f(x)| \in L^1$$

Quindi \widehat{f} è continua.

Infine $\widehat{f}(y) \xrightarrow{y \rightarrow \pm\infty} 0$ per Riemann-Lebesgue, infatti prendendo $g(z) = e^{-iz}$ si ha

$$\widehat{f}(y) = \int_{\mathbb{R}} f(x)g(yx)dx \xrightarrow{y \rightarrow \pm\infty} \left(\int_{\mathbb{R}} f(x)dx \right) \left(\int_{-\pi}^{\pi} g(x)dx \right) = 0$$

perchè $\int_{-\pi}^{\pi} g(x)dx = 0$.

Quindi $\widehat{f} \in C_0(\mathbb{R}; \mathbb{C})$.

□

Corollario 3.1.4:

L'operatore $\mathfrak{F} : L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C}) \rightarrow C_0(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ t.c. $\mathfrak{F}f = \widehat{f}$, è ben definito, lineare e continuo.

Vediamo ora alcune proprietà della trasformata.

Prima di tutto definiamo degli operatori utili, sia $f \in L^p(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ e siano $h \in \mathbb{R}$ e $\delta \in \mathbb{R} \setminus \{0\}$, definisco

$$\begin{aligned} \sigma_{\delta}f(x) &:= \frac{1}{\delta}f\left(\frac{x}{\delta}\right) \\ \tau_hf(x) &= f(x-h) \end{aligned}$$

Proposizione 3.1.5:

Sia $f \in L^1(\mathbb{R}, \mathbb{C})$, allora

- (1) $\widehat{\tau_h f}(y) = e^{-iyh}\widehat{f}(y)$ per ogni $h \in \mathbb{R}$;
- (2) $e^{ihx}\widehat{f} = \widehat{\tau_h f}$ per ogni $h \in \mathbb{R}$;
- (3) $\widehat{\sigma_{\delta} f}(y) = \widehat{f}(\delta y)$ per ogni $\delta \in \mathbb{R} \setminus \{0\}$;

Dimostrazione.

(1)

$$\widehat{\tau_h f}(y) = \int_{\mathbb{R}} f(x-h)e^{-iyx} dx = e^{-iyh} \int_{\mathbb{R}} f(t)e^{-iyt} dt = e^{-iyh}\widehat{f}(y)$$

ponendo $t = x - h$.

(2)

$$\widehat{e^{ihx}f}(y) = \int_{\mathbb{R}} e^{ihx} f(x) e^{-iyx} dx = \int_{\mathbb{R}} f(x) e^{-i(y-h)x} dx = \tau_h \widehat{f}(y)$$

(3)

$$\widehat{\sigma_\delta f}(y) = \int_{\mathbb{R}} \frac{1}{\delta} f\left(\frac{x}{\delta}\right) e^{-iyx} dx = \int_{\mathbb{R}} f(t) e^{-i\delta yt} dt = \widehat{f}(\delta y)$$

ponendo $t = \frac{x}{\delta}$.

□

Proposizione 3.1.6 (Trasformata di Fourier della Derivata):

Sia $f \in C^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ con $f, f' \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$.

Allora $\widehat{f}' = iy\widehat{f}$.

Dimostrazione.

Essendo $f \in L^1$ si ha che $\liminf_{x \rightarrow \pm\infty} |f(x)| = 0$ in quanto se fosse $l > 0$ si avrebbe $|f(x)|$ definitivamente maggiore di $l - \varepsilon$ per un qualsiasi $\varepsilon > 0$ (dalla definizione di \liminf), cosa che mi darebbe integrale infinito, ossia avrei $f \notin L^1$.

Detto questo si possono allora trovare due successioni $a_n \rightarrow -\infty$ e $b_n \rightarrow +\infty$ t.c. $f(a_n) \rightarrow 0$ e $f(b_n) \rightarrow 0$.

Quindi

$$\begin{aligned} \widehat{f}'(y) &= \int_{\mathbb{R}} \lim_{n \rightarrow +\infty} f'(x) e^{-iyx} \chi_{[a_n, b_n]}(x) dx = \lim_{n \rightarrow +\infty} \int_{a_n}^{b_n} f'(x) e^{-iyx} dx = \\ &= \lim_{n \rightarrow +\infty} \left([f(x) e^{-iyx}]_{x=a_n}^{x=b_n} + iy \int_{a_n}^{b_n} f(x) e^{-iyx} dx \right) = \end{aligned}$$

essendo $\lim_{n \rightarrow +\infty} [f(x) e^{-iyx}]_{x=a_n}^{x=b_n} = 0$

$$= \lim_{n \rightarrow +\infty} iy \int_{a_n}^{b_n} f(x) e^{-iyx} dx = iy \int_{\mathbb{R}} f(x) e^{-iyx} dx = iy \widehat{f}(y)$$

in cui nella prima e nell'ultima uguaglianza si è usato il Teorema di Convergenza dominata maggiorando i moduli degli integrandi rispettivamente con $|f'| \in L^1$ e $|f| \in L^1$.

