

A.A. 2019/2020
Analisi Armonica
Vladimir Simeonov Guergiev
Appunti completi del corso

Matteo Stefanini

Questi appunti sono stati presi direttamente a lezione e non sono stati revisionati quindi è molto probabile che siano presenti degli errori. Se volete potete segnalarmi quelli presenti e vi manderò nel più breve tempo possibile la versione rimodificata. L'indice è stato creato copiandolo dal registro delle lezioni. Spero che vi siano d'aiuto e buono studio!

Indice

Lezione 01. Richiami sulla trasformata di Fourier. Trasformata di Fourier della funzione di Heviside. Idea della distribuzioni, topologia nello spazio di distribuzioni. Tre esempi di base: delta di Dirac, valore principale di $1/x$ e la distribuzione $1/(x + i0)$. Formula di Sokhotski - Plemelj. Lemma delle 3 rette, contraesempio. Il teorema di Riesz - Torin. Applicazione 1: disequazioni di Young. Applicazione 2: stima dispersiva per equazione del calore. Vladimir Simeonov Guergiev	5
Lezione 02. Idea della interpolazione, lemma delle tre rette. Dimostrazione del teorema di Riesz - Torin. Interpolazione sui spazi di Lebesgue. Teorema di Marcinkiewicz, prima variante (del corso di EDP), seconda variante con dimostrazione. La variante piu generale. Idea di simmetrizzazione di funzioni. Spazi di Lebesgue deboli, operatori debolmente limitati. Vladimir Simeonov Guergiev)	10
Lezione 03. Spazi di Lorentz, esempi di funzioni in spazi di Lorentz, disequazioni collegate con spazi di Lorentz. Spazi di Sobolev. Vladimir Simeonov Guergiev	16
Lezione 04. Operatore di Hilbert. Lemma di Vitali (varie varianti). Lemma di Whitney. Lemma di Calderon - Zygmund (decomposizione delle funzioni in L^1). Vladimir Simeonov Guergiev	20
Lezione 05. Operatore di Hilbert è debolmente limitato in L^1 . Vladimir Simeonov Guergiev	23
Lezione 06. Distribuzioni e loro proprietà di base. Dimostrazione delle formule di Sokhotski - Plemelj. Eugene Stepanov	27
Lezione 07. Trasformata di Fourier delle distribuzioni di base: delta di Dirac, distribuzione valore principale, $1/(x + i0)$. Convoluzioni delle distribuzioni. dott. Alessandro Palmieri	33
Lezione 08. Operatori di convoluzione, moltiplicatori di Fourier. Esempi, utilizzo di integrazione per parti per stimare la norma del operatore di convoluzione. Idea della partizione di Paley - Littlewood. Vladimir Simeonov Guergiev	39
Lezione 09. Limitatezza del operatore massimale in \mathcal{L}^p , operatori di Calderon - Zygmund (dim con Hilbert). Introduzione a Paley-Littlewood. Vladimir Simeonov Guergiev	42
Lezione 10. Proprietà di operatori auto aggiunti, il teorema di Calderon - Zygmund e la dimostrazione del teorema di Michlin. Vladimir Simeonov Guergiev	47

- Lezione 11.** Decomposizione di Paley - Littlewood. Definizione di spazi di Besov e di Triebel - Lizorkin. Spazi di Sobolev \mathcal{H}_p^s e \mathcal{W}_p^s , differenza tra loro per p diverso di 2. Spazi BMO e spazi di Hardy come caso particolare di spazi di Triebel - Lizorkin. Disequazione di Bernstein. Vladimir Simeonov Guergiev 53
- Lezione 12.** Norme equivalenti negli spazi di Besov omogenei. Norme equivalenti negli spazi di Besov non omogenei. Disequazione di Hardy. La disequazione di Hardy implica la disequazione di Heisenberg. Interpolazione della disequazione di Hardy. Vladimir Simeonov Guergiev 58
- Lezione 13.** Disequazioni di Holder e Young in spazi di Lorentz (citando O'Neil). Dimostrazione della disequazione di Hardy - Sobolev, stima di Sobolev (utilizzando anche spazi di Lorentz). Dimostrazione della disequazione di Hardy tramite Young e Sobolev. Operatori auto aggiunti positivi e loro esponenti frazionari (tramite il semi gruppo del calore e tramite il risolvete). Idea di wavelets. Vladimir Simeonov Guergiev 63
- Lezione 14.** Idea della introduzione di wavelets. Funzioni di Haar. Vladimir Simeonov Guergiev 67
- Lezione 15.** Costruzione di base di sottospazio di $\mathcal{L}^2(\mathbb{R})$ con traslazioni. Caratterizzazione della ortogonalità, idea della costruzione generale di wavelets e loro completezza. Vladimir Simeonov Guergiev 71

LEZIONE 01

Titolo nota

26/09/2019

TRASFORMATA DI FOURIER (E DISTRIBUZIONI)

ESEMPLO : $\theta(x) = \begin{cases} 1 & x \geq 0 \\ 0 & x < 0 \end{cases}$

FORMALMENTE

$$\hat{\theta}(z) = \int_{\mathbb{R}} e^{-izx} \theta(x) dx \quad \text{MA FORMALMENTE NON ESISTE}$$

STRATEGIA : REGOLA RIZZARDE L'INTEGRALE IN MODO CHE SIA INTEGRABILE

$$\begin{aligned} \hat{\theta}(z) &= \int_0^{+\infty} e^{-izx} dx \xrightarrow{\text{REGOLA RIZZARDE}} \int_0^{+\infty} e^{-izx} e^{-\epsilon x} dx \\ &= \int_0^{+\infty} e^{-i(xz - i\epsilon)x} dx = -\frac{1}{i} \frac{1}{z - i\epsilon} \end{aligned}$$

TERMINI
REGOLA RIZZARDE

ACQUA DEFUNSCO

$$\hat{\theta}(z) = \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \frac{i}{z - i\epsilon} = i \frac{1}{z - i0} \quad \text{DISTRIBUZIONE}$$

DEF DATO $C_0^\infty(\mathbb{R}^n) \Rightarrow \mathcal{D}'(\mathbb{R}^n) := (C_0^\infty(\mathbb{R}^n))^*$ NOTAZIONE: $C_0^\infty(\mathbb{R}^n)$
→ SUPPORTO COMPATTO

un $\Lambda \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$ SE (Λ, φ) HA SENSO $\forall \varphi \in C_0^\infty(\mathbb{R}^n)$

ESEMPIO δ_0 DERIVA DI DIRAC CENTRATA IN 0

$$(\delta_0, \varphi) = \varphi(0)$$

PROBLEMA : DARE UNA DEFINIZIONE DI CONTINUITÀ IN $\mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$

DEF CONTINUITÀ DI Λ SIGNIFICA conv. UNIFORME + 0
DI φ E TUTTE LE DERIVATE

SE $\varphi_k \in C_0^\infty$, $\partial_k^\alpha \varphi_k \rightarrow 0$ } $(\Lambda, \varphi_k) \rightarrow (\Lambda, 0)$

$\exists K$ COMPATTO t.c. $\text{supp } \varphi_k \subset K$

ESEMPIO 2 $\frac{1}{x \pm i0} \in \mathcal{D}'(\mathbb{R})$

$$\left(\frac{1}{x \pm i0}, \varphi \right) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\mathbb{R}} \frac{1}{x \pm i\varepsilon} \varphi(x) dx \quad \text{PROBLEMA in } x=0 \quad (\text{CO SOSTENIBILE})$$

ESEMPIO 3 $\left(P_v \left(\frac{1}{x} \right), \varphi \right) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{|x| > \varepsilon} \frac{\varphi(x)}{x} dx =$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \int_{|x| > \varepsilon} \frac{\varphi(x)}{x} dx &= \int_{\varepsilon}^{+\infty} \frac{\varphi(x)}{x} dx + \int_{-\infty}^{-\varepsilon} \frac{\varphi(y)}{y} dy \quad \begin{array}{l} \text{DEF:} \\ \text{VALORE PRINCIPALE DI } \frac{1}{x} \end{array} \\ &= \int_{\varepsilon}^{+\infty} \frac{\varphi(x)}{x} dx - \int_{\varepsilon}^{+\infty} \frac{\varphi(x)}{x} dx \quad \begin{array}{l} y = -x \\ \text{Dopo} \end{array} \\ &= \int_{\varepsilon}^{+\infty} \frac{\varphi(x) - \varphi(-x)}{x} dx \quad \text{QUI HA SENSO } \varepsilon \rightarrow 0 \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \left(P_v \left(\frac{1}{x} \right), \varphi(x) \right) := \int_0^{+\infty} \frac{\varphi(x) - \varphi(-x)}{x} dx$$

La $\mathcal{D}_0(x)$, $\frac{1}{x \pm i0}$ e $P_v \left(\frac{1}{x} \right)$ sono LEGATE DA

PROP: RELAZIONE SOKHOLSKI-PECEL'J

$$\boxed{\frac{1}{x \pm i0} = P_v \left(\frac{1}{x} \right) \pm i\pi \mathcal{D}_0(x)} \quad (\text{PROVARE A DIMOSTRARLA})$$

POICHE' $\mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$ E' SPAZIO VET. \Rightarrow ESEMPIO 2 $\in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$

CATENE DI SPAZII:

$$\mathcal{C}_0^\infty(\mathbb{R}^n) \subset \mathcal{L}^p(\mathbb{R}^n) \subset \mathcal{L}^{p,\infty}(\mathbb{R}^n) \subset \mathcal{L}^{p,v}(\mathbb{R}^n) \quad \begin{array}{l} \text{SPAZI DI COORDINATE} \\ \downarrow \end{array} \quad \mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$$

TRASFORMATA DELA PLACIARD

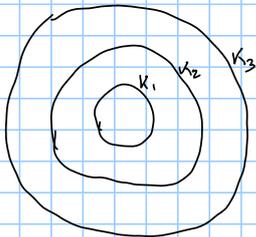
$$(-\Delta)u = f \Rightarrow \mathfrak{F}^2 \hat{u} = \hat{f} \Rightarrow \hat{u}(\xi) = \frac{1}{|\xi|^2} \hat{f}(\xi)$$

$$u(x) = (2\pi)^{-n} \int_{\mathbb{R}^n} e^{ix\xi} \frac{1}{|\xi|^2} \left(\int_{\mathbb{R}^n} f(y) e^{-iy\xi} dy \right) d\xi$$

\downarrow REGLA DI L'HÔPITAL
 $\sim (2\pi)^{-m} \int_{\mathbb{R}^m} i x \zeta \frac{e^{-\epsilon|\zeta|}}{|\zeta|^2} \left(\int_{\mathbb{R}^m} f(y) e^{-i\zeta y} dy \right) d\zeta \stackrel{\text{ORA POSSO USARE FOURIER-TANZU}}{=} \dots$

$\Rightarrow w(x) = \lim_{\epsilon \rightarrow 0} (2\pi)^{-m} \int_{\mathbb{R}^m} \left(\int \frac{e^{i(x-y)\zeta} e^{-\epsilon|\zeta|}}{|\zeta|^2} d\zeta \right) f(y) dy$
 $\downarrow \epsilon \rightarrow 0$
 $\frac{1}{|x-y|^{m-2}}$

TEOREMA DEI 3 CERCHI (ANA COMPLESSA)



SIANO k_1, k_2, k_3 CIRC. CONCENTRICHE
 E $B_1 \subset B_2 \subset B_3$ LE RISPETTIVE PALLE

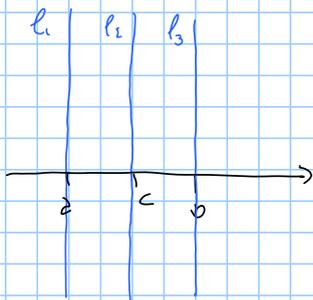
SIA f : ANALITICA IN $B_3 \setminus B_1$
 CONTINUA IN $B_3 \setminus B_1$

$e \left| f \Big|_{k_1} \right| \leq M_1, \left| f \Big|_{k_3} \right| \leq M_3$

$\Rightarrow \left| f \Big|_{k_2} \right| \leq M_1^\theta M_3^{1-\theta}$ DOVE θ DIPENDE DAI RAPPORTI DEI RAGGI.

CI OCCUPEREMO SOLO DI INTERPOLAZIONE COMPLESSA PERCHÉ QUELLA REALE È PIÙ COMPLESSA.

CASO DI 3 RETTE : LEMMA PRINCIPALE INT. COMPLESSA.



SIANO l_1, l_2, l_3 RETTE PERPENDICOLARI ASSE X

$e c = \theta a + (1-\theta)b$

SIA $f : \{ a < \operatorname{Re}(z) < b \}$ ANALITICA

f CONTINUA SU $\{ a \leq \operatorname{Re}(z) \leq b \}$

$\left| f \Big|_{l_1} \right| \leq M_1, \left| f \Big|_{l_3} \right| \leq M_3, \left| f(z) \right| \leq C_1 e^{\theta \left| \operatorname{Im}(z) \right|}$

$\Rightarrow \left| f \Big|_{l_2} \right| < +\infty$

oss

L'IPOTESI SULLA LIMITATEZZA È IMPORTANTE
 W.F.ATI $f(z) = e^{h(z)} \quad h(z) = e^z \quad a = \frac{\pi}{2} \quad b = \frac{3}{2}\pi \quad c = \pi$

$$z = x + iy \quad |f(z)| = e^{-\operatorname{Re} h(z)}$$

$$h(z) = e^{i(x+iy)} = e^{-y} e^{ix} \quad \operatorname{Re} h(z) = e^{-y} \cos x$$

$$|f(z)| = e^{-\cos x e^{-y}}$$

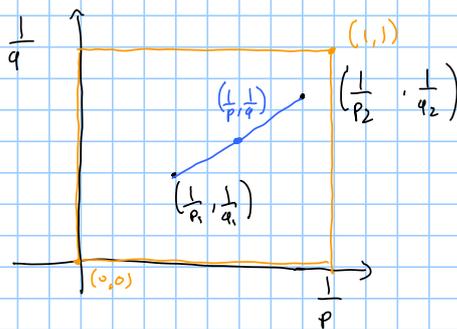
TEO: (INTERPOLAZIONE DI UN OPERATORE) RIEZS - TORO

$$T: L^{p_1}(\mathbb{R}^n) \longrightarrow L^{q_1}(\mathbb{R}^n) \text{ È LIMITATO } \left(\|T(f)\|_{L^{q_1}} \leq C \|f\|_{L^{p_1}} \right)$$

$$T: L^{p_2}(\mathbb{R}^n) \longrightarrow L^{q_2}(\mathbb{R}^n) \text{ È LIMITATO } \quad 1 \leq p_i \leq \infty$$

$$\Rightarrow T: L^p(\mathbb{R}^n) \longrightarrow L^q(\mathbb{R}^n) \text{ È LIMITATO } \quad 1 \leq q_i \leq \infty$$

$$\text{con } \frac{1}{p} = \frac{\theta}{p_1} + \frac{(1-\theta)}{p_2} \quad \text{e} \quad \frac{1}{q} = \frac{\theta}{q_1} + \frac{(1-\theta)}{q_2}$$



□ = TUTTI I VALORI AMMISSIBILI per 1/p e 1/q

(DICE CHE LA DM. NW È DIFFICILE)

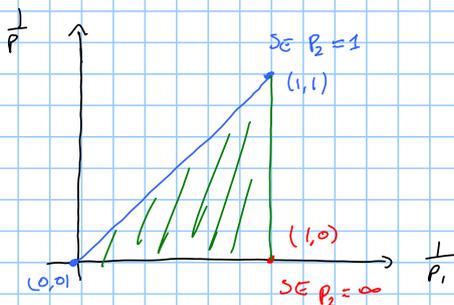
oss T POSSIAMO VEDERLO COME OPERAZIONE $T: L^{p_1} + L^{p_2}$ E CON LE RESTRIZIONI A SOLO L^{p_1} e L^{p_2}

APPLICAZIONE 1

$$\|f * g\|_{L^p} \leq \|f\|_{L^{p_1}} \|g\|_{L^{p_2}} \quad 1 \leq p_1, p_2 \leq \infty$$

$$1 + \frac{1}{p} = \frac{1}{p_1} + \frac{1}{p_2}$$

DM



SE $p_2=1$ PER R-S BASTA VERIFICARE IN $(0,0)$ e $(1,1)$ È LA SOMMA CE C'HO SU TUTTO IL SEGMENTO

• (0,0) $\Rightarrow \|f * g\|_{\infty} \leq \|f\|_{\infty} \|g\|_1$ prop. della convoluzione

• (1,1) $\Rightarrow \|f * g\|_1 \leq \|f\|_1 \|g\|_{\infty}$ prop. della conv.

• (1,0) $\|f * g\|_{\infty} \leq \|f\|_1 \|g\|_{\infty}$

\Rightarrow PER R-T HO TUTTO IL 

APPLICAZIONE 2

CON TRASFORMATA $\left\{ \begin{array}{l} \partial_t^2 - \Delta_x U = 0 \\ u(0) = f \end{array} \right. \Rightarrow u(t,x) = c \int \frac{e^{-\frac{|x-y|^2}{4t}}}{t^{n/2}} f(y) dy$

$\partial_t \hat{U} + |\xi|^2 \hat{U} = 0 \Rightarrow \hat{U}(t,x) = e^{-|\xi|^2 t} \hat{f}(\xi) (*)$

considero $T(f) = U(t,x)$

1) $\|T_t(f)\|_{L^2} \leq \|f\|_{L^2}$ SEGUE DA (*) e POWANÉ

2) $\|T_t(f)\|_{L^{\infty}} \leq \frac{c}{t^{n/2}} \|f\|_{L^1}$

ADesso APPLICANDO R- \rightarrow $\|T_t(f)\|_{L^q} \leq c(t) \|f\|_{L^p}$

$\frac{1}{p} = \frac{\theta}{2} + \frac{1-\theta}{1}$ $\frac{1}{q} = \frac{\theta}{2} + \frac{1-\theta}{\infty}$

$\frac{1}{p} = 1 - \frac{1}{q} \Rightarrow p$ e q sono CONIUGATI

$c(t) \sim \frac{c}{t^A}$ (oss. in R-T SE AVESSE $c_1 w(1)$ e $c_2 w(2)$)
 Allora $C = c_1 - c_2$

E FACENDO IL GIUSTO PASSO TROVARE A.

