

AM210 2014-2015: II Settimana

DERIVAZIONE SOTTO SEGNO DI INTEGRALE

Sia $f \in C([t_0 - r, t_0 + r] \times [a, b], \mathbf{R})$. Supponiamo che

$$\forall x \in [a, b], \quad \forall t \in (t_0 - r, t_0 + r) \quad \exists \quad \frac{\partial f}{\partial t}(t, x) := \lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(t+h, x) - f(t, x)}{h}$$

e $\frac{\partial f}{\partial t} \in C((t_0 - r, t_0 + r) \times [a, b])$. Allora

$$\forall t \in (t_0 - r, t_0 + r), \quad \exists \quad \frac{d}{dt} \int_a^b f(t, x) dx \quad \text{e} \quad \frac{d}{dt} \int_a^b f(t, x) dx = \int_a^b \frac{\partial f}{\partial t}(t, x) dx$$

Prova. $\frac{\partial f}{\partial x}$ é continua, e quindi Unif Cont in $I := [t_0 - r', t_0 + r'] \times [a, b] \quad \forall r' < r$:
 $\forall \epsilon, \exists \delta_\epsilon : \quad t, s \in I, |t-s| \leq \delta_\epsilon, \quad x \in [a, b] \Rightarrow \left| \frac{\partial f}{\partial t}(s, x) - \frac{\partial f}{\partial t}(t, x) \right| \leq \epsilon$ e quindi
 $|t-t_0| < r', |t+h-t_0| < r \Rightarrow \left| \frac{1}{h} \left[\int_a^b f(t+h, x) dx - \int_a^b f(t, x) dx \right] - \int_a^b \frac{\partial f}{\partial t}(t, x) dx \right| =$
 $\left| \int_a^b \frac{1}{h} \left[\int_t^{t+h} \left(\frac{\partial f}{\partial t}(s, x) - \frac{\partial f}{\partial t}(t, x) \right) ds \right] dx \right| \leq \epsilon(b-a)$

Derivazione sotto segno di integrale: il caso degli integrali impropri .

Sia $f \in C([t_0 - r, t_0 + r] \times [a, b], \mathbf{R})$. Se $\frac{\partial f}{\partial t}$ esiste ed é continua ed inoltre f e $\frac{\partial f}{\partial t}$ sono equidominate (cioé $\exists g$ integrabile in (a, b) tale che $|f(t, x)| + \left| \frac{\partial f}{\partial t}(t, x) \right| \leq g(x)$ $\forall t \in [t_0 - r, t_0 + r], \quad x \in (a, b)$), allora

$$\frac{d}{dt} \int_a^b f(t, x) dx \quad \text{esiste in } (t_0 - r, t_0 + r) \quad \text{e} \quad \frac{d}{dt} \int_a^b f(t, x) dx = \int_a^b \frac{\partial f}{\partial t}(t, x) dx$$

Prova. Dalla equidominatezza di f e $\frac{\partial f}{\partial t}$ segue che $\forall \epsilon > 0, \exists a_\epsilon, b_\epsilon$ tali che

$$\left| \frac{1}{h} \left[\int_a^{a_\epsilon} f(t+h, x) dx - \int_a^{a_\epsilon} f(t, x) dx \right] - \int_a^{a_\epsilon} \frac{\partial f}{\partial t}(t, x) dx \right| =$$

$$= \left| \frac{1}{h} \int_a^{a_\epsilon} \left[\int_t^{t+h} \frac{\partial f}{\partial t}(s, x) - \frac{\partial f}{\partial t}(t, x) ds \right] dx \right| \leq 2 \int_a^{a_\epsilon} g(x) dx \leq 2\epsilon \quad \text{ed anche}$$

$$\left| \frac{1}{h} \left[\int_{b_\epsilon}^b f(t+h, x) dx - \int_{b_\epsilon}^b f(t, x) dx \right] - \int_{b_\epsilon}^b \frac{\partial f}{\partial t}(t, x) dx \right| \leq \epsilon \quad \text{mentre già sappiamo che}$$

$$\lim_{h \rightarrow 0} \left| \frac{1}{h} \left[\int_{a_\epsilon}^{b_\epsilon} f(t+h, x) dx - \int_{a_\epsilon}^{b_\epsilon} f(t, x) dx \right] - \int_{a_\epsilon}^{b_\epsilon} \frac{\partial f}{\partial t}(t, x) dx \right| = 0.$$

Un bell'esercizio: calcolo dell'integrale di Dirichlet

$$\int_0^{+\infty} \frac{\sin t}{t} dt = \frac{\pi}{2} \quad \text{(integrale di Dirichlet)}$$

Siccome $f(x, t) := \frac{\sin t}{t} e^{-tx}$, $f_x = -e^{-tx} \sin t$ sono continue ed equidominate da $g(t) := e^{-tx}$ in $[\underline{x}, +\infty) \times (0, \infty)$ per ogni $\underline{x} > 0$, si ha

$$\frac{d}{dx} \int_0^{+\infty} \frac{\sin t}{t} e^{-tx} dt = \int_0^{+\infty} \frac{d}{dx} \frac{\sin t}{t} e^{-tx} dt = - \int_0^{+\infty} e^{-tx} \sin t dt \quad \text{e, come ricordato}$$