□

Proposizione 3.1.7 (Derivata della Trasformata di Fourier):

Sia $f \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ con $xf \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$.

Allora $\widehat{f} \in C_0^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ con $(\widehat{f})' = -i\widehat{xf}$.

Dimostrazione.

Voglio usare il derivare sotto al segno d'integrale e lo posso fare in quanto $g(y, x) = f(x)e^{-iyx}$ è C^1 in y per ogni x e

$$\begin{aligned} |g(y, x)| &\leq |f(x)| \in L^1 \\ |D_y g(y, x)| &\leq |x f(x)| \in L^1 \end{aligned}$$

Quindi

$$(\widehat{f})'(y) = D_y \int_{\mathbb{R}} f(x) e^{-iyx} dx = \int_{\mathbb{R}} (-ix) f(x) e^{-iyx} dx = \widehat{-ix f}(y)$$

allora $f \in C^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ e quindi $f \in C_0^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ per quanto dimostrato nel Teorema 17. □

Corollario 3.1.8:

Sia $f \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ t.c. $x^k f \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$.

Allora $x^h f \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ per ogni $h = 0, 1, \dots, k$ e $\widehat{f} \in C_0^k(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ con $D^h \widehat{f} = \widehat{(-ix)^h f}$ per ogni $h = 0, 1, \dots, k$.

In particolare se $x^k f \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ per ogni $k \in \mathbb{N}$ allora $\widehat{f} \in C_0^\infty(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ con le derivate nella forma detta precedentemente.

Dimostrazione.

Per ogni $h = 0, 1, \dots, k$ e per ogni $x \in \mathbb{R}$ si ha

$$|x|^h \leq 1 + |x|^k$$

infatti si distinguono i casi $|x| \leq 1$ e $|x| > 1$: nel primo caso $|x|^h \leq 1$ nel secondo $|x|^h \leq |x|^k$ da cui la disuguaglianza voluta.

Quindi $|x^h f| \leq (1 + |x|^k)|f| \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ per ipotesi, dunque effettivamente $x^h f \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ per ogni $h = 0, 1, \dots, k$.

Il resto segue per induzione su $k \in \mathbb{N}$.

Infatti il passo base con $k = 0$ è stato provato nel Teorema 17 e se la tesi vale per k e suppongo che $x^{k+1} f \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ allora $x^h f \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ per ogni $h = 0, 1, \dots, k + 1$, per quanto detto precedentemente.

Ora per ipotesi induttiva $\widehat{f} \in C_0^k(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ con $D^k \widehat{f} = \widehat{(-ix)^k f}$ e $x(-ix)^k f \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$, infatti

$$|x(-ix)^k f| = |x^{k+1} f| \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$$

Allora per la Proposizione 18

$$\left(\widehat{(-ix)^k f} \right)' = D^{k+1} \widehat{f} = \widehat{(-ix)^{k+1} f}$$

da cui la tesi (l'ultimo termine vuole essere la trasformata di Fourier di tutto $(-ix)^{k+1} f$). □

Proposizione 3.1.9 (Trasformata di Fourier della Convoluzione):

Siano $f_1, f_2 \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$.

Allora $f_1 * f_2 \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ e $\widehat{f_1 * f_2} = \widehat{f_1} \widehat{f_2}$

Dimostrazione.

Il fatto che $f_1 * f_2 \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ è implicato dalla chiusura per convoluzione di $L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$.

Ora

$$\widehat{f_1 * f_2}(y) = \int_{\mathbb{R}} \left[\int_{\mathbb{R}} f_1(x-t) f_2(t) dt \right] e^{-iyx} dx =$$

usando Fubini

$$= \int_{\mathbb{R}} \left[\int_{\mathbb{R}} f_1(x-t) e^{-i(x-t)y} dx \right] e^{-iyt} f_2(t) dt = \int_{\mathbb{R}} \widehat{f_1}(y) f_2(t) e^{-iyt} dt = \widehat{f_1}(y) \widehat{f_2}(y)$$

e posso usare Fubini perchè

$$\int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} |f_1(x-t) f_2(t) e^{iyx}| dt dx = \int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} |f_1(x-t)| |f_2(t)| dt dx = \|f_1\|_1 \|f_2\|_1 < +\infty$$

□

3.2 Formula d'Inversione in $L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$

Iniziamo con una definizione con la definizione di antitrasformata di Fourier.

Definizione 3.2.1 (Antitrasformata di Fourier):

Sia $g \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ definiamo l'**antitrasformata di Fourier** di g come

$$\check{g}(x) := \int_{-\infty}^{+\infty} g(y) e^{iyx} dy = \int_{\mathbb{R}} g(y) e^{iyx} dy$$

Osservazione 3.2.2:

Vale che $\check{g}(x) = \widehat{g}(-x)$.