LEZIONE 02

Titolo nota

30/09/2019

INTERSEZIONE SPAZI DI BANACH (spazio più piccolo)

$$A_0, A_1 \xrightarrow{\|\cdot\|_0, \|\cdot\|_1} \Delta(A_0, A_1) = A_0 \cap A_1 \ni d \| \cdot \|_\Delta = \| \cdot \|_0 + \| \cdot \|_1$$

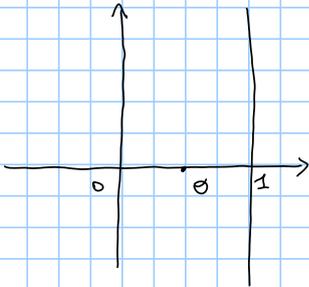
SOMMA DI SPAZI (spazio + grande possibile)

$$A_0, A_1 \xrightarrow{\|\cdot\|_0, \|\cdot\|_1} \Sigma(A_0, A_1) \ni d = d_0 + d_1$$

$$\| \cdot \|_\Sigma = \inf_{d_0, d_1} \left\{ \| \cdot \|_0 + \| \cdot \|_1 : d = d_0 + d_1 \right\}$$

con $(A_0, A_1)_\Sigma$ INDICHEREMO LO SPAZIO INTERPOLAZIONE CHE STA
TRA $\Delta(A_0, A_1)$ e $\Sigma(A_0, A_1)$

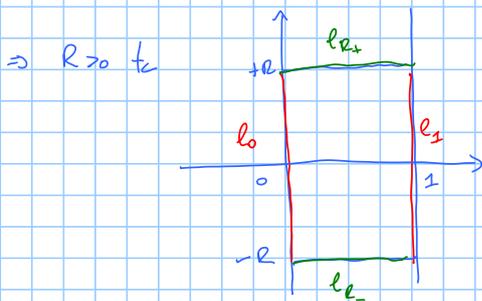
LEMMA: SA $S = \{0 \leq \operatorname{Re} z \leq 1\}$ e 1) $f: S \rightarrow \mathbb{C}$, continua
e $|f(z)| \leq c e^{C|\operatorname{Im} z|} \quad \forall z \in S$



- 2) f è analitica in $\{0 < \operatorname{Re} z < 1\}$
- 3) $\exists C_j$ t.c. $|f(j+iy)| \leq C_j$ con $j=0,1$

Alora $|f(\theta)| \leq C_0^{1-\theta} C_1^\theta$ (in realtà vale $|f(\theta+iy)| \leq C_0^{1-\theta} C_1^\theta$)
MA A UN BASTANO I
Ø REALI

DIM PASSO I: SUPPONIAMO CHE (4) $\lim_{\substack{z \rightarrow 0 \\ z \in S}} f(z) = 0$ e (5) $C_1 = C_0 = 1$



f ANALITICA \Rightarrow ARMONICA \Rightarrow RISPETTA IL PRINCIPIO DEL MASSIMO ASSOLUTO
MAX SUL BORDO
MA SU l_0 e l_1 HO LA STIMA ≤ 1
SU l_{\pm} PER LA RICHIESTA DEL LIMITE POSSO SUPPORRE R ABB. GRANDE
APPUNTO CI STA S_1
QUINDI VALE LA TESI

PASSO 2 DATA $e^{\varepsilon z^2} = e^{\varepsilon(x+iy)^2} = e^{\varepsilon(x^2-y^2) + 2\varepsilon ixy}$

$\Rightarrow |e^{\varepsilon z^2}| = e^{\varepsilon(x^2-y^2)} \xrightarrow{y \rightarrow +\infty} 0$
 $x+iy \in S \Rightarrow x \bar{z}$ unitario

DATA $g_\varepsilon(z) = e^{\varepsilon z^2} f(z)$ SODDISFA (4) $\forall \varepsilon > 0$

PER SOSTANZA (5) BASTA

$g_\varepsilon(z) = e^{\varepsilon z^2} f(z) C_0 z^{-1} C_1 z^{-2}$ SI VERIFICA (5)

USANDO IL PRIMO PASSO A $g_\varepsilon(z)$ SI OTTIENE

$\sup_{y \in \mathbb{R}} |g_\varepsilon(j+iy)| \leq 1 \quad j=0,1$

QUINDI $|g_\varepsilon(0)| \leq 1$
 $|e^{\varepsilon 0^2} f(0) \cdot C_0^{-1} C_1^{-1}| \leq 1$

$|f(0)| \leq C_0^{-1} C_1^{-1} e^{\varepsilon 0^2}$ MINIMO $\varepsilon \rightarrow 0$

SI HA LA TESI

QUESTA PARTE SEGUE BERGH LÖFTRÖM "INTERPOLATION SPACE"

DEF $f \in F(S) := \left\{ f: S \rightarrow \mathbb{C} \mid \begin{array}{l} f(z) \text{ continua, } \|f(z)\| \leq C e^{ct \operatorname{Im} z}, f(z) \text{ ANALITICA in } S^o, \\ \exists C_j \quad |f(j+iy)| \leq C_j \quad j=0,1 \end{array} \right\}$

DATI A_0 e A_1 BANACH e $\bar{A} = (A_0, A_1)$

$(A_0, A_1)_\theta = \left\{ z \in Z(A_0, A_1) \mid z = f(0) \text{ con } f \in F(\bar{A}) \right\}$

SPAZIO DI INTERPOLAZIONE

$F(\bar{A}) = \left\{ f: S \rightarrow \Sigma(A_0, A_1) \mid \begin{array}{l} 1) f(z) \text{ \u00c9 CONTINUA } \|f(z)\| \leq C, \lim_{z \rightarrow \infty} f(z) = 0 \\ 2) f(z) \text{ ANALITICA in } S^o \\ 3) f(j+iy) \in A_j \end{array} \right\}$

(SI PU\u00d2 PRENDERE UN OPERATORE SU $\Sigma(A_0, A_1)$ E CHIAMARE OPERATORE f SU ANALITICA REALE)

ESEMPIO $(L^{p_0}, L^{p_1})_\theta = L^p$ CON

$\frac{1}{p} = \frac{1-\theta}{p_0} + \frac{\theta}{p_1}$

oss QUINDI L'INTERPOLAZIONE COMPLESSA

NON DA NUOVI SPAZI. NOI NON VEDREMO

L'INTERPOLAZIONE REALE CHE VA VERSO SPAZI DI CORENTE

RICORDIAMO RIESTZ-THM

$$\begin{aligned} \text{SE } T: 1) \mathcal{L}^{p_0} &\rightarrow \mathcal{L}^{q_0} & \text{LIMITATO} & \quad \|T(f)\|_{q_0} \leq C_0 \|f\|_{p_0} \\ &2) \mathcal{L}^{p_1} &\rightarrow \mathcal{L}^{q_1} & \quad \text{LIMITATO} \quad \|T(f)\|_{q_1} \leq C_1 \|f\|_{p_1} \end{aligned}$$

$$\Rightarrow T: \mathcal{L}^p \rightarrow \mathcal{L}^q \quad \text{E' LIMITATO}$$

$$\text{SE } \|T\|_{p,q} = \sup_{\|f\|_{\mathcal{L}^p} = 1} \|T(f)\|_{\mathcal{L}^q}$$

(POSSIBILE CHE EDONTE T SUBLINEARE)

VALE WOLFF

$$\|T\|_{p,q} \leq \|T\|_{p_0,q_0}^{1-\theta} \|T\|_{p_1,q_1}^{\theta}$$

QUANDO

$$\frac{1}{p} = \frac{1-\theta}{p_0} + \frac{\theta}{p_1}$$

$$\frac{1}{q} = \frac{1-\theta}{q_0} + \frac{\theta}{q_1}$$

DM METODO ^{INTEGRANDO} $\int (\varphi, \psi) = \int \varphi(x) \psi(x) dx$

$$\|T\|_{p,q} = \sup (Tf, g) \quad f \in \mathcal{L}^p \quad g \in \mathcal{L}^{q'} \quad q' \text{ DUPLIO A } q$$

$$\|f\|_{\mathcal{L}^p} = 1 \quad \|g\|_{\mathcal{L}^{q'}} = 1$$

$$\text{DOBBIAMO MOSTRARE CHE } |(Tf, g)| \leq C \|f\|_{\mathcal{L}^p} \|g\|_{\mathcal{L}^{q'}}$$

$$\text{SE } C_0 = \|T\|_{p_0,q_0} \text{ e } C_1 = \|T\|_{p_1,q_1} \Rightarrow C = C_0^{1-\theta} C_1^{\theta}$$

(LA STIMA LA DIMOSTRO PER FUNZIONI SEMPLICI E DOPO UN ARGOMENTO DI DENSITA').

$$\text{DATE } f(x) = \sum_j a_j \mathbb{1}_{E_j}(x) \text{ e } g(x) = \sum_k b_k \mathbb{1}_{F_k}(x) \quad a_j = |a_j| e^{i\theta_j} \quad b_k = |b_k| e^{i\theta_k}$$

$$\text{SE RIUSCIAMO A FAR VEDERE CHE } (Tf, g) = (Tf_z, g_z) \Big|_{z=0}$$

$$f_z = \sum_j |a_j|^{\frac{p}{p_2}} e^{i\theta_j} \mathbb{1}_{E_j} \quad \text{CON } \frac{1}{p_2} = \frac{1-z}{p_0} + \frac{z}{p_1}$$

$$g_z = \sum_k |b_k|^{\frac{q'}{q_2'}} e^{i\theta_k} \mathbb{1}_{F_k} \quad \frac{1}{q_2'} = \frac{1-z}{q_0'} + \frac{z}{q_1'}$$

f_z e g_z SONO BEN DEFINITE SU S , SONO ANALITICHE SU S

RESTA DA VEDERE LE STIME SU $\rho_0(z) = 0, 1$

• se $z = iy$

$$|f(z)| \leq \sum_j |a_j| |z|^{Re \frac{p}{p_2}} \mathbb{1}_{E_j} \quad e \quad Re \left(\frac{p}{p_2} \right) = Re \, p \left(\frac{1-z}{p_0} + \frac{z}{p_1} \right) = \frac{p}{p_0}$$

$$\Rightarrow |f(z)| \leq \sum_j |a_j| \frac{p}{p_0} \mathbb{1}_{E_j}$$

• se $Re \, z = 1$ $Re \, \frac{p}{p_2} = \frac{p}{p_1} \Rightarrow |f(z)| \leq \sum_j |a_j| \frac{p}{p_1} \mathbb{1}_{E_j}$

IN MODO ANALOGO TROVAMO CHE

su $Re \, z = 0$ $|g_z(x)| \leq \sum_k |b_k| \frac{q'}{q_0'} \mathbb{1}_{F_k}(x)$

e su $Re \, z = 1$ $|g_z(x)| \leq \sum_k |b_k| \frac{q'}{q_1'} \mathbb{1}_{F_k}(x)$

DA QUESTO NE DEDUCO

su $Re \, z = 0$

$$\|f_z\|_{L^{p_0}} \leq \sum_j \left(|a_j| \frac{p}{p_0} \right)^{p_0} \mathbb{1}_{E_j} = \|f\|_{L^p}^{p_0} \Rightarrow f_z \in L^{p_0} \quad \text{se } Re \, z = 0$$

$$\|g_z\|_{L^{q_0'}} \leq \sum_k \left(|b_k| \frac{q'}{q_0'} \right)^{q_0'} \mathbb{1}_{F_k} = \|g\|_{L^{q'}}^{q_0'} \Rightarrow g_z \in L^{q_0'}$$

IN MODO ANALOGO SE $Re \, z = 1$ $f_z \in L^{p_1}$ e $g_z \in L^{q_1'}$

\Rightarrow DALLE IPOTESI 1) e 2) $\left(T(f_{s+iy}), g_{s+iy} \right) \leq C_s \|f\|_{L^p} \|g\|_{L^{q'}} \quad \text{per } s=0,1$ (*)

VEDIAMO DI TROVARE θ t.c. $(Tf_0, g_0) = (Tf, g)$

MA $f_0 = \sum |a_j| \frac{p}{p_0} e^{i\theta s} \mathbb{1}_{E_j}$ se scoglio θ t.c. $\frac{p}{p_0} = \frac{p}{p_0} \left(\frac{1-g}{p_0} + \frac{g}{p_1} \right) = 1$

$\Rightarrow f_0 = f$

$$\Rightarrow \frac{1}{p} = \frac{1-g}{p_0} + \frac{g}{p_1}$$

IN MODO ANALOGO SE $\frac{1}{q'} = \frac{1-g}{q_0'} + \frac{g}{q_1'}$

$g_0 = g$

QUINDI APPLICANDO LEMMA DELLE 3 RETTE

$$|(Tf_0, g_0)| \leq \left[\sup_{Re \, z=0} |(Tf_z, g_z)| \right]^{1-\theta} \left[\sup_{Re \, z=1} |(Tf_z, g_z)| \right]^{\theta} \leq$$

$$\stackrel{\text{USANDO}}{\leq} (C_0 \|f\|_{L^p} \|g\|_{L^{p'}})^{1-\theta} (C_1 \|f\|_{L^p} \|g\|_{L^{p'}})^\theta = C_0^{1-\theta} C_1^\theta \|f\|_{L^p} \|g\|_{L^{p'}}$$

TOWARDS AN ACCURATE DEMAND

$$\int_{\mathbb{R}^3} \frac{e^{-ixz} e^{-\varepsilon|z|^2}}{|z|^2} dz$$

oss 1) se $f(z)$

$$g(x) = \int e^{ixz} \hat{f}(z) dz \Rightarrow g(x) \text{ è RADIALE}$$

DATA $O \in O(m)$

$$\langle Ox, z \rangle = \langle x, O^{-1}z \rangle$$

$$O^{-1}z = z' \Rightarrow |\det J| = |\det O^{-1}| = 1$$

$$g(Ox) = \int_{\mathbb{R}^3} e^{ixO^{-1}z} \hat{f}(z) dz = \int_{\mathbb{R}^3} e^{ixz'} \hat{f}(Oz') dz' = \int_{\mathbb{R}^3} e^{ixz'} \hat{f}(z') dz' = g(x)$$

ALLORA g è INVARIANTE PER TRASFORMAZIONI O QUINDI È RADIALE.

2) OMOGENEITÀ:

$$f \text{ è OMOGENEA DI ORDINE } m \quad f(\lambda x) = \lambda^m f(x)$$

$$\Rightarrow \hat{f}(z) = \int_{\mathbb{R}^m} e^{-ixz} f(x) dx$$

$$\langle \lambda x, z \rangle = \langle x, \lambda z \rangle$$

$$\begin{aligned} \hat{f}(\lambda z) &= \int_{\mathbb{R}^m} e^{-i\lambda x z} f(x) dx = \int_{\mathbb{R}^m} e^{-iyz} f\left(\frac{y}{\lambda}\right) \frac{dy}{\lambda^m} = \int_{\mathbb{R}^m} e^{-iyz} f(y) dy \\ &= \lambda^{-m-m} \int_{\mathbb{R}^m} e^{-iyz} f(y) dy \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \hat{f} \text{ è } -m-m \text{ OMOGENEA}$$

QUINDI TORNAVO AL CONTO

RADIALE E OMOGENEA DI ORDINE -2

$$g(x) = \int_{\mathbb{R}^3} \frac{e^{-ix_3} e^{-\varepsilon|x|^2}}{|x|^2} dx = C \cdot |x|^{-3+2} = \frac{C}{|x|}$$

LA PROSSIMA VOCTA VEDREMO IL CONTO ESPLICITO

LEZIONE 03

Titolo nota

03/10/2019

CALCOLO DI

$$\int_{\mathbb{R}^3} \frac{e^{-ixz} e^{-\varepsilon|z|}}{|z|^2} dz =$$

$$\zeta = f \cdot w \quad f = |z|$$

$$w = \frac{\zeta}{|z|} \quad d\zeta = \rho^2 \sin \theta \, d\theta \, d\varphi \, df$$

PACCHÉ IL RISULTATO È RADIALE POSSO SCEGLIERE

$$X = (0, 0, |X|) \Rightarrow X \cdot \zeta = |X| f \cos \theta$$

$$= 2\pi \int_0^{+\infty} \int_0^\pi \left(e^{-i|X|f \cos \theta} \right) e^{-\varepsilon f} \rho^2 \sin \theta \, d\theta \, df =$$

$$= 2\pi \int_0^{+\infty} \frac{e^{-i|X|f \cos \theta}}{i|X|f} \Big|_0^\pi \, df = \frac{2\pi}{i|X|} \int_0^{+\infty} \frac{e^{i|X|f} - e^{-i|X|f}}{f} e^{-\varepsilon f} \, df$$

$$\xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{2\pi}{i|X|} \int_0^{+\infty} \frac{\sin |X|f}{f} \, df$$

SIMMETRIZZAZIONE DI SCHWARTZ $f(x)$ MISURABILE, $f(x) \geq 0$ IL SOPRALIVELLO $\mu(x; f(x) > \sigma)$

$$\int_{\mathbb{R}} f(x) \, dx = \int_{\mathbb{R}} \int_0^{f(x)} d\sigma \, dx \stackrel{\text{FUNZIONI TONICHE}}{=} \int_0^{+\infty} \mu(x; f(x) > \sigma) \, d\sigma$$

IN MODO ANALOGO

$$\|f(x)\|_{L^p}^p = \int_{\mathbb{R}} |f(x)|^p \, dx = \int_{\mathbb{R}} \int_0^{|f(x)|^p} d\tilde{\sigma} \, dx = \int_0^{+\infty} \mu(f(x)^p > \tilde{\sigma}) \, d\tilde{\sigma} \stackrel{\tilde{\sigma} = \sigma^p}{=} \int_0^{+\infty} \mu(f(x) > \sigma) \, d\tilde{\sigma}$$

$$= p \int_0^{+\infty} \mu(f(x) > \sigma) \, \sigma^{p-1} \, d\sigma = p \int_0^{+\infty} \mu(f(x) > \sigma) \, \sigma^p \frac{d\sigma}{\sigma}$$

LEMMA $f \in L^p \Rightarrow \mu(f(x) > \sigma) < \left(\frac{1}{\sigma}\|f\|_{L^p}\right)^p$

DAI $\|f\|_{L^p}^p \geq \int_{f(x) > \sigma} |f(x)|^p \, dx \geq \sigma^p \mu(f(x) > \sigma)$

OSS LA TERZA CONVIENE VERIFICARLA COME $\sigma \mu(f(x) > \sigma)^{1/p} \leq \|f\|_{L^p}$

DEF $f \in L^{p,\infty} \Leftrightarrow \left\| \sigma \mu(f(x) > \sigma)^{1/p} \right\|_{L^\infty(\mathbb{R})} < +\infty \quad 1 \leq p < +\infty$
 \downarrow
 L^p DEBOLI

OSS $L^{\infty,\infty} = L^\infty$

ESEMPIO $f(x) = \frac{1}{|x|^{1/p}} \quad x \in \mathbb{R} \quad \left(f(x) = \frac{1}{|x|^{n/p}} \quad x \in \mathbb{R}^n \right) \quad 1 \leq p < +\infty$

$f(x) \notin L^p$

DATO $\frac{1}{|x|^p} > \sigma \Rightarrow |x| < \sigma^{-1/p}$

$\mu(f(x) > \sigma) = 2\sigma^{-p}$

$\Rightarrow \left\| \sigma \mu(f(x) > \sigma)^{1/p} \right\|_\infty = \left\| \sigma \cdot (2\sigma^{-p})^{1/p} \right\|_\infty < +\infty \Rightarrow f(x) \in L^{p,\infty}$

DEF $f \in L^{p,r} \Leftrightarrow \left\| \sigma \mu(f(x) > \sigma)^{1/p} \right\|_{L^r} < +\infty$
 \downarrow
 SPAZI DI LORENZ

DEF $f^*(t) = \inf \left\{ \sigma; \mu(f(x) > \sigma) \leq t \right\}$
SOLO UNO DEI DUE DEVE ESSERE SIMMETTICO

SIMMETTIZZAZIONE DI SCHWARTZ

ALCUNE PROP $\mu(f(x) > \sigma)$ è DEC. e CONTINUA DA DX
 $f^*(t)$ è CONTINUA DA DX

ES $f(x) = \begin{cases} \frac{1}{x^\alpha} & x > 0 \quad \alpha > 0 \\ 0 & x < 0 \end{cases} \Rightarrow f^*(t) = \frac{1}{t^\alpha} \quad t > 0$

- $\|f\|_{L^p} = \|f^*\|_{L^p}$

- SE g è CRESCENTE

$\int g(f(x)) dx = \int g(f^*(t)) dt$

$$- \int |\nabla f^*|^2 \leq \int |\nabla f|^2 \quad \left(\begin{array}{l} \text{CI SONO ALTRE RELAZIONI} \\ \text{MA VENGONO USATE SOLO} \\ \text{O SUL LIBRO LIEBOWITZ - LOSS} \end{array} \right)$$

OPERATORI DEBOLMENTE LIMITATI E TEOREMI DI MARCINKIEWICZ

DEF $T: L^p \rightarrow L^q$ è LIMITATO SE $\|T(f)\|_{L^q} \leq C \|f\|_{L^p} \quad \forall f \in L^p$
(W EGAUS FORME)

DEF SEMIBRANO $\|g\|_{L^{q,\infty}} = \left\| \sigma_\mu(g(x) > \sigma) \right\|_{L^\infty}^{1/q}$

DEF $T: L^p \rightarrow L^{q,\infty}$ è LIMITATO DEBOLMENTE SE $\|T(f)\|_{L^{q,\infty}} \leq C \|f\|_{L^p}$

TEOREMA DI MARKI (NO OMI CASO GENERALE)

