

AM2: Tracce delle lezioni- XII Settimana

INTEGRALI DIPENDENTI DA PARAMETRO

DIPENDENZA CONTINUA

Sia $f \in C((t_0 - \delta, t_0 + \delta) \times I)$, I intervallo (aperto o chiuso, limitato od illimitato). Supponiamo (ipotesi di **equidominatezza**)

$\exists g$ integrabile in $I : |f(t, x)| \leq g(x) \quad \forall t, x.$ Allora

$$t \rightarrow \int_I f(t, x) dx \quad \text{é continua in } (t_0 - \delta, t_0 + \delta)$$

Prova. Grazie ad Heine-Cantor, $t_n \rightarrow t \Rightarrow f_n(x) := f(t_n, x)$ converge uniformemente sui sottoinsiemi chiusi e limitati di I . Ciò, insieme alla equidominatezza, assicura che $\int_I f(t_n, x) dx \rightarrow \int_I f(t, x) dx$.

NOTA Se I é chiuso e limitato l'ipotesi di equidominatezza é automaticamente soddisfatta.

DERIVAZIONE SOTTO SEGNO DI INTEGRALE.

Sia $f \in C((t_0 - \delta, t_0 + \delta) \times I)$, I intervallo (aperto o chiuso, limitato od illimitato). Supponiamo che

$\frac{\partial f}{\partial t}$ esiste ed é continua in $(t_0 - \delta, t_0 + \delta) \times I$. Supponiamo inoltre che

$\exists g$ integrabile in $I : |f_t(t, x)| \leq g(x) \quad \forall t, x.$

Allora $t \rightarrow \int_I f(t, x) dx$ é derivabile $\forall t$ e

$$\frac{d}{dt} \int_I f(t, x) dx = \int_I \frac{\partial f}{\partial t}(t, x) dx$$

Prova. Sia $[a, b] \subset I$. É $f(t + \tau, x) - f(t, x) =$

$$\int_0^1 \left[\frac{d}{ds} f(t + s\tau, x) \right] ds = f(t, x) + f_t(t, x)\tau + \tau \int_0^1 [f_t(t + s\tau, x) - f_t(t, x)] ds$$

La continuità di f_t assicura che $x \rightarrow \int_0^1 [f_t(t+s\tau, x) - f_t(t, x)] ds$ é continua e (fissato ϵ) $|\int_0^1 [f_t(t+s\tau, x) - f_t(t, x)] ds| \leq \epsilon \quad \forall x \in [a, b]$ se τ é abbastanza piccolo (Heine-Cantor). D'altra parte, possiamo pensare di avere scelto $[a, b]$ in modo che

$$\int_{I \setminus [a, b]} \left[\int_0^1 |f_t(t+s\tau, x) - f_t(t, x)| ds \right] dx \leq 2 \int_{I \setminus [a, b]} g(x) \leq \epsilon$$

Dunque $|\tau \int_0^1 [f_t(t+s\tau, x) - f_t(t, x)] ds| = o(\tau)$, e quindi

$$\int_I f(t+\tau, x) dx = \int_I f(t, x) dx + \tau \int_I f_t(t, x) dx + o(\tau)$$

cioé $t \rightarrow \int_I f(t, x) dx$ é differenziabile e ha per derivata $t \rightarrow \int_I \frac{\partial f}{\partial t}(t, x) dx$

ESEMPIO. $f(t, x) = \frac{\sin x}{x} e^{-tx}$, $f_t(t, x) = -\sin x e^{-tx}$, $t > 0$, $x \in \mathbf{R}$ sono continue.

Inoltre $t \geq t_0 > 0 \Rightarrow |f(t, x)| + |f_t(t, x)| \leq e^{-t_0 x}$ e $\int_0^{+\infty} e^{-t_0 x} dx = \frac{1}{t_0}$.