Quindi simili proprietà dimostrate per la trasformata valgono anche per l'antitrasformata, in particolare con le stesse ipotesi delle proposizioni 17, 18 e 19 si ha rispettivamente

$$\begin{aligned} \check{f}' &= -iy \check{f} \\ (\check{f})' &= ix \check{f} \\ \widehat{f_1 * f_2} &= \check{f_1} \check{f_2} \end{aligned}$$

Lemma 3.2.3:

Sia $g \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$, per ogni $\delta \in \mathbb{R} \setminus \{0\}$ si ha $\widetilde{g(\delta y)} = \sigma_\delta \check{g}$.

Dimostrazione.

Si ha

$$\widetilde{g(\delta y)}(x) = \int_{\mathbb{R}} g(\delta y) e^{iyx} dy = \frac{1}{\delta} \int_{\mathbb{R}} g(t) e^{it\frac{x}{\delta}} dt = \sigma_\delta \check{g}(x)$$

in cui si è posto $t = \delta y$.

□

Adesso il teorema della sezione.

Teorema 3.2.4 (Formula d'Inversione di Fourier):

Sia $f \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ t.c. $\widehat{f} \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$.

Allora $\check{\widehat{f}} = 2\pi f$ per q.o. $x \in \mathbb{R}$, cioè per q.o. $x \in \mathbb{R}$

$$f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} \widehat{f}(y) e^{iyx} dy$$

Dimostrazione.

Scelgo $\varphi : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$ t.c.

(1) $\varphi \in C_b(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ e t.c. $\varphi(0) = 1$;

(2) $\varphi \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$;

(3) $\check{\varphi} \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$.

Pongo $g_\delta(x) := \int_{\mathbb{R}} \widehat{f}(y) e^{iyx} \varphi(\delta y) dy$.

Passo 1:

Dimostriamo che $g_\delta(x) \xrightarrow{\delta \rightarrow 0} \check{\widehat{f}}(x)$ per ogni $x \in \mathbb{R}$.

Questo è vero per convergenza dominata, infatti grazie alla continuità di φ e al fatto che $\varphi(0) = 1$ si ha la convergenza puntuale

$$\widehat{f}(y) e^{iyx} \varphi(\delta y) \xrightarrow{\delta \rightarrow 0} \widehat{f}(y) e^{iyx} \varphi(0) = \widehat{f}(y) e^{iyx}$$

mentre la dominazione è data da

$$\left| \widehat{f}(y) e^{iyx} \varphi(\delta y) \right| \leq \left| \widehat{f}(y) \right| \|\varphi\|_\infty \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$$

che è in $L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ perché φ è limitata e $\widehat{f} \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$.

Passo 2:

Vale $g_\delta(x) = \sigma_\delta \check{\varphi} * f(x)$.

Infatti

$$g_\delta(x) = \int_{\mathbb{R}} \left(\int_{\mathbb{R}} f(t) e^{-ity} dt \right) e^{iyx} \varphi(\delta y) dy =$$

per Fubini

$$= \int_{\mathbb{R}} \left(\int_{\mathbb{R}} \varphi(\delta y) e^{i(x-t)y} dy \right) f(t) dt = \int_{\mathbb{R}} \overline{\varphi(\delta y)}(x-t) f(t) dt =$$

per il lemma precedente

$$= \int_{\mathbb{R}} \sigma_\delta \check{\varphi}(x-t) f(t) dt = \sigma_\delta \check{\varphi} * f(x)$$

E posso usare Fubini perché

$$\int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} |f(t) e^{-ity} e^{iyx} \varphi(\delta y)| dt dy = \int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} |f(t)| |\varphi(\delta y)| dt dy = \|f\|_1 \|\varphi\|_1 < +\infty$$

che è finito per l'ipotesi (2) su φ .

Passo 3:

Si ha $g_\delta \xrightarrow{\delta \rightarrow 0} mf$ in L^1 con $m = \int_{\mathbb{R}} \check{\varphi}(x) dx$.

Questo è vero grazie al Teorema di Approssimazione per Convoluzione con σ_δ (trattato in appendice) e all'ipotesi (3) su φ .

Passo 4:

Per il Passo 3 esiste una sottosuccessione convergente q.o. a mf , ma già g_δ convergeva ovunque a \hat{f} per il Passo 1, dunque deve necessariamente essere $\hat{f}(x) = mf(x)$ per q.o. $x \in \mathbb{R}$.

Passo 5

L'uguaglianza ottenuto al Passo 4 identifica m che quindi non dipende dalla φ scelta che verifica (1), (2), (3).

Quindi per il calcolo di m scelgo $\varphi(y) = e^{-|y|}$ e si ha $\overline{\varphi(x)} = \frac{2}{1+x^2}$ da cui

$$m = \int_{\mathbb{R}} \frac{2}{1+x^2} dx = 2\pi$$

□

Osservazione 3.2.5:

Nel Passo 5 della dimostrazione precedente si è usato che la trasformata di Fourier di $e^{-|y|}$ è $\frac{2}{1+x^2}$.