1) $T: L^{p_0} \rightarrow L^{q_0, \infty}$ DEB. LIMITATO $1 \leq p_0, p_1, q_0, q_1 \leq \infty$

2) $T: L^{p_1} \rightarrow L^{q_1, \infty}$ DEB. LIMITATO $\boxed{q_0 < q_1}$ ATTENTIVE

$\Rightarrow T: L^p \rightarrow L^q$ con $\frac{1}{p} = \frac{1-\theta}{p_0} + \frac{\theta}{p_1} \quad 0 < \theta < 1$

$$\frac{1}{q} = \frac{1-\theta}{q_0} + \frac{\theta}{q_1}$$

(OSS MAI CI SONO STIME SULLE
SOLTE COSTANTI IN $L^{p,r}$ E $L^{p,\infty}$
L'UNICO LAVORO FATTO IN
PO' BENE È LA TRAI DOTI DI O'NEIL)

VERSIONE BABY $(p_0 = q_0, p_1 = q_1, q_0 < q_1 < +\infty)$

TH $T: L^p \rightarrow L^q$ $\frac{1}{p} = \frac{1-\theta}{p_0} + \frac{\theta}{p_1}$

DM
SO CHE $\sigma_\mu(T(f(x)) > \sigma) \leq \|f\|_{p_0}^{1-\theta} \|f\|_{p_1}^\theta \quad \theta = \frac{p_1}{p_1 - p_0}$

$$\text{SIA } \|T(f)\|_{L^q}^p = p \int_0^{+\infty} \sigma^{p-1} \mu(T(f) > \sigma) d\sigma$$

$$f(x) = \underbrace{f(x) \mathbb{1}_{\{f(x) > c\sigma\}}}_{f_0} + \underbrace{f(x) \mathbb{1}_{\{f(x) < c\sigma\}}}_{f_1}$$

$$|T(f(x))| \leq |T(f_0)| + |T(f_1)| \quad \text{PER SUBLINEARITA'}$$

$$\Rightarrow \mu(T(f) > \sigma) \leq \mu(T(f_0) > \sigma) + \mu(T(f_1) > \sigma)$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \|T(f)\|_{L^p}^p &\leq \int_0^{+\infty} \sigma^{p-1} \mu(T(f_0) > \sigma) + \int_0^{+\infty} \sigma^{p-1} \mu(T(f_1) > \sigma) d\sigma \stackrel{\text{usando } (x)}{\leq} \\ &\leq \int_0^{+\infty} \sigma^{p-1-p_0} \|f_0\|_{L^{p_0}}^{p_0} d\sigma + \int_0^{+\infty} \sigma^{p-1-p_1} \|f_1\|_{L^{p_1}}^{p_1} d\sigma \stackrel{\text{scrivo } \| \cdot \|_{p_0} \text{ e } \| \cdot \|_{p_1} \text{ con la formula}}{=} \\ &= \int_0^{+\infty} \sigma^{p-1-p_0} \left(\int_{f(x) > \sigma} |f(x)|^{p_0} dx \right) d\sigma + \int_0^{+\infty} \sigma^{p-1-p_1} \left(\int_{f(x) > \sigma} |f(x)|^{p_1} dx \right) d\sigma \\ \text{FUBINI, TONELLI} \downarrow &= \int_0^{+\infty} |f(x)|^{p_0} dx \int_0^{f(x)} \sigma^{p-1-p_0} d\sigma + \int_0^{+\infty} |f(x)|^{p_1} dx \int_0^{f(x)} \sigma^{p-1-p_1} d\sigma \leq \\ &\leq C \|f\|_{L^p}^p \\ &\downarrow \\ &\text{costante.} \end{aligned}$$

ESEMPI DI OPERATORI

$A = \sqrt{-\Delta}$ $f \in S(\mathbb{R}^m)$ \downarrow FUNZIONE DI SCHEDWARTZ

USANDO LA TRASFORMATA $\frac{1}{i} \frac{\partial}{\partial x_j} \widehat{f}(\xi) = \xi_j \widehat{f}(\xi)$

$\widehat{\sqrt{-\Delta} f} = \|\xi\| \widehat{f}(\xi)$

$(-\Delta)^{1/2} f(x) = \frac{1}{(2\pi)^m} \int e^{ix\xi} |\xi| \widehat{f}(\xi) d\xi$

SE $m=1$ $\Delta = \partial_x^2$ si può vedere $\sqrt{-\Delta} = C \cdot H \partial_x$

\downarrow
TRASFORMATA DI HILBERT

$Hf(x) = \int \underbrace{P_v}_{\downarrow} \left(\frac{1}{x-y} \right) f(y) dy = \int \frac{f(y) - f(-y)}{x-y} dy$
PARTE PRINCIPALE

LEZIONE 04

Titolo nota

07/10/2019

TEO: L'ESISTENZA DECOMPOSIZIONE PARTE BUONA EGATIVA W L^1) (LEMMA DI LACOBONU-ZYGMOND)SIA $f \in L^1(\mathbb{R})$ e $\lambda > 0$ SIANO $\{Q_j\}_{j \in \mathbb{N}}$ INTERVALLI DADICI con $\{Q_j^o\}$ DISGIUNTI

TALI CHE:

$$1) |Q_j| \leq \frac{1}{\lambda} \|f\|_{L^1(Q_j)} \quad (Q_j \text{ PICCOLI} \quad \sum_j |Q_j| \leq \frac{1}{\lambda} \|f\|_{L^1(\mathbb{R})})$$

$$\text{SIA } g(x) = \begin{cases} f(x) & x \notin \cup Q_j \\ \frac{1}{|Q_j|} \int_{Q_j} f(x) & x \in Q_j \end{cases} \quad (g = \text{good PARTE BUONA DI } f)$$

$$2) \|g\|_{L^1} \leq \|f\|_{L^1} \quad \text{e} \quad \|g\|_{L^\infty} \leq \lambda$$

$$b(x) = \sum b_j = f - g \quad (b = \text{bad}) \quad b_j(x) = \mathbb{1}_{Q_j} \left(f - \frac{1}{|Q_j|} \int_{Q_j} f(x) dx \right)$$

$$3) \|b_j(x)\|_{L^1(Q_j)} \leq \lambda \cdot |Q_j|$$

PRIMA VARIANTE LEMMA DI VITALI (\mathbb{R}, μ) SIA $\mathcal{B}(x, r)$: 1) $\mathcal{B}(x, r) \cap \mathcal{B}(y, r) = \emptyset \Rightarrow \mathcal{B}(y, r) \subseteq \mathcal{B}(x, 2r)$

$$2) \mu(\mathcal{B}(x, 2r)) \leq 2 \mu(\mathcal{B}(x, r))$$

OCCEI TALE CHE DATO UN APERTO $U = \bigcup_{j=1}^N B_j \Rightarrow \exists J = \{j_1, \dots, j_k\} \subseteq \{1, \dots, N\}$

TALI CHE a) $\{B_{j_i}\}_{i=1}^k$ SONO DISGIUNTE

$$b) \sum_{i=1}^k \mu(B_{j_i}) \geq c \cdot \mu(U)$$

DM(VITALI) S, $J_1 = 1$ e B_1 SODDISFAMO CHE B_1 ABBA RAGGIO MASSIMALE

$$\text{SIA } F_1 = \{B_j : B_1 \cap B_j = \emptyset\}$$

CASO 1 SE $F_1 = \emptyset \Rightarrow \mu(U) \leq 2 \mu(B_1)$ CASO 2 SE $F_1 \neq \emptyset$ SCELGO J_2 WOICE UN RAGGIO DI RAGGIO MASSIMALE W F_1

$$\text{e } J_2 = \{B_j : B_j \cap B_{j_i} = \emptyset \text{ per } i=1, 2\}$$

e così VA.

SECONDA VARIANTE DI VITALI (NO DIM)

\exists 2 costanti $1 < C^* < C^{**}$ TALE CHE $\forall F \subset \mathbb{R}^m$ CHIUSO

$\exists B_1 = B(x_1, r_1), B_2 = (x_2, r_2), \dots$ (NUMERABILE)

TALI CHE

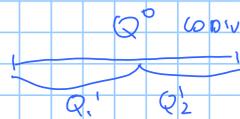
- i) $B_i \cap B_j = \emptyset$
- ii) $\bigcup_j B(x_j, C^* r_j) = F^c = \mathbb{R}^m \setminus F$
- iii) $B(x_j, C^{**} r_j) \cap F \neq \emptyset$

DM (DECOMPOSIZIONE)

$f \in L^1(\mathbb{R})$, $\lambda > 0$

PASSO $\exists Q^*$ cubo $|Q^*| \geq \frac{\|f\|_{L^1(\mathbb{R})}}{\lambda}$ su $e = e(Q^*)$ tale

ALORA $\mathcal{I}_0 = \left\{ \text{ricoprimento di } \mathbb{R}^m \text{ con cubi traslati di } Q^* \text{ W KUDO TALE CHE } \text{int}(Q_\alpha) \cap \text{int}(Q_\beta) = \emptyset \right\} \neq \emptyset$

$\forall Q^0 \in \mathcal{I}_0$  Q^0 DIVISO W 2 PARTI UGUALI

CASO 1 a) $|Q_j^1| \geq \frac{\|f\|_{L^1(Q_j^1)}}{\lambda}$

CASO 2 b) $|Q_j^1| < \frac{\|f\|_{L^1(Q_j^1)}}{\lambda}$

$\mathcal{I}_1 = \{Q_j^1 \mid \text{VALE b)}\}$ $\mathcal{I}_1^c = \{Q_j^1 \mid \text{VALE a)}\} \neq \emptyset$

ALTERNATI SE VALE b) $\forall Q_j^1$
SOMMO SI DIMINUISCE
LA DEF DI Q^*

$\forall Q^1 \in \mathcal{I}_1^c$ W DIVIDAMO W Q_1^2, Q_2^2 E SI COSTRUISCE

$\mathcal{I}_2 = \{Q_j^2 \mid \text{VALE b)}\}$ $\mathcal{I}_2^c = \{Q_j^2 \mid \text{VALE a)}\}$

E ITERAMO USCENDO FERM GLI \mathcal{I}_i

$$\text{Sia } \mathcal{I}_1 \cup \mathcal{I}_2 \cup \dots = \mathcal{Q}_J$$

$$\text{e } |\mathcal{Q}_J| < \frac{\|f\|_{L^1(\mathcal{Q}_J)}}{\lambda}$$

SE $\tilde{\mathcal{Q}}_J$ è tale che $\ell(\tilde{\mathcal{Q}}_J) = 2\ell(\mathcal{Q}_J) \Rightarrow \text{se } \mathcal{Q}_J \in \mathcal{I}_i \Rightarrow \tilde{\mathcal{Q}}_J \in \mathcal{I}_{i-1}$

$$\Rightarrow 2|\mathcal{Q}_J| = |\tilde{\mathcal{Q}}_J| \geq \frac{\|f\|_{L^1(\tilde{\mathcal{Q}}_J)}}{\lambda} \geq \frac{\|f\|_{L^1(\mathcal{Q}_J)}}{\lambda}$$

$$\Rightarrow |\mathcal{Q}_J| \sim \frac{\|f\|_{L^1(\mathcal{Q}_J)}}{\lambda}$$

oss SE $\forall i \geq 1 \quad \mathcal{I}_i = \emptyset$

$$\Rightarrow \left| \frac{1}{|\mathcal{Q}_i|} \int_{\mathcal{Q}_i} f(x) dx \right| \leq \frac{1}{|\mathcal{Q}_i|} \|f\|_{L^1(\mathcal{Q}_i)} \stackrel{(\text{pov } \lambda)}{\leq} \lambda \Rightarrow \text{PONTEO REGIA MEDIA} \\ |f(x)| \leq \lambda$$

QUINDI BASTA AGGIUNGERE L'IPOTESI SE $f \in L^\infty \Rightarrow \lambda < \|f\|_\infty$

(MA SE $f \in L^1 \cap L^\infty$ NON C'È NECESSITÀ DI DIMOSTRARE POCHE $f = g$)

oss 2 DA SISTEMARE IL FATTO CHE \mathcal{Q}_i SONO DISGIUNTI (SISTEMATO CON UNO \mathcal{I}_0)

BASTA CHE IN \mathcal{I}_i LI SELEZIONAMO DISGIUNTI USANDO VITALI (DI AVANZI REALE
QUINDI CON FAMIGLIE WFINITE DI INSIEMI)

DATTE

$$b_J = \begin{cases} f(x) - \frac{1}{|\mathcal{Q}_J|} \int_{\mathcal{Q}_J} f(x) & x \in \mathcal{Q}_J \\ 0 & x \notin \mathcal{Q}_J \end{cases}$$

$$\int_{\mathcal{Q}_J} |b_J(x)| dx \lesssim \lambda |\mathcal{Q}_J| \quad \text{e} \quad \sum_J |\mathcal{Q}_J| \leq \frac{\|f\|_{L^1(\mathbb{R})}}{\lambda}$$

LEZIONE 05

Titolo nota

10/10/2019

SISTEMAMO NOTAZIONE CUBI DIMOSTRAZIONE DE GRADO SIZIUE

NOTAZIONE: $Q = [a_1, b_1] \times \dots \times [a_n, b_n]$ $b_j - a_j = \ell(Q) \forall i$
 $\alpha Q \Rightarrow \ell(\alpha Q) = \alpha \ell(Q)$ e $\text{centro}(\alpha Q) = \text{centro}(Q)$
 $\overset{\circ}{Q} = \text{int}(Q) = (a_1, b_1) \times \dots \times (a_n, b_n)$

OPERATORE DI HILBERT

$$H(f)(x) = \left(P_v \left(\frac{1}{x-y} \right) f(y) \right) = \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \int_{|x-y| > \epsilon} \frac{1}{x-y} f(y) dy$$

RICHIAMO SPAZI DI SOBOLEV

$$H^1_2(\mathbb{R}) = \left\{ f \in L^2, |D|f \in L^2 \right\}$$

$$-\Delta = -\frac{\partial^2}{\partial x^2}$$

FORMULAZIONE DEBOLE

$$W^{1,2}(\mathbb{R}) = \left\{ f \in L^2, f'(x) \in L^2 \right\}$$

$$\|f\|_{W^{1,2}(\mathbb{R})} = \|f\|_{L^2} + \|f'\|_{L^2}$$

$$(-\Delta)^{s/2} f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} e^{ixs} |s| f(s) ds$$

NOTAZIONE: $s=1 \quad (-\Delta)^{s/2} = |D|$
 $\text{e } D = \frac{1}{i} \partial_x$

MOSTRIAMO LEGAME TRA

$$\sqrt{-\Delta} = |D| \stackrel{\text{DA DIMOSTRARE}}{=} C \cdot H \quad \partial_x$$

COME POSSO GENERALIZZARE A

$$H^s_p(\mathbb{R}) = \left\{ f \in L^p \mid |D|^s f \in L^p \right\}$$

FRAZIONARIO WIERO

$$W^s_p(\mathbb{R}) = (W^k_p(\mathbb{R}), L^p)_\gamma \text{ con } k \in \mathbb{N}, s = k + \gamma$$

$$(-\Delta)^{s/2} f = |D|^s f$$

NOTA SE s UNO È WIERO H^s_p E W^s_p SONO SPAZI DIVENSI

IDEA DI LAVORO:

"DIFFICILE" (1) $H: L^1 \rightarrow L^{1, \infty}$ LIMITATO \Rightarrow MAZZ. $H: L^p \rightarrow L^p$
 "FACILE" (2) $H: L^2 \rightarrow L^2$ LIMITATO $\forall 1 < p \leq 2$

E PER PASSARE A TUTTI I p SI PASSA AL DUALE E SI VEDE CHE HILBERT

NON CAMBIA E OTTIENIAMO TUTTI I $p' = 1 - \frac{1}{p} > 2$

DM $H: L^2 \rightarrow L^2$ LIMITATO

$$Hf(x) = \left(P_v \left(\frac{1}{1-y} \right), f(y) \right) = \left(P_v \left(\frac{1}{z} \right), f(x-z) \right)$$

OSS VALE IDENTITÀ DI PONSERVAL

$$(A, \varphi) = c (\hat{A}(\xi), \varphi(\xi))$$

$$(A, \varphi) = \int_n A(z) \varphi(z) dz = \frac{1}{2\pi} \int A(z) \int e^{i\xi z} \varphi(\xi) d\xi dz = \int_{\text{CIRCULO PONERVAL}} A(z) \varphi(z) dz$$

C_0^∞ ALCUNA PROVA

USARE LA VERBA
DELLA TRASFORMATA

$$= \frac{1}{2\pi} \int \hat{A}(-\xi) \varphi(\xi) d\xi$$

PROVIAMO A CALCOLARE

$$\begin{aligned} \hat{H}f(\xi) &= \int e^{-i\xi x} \left(P_v \left(\frac{1}{z} \right) f(x-z) \right) dx = \\ &= \left(P_v \left(\frac{1}{z} \right), \int e^{-i\xi x} f(x-z) dx \right) = \int e^{-i\xi z} \int e^{-i\xi(x-z)} f(x-z) dx = \int e^{-i\xi z} \int e^{-i\xi y} f(y) dy = \end{aligned}$$

$$= \left(P_v \left(\frac{1}{z} \right), e^{-i\xi z} \right) \hat{f}(\xi) = \hat{P}_v \left(\frac{1}{z} \right) \hat{f}(\xi) =$$

E VEDIAMO $\hat{P}_v \left(\frac{1}{z} \right) = c \operatorname{sgn}(\xi) = c \cdot \operatorname{sgn}(\xi) \hat{f}(\xi)$

$\Rightarrow \hat{H}f(\xi)$ è LIMITATA $\Rightarrow Hf(x)$ MAIORA L^2 A L^2 LIMITATO

ADesso Mostriamo $H: L^1 \rightarrow L^{1,\infty}$ è unitario

Cioè $\lambda \mu(\{|Hf(x)| > \lambda\}) \leq \|f\|_{L^1} \quad \forall f \in L^1$

Formalmente $Hf(x) = \int \frac{1}{x-y} f(y) dy$

$f \in L^1$ quindi posso usare Lemma Calderón-Zygmund per decomporre f

$Q_J = I_J$

$\{|H(g+b)(x)| > \lambda\} \subseteq \{|H(g)| > \frac{\lambda}{2}\} \cup \{|H(b)| > \frac{\lambda}{2}\}$

$\Rightarrow \mu(\{|H(g+b)(x)| > \lambda\}) \leq \mu(\{|H(g)| > \frac{\lambda}{2}\}) + \mu(\{|H(b)| > \frac{\lambda}{2}\})$

$g \in L^\infty$ non ci sono problemi ↓
 Misconcentro su L^1

Sia $\{|H(b)(x)| > \frac{\lambda}{2}, x \notin U(\alpha I_J)\} \cup (U \alpha I_J) \subseteq \{|H(b)(x)| > \frac{\lambda}{2}\}$

è ricordato inoltre

$b_J(y) = 1_{I_J} \left(f(y) - \frac{1}{|I_J|} \int_{I_J} f \right)$

SA a_J il centro di I_J

$|H(b_J)(x)| = \left| \int_{I_J} \frac{1}{x-y} \left(f(y) - \frac{1}{|I_J|} \int_{I_J} f(z) dz \right) dy \right|$
perché $x \notin U \alpha I_J$

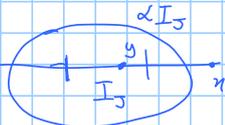
Applicando Fubini al secondo pezzo rimane $\int_{I_J} \frac{1}{x-y} dy$
 Ma $\int_{I_J} \frac{1}{x-y} dy = 0$

$\leq \int_{I_J} \left[\frac{1}{x-y} - \frac{1}{x-a_J} \right] f(y) dy$

$\Rightarrow \int_{(U \alpha I_J)^c} |H(b)(x)| dx \leq \sum_{(U \alpha I_J)^c} \left| \int_{I_J} \left[\frac{1}{x-y} - \frac{1}{x-a_J} \right] f(y) dy \right| dx$
se $x \notin U \alpha I_J$

$$\int_{(U \setminus I_J)} \left| \frac{1}{x-y} - \frac{1}{x-y_J} \right| dx \leq C \quad y \in I_J$$