Dunque $\frac{d}{dt} \int_0^{+\infty} \frac{\sin x}{x} e^{-tx} dx = - \int_0^{+\infty} e^{-tx} \sin x dx$

Siccome, integrando per parti,

$$\int_0^{+\infty} e^{-tx} \sin x dx = 1 - t \int_0^{+\infty} e^{-tx} \cos x dx = 1 - t^2 \int_0^{+\infty} e^{-tx} \sin x dx$$

otteniamo

$$\frac{d}{dt} \int_0^{+\infty} \frac{\sin x}{x} e^{-tx} dx = -\frac{1}{1+t^2}$$

CONVOLUZIONE Siano $f, g : \mathbf{R} \rightarrow \mathbf{R}$, $\varphi \in C_0^\infty$ f integrabile. Allora

$$(f * \varphi)(x) := \int_{-\infty}^{+\infty} f(x-y)\varphi(y) dy = \int_{-\infty}^{+\infty} f(t)\varphi(x-t) dt = (\varphi * f)(x)$$

é C^∞ e

$$\frac{d^k}{dx^k} (f * \varphi)(x) = (f * \frac{d^k \varphi}{dx^k})(x)$$

Prova. La prima affermazione segue dall'invarianza dell' integrale rispetto alla traslazione e alla riflessione:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} f(x+h)dx = \int_{-\infty}^{+\infty} f(x)dx, \quad \int_{-\infty}^{+\infty} f(-x)dx = \int_{-\infty}^{+\infty} f(x)dx$$

ovvero, effettuando il cambio di variabile $t = x - y$. Si può dunque derivare sotto segno di integrale, giacché c'è equidominanza:

$$\left| \frac{d^k}{dx^k} f(t)g(x-t) \right| = |f(t)g^{(k)}(x-t)| \leq c_k |f(t)|, \quad c_k := \sup_{x \in \mathbf{R}} |g^{(k)}(x)|$$

Se f è anche continua, siamo infatti nelle ipotesi del Teorema precedente. Ma anche se f non è continua, vista la forma speciale (cioè $f(t)g(x-t)$) l'argomento si applica immutato per concludere che $f * \varphi$ è derivabile, e così via.

REGOLARIZZAZIONE PER CONVOLUZIONE

Sia $\varphi \in C_0^\infty$, $\varphi \geq 0$, $\int_{-\infty}^{+\infty} \varphi(x) dx = 1$ (φ **nucleo regolarizzante**).

Sia $\varphi_\epsilon(x) := \frac{1}{\epsilon} \varphi\left(\frac{x}{\epsilon}\right)$. (**successione regolarizzante**)

Sia f continua. Allora

$$f * \varphi_\epsilon \rightarrow_{\epsilon \rightarrow 0} f \quad \text{uniformemente sui limitati}$$

Prova. $\varphi_\epsilon(x) = 0$ se $|x| \geq \epsilon$ e $\int_{-\infty}^{+\infty} \varphi_\epsilon(x-y) dy = 1 \Rightarrow$

$$\sup_{|x| \leq R} |f(x) - (f * \varphi_\epsilon)(x)| \leq \sup_{|x| \leq R} \int_{-\infty}^{+\infty} |f(x) - f(y)| \varphi_\epsilon(x-y) dy \leq \sup_{|x| \leq R, |x-y| \leq \epsilon} |f(x) - f(y)|$$

Ma $\sup_{|x| \leq R, |x-y| \leq \epsilon} |f(x) - f(y)| \rightarrow_{\epsilon \rightarrow 0} 0$, perché

f è uniformemente continua in $[R - \epsilon, R + \epsilon]$.

COMPLEMENTI

L'integrale di Dirichlet

$$\int_0^{+\infty} \frac{\sin x}{x} dx = \frac{\pi}{2}$$

Già sappiamo che

$$\int_0^{+\infty} \frac{\sin x}{x} e^{-tx} dx \xrightarrow{t \rightarrow 0} \int_0^{+\infty} \frac{\sin x}{x} dx, \quad \int_0^{+\infty} \frac{\sin x}{x} e^{-tx} dx \xrightarrow{t \rightarrow +\infty} 0$$
$$\frac{d}{dt} \int_0^{+\infty} \frac{\sin x}{x} e^{-tx} dx = -\frac{1}{1+t^2} \text{ e quindi } \int_0^{+\infty} \frac{\sin x}{x} e^{-tx} dx = -\arctan t + c$$

Necessariamente $c = \frac{\pi}{2}$, come si deduce mandando t a $+\infty$, e quindi, mandando t a zero, si ottiene il risultato .