Vediamolo nel dettaglio, pongo $g(y) = e^{-|y|}$.

$$\check{g}(x) = \int_{\mathbb{R}} e^{-|y|} e^{iyx} dy = \int_{\mathbb{R}} e^{-|y|} \cos(yx) dy + i \int_{\mathbb{R}} e^{-|y|} \sin(yx) dy =$$

essendo $\int_{\mathbb{R}} e^{-|y|} \sin(yx) dy = 0$

$$= \int_{\mathbb{R}} e^{-|y|} \cos(yx) dy = 2 \int_0^{+\infty} e^{-y} \cos(yx) dy = 2 \int_0^{+\infty} \operatorname{Re} (e^{-y} e^{iyx}) dy =$$

$$\begin{aligned}
&= 2\operatorname{Re} \left(\int_0^{+\infty} e^{-y} e^{iyx} dy \right) = 2\operatorname{Re} \left(\int_0^{+\infty} e^{y(ix-1)} dy \right) = \\
&= 2\operatorname{Re} \left(\left[\frac{e^{y(ix-1)}}{ix-1} \right]_{y=0}^{y \rightarrow +\infty} \right) = 2\operatorname{Re} \left(\frac{1}{1-ix} + \lim_{y \rightarrow +\infty} \frac{e^{y(ix-1)}}{ix-1} \right) = \\
&= 2\operatorname{Re} \left(\frac{1}{1-ix} \right) = 2\operatorname{Re} \left(\frac{1+ix}{1+x^2} \right) = \frac{2}{1+x^2}
\end{aligned}$$

Osservazione 3.2.6:

Da notare l'analogia con la serie di Fourier, ossia la formula d'inversione è "l'analogo continuo" della serie di Fourier.

Corollario 3.2.7 (Iniettività della Trasformata di Fourier):

Siano $f_1, f_2 \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ t.c. $\widehat{f}_1 = \widehat{f}_2$.

Allora $f_1 = f_2$ q.o. su \mathbb{R} .

Ossia una $f \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ è univocamente determinata dalla sua trasformata di Fourier \widehat{f} .

Dimostrazione.

Se $f = f_1 - f_2$ allora $\widehat{f} = \widehat{f}_1 - \widehat{f}_2 = 0$ q.o. su \mathbb{R} , quindi usando la Formula d'Inversione si ottiene

$$0 = \int_{\mathbb{R}} \widehat{f}(y) e^{iyx} dy = 2\pi f(x)$$

per q.o. $x \in \mathbb{R}$.

Da cui $f(x) = f_1(x) - f_2(x) = 0$ per q.o. $x \in \mathbb{R}$ ossia $f_1(x) = f_2(x)$ per q.o. $x \in \mathbb{R}$. □

Osservazione 3.2.8:

Proseguendo quanto detto nell'osservazione 16 si ha che anche l'antitrasformata di Fourier è iniettiva su $L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$.

3.3 Teoria $L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ della Trasformata di Fourier**Proposizione 3.3.1:**

Sia $f \in L^2 \cap L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$, allora $\|\widehat{f}\|_2 = \sqrt{2\pi} \|f\|_2$.

Dimostrazione.

Prendo $\varphi : \mathbb{R} \rightarrow [0, +\infty)$ t.c.

- (1) $\varphi(y)$ continua in 0 decrescente in per $y > 0$ e crescente per $y < 0$;
- (2) $\varphi \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$;
- (3) $\check{\varphi} \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$.

e per ogni $\delta \in \mathbb{R}$ pongo

$$I_\delta := \int_{\mathbb{R}} |\widehat{f}(y)|^2 \varphi(\delta y) dy$$

Passo 1:

Vale $I_\delta \xrightarrow{\delta \rightarrow 0} \|\widehat{f}\|_2^2$ per convergenza monotona.

Infatti: φ è positiva, dunque l'integrando è positivo per ogni δ .

La convergenza puntuale degli integrandi c'è per il fatto che $\varphi(0) = 1$, per cui

$$|\widehat{f}(y)|^2 \varphi(\delta y) \xrightarrow{\delta \rightarrow 0} |\widehat{f}(y)|^2$$

Inoltre per le ipotesi di crescita di φ in (1) si ha che per $\delta \rightarrow 0$ (sia da destra che da sinistra) l'integrando cresce a $|\widehat{f}(y)|^2$, dunque si può effettivamente usare la convergenza monotona.

Passo 2:

$$I_\delta = \int_{\mathbb{R}} \widehat{f}(y) \overline{\widehat{f}(y)} \varphi(\delta y) dy = \int_{\mathbb{R}} \left(\int_{\mathbb{R}} f(x) e^{-iyx} dx \right) \left(\int_{\mathbb{R}} \overline{f(t)} e^{iyt} dt \right) \varphi(\delta y) dy =$$

per Fubini

$$\begin{aligned} &= \int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} f(x) \overline{f(t)} \left(\int_{\mathbb{R}} \varphi(\delta y) e^{iy(t-x)} dy \right) dx dt = \int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} f(x) \overline{f(t)} \overline{\varphi(\delta y)}(t-x) dx dt \\ &= \int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} f(x) \overline{f(t)} \sigma_\delta \check{\varphi}(t-x) dx dt = \int_{\mathbb{R}} \left(\int_{\mathbb{R}} f(x) \sigma_\delta \check{\varphi}(t-x) dx \right) \overline{f(t)} dt = \\ &= \int_{\mathbb{R}} f * \sigma_\delta \check{\varphi}(t) \overline{f(t)} dt = \langle f * \sigma_\delta \check{\varphi}, f \rangle_{L^2} \end{aligned}$$