$\frac{2}{x^2}$ $A \rightarrow \infty$ quindi con $A \rightarrow \infty$
 non problematico perché



quindi x e y non possono
 essere arbitrariamente vicini

quindi

$$\int |H(b)(x)| dx \leq \int c |f(y)| dy$$

$(U \setminus I_J)^c$

LEZIONE 06

Titolo nota

14/10/2019

$\Omega \subseteq \mathbb{R}^m$ APERTO

$\mathcal{D}(\Omega) = C_0^\infty(\Omega)$ FUNZIONI TEST

$\mathcal{S}(\Omega) =$ SPAZIO DI SCHWARTZ = FUNZIONI A CRESCITA LENTA

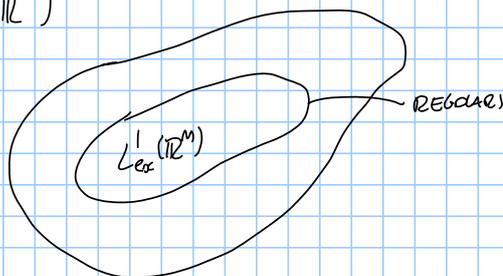
$\mathcal{E}(\Omega) = C^\infty(\Omega)$

$\mathcal{D}'(\Omega) =$ SPAZIO DELLE DISTRIBUZIONI

$\mathcal{S}'(\Omega) =$ DISTRIBUZIONI TEMPERATE

$\mathcal{E}'(\Omega) =$ " A SUPPORTO COMPATTO

$\mathcal{D}'(\mathbb{R}^m)$



ESERCIZI : 1) SIA $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$, $\varphi(0) = 0$

DIMOSTRARE CHE $\frac{\varphi(x)}{x} \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$

$$\varphi(x) = \varphi'(0) + \frac{\varphi''(0)}{2}x^2 + \dots + \frac{\varphi^{(k)}(0)}{k!}x^k + o(x^{k-1})$$

$$\text{e } \varphi^{(k)}(0) = \frac{\varphi^{(k+1)}(0)}{(k+1)!}$$

2) $x \cdot u = 0$ $u \in \mathcal{D}'(\mathbb{R})$

$\forall \varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$

$$\langle \varphi, xu \rangle := \langle \varphi x, u \rangle = 0$$

$$\tilde{\varphi}(x) = x\varphi(x)$$

$$\tilde{\varphi}(0) = 0$$



$$\langle \varphi, u \rangle = 0 \iff \forall \varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$$

$$\varphi(0) = 0$$

\uparrow ovvio

$$\Downarrow \text{ SIA } \varphi(x) = \frac{\tilde{\varphi}(x)}{x} \Rightarrow \varphi(x) = x\varphi(x)$$

ALLORA VOGLIO MOSTRARE CHE

$$\forall \varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}) \quad \langle \varphi, \mu \rangle = C \cdot \varphi(0)$$

$$\text{ma } \langle \varphi, \nu \rangle = \varphi(0) \underbrace{\langle \frac{\varphi}{\varphi(0)}, \nu \rangle}_{\text{NUM DI PENDENZA DI } \varphi}$$

PERCHÉ $\frac{\varphi}{\varphi(0)}(0) = 1$
 PERCHÉ $\varphi_1(0) = \varphi_2(0) = 1$

$$\langle \varphi_1 - \varphi_2, \mu \rangle = 0 \quad (\varphi_1 - \varphi_2)(0) = 0$$

$$\langle \varphi_1, \mu \rangle = \langle \varphi_2, \mu \rangle$$

QUINDI:
 μ È CONCENTRATA
 IN 0

3) $\mu \in \mathcal{D}'(\mathbb{R})$ t.c. $x^2 \mu = 0$

$$x \cdot (x \mu) = 0 \Rightarrow$$

$$\nu = C \delta_0$$

($\nu =$) $x \cdot \mu = C_1 \delta \rightarrow$ SOL. PARTICOLARE + TUTTE SOL. DELL'OMogenea

PROVA $\nu = C \cdot \delta'$

$$\begin{aligned} \langle \varphi, x \mu \rangle &= \langle \varphi, C x \delta \rangle = C \langle x \varphi, \delta' \rangle = \\ &= -C \langle (x \varphi)', \delta \rangle = \\ &= -C \langle \varphi + x \varphi', \delta \rangle = \\ &= -C \langle \varphi, \delta \rangle = C_1 \delta \Rightarrow C = -C_1 \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \mu = -C_1 \delta' + C_2 \delta$$

3bis) $x^m \mu = 0 \quad \mu \in \mathcal{D}'(\mathbb{Q})$
 $\Rightarrow \mu = C_1 \delta + \dots + C_m \delta^{(m-1)}$

4) $x^3 (x-1)^2 \mu = 0$

$$\mu = C_0 \delta + C_1 \delta' + C_2 \delta'' + C_3 \delta(x-1) + C_4 \delta'(x-1)$$

5) $\sum_{k \in \mathbb{Z}} C_k \delta(x - kT) \in \mathcal{D}'$ Dimostrare

STEP 1: PRENDERE UNA φ CN SOSTRATTO IN UN SOLO 0

STEP 2: SPEZZARE LA φ CN PARTIZIONI UNITA' E FAR VEDERE CHE LA SERIE CNV.

6) $\mathcal{P}\left(\frac{1}{x}\right) \notin \mathcal{L}'_{loc}(\mathbb{R})$

$\langle \varphi, \mathcal{P}\left(\frac{1}{x}\right) \rangle := V_{\text{principale}} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\varphi(x)}{x} dx$

Dimostrare che $\forall \varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$ e supporto $\varphi = [-R, R]$

$\langle \varphi, \mathcal{P}\left(\frac{1}{x}\right) \rangle = \int_{-R}^{+R} \frac{\varphi(x) - \varphi(0)}{x} dx$

Da $\langle \varphi, \mathcal{P}\left(\frac{1}{x}\right) \rangle = V_p \int_{-R}^R \frac{\varphi(x)}{x} dx =$
 $= \int_{-R}^R \frac{\varphi(x) - \varphi(0)}{x} dx + V_p \int_{-R}^R \frac{\varphi(0)}{x} dx =$

Calcolo $\varphi(0) \cdot V_p \int_{-R}^R \frac{1}{x} dx = \varphi(0) \cdot \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{-R}^{-\varepsilon} \frac{1}{x} dx + \int_{\varepsilon}^R \frac{1}{x} dx =$
 $= \varphi(0) \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \ln|\varepsilon| - \ln|R| + \ln R - \ln|\varepsilon| = 0$

7) QUANTO FA

$x \mathcal{P}\left(\frac{1}{x}\right) = ?$

$\langle \varphi, x \mathcal{P}\left(\frac{1}{x}\right) \rangle = \int_{\mathbb{R}} \frac{x \varphi(x)}{x} dx = \int_{\mathbb{R}} 1 \cdot \varphi(x) dx = \langle \varphi, 1 \rangle$

8) $\left(\mathcal{P}\left(\frac{1}{x}\right)\right)' = - V_p \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\varphi(x) - \varphi(0)}{x^2} dx = -\mathcal{P}\left(\frac{1}{x^2}\right)$

PER CASA

12/

$$\sin\left(\frac{x}{\varepsilon}\right) \in \mathcal{D}'(\mathbb{R})$$

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \sin\left(\frac{x}{\varepsilon}\right) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \langle \varphi, \sin\left(\frac{x}{\varepsilon}\right) \rangle =$$

$$= \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int \varphi(x) \sin\left(\frac{x}{\varepsilon}\right) dx = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int \varphi(\varepsilon y) \sin(y) dy = 0$$

USANDO LEB. TENDE
A QUANTO DI CUIRITA

13/ $f \in \mathcal{L}'(\mathbb{R}^n)$

$$g_\varepsilon(x) = \frac{1}{\varepsilon^n} f\left(\frac{x}{\varepsilon}\right) \rightarrow \mathcal{D}' \int_{\mathbb{R}^n} f dx$$

MA $f(x) = \frac{\sin x}{x} \notin \mathcal{L}'(\mathbb{R})$ MA RIEMANN GENERALIZZATA INTEGRABILE

$$g_\varepsilon(x) = \frac{\sin\left(\frac{x}{\varepsilon}\right)}{x} \rightarrow \mathcal{D}' \int_{\mathbb{R}} \frac{\sin x}{x}$$

GIUSTO MA NON POSSO USARE IL
RISULTATO SOPRA

$$\text{SIA } f(x) = \int_{-\infty}^x \frac{\sin(y)}{y} dy \quad f(+\infty) = 0 \quad f(+\infty) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\sin y}{y} dy = \pi$$

$f \in \mathcal{C}'(\mathbb{R})$ CUITATA

$$\int_{\mathbb{R}} \frac{\sin\left(\frac{x}{\varepsilon}\right)}{x} \varphi(x) dx = \int_{\mathbb{R}} \varphi(\varepsilon y) \frac{\sin(y)}{y} dy \stackrel{\text{USANDO } \varphi \text{ CUITATA}}{=} \int_{\mathbb{R}} \varphi'(y) \frac{f(y)}{y} dy$$

$$= - \int_{\mathbb{R}} f(y) \varphi'(y) \cdot \varepsilon dy = - \int_{\mathbb{R}} \underbrace{\varphi'(x) f\left(\frac{x}{\varepsilon}\right)}_{\substack{\text{POSSO USARE LEBESGUE } \varepsilon \\ \text{POTTA}}} dx = \int_{\mathbb{R}} \varphi'(x) \pi h(x) dx$$

$\pi h(x) = \begin{cases} 0 & x < 0 \\ 1 & x \geq 0 \end{cases}$

$$= - \int \varphi'(x) \pi h(x) dx = -\pi \langle \varphi', h \rangle = \pi \langle \varphi, h' \rangle \quad \text{e } h' = \delta$$

$$\underline{E)} \quad f(x) = \cos(e^x)$$

$f'(x)$ w $\mathbb{Q}'(x)$ è un caso normale perché $\in C^1$

$f'(x)$ w $S'(x)$ non è $-e^x \sin(e^x)$

LEZIONE 07

Titolo nota

17/10/2019

$$S(\mathbb{R}) = \left\{ f \in C^\infty(\mathbb{R}) \mid \forall n, x^k \partial_n f(x) \in L^\infty(\mathbb{R}) \right\}$$

$S \subset L^1(\mathbb{R}) \Rightarrow$ la TRASFORMATA FOURIERA BENE

$$\varphi \in S \quad \hat{\varphi}(z) = \int_{\mathbb{R}} e^{-izx} \varphi(x) dx$$

PROP $\varphi \in S \Rightarrow \hat{\varphi} \in S$

DM SEGUE DA

$$\begin{aligned} \partial_n \hat{f}(z) &= (iz)^n \hat{f}(z) \\ x^k \hat{f}(z) &= i^{-k} \partial_z^k \hat{f}(z) \end{aligned}$$

NOZIONE di conv. in $S(\mathbb{R})$

$$\{\varphi_n\} \subseteq S(\mathbb{R})$$

$$\varphi_n \rightarrow 0 \text{ in } S(\mathbb{R}) \Leftrightarrow x^k \varphi_n^{(h)} \rightarrow 0 \quad \forall h, k \text{ UNIFORMEMENTE in } \mathbb{R}$$

$V \in S'(\mathbb{R})$

DEF $V: S(\mathbb{R}) \rightarrow \mathbb{C}$ è una DISTRIBUZIONE TEMPERATA $\forall V \in S'$ è LINEARE E CONTINUA.

DOVE CONTINUA INTESO NEL SENSO SOPRA

quindi $\{\varphi_n\} \subseteq S$

$$\varphi_n \rightarrow 0 \text{ in } S \text{ ALLORA } V(\varphi_n) = \langle V, \varphi_n \rangle \rightarrow 0 \text{ PER } n \rightarrow \infty$$

DEF DATA $V \in S'(\mathbb{R})$

$f(V), \hat{V} \stackrel{\text{def}}{=} \text{TRASFORMATA DI FOURIER DELLA DISTRIBUZIONE TEMP.}$

$$\langle \hat{V}, \varphi \rangle \stackrel{\text{def}}{=} \langle V, \hat{\varphi} \rangle \quad \forall \varphi \in S$$

PROP $\hat{V} \in S'(\mathbb{R})$ (anzi è continuo come OPERATORE DA $S(\mathbb{R}) \rightarrow \mathbb{C}$)

DEF $\{v_n\} \subseteq S'(\mathbb{R}) \quad v_n \rightarrow 0 \text{ in } S'(\mathbb{R}) \Leftrightarrow \langle v_n, \varphi \rangle \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0 \quad \forall \varphi \in S(\mathbb{R})$

PROP \hat{V} è continuo DA $S'(\mathbb{R}) \rightarrow S'(\mathbb{R})$

CIOÈ PRESA $v_n \in S'(\mathbb{R}) \quad v_n \rightarrow 0 \stackrel{\text{in } S'}{\Rightarrow} \hat{v}_n \rightarrow 0 \text{ in } S'(\mathbb{R})$

DM $\forall \langle \hat{v}_n, \varphi \rangle = \langle v_n, \hat{\varphi} \rangle \rightarrow 0$

\downarrow
per DEF di $\hat{v}_n, \hat{\varphi} \in S'(\mathbb{R})$

$v \in S(\mathbb{R})$ ^{INDICE W} ^{MOD. CANONICO} $\langle v, \varphi \rangle \stackrel{\text{def}}{=} \int_{\mathbb{R}} v(x) \varphi(x) dx$ UN ELEMENTO DI $S'(\mathbb{R})$

QUINDI $S(\mathbb{R}) \subset S'(\mathbb{R})$ W MODO CANONICO

PROB RIANDRE VEDERE CHE LA TRASFORMATA DELL'ELEMENTO INDICATO W $S'(\mathbb{R})$ DA V

COINCIDE CON L'ELEMENTO INDICATO DALLA TRASFORMATA DI $v \in S(\mathbb{R})$

DAI $\langle \hat{v}, \varphi \rangle \stackrel{\text{DEFINIZIONE}}{=} \langle v, \hat{\varphi} \rangle = \int_{\mathbb{R}} v(x) \hat{\varphi}(x) dx = \int_{\mathbb{R}} v(x) \int_{\mathbb{R}} e^{-ixz} \varphi(z) dz dx =$

$\stackrel{\text{INTEGRALE DI FOURIER}}{\text{DI V CHE DIST. TEMO.}} \int_{\mathbb{R}} \varphi(z) \int_{\mathbb{R}} e^{-ixz} v(x) dx dz = \int_{\mathbb{R}} \varphi(z) \hat{v}(z) dz = \langle \varphi, \hat{v} \rangle$

AZIONE DELLA TRASFORMATA DI V CHE CREA UNO DI $S'(\mathbb{R})$

TRASFORMATA DELLA δ_0

$$\delta_0 : S(\mathbb{R}) \rightarrow \mathbb{C}$$

$$\varphi(x) \rightarrow \varphi(0) = \langle \delta_0, \varphi \rangle$$

SE $\varphi \in S(\mathbb{R})$

$$\langle \hat{\delta}_0, \varphi \rangle = \langle \delta_0, \hat{\varphi} \rangle = \hat{\varphi}(0) = \int_{\mathbb{R}} \varphi(x) dx = \langle 1, \varphi(x) \rangle$$

$$\Rightarrow \hat{\delta}_0 = 1$$

TRASFORMATA DELLA FUNZIONE DI HEAVISIDE.

$$\theta_0(x) = \begin{cases} 1 & x \geq 0 \\ 0 & x < 0 \end{cases} \quad \text{UN'E' USCIA QUINDI W CHE SENSO} \quad (\in S'(\mathbb{R}))$$

CALCOLIAMO LA SUA TRASFORMATA. $\theta_0 \notin L^1$

CONSIDERO L'AZIONE DI θ_0 SU $S(\mathbb{R})$ $\langle \theta_0, \varphi \rangle = \int_0^{+\infty} \varphi(x) dx$ E QUESTO E' CONTINUA

OSQ $\mathcal{T} : S'(\mathbb{R}) \rightarrow S'(\mathbb{R})$ E' UN ISOMORFISMO DA LAVORI SOPRA

PRESE $e^{-\varepsilon x} \theta_0(x) \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0^+} \theta_0(x) \text{ W } S'(\mathbb{R})$

AOE' $\langle e^{-\varepsilon x} \theta_0(x), \varphi \rangle \rightarrow \langle \theta_0, \varphi \rangle \text{ W } S'(\mathbb{R}) \quad \forall \varphi \in S(\mathbb{R})$

$$\int_{\mathbb{R}} e^{-\varepsilon x} \theta_0(x) \varphi(x) dx \xrightarrow{\text{CONV. DOMINATA}} \int_0^{+\infty} \varphi(x) dx$$

ADesso $\epsilon \in e^{-\epsilon x} \varphi_0(x) \notin S(\mathbb{R})$ MA ALMENO STANNO IN $L^1(\mathbb{R})$

QUINDI SO CALCOLARE LA LOM TRASFORMATA IN SENSO CLASSICO

$$\begin{aligned} \mathcal{F}(e^{-\epsilon x} \varphi_0(x))(\xi) &= \int_0^{+\infty} e^{-i\xi x} e^{-\epsilon x} dx = \\ &= \int_0^{+\infty} e^{(-i\xi - \epsilon)x} dx = \frac{1}{i\xi + \epsilon} = -i \frac{1}{\xi - i\epsilon} \end{aligned}$$

CONTRADETTORI $\epsilon \rightarrow 0$ DA ENTRAMBI

$$\mathcal{F}(\varphi_0(x))(\xi) \stackrel{\downarrow}{=} -i \frac{1}{\xi - i0}$$

OSS SONO POTUTO PASSARE AL LIMITE PER LA CONTINUITA' DI \mathcal{F}

FORMULA DI SOKHOLSKY - PREREBBY

$$\frac{1}{\xi \pm i0} = P_v\left(\frac{1}{\xi}\right) \mp i\pi \delta_0$$

$$\mathcal{F}(\varphi_0) = -i \left(P_v\left(\frac{1}{\xi}\right) + i\pi \delta_0 \right) = -i P_v\left(\frac{1}{\xi}\right) + \pi \delta_0$$

NOTAZIONE $\varphi(x) \in S(\mathbb{R})$ $\varphi^*(x) \stackrel{\text{def}}{=} \varphi(-x)$

$v \in S'(\mathbb{R})$

$v^* \in S'(\mathbb{R})$ $\langle v^*, \varphi \rangle \stackrel{\text{def}}{=} \langle v, \varphi^* \rangle \quad \forall \varphi \in S$

PROP $\mathcal{F}(\varphi^*) = [\mathcal{F}(\varphi)]^*$

$$\begin{aligned} \text{DA} \quad \mathcal{F}(\varphi^*) &= \int_{\mathbb{R}} e^{-i\xi x} \varphi(-x) dx = \int_{\mathbb{R}} e^{i y \xi} \varphi(y) dy = \\ &= \mathcal{F}(\varphi)(-\xi) = [\mathcal{F}(\varphi)]^* \end{aligned}$$

QUINDI

$$\langle \mathcal{F}(v^*), \varphi \rangle = \langle v^*, \mathcal{F}(\varphi) \rangle = \langle v, (\mathcal{F}(\varphi))^* \rangle = \langle v, \mathcal{F}(\varphi^*) \rangle$$

$$\begin{aligned} \text{SIA } \varphi_0^* \text{ ALORA } \mathcal{F}(\varphi_0^*) &= [\mathcal{F}(\varphi_0)]^* = -i \left[P_v\left(\frac{1}{\xi}\right) \right]^* + \pi \delta_0^* = \\ &= i P_v\left(\frac{1}{\xi}\right) + \pi \delta_0 \end{aligned}$$