La funzione Γ di Eulero

$$\Gamma(s) := \int_0^{\infty} t^{s-1} e^{-t} dt, \quad s > 0$$

La funzione Γ é definita in $(0, +\infty)$ perché $\int_0^1 \frac{dt}{t^{1-s}} < +\infty \quad \forall s > 0$ e $e^{-t} t^{s-1}$ va a zero, per t che va all'infinito, piú rapidamente di ogni potenza di $\frac{1}{t}$. Inoltre,

$$0 < \underline{s} < 1 < \bar{s}, \quad s \in [\underline{s}, \bar{s}] \Rightarrow t^{s-1} e^{-t} \leq t^{\underline{s}-1} \chi_{[0,1]}(t) + t^{\bar{s}-1} \chi_{[1,+\infty)}(t) \quad \forall t$$

cioé $t^{s-1} e^{-t}$ é (continua ed) **equidominata** (per $s \in [\underline{s}, \bar{s}]$) da una funzione

integrabile e quindi, $\Gamma(s)$ **dipende in modo continuo** da s .

Siccome $\frac{\partial}{\partial s} t^{s-1} e^{-t} = t^{s-1} \log t e^{-t}$ é ugualmente continua ed equidominata, Γ é derivabile, con $\Gamma'(s) = \int_0^{\infty} t^{s-1} \log t e^{-t} dt, \quad s > 0$. Γ é infatti C^∞ . Ad esempio, $\Gamma''(s) = \int_0^{\infty} t^{s-1} (\log t)^2 e^{-t} dt$ (Γ é strettamente convessa).

(i) $\Gamma(s+1) = s \Gamma(s)$, $\Gamma(n+1) = n!$ Integrando per parti: $\int_0^{\infty} t^{s-1} e^{-t} dt = \frac{1}{s} \int_0^{\infty} t^s e^{-t} dt + \lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{t^s}{s} e^{-t} \Big|_{t=0}$. Inoltre, $\Gamma(1) = \int_0^{\infty} e^{-t} dt = 1$

Segue in particolare che: $\Gamma(s) = \frac{\Gamma(s+1)}{s} \rightarrow_{s \rightarrow 0^+} +\infty$.

Infine, $\Gamma(s+1) \geq \int_s^{\infty} t^s e^{-t} dt = s^s e^{-s} \rightarrow_{s \rightarrow +\infty} +\infty$.

(ii) $\Gamma(s+1) = s^{s+1} e^{-s} \int_0^{\infty} e^{-s(\tau - \log \tau - 1)} d\tau$. Segue dal cambio di variabile

$$t = s\tau : \int_0^{\infty} t^{s-1} e^{-t} dt = s^s \int_0^{\infty} \tau^s e^{-s\tau} s d\tau = s^{s+1} e^{-s} \int_0^{\infty} e^{s \log \tau} e^{-s\tau+s} d\tau$$

Il Teorema di approssimazione di Weierstrass.

Sia $f \in C([a, b])$. Allora esiste una successione di polinomi che converge uniformemente ad f in $[a, b]$.

Sia $[a, b] \subset [-\frac{R}{3}, \frac{R}{3}]$, e indichiamo ancora con f un prolungamento continuo di f a tutto \mathbf{R} , tale che $f \equiv 0$ fuori di $[-\frac{2}{3}R, \frac{2}{3}R]$. Sia

$$p_n(x) := c_n \int_{-\infty}^{+\infty} f(y) [R^2 - (x-y)^2]^n dy, \quad c_n := \left(\int_{-R}^R [R^2 - t^2]^n dt \right)^{-1}$$

Notiamo che $p_n = f * \varphi_n$, $\varphi_n(t) = \frac{(R^2 - t^2)^n}{\int_{-R}^R [R^2 - t^2]^n dt}$. L'effetto regolarizzante della

convoluzione é in questo caso il seguente: **i $p_n(x)$ sono polinomi.** Infatti

$$[R^2 - (x-y)^2]^n = \sum_{k=0}^{2n} a_k(y) x^k \Rightarrow \int_{-\infty}^{+\infty} f(y) [R^2 - (x-y)^2]^n dy = \sum_{k=0}^{2n} x^k \int_{-\frac{2}{3}R}^{\frac{2}{3}R} f(y) a_k(y) dy$$