E posso usare Fubini perché

$$\begin{aligned} \int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} |f(x) \overline{f(t)} e^{iy(t-x)} \varphi(\delta y)| dx dy dt &= \int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} |f(x)| |f(t)| |\varphi(\delta y)| dx dy dt = \\ &= \|f\|_1^2 \|\varphi\|_1 < +\infty \end{aligned}$$

che è finito per l'ipotesi (2) su φ .

Passo 3:

Si ha $I_\delta \xrightarrow{\delta \rightarrow 0} m \|f\|_2^2$ con $m = \int_{\mathbb{R}} \check{\varphi}(x) dx$.

Infatti grazie all'ipotesi (3) su φ , all'approssimazione per Convolluzione con σ_δ e alla continuità del prodotto scalare si ha

$$I_\delta = \langle f * \sigma_\delta \check{\varphi}, f \rangle_{L^2} \xrightarrow{\delta \rightarrow 0} \langle mf, f \rangle_{L^2} = m \|f\|_2^2$$

Ma per il Passo 1 si ha che I_δ tende a $\|\widehat{f}\|_2^2$ quindi per l'unicità del limite, deve essere $\|\widehat{f}\|_2^2 = m \|f\|_2^2$.

Passo 4:

L'identità ottenuta alla fine del Passo 3 identifica m che quindi non dipende dalla φ scelta che soddisfa (1),(2),(3).

Per calcolare m scelgo $\varphi(y) = e^{-|y|}$ e si ha

$$m = \int_{\mathbb{R}} \frac{2}{1+x^2} dx = 2\pi$$

da cui la tesi. □

Corollario 3.3.2:

L'operatore $\mathfrak{F}|_{L^2 \cap L^1} : L^2 \cap L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C}) \rightarrow L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ t.c. $\mathfrak{F}|_{L^2 \cap L^1} f = \widehat{f}$, è uniformemente continuo.

Adesso un Lemma la cui dimostrazione sarà trattata in appendice.

Lemma 3.3.3 (Estensione di Funzioni Uniformemente Continue):

Siano X, Y spazi metrici con Y completo, $D \subset X$ sottospazio denso di X e $f : D \rightarrow Y$ uniformemente continua.

Allora esiste un'unica funzione continua $F : X \rightarrow Y$ che estende f .

Inoltre se X, Y sono spazi normati e Y è di Banach, $D \subset X$ oltre ad essere denso è anche sottospazio vettoriale e f è lineare allora F è lineare.

Teorema 3.3.4:

L'operatore $\mathfrak{F}|_{L^2 \cap L^1} : L^2 \cap L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C}) \rightarrow L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ si estende per continuità, in modo unico ad un'operatore $\mathfrak{F} : L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C}) \rightarrow L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$.

Inoltre $\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \mathfrak{F}$ è un'isometria di $L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$.

Dimostrazione.

Notiamo che $L^2 \cap L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C}) \supset C_c(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ che sono dense in $L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$, dunque $L^2 \cap L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ è denso in $L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$.

Poi per il Corollario 9 ho che $\mathfrak{F}|_{L^2 \cap L^1}$ è uniformemente continuo sul denso $L^1 \cap L^2$, quindi, per il Lemma 9, si estende in modo unico a \mathfrak{F} operatore lineare continuo su tutto $L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$.

Inoltre \mathfrak{F} è un'isometria perché la norma di L^2 è continua, infatti presa $f \in L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$, si approssima in L^2 con una successione $(f_n)_n \subset L^2 \cap L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$, quindi per ogni $n \in \mathbb{N}$ vale

$$\|\widehat{f_n}\|_2 = \|\mathfrak{F}f_n\|_2 = \sqrt{2\pi}\|f_n\|_2$$

e mandando $n \rightarrow +\infty$ si ottiene la tesi, perché $\|f_n\|_2 \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} \|f\|_2$.

□

Corollario 3.3.5 (Identità di Plancherel):

Per ogni $f_1, f_2 \in L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ vale $\langle \widehat{f_1}, \widehat{f_2} \rangle = 2\pi \langle f_1, f_2 \rangle$.

Dimostrazione.

Segue dal Teorema 19 e dall'identità di Polarizzazione.