LA FUNZIONE SEGNO (UNA CE SOLTANTO CONSIDERAZIONE CHE LEI UNO STA IN \mathbb{Z}' ...
(ANALOGA A δ_0)

$$\text{Sgn}(x) = \delta_0 - \delta_0^*$$

$$\mathcal{F}(\text{Sgn}(x))(\xi) = \mathcal{F}(\delta_0) - \mathcal{F}(\delta_0^*) = -2i \text{Pv}\left(\frac{1}{\xi}\right)$$

$$\text{SIA } k \in \mathbb{R} \quad \mathcal{F}(\text{Sgn}(x-k)) = -2i e^{-ik\xi} \text{Pv}\left(\frac{1}{\xi}\right)$$

RICORDA $f \in \mathcal{L}^1$

$$\mathcal{F}(f(x-k))(\xi) = e^{-ik\xi} \hat{f}(\xi)$$

E QUESTA SI APPLICA

ALLE DISTRIBUZIONI

DOPO AVER DEFINITO $V(x-k)$

- FORMULA DI INVERSIONE IN $\mathcal{S}(\mathbb{R})$

$$\varphi \in \mathcal{S}(\mathbb{R})$$

$$\frac{1}{2\pi} \mathcal{F}(\mathcal{F}(\varphi)) = \varphi^* \quad \Leftrightarrow \quad \mathcal{F}^{-1}(\varphi) = \frac{1}{2\pi} \mathcal{F}(\varphi^*)$$

VALE QUESTA

Def DEFINITO CON $G(\varphi) = \frac{1}{2\pi} \mathcal{F}(\varphi^*)$

VOGLIO VEDERE CHE $\mathcal{F}(G(\varphi)) = \varphi$ e $G(\mathcal{F}(\varphi)) = \varphi$

$$\mathcal{F}(G(\varphi)) = \mathcal{F}\left(\frac{1}{2\pi} \mathcal{F}(\varphi^*)\right) = \frac{1}{2\pi} \mathcal{F}(\mathcal{F}(\varphi^*)) = (\varphi^*)^* = \varphi$$

oss USANDO LA DUALITÀ LA STESSA FORMULA VALE SU $\mathcal{S}'(\mathbb{R})$

UNO $\mathcal{F}(\text{Sgn}(x))(\xi) = -2i \text{Pv}\left(\frac{1}{\xi}\right)$

VOGLIO CALCOLARE

$$\mathcal{F}\left(\text{Pv}\left(\frac{1}{x}\right)\right)(\xi) = \mathcal{F}\left(\frac{i}{2} \mathcal{F}(\text{Sgn}(x))\right)(\xi) =$$

$$= \frac{i}{2} \mathcal{F}\left(\mathcal{F}(\text{Sgn}(x))(\xi)\right) = \frac{i}{\pi} \left(\text{Sgn}(\xi)\right)^* = -i\pi \text{Sgn}(\xi)$$

CALCOLO DI $\mathcal{F}(\varphi_0)$ CON METTI BRUTTI

$$\langle \mathcal{F}(\varphi_0), \varphi \rangle = \langle \varphi_0, \hat{\varphi} \rangle = \int_{\mathbb{R}} \varphi_0(z) \hat{\varphi}(z) dx =$$

$$= \lim_{M \rightarrow +\infty} \int_0^M \hat{\varphi}(z) dz = \lim_{M \rightarrow +\infty} \int_0^M \int_{\mathbb{R}} e^{-ixz} \varphi(x) dx dz \stackrel{\text{F.O.B.W. TONEL.}}{=}$$

$$= \lim_{M \rightarrow +\infty} \int_{\mathbb{R}} \varphi(x) \int_0^M e^{-ixz} dz dx =$$

$$\int_{\mathbb{R}} \varphi(x) \frac{e^{-ixz}}{-ix} \Big|_0^M = \int_{\mathbb{R}} \varphi(x) \frac{e^{-ixM} - 1}{-ix} dx =$$

$$= i \int_{\mathbb{R}} \frac{\varphi(x)}{x} (e^{-ixM} - 1) dx =$$

$$= i \left[\int_{-\infty}^0 \frac{\varphi(x)}{x} (e^{-ixM} - 1) dx + \int_0^{+\infty} \frac{\varphi(x)}{x} (e^{-ixM} - 1) dx \right]$$

$$= i \left[\int_0^{+\infty} \frac{-\varphi(-x)}{x} (e^{iMx} - 1) dx + \int_0^{+\infty} \frac{\varphi(x)}{x} (e^{-iMx} - 1) dx \right] =$$

$$= -i \int_0^{+\infty} \frac{\varphi(x) - \varphi(-x)}{x} dx + i \int_0^{+\infty} \frac{\varphi(x)}{x} e^{-iMx} - \frac{\varphi(-x)}{x} e^{iMx} dx$$

$-i \langle P_r\left(\frac{1}{x}\right), \varphi \rangle$

$$i \int_0^{+\infty} \frac{\varphi(x)}{x} (\cos(Mx) - i \sin(Mx)) - \frac{\varphi(-x)}{x} (\cos(Mx) + i \sin(Mx)) dx =$$

$$i \int_0^{+\infty} \frac{\varphi(x) - \varphi(-x)}{x} \cos(Mx) dx + i(-i) \int_0^{+\infty} \frac{\varphi(x) + \varphi(-x)}{x} \sin(Mx) dx$$

$\downarrow M \rightarrow \infty$
0
PER LEMMA DI RIEMANN
LEB.

STAZIO CUI
 $Mx = y$

$$\int_0^{+\infty} \underbrace{\left[\varphi\left(\frac{y}{\mu}\right) + \varphi\left(-\frac{y}{\mu}\right) \right]}_{2\varphi(0)} \frac{\sin y}{y} dy = 2\varphi(0) \int_0^{+\infty} \frac{\sin y}{y} dy = 2\varphi(0) \frac{\pi}{2} = \pi \langle \delta_0, \varphi \rangle$$

Alcuna

$$\langle \mathcal{F}(\delta_0), \varphi \rangle = \lim_{\mu \rightarrow +\infty} I_\mu = -i \langle P_V \left(\frac{1}{3} \right), \varphi \rangle + \pi \langle \delta_0, \varphi \rangle$$

$$= \langle -i P_V \left(\frac{1}{3} \right) + \pi \delta_0, \varphi \rangle$$

Per rispondere basta chiedersi per quali α $\hat{a}(s) = \int_{\mathbb{R}^m} e^{-isz} \langle z \rangle^\alpha dz \in L^1$
 partiamo con chiedersi $\int \langle z \rangle^\alpha dz < +\infty$ per $\alpha < -m$

$$I_\alpha(z) = \int_{\mathbb{R}^m} e^{-isz} \langle z \rangle^\alpha dz \stackrel{\text{suppongo } z \text{ lontano da } 0}{=} \int_{\mathbb{R}^m} \langle z \rangle^\alpha \underbrace{(e^{-isz})'}_{\substack{\text{derivativa in } z \\ \text{scambio + derivata}}} dz =$$

$$= \frac{1}{iz} \int (\langle z \rangle^\alpha)' e^{-isz} dz$$

$$(\langle z \rangle^\alpha)' = \alpha \langle z \rangle^{\alpha-1} \frac{z}{|z|} \Rightarrow |(\langle z \rangle^\alpha)^{(k)}| \lesssim \langle z \rangle^{\alpha-k}$$

e se z è vicino a zero $|\langle z \rangle^\alpha(z)| \lesssim 1$ $\Rightarrow |I_\alpha(z)| \leq \frac{C}{|z|^N}$
 Allora sta in L^1_{loc}

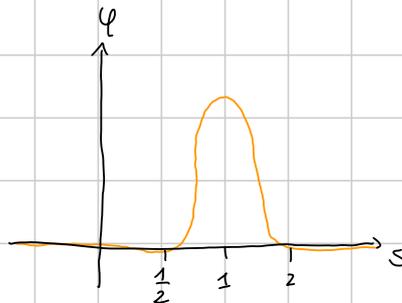
Se $m \geq 2$ $e^{-isz} = \frac{1}{|z|} P(e^{-isz}) = \frac{1}{|z|} \langle \frac{z}{|z|}, \nabla_z \rangle e^{-isz}$
 Applico ∇_z e poi faccio il prodotto scalare.

e usando lo stesso q. ottengo le stesse stime di sopra.

Esempio 2

$$\varphi > 0 \text{ in } (\frac{1}{2}, 2)$$

$$\text{supp } \varphi \subset [\frac{1}{2}, 2]$$



$$\text{Sia } A_\varphi(f)(x) = \int_{\mathbb{R}^m} e^{ixz} \varphi\left(\frac{|z|}{R}\right) \hat{f}(z) dz \quad R > 0$$

$$C_c^\infty(\mathbb{R}^m) \supset S(\mathbb{R}^m)$$

quindi $A_\varphi: L^p \rightarrow L^p$ ma la norma di A_φ dipende da R ,
 e su come dipende da R ?

$$\hat{\varphi}\left(\frac{|z|}{R}\right)(x) = \int_{\mathbb{R}^m} e^{-ixz} \varphi\left(\frac{|z|}{R}\right) dz \stackrel{z = R \cdot \eta}{=} \int e^{-ix\eta R} \varphi(|\eta|) R^m d\eta =$$

$= \mathbb{R}^m \hat{\varphi}(x\mathbb{R}) \rightarrow$ Adesso ne calcolo la sua norma L^1 per vedere
 la dis. di Young. con produce

$$\|\hat{\varphi}(\frac{3}{2}x)\|_{L^1} = \int \mathbb{R}^m |\hat{\varphi}(\frac{x}{y})| dx = \int |\varphi(y)| dy = \|\varphi\|_{L^1}$$

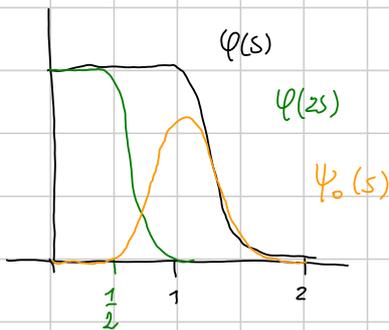
Quindi non dipende di \mathbb{R} .

si assume limitata
per come è $\varphi \in L^1$

Idea della decomposizione di Paley-Littlewood

OBIETTIVO Costruire ψ_k t.c.

- i) $\psi_k \geq 0$
- ii) $\text{supp } \psi_k \subset [2^{k-1}, 2^{k+1}]$
- iii) $\sum_{k \in \mathbb{Z}} \psi_k(s) = 1 \quad \forall s > 0$



$$\psi_k(s) = \varphi(2^k s) - \varphi(2^{k+1} s)$$

LEZIONE 09

Titolo nota

31/10/2019

Torniamo alla dimostrazione della limitatezza dell'operatore H da L^1 in L^∞

Ricordiamo $H(f)(x) = \int_{\mathbb{R}} k(x-y) f(y) dy$ con $k(z) = P_v\left(\frac{1}{z}\right)$

Allora $\hat{k}(z) = c \cdot \text{sing } z$

Def Operatore di Calderon-Zygmund

$$\mathcal{L}(f)(x) = \int_{\mathbb{R}^N} k(x-y) f(y) dy \quad \text{t.c. a) } |k(z)| \sim \frac{1}{|z|^N} \quad \text{con } z \neq 0$$

$$\text{b) } \int_{B(0,1)} k(z) dz = 0$$

↓
condizione non
measurabile.

Esempio: $k(z) = \frac{z_j}{|z|^{N+1}}$

Al posto di b) a volte si richiede b') $\hat{k}(z) = O(1)$
b' ci regala subito che $\mathcal{L} : L^2 \rightarrow L^2$ (si dimostra
allo stesso modo di H).

Dim ($H : L^1 \rightarrow L^\infty$ limitato)

obiettivo: $|\{ |H(f)(x)| > \lambda \}| \lesssim \frac{\|f\|_{L^1}}{\lambda}$ con $f \in L^1$

usando il lemma di decomposizione di Calderon-Zygmund

$$f(x) = g(x) + b(x) \quad \text{con}$$

Stimiamo la parte buona.

$$\|g\|_{L^1} \leq \|f\|_{L^1} \quad \|g\|_{L^\infty} \leq \lambda$$

$$\left| \{ |H(g)(x)| > \lambda \} \right| \stackrel{\text{Chebichev}}{\leq} \frac{\|H(g)\|_{L^2}^2}{\lambda^2} \stackrel{H \text{ è limitato in } L^2}{\leq} \frac{\|g\|_{L^2}^2}{\lambda^2} \leq \frac{\|g\|_{L^1} \|g\|_{L^\infty}}{\lambda^2} \leq \frac{\|f\|_{L^1}}{\lambda}$$

Adesso stimiamo la parte cattiva.

$$b = \sum_j b_j \quad \text{con } \text{supp } b_j \subset Q_j, \quad \sum_j |Q_j| \leq \frac{\|f\|_{L^1}}{\lambda}, \quad \|b_j\|_{L^1} \leq \frac{|Q_j|}{\lambda}$$

Q_j quadri disgiunti

$$\left| \{ |H(b)(x)| > \lambda \} \right|$$



$$H(b)(x) = \int_{\mathbb{R}} \frac{1}{x-y} b(y) dy = \sum_j \int_{Q_j} \frac{1}{x-y} b_j(y) dy$$

Considero αQ_j un quadrato con centro a_j

$$\text{cioè } Q_j = (a_j - e_j, a_j + e_j) \quad \alpha Q_j = (a_j - \alpha e_j, a_j + \alpha e_j)$$

$$\text{Considero } \bigcup_j \alpha Q_j \quad \text{con } \alpha = 2$$

Se $x \in \bigcup_j \alpha Q_j$ non ho stime.

$$\left| \{ |H(b)(x)| > \lambda, x \in \bigcup_j \alpha Q_j \} \right| \stackrel{\text{dis Markov}}{\leq} \sum_j \alpha |Q_j| \leq \frac{\|f\|_{L^1}}{\lambda}$$

Se $x \notin \bigcup_j \alpha Q_j \Rightarrow |x - y| \geq e_j > 0$ (se $\alpha \geq 2$)

$$\left| \{ |H(b)(x)| > \lambda, x \in \bigcup_j \alpha Q_j \} \right| \stackrel{\text{dis Markov}}{\leq} \frac{\|H(b)\|_{L^1}(\mathbb{R} \setminus \bigcup_j \alpha Q_j)}{\lambda}$$

$$H(b)(x) = \sum_j \int_{Q_j} \frac{1}{(x-y)} b_j(y) dy = \textcircled{*}$$

Ricordando che $b_j(y) = \begin{cases} f(y) - \frac{1}{|Q_j|} \int_{Q_j} f(x) dx \\ 0 \end{cases} \Rightarrow b_j(y)$ ha media nulla

$$\textcircled{*} = \sum_j \int_{Q_j} \left(\frac{1}{(x-y)} - \frac{1}{x-2_j} \right) b_j(y) dy$$

non dipende da y
quindi lo posso aggiungere fuori da b_j ha media nulla.

$$\|H(b)\|_{L^1(\mathbb{R} \setminus \cup_j Q_j)} \leq \sum_j \|H(b_j)\|_{L^1(\mathbb{R} \setminus \cup_k Q_k)}$$

$$\|H(b_j)\|_{L^1(\mathbb{R} \setminus \cup_k Q_k)} = \int_{\mathbb{R} \setminus \cup_k Q_k} \left| \int_{Q_j} \left(\frac{1}{x-y} - \frac{1}{x-2_j} \right) b_j(y) dy \right| dx \leq$$

$$\leq \int_{\mathbb{R} \setminus \cup_k Q_k} \int_{Q_j} \left| \left(\frac{1}{x-y} - \frac{1}{x-2_j} \right) \right| |b_j(y)| dy dx \stackrel{\text{uso Fubini-Tonelli}}{\leq}$$

$$\leq \sup_y \int_{\mathbb{R} \setminus \cup_k Q_k} \left| \frac{1}{x-y} - \frac{1}{x-2_j} \right| dx \int_{Q_j} |b_j(y)| dy = \|b_j\|_{L^1}$$

$$= \sup_{y \in Q_j} \int_{\mathbb{R} \setminus \cup_k Q_k} \left| \frac{(y-2_j)}{(x-y)(x-2_j)} \right| dx \int_{Q_j} |b_j(y)| dy \leq \textcircled{*}$$

15|e5 *e5|dx*
5|x-5| 5|x|

Se $|x-y| \geq e_5$ $|x-2_j| \geq d e_5$ $|y-2_j| \leq e_5$ Resto a dire

che il primo integrale è limitato da una costante?

chiamo $\tilde{x} = \frac{x-2_j}{e_5}$ e $\frac{y-2_j}{e_5} = \tilde{y}$

Allora il primo integrale diventa con $|\tilde{y}| \leq 1$

$$\int_{|\tilde{x}| \geq 2} \frac{|\tilde{y}|}{|\tilde{x}| |\tilde{x} - \tilde{y}|} d\tilde{x} \leq \int_{|\tilde{x}| \geq 2} \frac{2}{|\tilde{x}|^2} \leq C < +\infty$$

oss non dipende da j
 ↓
 controlla se le
 sarti che l_j non
 hanno costo

$$|\tilde{x} - \tilde{y}| \geq |\tilde{x}| - 1 \geq |\tilde{x}| - \frac{|\tilde{x}|}{2} = \frac{|\tilde{x}|}{2}$$

$$|\tilde{y}| \leq 1$$

Altra $\leq C \|b_j\|_{L^1(Q_j)}$

$$\Rightarrow \|H(b)\|_{L^1(\mathbb{R}^n)} \leq \sum_j \|b_j\|_{L^1(Q_j)} \leq \|f\|_{L^1}$$

non mi trovano le stime
 su $\|b_j\|_{L^1(Q_j)}$

Def Operatore Massimo

$$M(f)(x) = \sup_{R>0} \frac{1}{|B(x,R)|} \int_{|x-y|<R} |f(y)| dy$$

oss $M(f)$ è sub-lineare

si vede $\|M(f)\|_{L^\infty} \leq \|f\|_{L^\infty}$ facilmente

$M: L^1 \rightarrow L^\infty$ è difficile

Idea di dem $E_\lambda = \{M(f)(x) > \lambda\}$ preso K compatto
 Voglio vedere che $|E_\lambda \cap K| \leq \frac{\|f\|_{L^1}}{\lambda}$

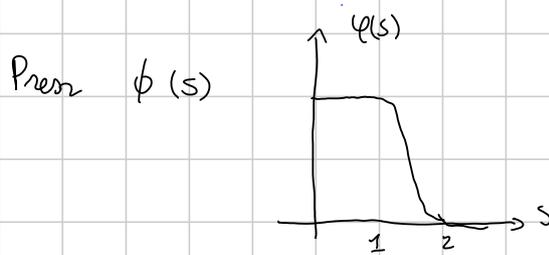
$$\exists I_{x_j} \quad \frac{1}{|I_{x_j}|} \int_{I_{x_j}} |f| \geq \lambda$$

con $K \subseteq \cup_j I_{x_j} \Rightarrow$ per Vitali $\exists \{I_{x_{j_1}}, \dots, I_{x_{j_k}}\}$

Le $\{I_{x_{j_i}}\}_{i=1-k}$ sono disgiunti e $\{3I_{x_{j_i}}\}_{i=1-k}$ ricoprono K

$$\Rightarrow |E_\lambda \cap K| \leq |K| \leq 3 \sum_{i=1}^k |I_{x_{j_i}}| \leq \frac{3}{\lambda} \sum_{i=1}^k \int_{I_{x_{j_i}}} |f| \leq \frac{\|f\|_{L^1}}{\lambda}$$

Torniamo a Paley - Littlewood.