La proprietá cruciale dei nuclei φ_n é la seguente:

$$\int_{-R}^R \varphi_n(t) dt = 1, \quad \frac{\int_{\frac{\delta}{R}}^R \varphi_n(t) dt}{\int_0^R \varphi_n(t) dt} \rightarrow_{n \rightarrow \infty} 0, \quad \forall \delta > 0$$

Infatti

$$\frac{\int_{\frac{\delta}{R}}^R (R^2 - t^2)^n dt}{\int_0^R (R^2 - t^2)^n dt} = \frac{\int_{\frac{\delta}{R}}^1 (1 - s^2)^n ds}{\int_0^1 (1 - s^2)^n ds} \leq \frac{\left(1 - \frac{\delta}{R}\right) \left(1 - \frac{\delta^2}{R^2}\right)^n}{\sqrt{\frac{\pi}{2(2n+1)}} + o\left(\frac{1}{\sqrt{n}}\right)}$$

Proviamo ora che

p_n converge uniformemente ad f in $[-\frac{R}{3}, \frac{R}{3}]$

(nota che $|x| \leq \frac{R}{3} \Rightarrow -R \leq x - \frac{2}{3}R \leq -\frac{R}{3} < 0 < \frac{R}{3} \leq x + \frac{2}{3}R \leq R$).

Sia $M := \sup_{x \in \mathbf{R}} |f(x)|$. Scriviamo

$$|f(x) - p_n(x)| = |c_n \int_{-R}^R f(x) [R^2 - t^2]^n dt - c_n \int_{x-\frac{2}{3}R}^{x+\frac{2}{3}R} f(x-t) [R^2 - t^2]^n dt| \leq$$

$$c_n \int_{x-\frac{2}{3}R}^{x+\frac{2}{3}R} |f(x) - f(x-t)| [R^2 - t^2]^n dt + c_n M \left(\int_{-R}^{x-\frac{2}{3}R} [R^2 - t^2]^n dt + \int_{x+\frac{2}{3}R}^R [R^2 - t^2]^n dt \right)$$

Ora, $f \in C_0(\mathbf{R}) \Rightarrow f$ é uniformemente continua $\Rightarrow \forall \epsilon \exists \delta_\epsilon$:

$$|t| \leq \delta_\epsilon \Rightarrow |f(x) - f(x-t)| \leq \epsilon, \quad \forall x \Rightarrow c_n \int_{-\delta_\epsilon}^{\delta_\epsilon} |f(x) - f(x-t)| [R^2 - t^2]^n dt \leq \epsilon$$

Dunque $|f(x) - p_n(x)| \leq \epsilon + 4Mc_n \int_{\delta_\epsilon}^R [R^2 - t^2]^n dt$. Ma, come visto

$$c_n \int_{\delta_\epsilon}^R [R^2 - t^2]^n dt \rightarrow_{n \rightarrow +\infty} 0 \quad \text{e quindi} \quad \limsup_n \left[\sup_{|x| \leq \frac{R}{3}} |f(x) - p_n(x)| \right] \leq \epsilon \quad \forall \epsilon > 0.$$

La formula di Stirling

$$\Gamma(s+1) = s^{s+\frac{1}{2}} e^{-s} \left[\int_{\mathbf{R}} e^{-\frac{t^2}{2}} dt + o(1) \right], \quad \text{per } s \rightarrow +\infty$$

Ricordiamo che $\Gamma(s+1) = s^{s+1} e^{-s} \int_0^\infty e^{-s\psi(\tau)} d\tau$, $\psi(\tau) := \tau - \log \tau - 1$. Si tratta quindi di provare che

$$I(s) := \int_0^\infty e^{-s\psi(\tau)} d\tau = \frac{1}{\sqrt{s}} \left[\int_{\mathbf{R}} e^{-\frac{t^2}{2}} dt + o(1) \right]$$

Scriviamo $I(s) = I_1(s) + I_2(s) + I_3(s) = \int_0^{1-\epsilon} e^{-s\psi(\tau)} d\tau + \int_{1-\epsilon}^{1+\epsilon} e^{-s\psi(\tau)} d\tau + \int_{1+\epsilon}^\infty e^{-s\psi(\tau)} d\tau$