Infatti prese $f_1, f_2 \in L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ si ha

$$\begin{aligned} \langle \widehat{f_1}, \widehat{f_2} \rangle &= \frac{1}{4} \left(\|\widehat{f_1} + \widehat{f_2}\|_2^2 - \|\widehat{f_1} - \widehat{f_2}\|_2^2 \right) + \frac{i}{4} \left(\|\widehat{f_1} + i\widehat{f_2}\|_2^2 - \|\widehat{f_1} - i\widehat{f_2}\|_2^2 \right) = \\ &= \frac{1}{4} \left(\|\widehat{f_1 + f_2}\|_2^2 - \|\widehat{f_1 - f_2}\|_2^2 \right) + \frac{i}{4} \left(\|\widehat{f_1 + if_2}\|_2^2 - \|\widehat{f_1 - if_2}\|_2^2 \right) = \\ &= \frac{2\pi}{4} \left(\|f_1 + f_2\|_2^2 - \|f_1 - f_2\|_2^2 \right) + \frac{2\pi i}{4} \left(\|f_1 + if_2\|_2^2 - \|f_1 - if_2\|_2^2 \right) = \\ &= 2\pi \langle f_1, f_2 \rangle \end{aligned}$$

□

Osservazione 3.3.6:

Come si calcola \widehat{f} per $f \in L^2 \setminus L^1$?

Supponiamo che per q.o. $y \in \mathbb{R}$ esista il limite

$$\lim_{n \rightarrow +\infty} \int_{-n}^n f(x) e^{-iyx} dx$$

allora questo coincide con $\widehat{f}(y)$.

Infatti ponendo per ogni $n \in \mathbb{N}$ $f_n := f\chi_{[-n,n]}$ si ha

$$\int_{-n}^n f(x) e^{-iyx} dx = \widehat{f_n}(y)$$

e $f_n \rightarrow f$ in L^2 per convergenza dominata, infatti $|f\chi_{[-n,n]} - f|^2 \rightarrow 0$ puntualmente e $|f\chi_{[-n,n]} - f|^2 \leq (2|f|)^2 = 4|f|^2 \in L^1$.

Quindi per la continuità di \mathfrak{F} anche $\widehat{f_n} \rightarrow \widehat{f}$ in L^2 e quindi q.o. a meno di sottosuccessioni.

Ma per ipotesi si ha che $\widehat{f_n}$ converge q.o., allora necessariamente $\widehat{f_n} \rightarrow \widehat{f}$ q.o. su \mathbb{R} .

Proposizione 3.3.7:

Se $f \in L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ allora

$$(1) \widehat{\tau_h f}(y) = e^{-iyh} \widehat{f}(y) \text{ per ogni } h \in \mathbb{R};$$

$$(2) \widehat{e^{ihx} f} = \tau_h \widehat{f} \text{ per ogni } h \in \mathbb{R};$$

$$(3) \widehat{\sigma_\delta f}(y) = \widehat{f}(\delta y) \text{ per ogni } \delta \in \mathbb{R} \setminus \{0\};$$

Dimostrazione.

Le identità valgono per $f \in L^2 \cap L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ che è denso in $L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ e quindi si estendono a $L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ per continuità di $\mathfrak{F} : L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C}) \rightarrow L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$. □

Proposizione 3.3.8:

Sia $f \in C^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ t.c. $f, f' \in L^1 \cup L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$.

Allora $\widehat{f}' = iy\widehat{f}$.

Dimostrazione.

Essendo $f \in L^1 \cup L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ esistono $(a_n)_n, (b_n)_n$ t.c. $a_n \rightarrow -\infty, b_n \rightarrow +\infty$ e $f(a_n), f(b_n) \rightarrow 0$.

Ho

$$\begin{aligned} f' \widehat{\chi_{[a_n, b_n]}}(y) &= \int_{\mathbb{R}} f'(x) e^{-iyx} \chi_{[a_n, b_n]}(x) dx = \int_{a_n}^{b_n} f'(x) e^{-iyx} dx = \\ &= [f(x) e^{-iyx}]_{x=a_n}^{x=b_n} + iy \int_{a_n}^{b_n} f(x) e^{-iyx} dx = [f(x) e^{-iyx}]_{x=a_n}^{x=b_n} + iy f \widehat{\chi_{[a_n, b_n]}} \end{aligned}$$

Ora analizziamo i vari casi:

- se $f' \in L^1$ allora $f' \widehat{\chi_{[a_n, b_n]}} \rightarrow \widehat{f}'$ q.o. per convergenza dominata (da $|f'|$);
- se $f' \in L^2$ allora $f' \widehat{\chi_{[a_n, b_n]}} \rightarrow \widehat{f}'$ in L^2 (perché $f' \chi_{[a_n, b_n]} \rightarrow f'$ in L^2 e $\mathfrak{F} : L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C}) \rightarrow L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ è continua) e quindi $f' \widehat{\chi_{[a_n, b_n]}} \rightarrow \widehat{f}'$ q.o. a meno di prendere sottosuccessioni;
- se $f \in L^1$ allora $f \widehat{\chi_{[a_n, b_n]}} \rightarrow \widehat{f}$ q.o. per convergenza dominata (da $|f| \in L^1$);
- se $f \in L^2$ similmente ad f' si ha che $f \widehat{\chi_{[a_n, b_n]}} \rightarrow \widehat{f}$ q.o. a meno di prendere sottosuccessioni.