Costruisci $\psi(\tau) = \phi(\tau) - \phi(2\tau)$

$$(a) \sum_{k \in \mathbb{Z}} \psi_k(\tau) = 1 \quad s > 0$$

$$(b) \text{Suppo } \psi_k(\tau) \subset [2^{k-1}, 2^{k+1}]$$

$$(c) \psi_k \geq 0, \psi_k \in C_c^\infty((0, \infty))$$

$$\phi_k(\tau) = \phi\left(\frac{\tau}{2^k}\right) \quad \forall k \in \mathbb{Z}$$

$$\Rightarrow \psi_k(\tau) = \phi_k(\tau) - \phi_{k-1}(\tau) \quad \checkmark \text{ Sta facendo un ancellito con } \\ \text{con gli indici}$$

$$\Rightarrow \sum_{\ell=m}^m \psi_\ell(\tau) = \phi_m(\tau) - \phi_{m-1}(\tau) \rightarrow 1 \\ \begin{matrix} m \rightarrow +\infty \\ n \rightarrow -\infty \end{matrix}$$

LEZIONE 10

Titolo nota

05/11/2019

Definizione di operatore aggiunto

Dato $A: B_1 \rightarrow B_1$ operatore limitato, avendo a disposizione norme
 nozime di dualità del tipo $\langle f, g \rangle = \int f(x)g(x) dx$
 $\forall f \in B_1, \forall g \in B_1'$

Definisco $A^*: B_1' \rightarrow B_1'$ tale che $\langle A^*g, f \rangle \stackrel{\text{def}}{=} \langle g, Af \rangle \forall f \in B_1, \forall g \in B_1'$

Lemma Se $\|A(f)\|_{B_1} \leq c \|f\|_{B_1} \Rightarrow \|A^*(g)\|_{B_1'} \leq c \|g\|_{B_1'}$

A è limitato

Dimo $\|A^*(g)\|_{B_1'} = \sup_{\substack{f \in B_1 \\ \|f\|_{B_1} = 1}} |\langle A^*(g), f \rangle| \stackrel{\text{def di } A^*}{=} \sup_{\|f\|_{B_1} = 1} |\langle g, Af \rangle| \stackrel{\text{Holder}}{\leq} \|g\|_{B_1'} \sup_{\|f\|_{B_1} = 1} \|Af\|_{B_1} \leq \|g\|_{B_1'} \sup_{\|f\|_{B_1} = 1} c \|f\|_{B_1} = c \|g\|_{B_1'}$

Esempio Ricordando gli operatori $\mathcal{A}(f)(x) = (2\pi)^{-n} \int_{\mathbb{R}^n} e^{ix \cdot \xi} \mathcal{A}(\xi) \hat{f}(\xi) d\xi$
 voglio calcolare chi è $A^*(g)$

uso il prodotto in campo complesso

Per definizione $\langle \mathcal{A}(f), g \rangle = \int_{\mathbb{R}^n} \mathcal{A}(f)(x) \overline{g(x)} dx = (2\pi)^{-n} \int_{\mathbb{R}^n} \int_{\mathbb{R}^n} e^{ix \cdot \xi} \mathcal{A}(\xi) \hat{f}(\xi) \overline{g(x)} d\xi dx =$

$= (2\pi)^{-n} \int_{\mathbb{R}^n} \int_{\mathbb{R}^n} \int_{\mathbb{R}^n} e^{ix \cdot \xi} \mathcal{A}(\xi) e^{-iy \cdot \xi} \hat{f}(y) \overline{g(x)} dy d\xi dx \stackrel{\text{se aggiungo } dy \text{ per ipotesi}}{=} \int_{\mathbb{R}^n} \mathcal{A}(\xi) \left(\int_{\mathbb{R}^n} e^{i\xi \cdot (x-y)} \hat{f}(y) \overline{g(x)} dx \right) d\xi$
però $\mathcal{A}(\xi) \leq \frac{c}{|\xi|^{n+1}}$ posso usare Fubini-Tonelli

$= (2\pi)^{-n} \int_{\mathbb{R}^n} \hat{f}(y) \left(\int_{\mathbb{R}^n} \int_{\mathbb{R}^n} e^{-i\xi \cdot (y-x)} \mathcal{A}(\xi) \overline{g(x)} dx d\xi \right) dy \stackrel{\text{cambio 2 volte il segno pezzo}}{=} \int_{\mathbb{R}^n} \hat{f}(y) \left(\int_{\mathbb{R}^n} \int_{\mathbb{R}^n} e^{i\xi \cdot (y-x)} \overline{\mathcal{A}(\xi)} g(x) dx d\xi \right) dy \stackrel{\text{per definizione}}{=} \langle f, A^*(g) \rangle$

da cui $A^*(g)(y) = \int_{\mathbb{R}^n} \int_{\mathbb{R}^n} e^{i\xi \cdot (y-x)} \overline{\mathcal{A}(\xi)} g(x) dx d\xi \stackrel{\text{usando F.T}}{=} \int_{\mathbb{R}^n} \int_{\mathbb{R}^n} e^{i\xi \cdot (y-x)} \overline{\mathcal{A}(\xi)} g(x) dx d\xi$

$$= (2\pi)^{-n} \int_{\mathbb{R}^n} e^{i3y} \overline{\hat{a}(z)} \hat{f}(z) dz, \text{ quindi } \hat{A}(f) \text{ ma}$$

con peso $\hat{a}(z)$ coniugato.

Oss l'ipotesi nostra in corso $|\hat{a}(z)| \leq \frac{C}{\langle z \rangle^{k+1}}$ si può indebolire

Def $a \in S^k(\mathbb{R}^n)$ se $a \in C^\infty(\mathbb{R}^n)$, $k \in \mathbb{R}$ e $|\partial_z^\alpha a(z)| \leq C_\alpha (1+|z|)^{k-|\alpha|} \forall \alpha$

Oss L'ipotesi sopra si può sostituire con $a(z) \in S^k$ e scegliendo un ν giusto.

Problema $\hat{A}(f)$ potrebbe non essere ben definito per $a(z) \in S^k$ allora si procede con la solita regolarizzazione prendendo

$$a_\varepsilon(z) = a(z) e^{-\varepsilon|z|} \text{ oppure } a_\varepsilon(z) = a(z) (1 + \varepsilon|z|)^{-N}$$

Prendiamo $a(z) \in S^0$ e $\hat{A}(f)(x) = (2\pi)^{-n} \int_{\mathbb{R}^n} e^{ixz} a(z) \hat{f}(z) dz$

poiché in senso per $f \in C_0^\infty(\mathbb{R}^n)$ vorrei definirlo per $f \in L^p$

Lemma vale che $\|A(f)\|_{L^2} \leq C \|f\|_{L^2} \forall f \in C_0^\infty(\mathbb{R}^n)$

Oss la buona definizione in C_0^∞ e il fatto che $\hat{A}(f)$ è limitato in norma L^2 mi dice che è ben definito $\hat{A}(f): L^2 \rightarrow L^2$ perché per densità di C_0^∞ in L^2 posso definirlo per passaggio al limite di succ.

Dim Osservo che $\hat{A}(f)(z) = \hat{a}(z) \hat{f}(z)$

$\Rightarrow \|\hat{A}(f)\|_{L^2} = \|\hat{a} \hat{f}\|_{L^2} < +\infty \Rightarrow \hat{A}(f)(z)$ è limitato in $L^2 \Rightarrow \hat{A}(f) \in L^2$ perché
 perché $\hat{a} \in S^0$ quindi limitato
 e $\hat{f} \in C_0^\infty$
 la transf. di Fourier manda L^2 in L^2 .

Analizziamo il caso $1 < p < 2$

Se $f \in C_0^\infty(\mathbb{R}^n) \Rightarrow \hat{A}(f)(z) = \underbrace{\partial(z)}_S \underbrace{\hat{f}(z)}_{\text{Schwarz}} \in \mathcal{L}^p(\mathbb{R}^n) \forall p, 1 \leq p \leq +\infty$

Ricordando le pro. della t. di Fourier

a) $\|g\|_{L^\infty} \leq C \|\hat{g}\|_{L^1}$
 b) $\|g\|_{L^2} = C \|\hat{g}\|_{L^2}$ } \Rightarrow Riesz-Thorin (i) $\|g\|_{L^{p'}} \lesssim \|\hat{g}\|_{L^p}$ (dis Young) $\forall p' \geq 2$

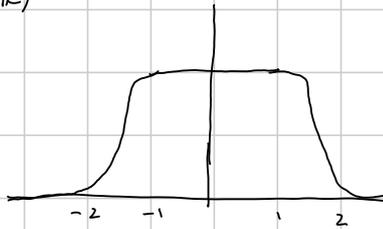
quindi

$\|A(f)\|_{L^{p'}} \stackrel{(i)}{\lesssim} \|\hat{A}(f)\|_{L^p} = \|\partial(z) \hat{f}(z)\|_{L^p} \stackrel{\partial(z) \in \text{limita}}{\lesssim} \|\hat{f}(z)\|_{L^p} \stackrel{(i)}{\lesssim} \|f\|_{L^p}$

$\Rightarrow A(f) \in \mathcal{L}^{p'} \forall p' \in [2, +\infty]$

Regolarizzazione di $A(f)$ con $\partial(z) \in S^0$

prendiamo $\varphi(z) \in C_c^\infty(\mathbb{R})$



costruisci $\partial_\varepsilon(z) = \partial(z) \varphi(\varepsilon \langle z \rangle)$

$\mathcal{A}_\varepsilon(f)(x) = (2\pi)^{-n} \int_{\mathbb{R}^n} e^{ixz} \partial_\varepsilon(z) \hat{f}(z) dz$

EX1 $\partial \in S^0 \varphi \in C_c^\infty(\mathbb{R}) \Rightarrow \partial_\varepsilon \varphi \in S^0$

EX2 $\partial \in S^0 \varphi \in C_c^\infty(\mathbb{R}) \Rightarrow \partial_\varepsilon \varphi(\varepsilon \langle z \rangle) \in S^0$ e valgono le stime

$|\partial_\varepsilon^\alpha \partial_\varepsilon \varphi(\varepsilon \langle z \rangle)| \leq C_\alpha (1 + |z|)^{-|\alpha|}$
 ε -indipendenti.

Suggerimento stime sulle derivate:

partite dalle derivate di φ $\partial_{z_j} \varphi(\varepsilon \langle z \rangle) = \varphi'(\varepsilon \langle z \rangle) \varepsilon \frac{\partial \langle z \rangle}{\partial z_j} \Rightarrow \infty$ salta fuori un $\frac{1}{\langle z \rangle^{|\alpha|}}$

osservo che il supp $\varphi' \subset [1, 2] \Rightarrow \varepsilon \sim \frac{1}{\langle z \rangle}$ affinché $1 \leq \varepsilon \langle z \rangle \leq 2$

$$\circ \quad \left| \partial_{\mathbb{Z}}^{\alpha} \varphi(\varepsilon \langle \mathbb{Z} \rangle) \right| \leq \frac{C_{\alpha}}{\langle \mathbb{Z} \rangle^{|\alpha|}}$$

Per vedere si fa vedere che $|\partial_{\mathbb{Z}}^{\alpha} \langle \mathbb{Z} \rangle^N| \leq C_{\alpha, N} \langle \mathbb{Z} \rangle^{N-|\alpha|}$ per induzione su $|\alpha|$

usando per il passo induttivo $\partial_{\mathbb{Z}}^{\alpha} \langle \mathbb{Z} \rangle^N = \langle \mathbb{Z} \rangle^{N-2|\alpha|} P_{|\alpha|}(\mathbb{Z})$
 \rightarrow polinomio di grado $|\alpha|$

Teo (operatori di Calderon-Zygmund)

$$\text{Sia } T(f)(x) = \int_{\mathbb{R}^n} k(x-y) f(y) dy \text{ se valgono}$$

$$\text{i) } \left| \nabla k \right| \leq \frac{C}{|z|^{n+1}}, \forall z \neq 0 \quad \left. \vphantom{\frac{C}{|z|^{n+1}}} \right\} \Rightarrow T(f): L^p \rightarrow L^p \text{ è limitato } \forall p, 1 < p < +\infty$$

$$\text{ii) } \|k\|_{L^{\infty}} < +\infty.$$

Dim Segue la stessa dimostrazione della trasformata di Hilbert.

Quindi prima da L^2 in L^2 , poi da L^1 in L^{∞} , poi si usa Minkowski e poi si passa all'operatore duale con il Lemma a inizio lezione.

Teorema di Mihlin (dim di Hörmander)

$$\text{Se vale } \sup_{\substack{\mathbb{Z} \in \mathbb{R}^n \\ |\alpha| \leq m+2}} \langle \mathbb{Z} \rangle^{|\alpha|} \left| \partial_{\mathbb{Z}}^{\alpha} a_{\varepsilon}(\mathbb{Z}) \right| \leq C_m < +\infty, \quad a \in S^0$$

$$\Rightarrow A_{\varepsilon}: L^p \rightarrow L^p \text{ è limitato } \forall p, 1 < p < +\infty$$

Dim L'idea è quella di far vedere che A_{ε} si può scrivere come un operatore di Calderon-Zygmund e che le stime su $a_{\varepsilon}(\mathbb{Z})$ mi permettono di applicare il teo di K-Z.

$$A_{\varepsilon}(f)(x) = (\varepsilon)^{-n} \int_{\mathbb{R}^n} e^{ix \cdot \mathbb{Z}} a_{\varepsilon}(x) \int_{\mathbb{R}^n} e^{-iy \cdot \mathbb{Z}} f(y) dy =$$

$$= (2\pi)^{-n} \int_{\mathbb{R}^n} \left(\int e^{i(x-y)z} \partial_\varepsilon(z) dz \right) f(y) dy$$

$$\hat{\partial}_\varepsilon(y-x) = K(x-y)$$

$$\nabla K(z) = \nabla \hat{\partial}_\varepsilon(z) = \int_{\mathbb{R}^n} e^{iz\zeta} \zeta \partial_\varepsilon(\zeta) d\zeta =$$

oss l'integrale $\forall \varepsilon > 0$ finito e a supporto compatto quindi ben definito.

$$= \underbrace{\int_{\mathbb{R}^n} e^{iz\zeta} \zeta \partial_\varepsilon(\zeta) \varphi(|\zeta||z|)}_{I_1} + \underbrace{\int_{\mathbb{R}^n} e^{iz\zeta} \zeta \partial_\varepsilon(\zeta) \varphi(|\zeta||z|)}_{I_2}$$

$$|I_1| \lesssim \int_{|\zeta| \leq \frac{2}{|z|}} |\zeta| d\zeta \lesssim \frac{1}{|z|^{n+1}}$$

φ è a supporto in $|z||\zeta| \leq 2$.
 ∂_ε è limitato per le stime

ossimetro??

Per stimare I_2 uso intuito le seguenti identità

$$\underbrace{\left\langle \frac{z}{i|z|^2}, \nabla_\zeta \right\rangle}_{P_z(\partial_\zeta)} e^{iz\zeta} = e^{iz\zeta} \quad \text{inoltre}$$

$$\int P_z(\partial_\zeta) f(\zeta) \overline{g(\zeta)} d\zeta = \int f(\zeta) \overline{P_z^*(\partial_\zeta) g(\zeta)} d\zeta$$

integrazione per parti e dualità

Poiché un'integrazione per parti manda $\nabla \rightarrow -\nabla$ mentre il coniugato manda $i \rightarrow -i$
 $\Rightarrow P_z(\partial_\zeta) = P_z^*(\partial_\zeta)$

Inoltre da $P_z(\partial_\zeta) e^{iz\zeta} = e^{iz\zeta} \Rightarrow P_z^N(\partial_\zeta) e^{iz\zeta} = e^{iz\zeta} \quad \forall N$

$$I_2 = \int_{\mathbb{R}^n} e^{iz\zeta} \zeta \partial_\varepsilon(\zeta) (1 - \varphi(|\zeta||z|)) d\zeta =$$

$$= \int_{\mathbb{R}^n} P_z^N(\partial_\zeta) e^{iz\zeta} \zeta \partial_\varepsilon(\zeta) (1 - \varphi(|\zeta||z|)) d\zeta =$$

$$= \int_{\mathbb{R}^n} e^{iz\zeta} P_z^N(\partial_\zeta) \zeta \partial_\varepsilon(\zeta) (1 - \varphi(|\zeta||z|)) d\zeta$$

Da qui mi sono perso ma lui dice che la stima dell'ipotesi diventa

$$|P_z^N(\partial_z) \mathbb{3} \partial_\varepsilon(\mathbb{3})| \lesssim \frac{C}{|z|^N} \langle \mathbb{3} \rangle^{1-N} \quad \text{e Bisogna scegliere } \boxed{N = m+2}$$

Inoltre aggiunge che si può vedere che

$$|P_z^N(\partial_z) \mathbb{3} \partial_\varepsilon(\mathbb{3}) (1 - \varphi(|z|/\mathbb{3}))| \lesssim \frac{C}{|z|^N} \langle \mathbb{3} \rangle^{1-N}$$

LEZIONE 11

Titolo nota

07/11/2019

$$\mathcal{A}(f)(x) = (2\pi)^{-m} \int_{\mathbb{R}^m} e^{i\xi x} a(\xi) \hat{f}(\xi) d\xi$$

La stima richiesta dal teorema di Michlin era

$$\sup_{\langle \xi \rangle^{|\alpha|}} |\partial^\alpha a(\xi)| \leq \frac{C_\alpha}{\langle \xi \rangle^{|\alpha|}} \quad \text{con } |\alpha| \leq m+2$$

Teoria di Coiffman-Morrey (operatori bilineari)

$$B(f, g)(x) = (2\pi)^{-m} \int_{\mathbb{R}^m} \int_{\mathbb{R}^n} e^{ix(\xi+\eta)} b(\xi, \eta) \hat{f}(\xi) \hat{g}(\eta) d\xi d\eta$$

Se $b \equiv 1 \Rightarrow B_0(f, g)(x) = f(x)g(x)$ e vale

$$\|B_0(f, g)\|_{L^p} \lesssim \|f(x)\|_{L^{q_1}} \|g(x)\|_{L^{q_2}} \quad \text{con } \frac{1}{p} = \frac{1}{q_1} + \frac{1}{q_2}$$

Teo di Coiffman-Morrey (Es: provare a vedere e mi dimostrarla usando)
 K-Z

$$\text{Se } |\partial_\xi^\alpha \partial_\eta^\beta b(\xi, \eta)| \leq \frac{C_{\alpha, \beta}}{(\langle \xi \rangle + \langle \eta \rangle)^{|\alpha| + |\beta|}} \quad \left(\begin{array}{l} \text{Provare a chiedere} \\ |\alpha|, |\beta| \leq \mathcal{N}(m) \end{array} \right)$$

$$\Rightarrow \|B(f, g)\|_{L^p} \lesssim \|f(x)\|_{L^{q_1}} \|g\|_{L^{q_2}} \quad \text{con } \frac{1}{p} = \frac{1}{q_1} + \frac{1}{q_2}$$

e $1 < p, q_1, q_2 < +\infty$

Torniamo alla decomposizione di Paley-Littlewood e spazi

$$B_{p,q}^s(\mathbb{R}^m) \text{ e } F_{p,q}^s(\mathbb{R}^m)$$

\uparrow Besov \uparrow Triebel-Lizorkin

Esempi:

- $W_p^s(\mathbb{R}^m) = F_{p,p}^s = B_{p,p}^s$
- $H_p^s(\mathbb{R}^m)$ con norma $(1-\Delta)^{k/2} f \in L^2 = F_{p,2}^s(\mathbb{R}^m)$

Tao κ $1 < p < +\infty$ $\kappa \in \mathbb{N}$ quindi $\kappa \in \mathbb{R} \setminus \mathbb{N} \Rightarrow W_p^\kappa \neq H_p^\kappa$

$$W_p^\kappa(\mathbb{R}^m) = H_p^\kappa(\mathbb{R}^m)$$

Spazio di Hardy $H^1 = B_{1,2}^0 \subset L^1$

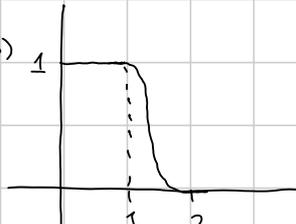
$$bmo = B_{\infty,2}^0$$

\uparrow
bounded mean oscillation

P-L Se $s > 0$ esiste partizione unita $\psi_j(s)$ t.c.