Per stimare gli I_j utilizziamo le seguenti proprietà di ψ :

$$\psi'(\tau) < 0 \quad \forall \tau \in (0, 1), \quad \psi(1) = \psi'(1) = 0, \quad \psi'(\tau) > 0 \quad \forall \tau > 1$$

$$|\tau - 1| \ll 1 \Rightarrow \psi(\tau) = \frac{1}{2}(\tau - 1)^2 + O((\tau - 1)^3). \quad \text{In particolare,} \quad \forall \epsilon \in (0, 1),$$

$$e^{-s\psi(\tau)} \leq e^{-s\psi(1-\epsilon)} \leq e^{-\frac{1}{4}s\epsilon^2} \quad \forall \tau \in (0, 1-\epsilon), \quad e^{-s\psi(\tau)} \leq e^{-s\psi(1+\epsilon)} \leq e^{-\frac{1}{4}s\epsilon^2} \quad \forall \tau > 1+\epsilon$$

Segue subito

$$I_1 \leq e^{-\frac{1}{4}s\epsilon^2}, \quad I_3 \leq (R-1)e^{-\frac{1}{4}s\epsilon^2} + \frac{2}{s}e^{-\frac{R}{2}s}$$

$$R \text{ tale che } \psi(\tau) \geq \frac{\tau}{2}, \quad \forall \tau \geq R \quad \text{e} \quad I_3 = \int_{1+\epsilon}^R e^{-s\psi(\tau)} d\tau + \int_R^\infty e^{-s\psi(\tau)} d\tau$$

Infine, effettuando i cambi di variabile $\tau = 1 + t\epsilon$, $\sigma = \sqrt{s}t\epsilon$ otteniamo

$$I_2 = \epsilon \int_{-1}^1 e^{-\frac{st^2\epsilon^2}{2}} e^{s\left[\frac{st^2\epsilon^2}{2} - \psi(1+t\epsilon)\right]} dt = \frac{1}{\sqrt{s}} \int_{-\sqrt{s}\epsilon}^{\sqrt{s}\epsilon} e^{-\frac{\sigma^2}{2}} e^{s\left[\frac{\sigma^2}{2s} - \psi\left(1 + \frac{\sigma}{\sqrt{s}}\right)\right]} d\sigma$$

$$\text{Ora, } |\sigma| \leq \sqrt{s}\epsilon \Rightarrow \left|\frac{\sigma}{\sqrt{s}}\right| \leq \epsilon \Rightarrow \left|s\left[\frac{\sigma^2}{2s} - \psi\left(1 + \frac{\sigma}{\sqrt{s}}\right)\right]\right| \leq c s \left|\frac{\sigma^3}{s\sqrt{s}}\right| \leq c s \epsilon^3.$$

Se $\epsilon = \epsilon(s) := s^{-\delta}$, $\delta > \frac{1}{3}$ abbiamo $|s[\frac{\sigma^2}{2s} - \psi(1 + \frac{\sigma}{\sqrt{s}})]| \leq c s^{1-3\delta} \leq c$ e quindi equidominanza:

$$e^{-\frac{\sigma^2}{2}} \chi_{[-\sqrt{s}\epsilon, \sqrt{s}\epsilon]} e^{s\left[\frac{\sigma^2}{2s} - \psi\left(1 + \frac{\sigma}{\sqrt{s}}\right)\right]} \leq c e^{-\frac{\sigma^2}{2}}$$

Se chiediamo anche $\delta < \frac{1}{2}$, cosicché $\sqrt{s}\epsilon \rightarrow_{s \rightarrow +\infty} +\infty$ e quindi $\chi_{[-\sqrt{s}\epsilon, \sqrt{s}\epsilon]}(\sigma) \rightarrow 1$, $\forall \sigma$, concludiamo allora che $\sqrt{s} I_2(s) \rightarrow_{s \rightarrow \infty} \int_{\mathbf{R}} e^{-\frac{\sigma^2}{2}} d\sigma$.

Osserviamo infine che con la scelta $\epsilon = s^{-\delta}$, $\delta \in (\frac{1}{3}, \frac{1}{2})$ I_1 e I_3 decadono almeno come $e^{-s^{1-2\delta}}$. Ciò completa la dimostrazione.