Ed inoltre $\lim_{n \rightarrow +\infty} [f(x) e^{-iyx}]_{x=a_n}^{x=b_n} = 0$, dunque si ottiene la tesi passato al limite nell'uguaglianza trovata precedentemente dopo aver sostituito se necessario le successioni con sottosuccessioni adeguate. □

Proposizione 3.3.9:

Sia $f \in C^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ t.c. $f \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ e $f' \in L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$.

Allora $\widehat{f} \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ (in particolare f soddisfa le ipotesi del Teorema d'Inversione).

Dimostrazione.

So che $iy\widehat{f} = \widehat{f}' \in L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$, quindi $y\widehat{f} \in L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ e $\|y\widehat{f}\|_2 = \|\widehat{f}'\|_2$.

Inoltre essendo $f \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ si ha che $\|\widehat{f}\|_\infty \leq \|f\|_1$ per un teorema precedente. Quindi

$$\int_{\mathbb{R}} |\widehat{f}(y)| dy = \int_{-1}^1 |\widehat{f}(y)| dy + \int_{|y| \geq 1} |\widehat{f}(y)| dy \leq 2\|\widehat{f}\|_\infty + \int_{|y| \geq 1} |y\widehat{f}(y)| \frac{1}{|y|} dy \leq$$

usando la Disuguaglianza di Hölder

$$\leq 2\|f\|_1 + \|y\widehat{f}\|_2 \left(\int_{|y| \geq 1} \frac{1}{y^2} dy \right)^{\frac{1}{2}} =$$

essendo per l'Identità di Plancherel $\|y\widehat{f}\|_2 = \|\widehat{f}'\|_2 = \sqrt{2\pi}\|f'\|_2$ e $\int_{|y| \geq 1} \frac{1}{y^2} dy = 2$

$$= 2\|f\|_1 + 2\sqrt{\pi}\|f'\|_2 < +\infty$$

□

Proposizione 3.3.10: Siano $f_1, f_2 \in L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$, allora $f_1 f_2 \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ e $\widehat{f_1 f_2} = 2\pi \widehat{f_1} * \widehat{f_2}$.

Dimostrazione. Il fatto che se $f_1, f_2 \in L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$, allora $f_1 f_2 \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ segue dalla Disuguaglianza di Hölder. Siano $f_1, f_2 \in C_c^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$, allora $f_1 f_2 \in C_c^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ e quindi $f_1, f_2, f_1 f_2, \widehat{f_1}, \widehat{f_2}, \widehat{f_1 f_2} \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$. Ora

$$\mathfrak{F}^*[2\pi \widehat{f_1} * \widehat{f_2}] = 2\pi \check{\check{f_1}} \check{\check{f_2}} = 2\pi \left(\frac{1}{2\pi} f_1 \frac{1}{2\pi} f_2 \right) = \frac{1}{2\pi} f_1 f_2 = \mathfrak{F}^*[\widehat{f_1 f_2}]$$

in cui la prima uguaglianza è stata giustificata in un'osservazione precedente. Quindi per l'iniettività di \mathfrak{F}^* (vedi Osservazione 19) si ha

$$2\pi \widehat{f_1} * \widehat{f_2} = \widehat{f_1 f_2}$$

Il caso generale si fa per approssimazione ricordando che $C_c^\infty(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ (e quindi anche $C_c^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$) è denso in $L^2(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ ed usando la continuità della trasformata di Fourier. □

3.4 Analiticità della Trasformata di Fourier

Si è detto nel Corollario 8 che per una funzione $f \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ t.c. $x^k f \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ per ogni $n \in \mathbb{N}$ si ha $\widehat{f} \in C^\infty(\mathbb{R}; \mathbb{C})$, in questa sezione vogliamo dimostrare un teorema che ci fornisce una condizione su f per avere l'analiticità della sua trasformata.

Teorema 3.4.1 (di Paley-Wiener): Sia $f \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ t.c. esiste $\alpha > 0$ t.c. $e^{\alpha|x|}f(x) \in L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$. Allora f è analitica, anzi è la restrizione ad \mathbb{R} di una $g : \mathbb{R} \times (-\alpha, \alpha) \subset \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$ olomorfa.

Dimostrazione. Pongo per $z \in D \subset \mathbb{R} \times \mathbb{R} \sim \mathbb{C}$, con D da definire

$$g(z) := \int_{\mathbb{R}} f(x)e^{-izx} dx$$

Passo 1:

$g(z)$ è definita per $z = y + it \in \mathbb{R} \times [-\alpha, \alpha]$. Infatti

$$\int_{\mathbb{R}} |f(x)e^{-izx}| dx = \int_{\mathbb{R}} |f(x)|e^{tx} dx \leq \int_{\mathbb{R}} |f(x)|e^{\alpha|x|} dx < +\infty$$