$$\left\{ \begin{array}{l} 1 = \sum_{j=-\infty}^{+\infty} \psi_j(s) \\ \psi_j = \psi\left(\frac{s}{2^j}\right) \\ \psi \in C_0^\infty(0, +\infty) \\ \text{Supp } \psi = \left[\frac{1}{2}, 2\right] \end{array} \right. \rightarrow \text{supp } \psi_j(s) \subset [2^{j-1}, 2^{j+1}]$$

con $\psi(s) = \varphi(s) - \varphi(2s)$ e $\varphi(s) \geq 1$



Verso disegualianza di Bernstein

$$\text{Def } \psi_j(0) f(x) = (2\pi)^{-m} \int_{\mathbb{R}^m} e^{ix \cdot \xi} \psi_j(|\xi|) \hat{f}(\xi) d\xi$$

esempio $(-\Delta)f(x) = (2\pi)^{-n} \int_{\mathbb{R}^n} e^{ixz} |z|^2 \hat{f}(z) dz$

$D^{2s} f(x) = (-\Delta)^s f(x) = (2\pi)^{-n} \int_{\mathbb{R}^n} e^{ixz} |z|^{2s} \hat{f}(z) dz \quad x \in \mathbb{R}^n$
 ↓
 chiamab $D = \sqrt{-\Delta}$

Lemma di Berstein

Val. $\|\Psi_J(D)f\|_{L^p} \leq C 2^J \|f\|_{L^q} \quad \forall 1 \leq q \leq p \leq +\infty$

Dim $\Psi_J(|z|) = \Psi\left(\frac{|z|}{2^J}\right) \quad \left| \partial_z^\alpha \Psi\left(\frac{|z|}{2^J}\right) \right| \leq \frac{C_\alpha}{2^{J|\alpha|}} \sim \frac{C_\alpha}{|z|^{|\alpha|}}$
 per il supp. di Ψ_J
 Vale ipotesi di Michlin

Quindi $\|\Psi_J(D)f\|_{L^p} \leq C \|f\|_{L^p}$ per Michlin $\forall 1 < p < +\infty$

Se ho la stima per $p = +\infty$ posso usare Riesz-Torin

$(-2\pi)^n \int_{\mathbb{R}^n} e^{ixz} \Psi_J(|z|) \hat{f}(z) dz = \int_{\mathbb{R}^n} K_J(x-y) f(y) dy$
 Prova alla supp. di $K-J$

e ricordo $K(-z) = \hat{\Psi_J}(z)$

osservab $f_\lambda(z) = f\left(\frac{z}{\lambda}\right) \Rightarrow \hat{f}_\lambda(z) = \int_{\mathbb{R}^n} e^{izx} f\left(\frac{x}{\lambda}\right) dx = \lambda^n \hat{f}(\lambda z)$

$\hat{\Psi_J}(|z|) = \Psi\left(\frac{|z|}{2^J}\right) \rightarrow K_J(z) = 2^{Jn} K(2^J z)$
 dove $K(z) = \hat{\Psi}(z) \in \mathcal{S}(\mathbb{R}^n) \subseteq \mathcal{L}^q(\mathbb{R}^n)$

Gaug $\|\Psi_J(D)f\|_{L^\infty} \leq \|K_J\|_{L^{q'}} \|f\|_{L^q}$

$1 + \frac{1}{\infty} = \frac{1}{q} + \frac{1}{q'}$

$\|K_J\|_{L^{q'}}^{q'} = \int_{\mathbb{R}^n} 2^{Jnq'} K(2^J z)^{q'} dz = \int_{\mathbb{R}^n} 2^{-Jn} 2^{Jnq'} K(w)^{q'} dw$
 $2^J z = w$

$$\|K_J\|_{L^q} = 2^{Jm(1-\frac{1}{q})} \quad C' = 2^{\frac{Jm}{q}} \cdot C$$

$$\Rightarrow 2) \quad \|\Psi_J(D)f\|_{L^\infty} \lesssim 2^{\frac{Jm}{q}} \|f\|_{L^q} \quad \text{perché } 1) \|\Psi_J(D)f\|_{L^1} \lesssim \|f\|_{L^q}$$

Interpolando $\|\Psi_J(D)f\|_{L^p} \leq 2^{Jm(\frac{1}{q}-\frac{1}{p})} \|f\|_{L^q} \quad 1 < q < +\infty$

infine usano Young $\|\Psi_J(D)f\|_{L^p} \leq \|K_J\|_{L^r} \|f\|_{L^q} \leq C 2^{\frac{Jm}{r}} \|f\|_{L^q}$
↳ stiamo su nuovo L^r di K (non dipende da J)

$$1 \leq q \leq p \leq +\infty$$

$$1 + \frac{1}{p} = \frac{1}{r} + \frac{1}{q} \Rightarrow \frac{1}{r} = \frac{1}{p} - \frac{1}{q}$$

Giungiamo anche gli estremi.

Oss $2^{Jm} \|\Psi_J(D)f\|_{L^q} \sim \|D^S(\Psi_J(D)f)\|_{L^q}$ perché $2^J \sim |z|$

dove $D^S g(x) = (\sqrt{-\Delta})^S g = \int e^{ixz} |z|^S \hat{g}(z) dz$

$$\|D^S(\Psi_J(D)f)\|_{L^q} \leq C 2^{Jm} \|f\|_{L^q}$$

$$\left\| \frac{D^S(\Psi_J(D)f)}{2^{Jm}} \right\|_{L^q} \leq C \|f\|_{L^q}$$

↳ Applicando Bernstein per $\tilde{\Psi}$

perché $\frac{D^S \Psi_J(D)}{2^{Jm}} \rightarrow \frac{|z|^S \Psi\left(\frac{|z|}{2^J}\right)}{\tilde{\Psi}_J(D)} \Rightarrow \tilde{\Psi}\left(\frac{z}{2^J}\right) = |z|^S \Psi\left(\frac{z}{2^J}\right)$
 $\tilde{\Psi}_J = \tilde{\Psi}\left(\frac{z}{2^J}\right)$

Esercizio dimostrare $\|2^{Jm} \Psi_J(D)f\|_{L^q} \leq \|D^S f\|_{L^q}$ e usando di nuovo Ber..

\Rightarrow Ho il \sim scritto sopra

Oss 2 Sobolev mi dica $\|f\|_{L^p} \leq C \|D^S f\|_{L^q} \quad 1 < q \leq p < +\infty$

$$S = m \left(\frac{1}{q} - \frac{1}{p} \right)$$

Ricordando $D^{-s} f = (2\pi)^{-n} \int e^{ix \cdot z} |z|^{-s} \hat{f}(z) dz$

usando $K-Z$ ricordando k e richiesto la dir. sopra ma
usando Young con L^p deboli si ottiene Sobolev.

oss 3 prendo $f \rightarrow f = \sum f_i$ $f_i = \psi_i(D) f$

$\|f_i\|_{L^p} \lesssim C \|D^s f\|_{L^q}$ $\nearrow = C \|D^s \psi_j f\|_{L^q} \sim 2^{j(n(\frac{1}{q}-\frac{1}{p}))} \|\psi_j f\|_{L^q}$
 ma ricordando $\psi_j(x) = \psi_j(x) (\psi_{j-1}(x) + \psi_j(x) + \psi_{j+1}(x))$

Così la stima è localizzata e vale per n
 differenze di Sobolev comprende gli estremi $1 \leq p \leq \infty$
 per q .

Introduzione agli spazi di Besov

Notazione $f_i = \psi_j(D) f$

Prendi $f \in C^\infty(\mathbb{R}^n)$ $1 \leq p \leq \infty$, $s \in \mathbb{R}$, $1 \leq q \leq \infty$

$\|f\|_{B_{p,q}^s} := \left\| \left\{ 2^{js} \|\psi_j f\|_{L^q} \right\}_{j \in \mathbb{Z}} \right\|_{\ell^q}$

sempre B e F vuol dire omogeneo

$\| \{ 2^{k|k|} \}_{k \in \mathbb{Z}} \|_{\ell^q} = \left(\sum_{k \in \mathbb{Z}} 2^{k|k|} \right)^{1/q}$

Spazi $F_{p,q}^s$

$\|f\|_{F_{p,q}^s} = \left\| \left\{ 2^{js} \|\psi_j(x)\|_{L^q} \right\}_{j \in \mathbb{Z}} \right\|_{\ell^q}$

LEZIONE 12

Titolo nota

11/11/2019

Esempio Ricordando la partizione di Paley-Littlewood ψ_j

$$(i) \sum_{j=-\infty}^{+\infty} \psi_j(s) = 1, s > 0$$

$$(ii) \psi_j(s) = \psi\left(\frac{s}{2^j}\right) \quad s = |z| \sim 2^j$$

$$\Rightarrow f = \sum_{j=-\infty}^{+\infty} f_j \quad \text{con } f_j = \psi_j(0) f = c \int e^{ixz} \psi_j(|z|) \hat{f}(z) dz$$

$$\Rightarrow \hat{f}_j(z) = \psi_j(|z|) \hat{f}(z)$$

↙ omogeneo

\Rightarrow preso $0 < s < 1$ e W_p^s una norma \bar{e}

$$(i) \|f\|_{W_p^s} = \|2^{js} \|f_j\|_{L^p} \|e^p$$

Norma equivalente (con differenze)

$$W_p^s(\mathbb{R})$$

$$\left(\int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} \left| \frac{f(x+h) - f(x)}{|h|^s} \right|^p dx \right)^{1/p}$$

↙ norma omogenea

\rightarrow è una norma equivalente

$$\|f\|_{W_p^s(\mathbb{R})}$$

Il punto chiave della dimostrazione dell'equivalenza è la disegualianza di Hardy (equivalente al principio di indeterminazione di Heisenberg)

Vogliamo vedere nel caso non omogeneo.
 Ricordiamo che $\dot{W}_p^s(\mathbb{R}^n) = \dot{B}_{p,p}^s(\mathbb{R}^n)$

Quindi $\|f\|_{\dot{B}_{p,q}^s} = \|2^{js} \|f\|_{L^p} \|e^q\|_{p,q}$ con $p-L$.

$$\|f\|_{\dot{B}_{p,q}^s} = \left[\int \left(\left\| \frac{f(x+h) - f(x)}{|h|^s} \right\|_{L^p_x} \right)^q \frac{dh}{\|h\|^m} \right]^{1/q} = \left\| \left\| \frac{f(x+h) - f(x)}{|h|^s} \right\|_{L^p_x} \right\|_{L^q\left(\frac{dh}{|h|^m}\right)}$$

con le differenze

Anche in questo caso le norme sono equivalenti

Caso non omogeneo
 con $p-L$

$$\tilde{\Psi}_0(s) = \sum_{j=-\infty}^0 \Psi_j(s) \Rightarrow \tilde{\Psi}_0(s) + \sum_{j \geq 1} \Psi_j(s) = 1$$

norme partizionate

$$f = \sum_{j \geq 0} f_j$$

$$\Rightarrow \|f\|_{\dot{B}_{p,q}^s} = \|2^{js} \|f_j\|_{L^p} \|e^q\|_{p,q}$$

con le differenze avendo visto che $\tilde{\Psi}_0(D): L^p \rightarrow L^p$ (usando $K-Z$)

Abbiamo $\|f\|_{\dot{B}_{p,q}^s} = \|f\|_{L^p} + \|f\|_{\dot{B}_{p,q}^s}$

Scambiando p e q nell'ordine delle norme si ottengono $F_{p,q}^s$ (non trattiamo)

Teorema Diseguglianza di Hardy
 in $\mathbb{R}^3 \exists C < \infty \forall f \in C_0^\infty(\mathbb{R}^3)$

(i) $\left\| \frac{1}{|x|} f(x) \right\|_{L^2} \leq C \|\nabla f\|_{L^2}$

Dim Ricordando $|\nabla f(x)|^2 = |\partial_r f|^2 + \underbrace{\quad}_{\text{comp angolare}}^2$

Quindi $|\partial_r f|^2 \leq |\nabla f(x)|^2$ allora basta dimostrare il problema solo per funzioni radiali
quindi dobbiamo dimostrare che $\int_0^{+\infty} f(r) dr \leq c \int_0^{+\infty} f'(r)^2 r^2 dr$

$$f(r) = - \int_r^{+\infty} f'(s) ds \stackrel{s=r\theta}{=} -r \int_1^{+\infty} f'(\theta r) d\theta$$

$$\Rightarrow \left\| \frac{1}{r} f(r) \right\|_{L^2(r^2 dr)} = \left\| \int_1^{+\infty} f'(\theta r) d\theta \right\|_{L^2(r^2 dr)} \leq \textcircled{*}$$

$$\leq \int_1^{+\infty} \|f'(\theta r)\|_{L^2(r^2 dr)}$$

$$\|g(\theta r)\|_{L^2(r^2 dr)} = \left(\int_0^{+\infty} |g(\frac{r\theta}{s})|^2 r^2 dr^2 \right)^{1/2} \\ = \left(\theta^{-3/2} \int_0^{+\infty} |g(s)|^2 s^2 ds \right)^{1/2}$$

$$\textcircled{*} \leq \int_1^{+\infty} \theta^{-3/2} d\theta \|f'\|_{L^2(r^2 dr)} = 2 \|f'\|_{L^2(r^2 dr)}$$

Generalizzando: per le funzioni radiali in \mathbb{R}^m

$$\left\| \frac{1}{r} f(r) \right\|_{L^p(r^{m-1} dr)} \leq c \|f'(r)\|_{L^p(r^{m-1} dr)} \quad p < m$$

Dim

$$\left\| \frac{1}{r} f(r) \right\|_{L^p(r^{m-1} dr)} = \left\| \int_1^{+\infty} f'(\theta r) d\theta \right\|_{L^p(r^{m-1} dr)} \leq \textcircled{*}$$

$$\|g(r)\|_{L^p(r^{m-1}dr)} = \left(\int_0^{+\infty} |g(s)|^p r^{m-1} dr \right)^{1/p}$$

$$\leq \otimes \frac{p}{m-p} \|f'\|_{L^p(r^{m-1}dr)}$$

$$\int_{\otimes_1}^{\infty} \otimes^{-\frac{m}{p}}$$

Inoltre $|\partial_r f(r)| = |\nabla f \cdot \otimes| \leq |\nabla f|_{\otimes_1}$

Se f non è radiale

$$\| \frac{1}{|x|} f \|_{L^p} \leq C(p,m) \| \nabla f \|_{L^p}$$

Sistema fissato \otimes in $\int_0^{+\infty} \left| \frac{f(r)}{r} \right|^p r^{m-1} dr \leq C^p \int_0^{+\infty} |\partial_r f(r)|^p r^{m-1} dr$

integrando in \otimes e usando \otimes_1 a dx ho la dis. nel caso non radiale

Veramente se $p > m$ e $f(0) = 0 \Rightarrow f(r) = \int_0^r f'(s) ds$

se $D = \sqrt{-\Delta}$ $\| \nabla f \|_{L^p} \approx \| D f \|_{L^p}$

$\frac{1}{j} \partial_j = R_j D$ \rightarrow Perchè $\frac{1}{j} D_j f(s) = \widehat{\frac{1}{j} f(s)}$

$\frac{1}{j} = \frac{1}{|j|}$

Con $R_j : L^p \rightarrow L^p$ operatore \checkmark K-Z del tipo

Teorema

Hardy

Frazionario

$1 \leq p < \infty$

$0 \leq s \leq 1$

$$\| |x|^{-s} f \|_{L^p(\mathbb{R}^n)} \lesssim \| D^s f \|_{L^p(\mathbb{R}^n)}$$

↙
Riesz-Torun
appeso a s

$$\| f \|_{\dot{H}_p^s}$$

Ricorda

$\dot{H}_s^p \neq W_s^p$

$\dot{H}_{p,2}^s$

$\dot{B}_{p,p}^s = \dot{F}_{p,p}^s$

Problema: Dimostrare che vale la stima anche se $sp < n$

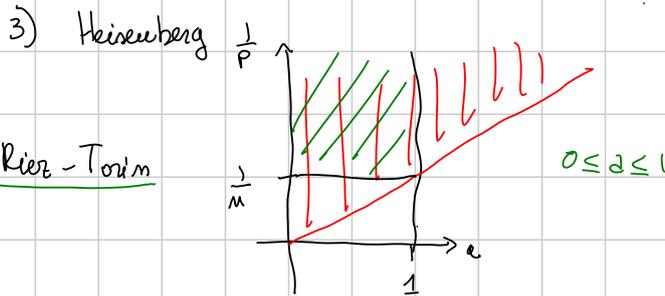
LEZIONE 13

Titolo nota

14/11/2019

Prop | Hardy 1) $\| |x|^{-a} f \|_{L^p(\mathbb{R}^n)} \lesssim \| D^a f \|_{L^p(\mathbb{R}^n)}$ $\begin{matrix} ap < n \\ p < \frac{n}{a} \end{matrix}$

Hardy-Littlewood-Sobolev 2) $\| |x|^{-a} f \|_{L^p(\mathbb{R}^n)} \lesssim \| f \|_{L^q(\mathbb{R}^n)}$ $1 + \frac{1}{p} = \frac{a}{n} + \frac{1}{q}$



vedremo un metodo generico che ci permetterà di dimostrare
2) e ottenere la zona // per 1)

Dim

Ricordiamo - Hölder $\| f \cdot g \|_{L^p} \leq \| f \|_{L^{q_1}} \| g \|_{L^{q_2}}$ $\left. \begin{matrix} \frac{1}{p} = \frac{1}{q_1} + \frac{1}{q_2} \\ \text{- Negli Spazi di Lorentz } L^{p,q} \end{matrix} \right\}$

$\| f \cdot g \|_{L^{p,q}} \lesssim \| f \|_{L^{q_1, r_1}} \| g \|_{L^{q_2, r_2}}$

- Young in Lorentz $\| f * g \|_{L^{p,q}} \lesssim \| f \|_{L^{q_1, r_1}} \| g \|_{L^{q_2, r_2}}$ $\begin{matrix} \frac{1}{p} = \frac{1}{q_1} + \frac{1}{q_2} > 1 \\ \frac{1}{q} \leq \frac{1}{r_1} + \frac{1}{r_2} \end{matrix}$

Oss $L^p = L^{p,p} \subset L^{p,\infty}$

LIBRO DI
Beigeb - Löfström
interpolazione Lorentz
+ lavoro di Orszag

Notando che $|x|^{-a} \in L^{\frac{n}{a}, \infty}(\mathbb{R}^n)$

Per mostrare (2)

$\| |x|^{-a} * f \|_{L^{p,p}} \stackrel{\text{Young in } L}{\leq} \| |x|^{-a} \|_{L^{\frac{n}{a}, \infty}} \| f \|_{L^{q_2, r_2}}$

$$\Rightarrow 1 + \frac{1}{p} = \frac{2}{n} + \frac{1}{q_2} \quad \text{e questo mi dà quello che voglio}$$

$$\Rightarrow 1 \leq q_2 \leq p \quad \text{⊗}$$

Ma resta da vedere di ristrettezza gli r

$$\text{Se } q_2 \quad \frac{1}{q} \leq \frac{1}{r_1} + \frac{1}{r_2} \Rightarrow \frac{1}{p} \leq \frac{1}{r} + \frac{1}{r_2}$$

$$\downarrow$$

nel
nostro
caso

$$\frac{1}{p} \leq \frac{1}{r_2} \Rightarrow r_2 \leq p$$

quindi da ⊗ scelgo $r_2 = q_2$

Perché ② è sobolev?