Passo 2:

g è olomorfa su $\mathbb{R} \times (-\alpha, \alpha)$. Infatti preso $y_0 \in \mathbb{R} \subset \mathbb{C}$ e $z \in \overline{B(y_0, \alpha)}$ ho

$$\begin{aligned} g(z) &= \int_{\mathbb{R}} f(x)e^{i(z-y_0)x} e^{-iy_0x} dx = \\ &= \int_{\mathbb{R}} f(x)e^{-iy_0x} \left(\sum_{n=0}^{+\infty} \frac{(-i(z-y_0)x)^n}{n!} \right) dx = \end{aligned}$$

scambio serie ed integrali usando Fubini

$$= \sum_{n=0}^{+\infty} \left(\int_{\mathbb{R}} f(x)e^{-iy_0x} \frac{(-ix)^n}{n!} dx \right) (z-y_0)^n = \sum_{n=0}^{+\infty} a_n (z-y_0)^n$$

definendo $a_n := \int_{\mathbb{R}} f(x)e^{-iy_0x} \frac{(-ix)^n}{n!} dx$ per ogni $n \in \mathbb{N}$. E posso scambiare serie ed integrali perché

$$\begin{aligned} \int_{\mathbb{R}} |f(x)e^{-iy_0x}| \sum_{n=0}^{+\infty} \frac{|(z-y_0)x|^n}{n!} dx &= \int_{\mathbb{R}} |f(x)|e^{|z-y_0||x|} dx \leq \\ &\leq \int_{\mathbb{R}} |f(x)|e^{\alpha|x|} dx < +\infty \end{aligned}$$

E con lo stesso conto appena fatto si ottiene anche che la serie di potenze è assolutamente convergente per $z \in \overline{B(y_0, \alpha)}$ per quanto detto sopra. Quindi g è olomorfa su $B(y_0, \alpha)$ per ogni $y_0 \in \mathbb{R}$, quindi è olomorfa su tutto $\mathbb{R} \times (-\alpha, \alpha)$. Si conclude notando che $g|_{\mathbb{R}} = \hat{f}$. \square

Corollario 3.4.2: Sia $f \in C_c(\mathbb{R}; \mathbb{C})$, allora f è restrizione di una $g : \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$ olomorfa.

Dimostrazione. Vero perché se $f \in C_c(\mathbb{R}, \mathbb{C})$ allora $e^{\alpha|x|}f(x) \in C_c(\mathbb{R}; \mathbb{C}) \subset L^1(\mathbb{R}; \mathbb{C})$ per ogni $\alpha > 0$. \square

3.5 Equazione del Calore su \mathbb{R}

Cerco $u : [0, T) \times \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ che risolve il problema, che chiamerò (PR):

$$\begin{cases} u_t = u_{xx} & \text{per } x \in \mathbb{R} \\ u(0, \cdot) = u_0 \end{cases}$$

Cerchiamo una soluzione formalmente passando alla trasformata di Fourier rispetto alla variabile x .

$$\widehat{u}_t(t, y) = (\widehat{u})_t(t, y)$$

$$\widehat{u_{xx}}(t, y) = (iy)^2 \widehat{u}(t, y) = -y^2 \widehat{u}(t, y)$$

quindi impongo $\widehat{u}_t(t, x) = (\widehat{u})_t(t, x) \widehat{u_{xx}}$ che mi dà $(\widehat{u})_t = -y^2 \widehat{u}$. Dunque per ogni $y \in \mathbb{R}$ $\widehat{u}(\cdot, y)$ risolve il problema di Cauchy

$$\begin{cases} \dot{z} = -y^2 z \\ z(0) = \widehat{u_0}(y) \end{cases}$$

che ha come soluzione $\widehat{u}(t, y) = \widehat{u_0}(y) e^{-y^2 t}$. E ponendo $\rho(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-\frac{x^2}{2}}$ si ha per $t \neq 0$

$$\widehat{\sigma_{\sqrt{2t}} \rho}(y) = \widehat{\rho}(\sqrt{2t}y) = e^{-y^2 t}$$

. Quindi, ponendo $\rho_t = \sigma_{\sqrt{2t}} \rho$

$$\widehat{u}(t, y) = \widehat{u_0}(y) \widehat{\rho}_t(y) = \widehat{u_0 * \rho_t}(y)$$

da cui, tenendo a mente l'iniettività della trasformata di Fourier, la candidata soluzione per $t \neq 0$ è

$$u(t, x) = u_0 * \rho_t(x) = u_0 * \sigma_{\sqrt{2t}} \rho(x)$$

Infine la candidata soluzione è

$$u(t, x) = \begin{cases} u_0(x) & \text{per } t = 0 \\ u_0 * \sigma_{\sqrt{2t}} \rho(x) & \text{per } t > 0 \end{cases} \quad (3.1)$$

Effettivamente vale il seguente teorema che però enunciamo soltanto.

Teorema 3.5.1: *Se $u_0 \in C_b(\mathbb{R}; \mathbb{R})$ allora $u(t, x)$ data da (4) è ben definita su $[0, +\infty) \times \mathbb{R}$, C^∞ su $(0, +\infty) \times \mathbb{R}$ e risolve (PR).*