$$\text{preso } D^{-s} f(x) = c \int \frac{\widehat{f}(\xi)}{|\xi|^s} (x-y) f(y) dy = c \int |x-y|^{-(n-s)} f(y) dy$$

$$\frac{\widehat{f}(\xi)}{|\xi|^s} = c |\xi|^{s-n}$$

↓
Trasformata di una

funzione radiale e radiale

$$\text{Se } \alpha = n-s \quad \text{con } 0 < s < n \Rightarrow 0 < \alpha < n$$

$$\Rightarrow \| |x|^{-\alpha} f \|_{L^p} = \| D^{-s} f \|_{L^p} \stackrel{\text{per } \textcircled{2}}{\leq} \| f \|_{L^q}$$

$$\text{se } g = D^{-s} f \Rightarrow f = D^s g$$

$$\| g \|_{L^q} \lesssim \| D^s g \|_{L^q}$$

"

$$\| g \|_{H^s_q}$$

$$0 < s < n$$

$$1 + \frac{1}{p} = \frac{n-s}{n} + \frac{1}{q}$$

$$\frac{1}{p} = \frac{-s}{n} + \frac{1}{q}$$

$$\frac{1}{q} - \frac{1}{p} = \frac{s}{n}$$

Generalizzando Sobolev - Lorentz

$$\forall p > 2 \quad \| g \|_{L^{p,2}} \leq \| D^s g \|_{L^2} \quad \left[\frac{1}{2} - \frac{1}{p} = \frac{s}{n} \right]$$

Per dimostrare ① nel caso $p=2$

$$\| |x|^{-\alpha} f \|_{L^2(\mathbb{R}^n)} \lesssim \| D^\alpha f \|_{L^2(\mathbb{R}^n)} \quad 1 \leq \alpha < \frac{n}{2}$$

$$\| |x|^{-\alpha} f \|_{L^{2,2}} \stackrel{\text{Young-Lorentz}}{\lesssim} \left\| \frac{1}{|x|^\alpha} \right\|_{L^{\frac{n}{2-\alpha}}} \| f \|_{L^{q,2}} \leq \frac{1}{2} = \frac{\alpha}{n} + \frac{1}{q} \Rightarrow q > 2$$

$$\int \quad \|D^a f\|_{L^2}$$

Sobolev $\Rightarrow \frac{1}{2} > \frac{a}{m} \Rightarrow \left\| \frac{1}{|x|^a} \right\|_{L^{\frac{m}{2-a}}} < \infty$

Matrici a esponente frazionario
 data A simmetrica def. positiva

per $x \in \mathbb{R}, x > 0$ $x^{s-1} = c \int_0^{+\infty} \frac{e^{-xt}}{t^s} dt \stackrel{xt=u}{=} c \int_0^{+\infty} e^{-u} \frac{x^{s-1}}{u^s} du = x^{s-1} \cdot c'$

$$e \cdot c \int_0^{+\infty} \frac{e^{-u}}{u^s} du = 1$$

se $1-s=0$ $c \cdot \int_0^{+\infty} \frac{e^{-u}}{u^{1-0}} du = 1$

$x^{-\theta} = c \int_0^{+\infty} e^{-xt} t^\theta \frac{dt}{t}$ $0 < \theta$ Per avere un int

$A^{-\theta} = c \int_0^{+\infty} e^{-At} t^\theta \frac{dt}{t}$

In modo alternativo

$x^{-\theta} = c_1 \int_0^{+\infty} \frac{t^{-\theta}}{t+x} dt \stackrel{t=xu}{=} c_1 x^{-\theta} \int_0^{+\infty} \frac{u^{-\theta}}{u+1} du$ $0 < \theta < 1$

$$\frac{\pi}{\sin(\frac{\theta\pi}{2})}$$

$A^{-\theta} = c_1 \int_0^{+\infty} t^{-\theta} (t+A)^{-1} dt$

Wavelets

Introduzione: obiettivo è di trovare una base su $L^2(\mathbb{R})$ $e_{m,e}(x)$

Su $L^2(\mathbb{S}^1) = L^2(\mathbb{R}/\mathbb{Z})$ abbiamo $e_k(x) = c_k e^{ikx}$ $k \in \mathbb{Z}$
una base.

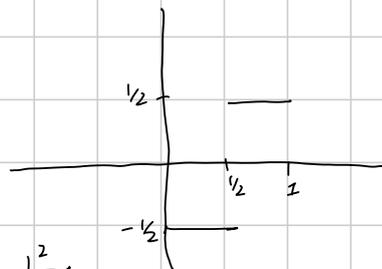
Quindi $\{e_{m,e}(x)\}$ dovrà essere una base ortogonale, $m \in \mathbb{Z}$, $e \in \mathbb{Z} \setminus \{0\}$

Il problema è che su tutto \mathbb{R} , $-\Delta$ non ha uno spettro discreto

Prendi $\varphi(x) \in L^1 \cap L^p$ $\forall p$ esempio

$$\text{con } \int_{\mathbb{R}} \varphi dx = 0$$

$$\text{e } \int_{\mathbb{R}} |\varphi|^2 dx = 1$$



$$e_{m,e}(x) = 2^{\frac{m}{2}} \varphi(2^m x - e) \quad \int_{\mathbb{R}} |e_{m,e}|^2 = 1$$

← viene in modo

- Cosa facile: sono completi

- Cosa difficile: sono ortogonali \rightarrow Portare $\varphi_{1,0} \perp \varphi_{1,0}$ e poi si generalizza

Per verificare la completezza $f \in L^2(\mathbb{R})$ $f \perp e_{m,e} \forall m,e \Rightarrow f = 0$ q.o

Supponiamo $f \in L^2 \cap C^0$ (tanto posso poi completare)

$$\text{Se } 0 = \int_{\mathbb{R}} f(x) \varphi(2^m x - e) 2^{\frac{m}{2}} dx = \int_{\mathbb{R}} e^{-\frac{m}{2}} f\left(\frac{y+e}{2^m}\right) \varphi(y) dy$$

!!
0=0
di ristrettezza.

$\forall r \in \mathbb{R}_+$ $\exists e$ $\forall \epsilon$ $\frac{e}{2^m} \rightarrow r$ (per approssimazione di numeri di indice)

LEZIONE 14

Titolo nota

05/12/2019

Wavelets (brsi ortormali di $L^2(\mathbb{R})$)

Preso $\psi \in L^2(\mathbb{R})$, $\int_{\mathbb{R}} \psi(x) dx = 0$ (media nulla)

$$\psi \in L^p(\mathbb{R}) \quad \forall 1 \leq p \leq \infty$$

Indi chiamo con τ_b la traslazione, $\tau_b f(x) = f(x-b)$

e con S_a il riscalamento $S_a(f(x)) = a^{-1/2} f(\frac{x}{a})$ $a > 0$
(in modo che S_a preservi la norma L^2)

Ci chiediamo $\|S_a(f)\|_{H^s} = a^{?} \|f\|_{H^s}$ da capire

Se $s=1$ $\|\nabla S_a f\|_{L^2} = a^{-1} \|\nabla f\|_{L^2} \Rightarrow s=-1$

si può vedere che $? = -s$

Lemma $\|S_a(f)\|_{H^s} = a^{-s} \|f\|_{H^s}$

Ricordiamo che se s è frazionario

$$D^s = (\sqrt{-s})^s \xrightarrow{\text{in numero}} |s|^s$$

$\Rightarrow \|u\|_{H^s(\mathbb{R})} = \|D^s u\|_{L^2} = C \| |s|^s \hat{u}(s) \|_{L^2}$ s.d.o per autore problemi in L^2

$$\begin{aligned} \widehat{S_a f}(x) &= \int_{\mathbb{R}^m} e^{-ix_3} a^{-1/2} f\left(\frac{x}{a}\right) dx = \int_{\mathbb{R}^m} e^{-iy_3} a^{-1/2} f(y) dy = \\ &= a^{m/2} \widehat{f}(ay) \quad (\text{in } \mathbb{R}^m) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \|S_a(f)\|_{H^s}^2 &= \int_{\mathbb{R}^n} |z|^{2s} |\widehat{S_a f}(z)|^2 dz = \\ &= a^n \int_{\mathbb{R}^n} |z|^{2s} |\widehat{f(\frac{\cdot}{a})}|^2 dz = \\ &= a^{-2s} \int |w|^{2s} |\widehat{f}(w)|^2 dw = (a^{-s})^2 \|f\|_{H^s}^2 \end{aligned}$$

Scelta della base

$$\Psi_{a,b} = S_a \mathcal{R}_b \Psi(x) = a^{-1/2} \Psi\left(\frac{x-b}{a}\right) \quad a=2^J \quad b=k2^J \quad k, J \in \mathbb{Z}$$

Esempio 1 $\Psi(x) = \mathbb{1}_{[0,1]} e^{i2\pi x}$

$$\Psi_{2^J, k2^J} = 2^{-\frac{J}{2}} \Psi\left(\frac{x}{2^J} - k\right)$$

$$\text{supp } \Psi_{2^J, k2^J} \subset [k2^J, (k+1)2^J] = I_{k,J} \quad \swarrow \text{intervallo diindico.}$$

Lemma 3 Presi I, J intervalli diindici (cioè $I = [2^J k, 2^J(k+1)]$
 $J = [2^i h, 2^i(h+1)]$)

$$\langle \Psi_I, \Psi_J \rangle_{L^2} = 0 \quad \text{se } I \neq J$$

Lemma 2 Se I e J sono diindici e $\overline{I \cap J} \neq \emptyset$
 $\Rightarrow I \subset J \vee J \subset I$

Dim Lemma 2 $I = [k2^i, (k+1)2^i]$ $J = [h2^j, (h+1)2^j]$

Se $J \subset I$ lunghezza di $I =$ lunghezza di $J \Rightarrow \frac{I=J}{I \cap J} = \emptyset$

Se $i > j$ I è lungo $2^i \Rightarrow$ lo divido in intervalli
 lunghi 2^j ottengo 2^{i-j} intervalli
 \times J \Rightarrow J intervalli uno degli intervalli lunghi 2^j
 non per quanto visto prima \Rightarrow J commode
 Comunque di loro \Rightarrow JCI

Dim Lemma 3 I e J come nel lemma 2

Per fare il caso JCI

perché $\times i \neq j (i > j) \Rightarrow JCI$ e i supporti sono non nulli
 solo su intervalli lunghi 2^j

$$\Psi_I = 2^{-\frac{i}{2}} 1_I e^{i2\pi(\frac{x}{2^i} - k)}$$

$$\langle \Psi_I, \Psi_J \rangle_{L^2} = 2^{-\frac{i}{2}} 2^{-\frac{j}{2}} \int_0^{2^j} e^{i2\pi(\frac{x}{2^i} - k)} e^{-i2\pi(\frac{x}{2^j} - h)} dx$$

è prodotto in \mathbb{C}
 a m m di
 transime

$$= C(i, j, k, h) \int_0^{2^j} e^{i2\pi x (\frac{1}{2^i} - \frac{1}{2^j})} dx$$

risale e' intervallo
 $\frac{x}{2^j} = y$

$$\stackrel{M=2}{=} C \int_0^1 e^{i2\pi(\frac{y}{2^i} - y)} dy = 0$$

non trans.

Esempio 2 (Funzione di Cor)

condens

$$\Psi(x) = \begin{cases} 1 & x \in [0, 1/2) \\ -1 & x \in [1/2, 1] \\ 0 & \text{altrimenti} \end{cases}$$

$$\Psi_I(x) \perp \Psi_J(x) \text{ con } JCI$$

$$\Rightarrow \text{in } J \quad \Psi_J \cdot \Psi_I = \pm 2^i \Psi_J \text{ e l'integrale in } J \text{ è nullo}$$

Sia $\psi \in L^p(\mathbb{R}) \quad \forall p \in [1, +\infty]$ e $\int_{\mathbb{R}} \psi \, dx = 0$

Lemma 4 $\{\psi(x-k)\}_{k \in \mathbb{Z}}$ sono ortogonali $\Leftrightarrow \sum_{k \in \mathbb{Z}} |\hat{\psi}(z+k)|^2 = 1$
 dove la Σ è costruita su ψ

Lemma 5 Sia $g \in L^1(\mathbb{R})$ sono equivalenti:

a) $\hat{g}(m) = 0 \quad m \in \mathbb{Z} - \{0\}$

b) $\sum_{k \in \mathbb{Z}} g(x+k) = \int_{\mathbb{R}} g(x) \, dx$
 " $\hat{G}(x)$

Idem Lemma 5 = Lemma 4

Dim Lemma 5 dico che $G(x) \in L^1(0,1)$

$$\int_0^1 |G(x)| \, dx \leq \sum_{k \in \mathbb{Z}} \int_0^1 |g(x+k)| \, dx = \int_{-\infty}^{+\infty} |g(y)| \, dy$$

$$\begin{aligned} a \Rightarrow b \quad \hat{G}(m) &= \int_0^1 G(x) e^{-imx2\pi} \, dx = \text{coeff di Fourier} \\ &= \int_{\mathbb{R}} g(x) e^{-imx2\pi} \, dx = \text{trasmute di } g \text{ in } m \\ &= \hat{g}(m) = 0 \quad m \neq 0 \end{aligned}$$

\Rightarrow I coeff di $\hat{G}(m)$ sono tutti nulli tranne $m=0$

$$\Rightarrow G(x) = \hat{G}(0) = \int_{\mathbb{R}} g(x) \, dx$$

LEZIONE 15

Titolo nota

06/12/2019

Lemma $\varphi \in L^2(\mathbb{R})$, $\|\varphi\|_{L^2} = 1$, $\int_{\mathbb{R}} \varphi \, dx = 0$

sono equivalenti:

(a) $\{\varphi(x-k)\}_{k \in \mathbb{K}}$ sono ortogonali

(b) $\sum_{k \in \mathbb{Z}} |\hat{\varphi}(z+k)|^2 = 1 \quad \forall z \in [0, 1]$ q.o.

Ricorda $g \in L^1(\mathbb{R}) \Rightarrow \hat{g}(z) = \int_{\mathbb{R}} g(x) e^{-ixz2\pi} \, dx$

Modifica lemma 5: $\hat{g} \in L^1(\mathbb{R})$ sono equivalenti:

(a') $g(m) = 0 \quad \forall m \neq 0$

(b') $\sum_{k \in \mathbb{Z}} \hat{g}(z+k) = \int_{\mathbb{R}} \hat{g}(z) \, dz$

Dim Lemma

invarianza per traslazione

$$\langle \varphi(\cdot - k), \varphi(\cdot - m) \rangle = \int \overline{\varphi(x)} \varphi(x+k-m) \, dx$$

Se $k+m$ mi aspetto che $m \neq 0$

chiamo $g(y) = \int \overline{\varphi(x)} \varphi(x+y) \, dx$

$$\hat{g}(z) = \int \overline{\varphi(x)} \int \varphi(x+y) e^{-iyz2\pi} \, dy =$$

$$= \int \overline{\varphi(x)} \hat{\varphi}(z) e^{ixz2\pi} \, dx = \hat{\varphi}(z) \overline{\hat{\varphi}(z)} = |\hat{\varphi}(z)|^2 = |\varphi(z)|^2$$

$$\Rightarrow \hat{g}(z) \in L^1(\mathbb{R})$$

a) \Rightarrow b) perché \hat{g} supporto $\ni \Rightarrow \hat{g}(m) = 0 \quad m \neq 0$

$$\Rightarrow \text{per Lemma 5} \quad \sum_{k \in \mathbb{Z}} \hat{g}(z+k) \stackrel{\text{Lemma 5}}{=} \int_{\mathbb{R}} \hat{g}(z) dz = \int_{\mathbb{R}} |\varphi(z)|^2 dx = 1$$

ipotesi su φ

$$\sum_{k \in \mathbb{Z}} |\varphi(z)|^2$$

b) \Rightarrow a) basta leggere la dim. di contenuto

Def Pseudonorma $\{\varphi(\cdot - k)\}_{k \in \mathbb{Z}} = V_0$ è basi di Riesz

$$\text{Se } f \in V_0 \Rightarrow f(x) = \sum_{k \in \mathbb{Z}} a_k \varphi(x-k)$$

$$\text{e inoltre } \exists A, B, \quad B \sum_{k \in \mathbb{Z}} |a_k|^2 \leq \|f\|_2 \leq A \sum_{k \in \mathbb{Z}} |a_k|^2 \quad \forall f \in V_0$$

oss Se la base è ortogonale $\Rightarrow A=B$ (cioè una Parseval).

Dobbiamo introdurre un W_0 ortogonale a V_0

$$\text{per definire } V_1 = V_0 \oplus W_0$$

E poi viene una ricorrenza

$$(J > 0) \quad V_{J+1} = V_J \oplus W_J \quad \text{e } W_J = \left\{ 2^{J/2} g(2^J x), g \in W_0 \right\}$$

$$\text{oss } W_J \xrightarrow{J \rightarrow \infty} \{0\}$$

$$V_{J+1} = \bigoplus_{l=-\infty}^{\infty} W_l \xrightarrow{J \rightarrow \infty} L^2(\mathbb{R})$$

(ANCHE per $J < 0$)

VERIFICHE

$$V_0 \perp W_0$$

$$\text{Definisco } V_1 = V_0 \oplus W_0 \quad W_1 = \{2^{1/2} g(2x) \mid g \in W_0\}$$

$$\stackrel{h}{=} V_0 + W_0$$

$$0 \stackrel{?}{=} \langle V_0 + W_0, 2^{1/2} g(2x) \rangle_2$$

Tutto si basa sulla scelta di W_0

osservo che

$$V_0 = V_{-1} \oplus W_0$$

Se $\varphi(x) \in V_0$ la giunzione della base

$$\Rightarrow 2^{-1/2} \varphi\left(\frac{x}{2}\right) \in V_{-1} \subset V_0$$

Perché $\langle \varphi(x), g(x) \rangle_{L^2} = 0 \Rightarrow \langle 2^{-1/2} \varphi\left(\frac{x}{2}\right), 2^{1/2} g\left(\frac{x}{2}\right) \rangle_{L^2} = 0$

$$\Rightarrow 2^{-1/2} \varphi\left(\frac{x}{2}\right) = \sum_{k \in \mathbb{Z}} a_k \varphi(x-k) = \sum_{k \in \mathbb{Z}} \int 2^{-1/2} \varphi\left(\frac{y}{2}\right) \varphi(y-k) dy \varphi(x-k)$$

$$\Rightarrow 2^{1/2} \hat{\varphi}(2z) = \hat{\varphi}(z) \sum_{k \in \mathbb{Z}} e^{i k z 2\pi} a_k$$

usando

$$2^{1/2} \varphi(2x) = 2^{1/2} \hat{\varphi}\left(\frac{z}{2}\right)$$

$$\hat{\varphi}(2z) = \hat{\varphi}(z) \left(2^{-1/2} \sum_{k \in \mathbb{Z}} e^{i k z 2\pi} a_k \right)$$

$m(z)$

— FUNZIONE DI FILTRO

(PASS FILTER)

Caratterizzazione di V_0 e V_{-1}

$$V_0 = \left\{ f : \hat{f}(z) = e(z) \hat{\varphi}(z), e \in L^2(\mathbb{R}/\mathbb{Z}) \right\}$$

$$V_{-1} = \left\{ f : \hat{f}(z) = \mu(2z) m(z) \hat{\varphi}(z), \mu \in L^2(\mathbb{R}/\mathbb{Z}) \right\}$$

Sistema di lavoro

- 1) Scelgo φ che mi genera base ortogonale e V_0
 - 2) Verifico che V_0 si rappresenta come sopra
 - 3) Scelgo $m(z)$ una funzione filtro per definire V_{-1}
 - 4) definisco W_{-1} come quello spazio tale $V_0 = V_{-1} \oplus W_{-1}$.
 - 5) Verifico che i W_j ottenuti per rescaling.
- Verifichiamo tutte le proprietà di ortogonalità.

Caratterizzazione di W_J una volta scelte φ, m

$$W_J = \left\{ f : \hat{f}(\frac{j\pi}{2}) = e^{i32\pi} S_f(\frac{j\pi}{2}) \overline{m(\frac{j\pi}{2})} \hat{\varphi}(\frac{j\pi}{2}), S_f \in L^2(\mathbb{R}/\mathbb{Z}) \right\}$$

mantenere le condizioni su φ e m

Come

$$\sum_{k \in \mathbb{Z}} |\hat{\varphi}(\frac{j\pi}{2} + k)|^2 = 1 \quad \text{Per ortogonalità traslazioni}$$

+ condizione che dati ortogonali per scaling.