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

Da qui
$$\int_0^{+\infty} \frac{\sin t}{t} e^{-tx} dt - \int_0^{+\infty} \frac{\sin t}{t} e^{-t\xi} dt = \arctan \xi - \arctan x.$$

Ma $\sup_{t \in K} |f(x, t) - f(t)| \rightarrow_{\|x\| \rightarrow \infty} 0 \quad \forall K \subset I$ compatto ed $f(x, t)$ é equidominata in

$$\{\|x\| \geq R\} \times I \Rightarrow \int_a^b f(x, t) dt \rightarrow_{\|x\| \rightarrow \infty} \int_a^b f(t) dt, \text{ e quindi } \int_0^{+\infty} \frac{\sin t}{t} e^{-t\xi} dt \xrightarrow{\xi \rightarrow +\infty} 0.$$

Ciò implica, per quanto sopra, che $\lim_{x \rightarrow 0} \int_0^{+\infty} \frac{\sin t}{t} e^{-tx} dt = \frac{\pi}{2}$. Resta da provare che

$$\lim_{x \rightarrow 0} \int_0^{+\infty} \frac{\sin t}{t} e^{-tx} dt = \int_0^{+\infty} \lim_{x \rightarrow 0} \frac{\sin t}{t} e^{-tx} dt$$

cioé che $h(x) := \int_0^{+\infty} \frac{\sin t}{t} e^{-tx} dt$ é continua in $x = 0$. *Il Teorema sulla dipendenza continua non si applica tuttavia in questo caso, perché non c'è equidominatezza:*

$\exists g \geq 0 : \int_0^{+\infty} g < \infty$ e $|\frac{\sin t}{t} e^{-tx}| \leq g(t) \quad \forall x > 0 \Rightarrow \int_0^{+\infty} |\frac{\sin t}{t}| dt < \infty$, mentre

$\int_0^{+\infty} |\frac{\sin t}{t}| dt = +\infty$. Diamo qui una dimostrazione ad hoc.

Se $G(t) := \int_0^t \frac{\sin \tau}{\tau} d\tau$, esiste finito $G(\infty) := \lim_{t \rightarrow +\infty} G(t)$. Quindi $|G(t) - G(\infty)| \leq \epsilon$ se $t \geq t_\epsilon$ e G é limitata: $\exists M$ tale che $|G(t)| \leq M \quad \forall t \geq 0$. Integrando per parti ed effettuando quindi il cambio di variabile $s := tx$ otteniamo

$$\int_0^{+\infty} \frac{\sin t}{t} e^{-tx} dt = x \int_0^{+\infty} G(t) e^{-tx} dt = \int_0^{+\infty} G(\frac{s}{x}) e^{-s} ds \xrightarrow{x \rightarrow 0^+} \int_0^{+\infty} \frac{\sin t}{t} dt$$

perché
$$\int_0^{+\infty} G(\frac{s}{x}) e^{-s} ds - \int_0^{+\infty} \frac{\sin t}{t} dt = \int_0^{+\infty} [G(\frac{s}{x}) - G(\infty)] e^{-s} ds \quad \text{e}$$

$$|\int_0^\delta [G(\frac{s}{x}) - G(\infty)] e^{-s} ds| \leq 2M[1 - e^{-\delta}] \quad \int_\delta^\infty |G(\frac{s}{x}) - G(\infty)| e^{-s} ds \leq \epsilon \text{ se } \frac{\delta}{x} \geq t_\epsilon.$$

LA FUNZIONE Γ DI EULERO E LA FORMULA DI STIRLING

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

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 $\frac{1}{t}$.

Alcuni valori di Γ : $\Gamma(1) = \int_0^{\infty} e^{-t} dt = 1$, $\Gamma(2) = \int_0^{\infty} t e^{-t} dt = \int_0^{\infty} e^{-t} dt = 1$

Poi, effettuando il cambio $t = \tau^2$ e quindi integrando per parti, troviamo

$$\Gamma\left(\frac{3}{2}\right) = \int_0^{\infty} \sqrt{t} e^{-t} dt = 2 \int_0^{\infty} \tau e^{-\tau^2} \tau d\tau = \int_0^{\infty} e^{-\tau^2} d\tau = \frac{\sqrt{\pi}}{2}$$

Formula di ricorrenza (\clubsuit): integrando per parti troviamo

$$\Gamma(s+1) = \int_0^{\infty} t^s e^{-t} dt = s \int_0^{\infty} t^{s-1} e^{-t} dt = s\Gamma(s) \quad (\clubsuit)$$

Segue, in particolare, che $\Gamma(n+1) = n!$. Poi, $\Gamma(0^+) = +\infty$, $\Gamma\left(\frac{1}{2}\right) = \sqrt{\pi}$.

Regolaritá di Γ . $t \rightarrow t^{s-1} e^{-t}$, é equidominata per $s \in [\underline{s}, \bar{s}]$, $0 < \underline{s} < 1 < \bar{s}$, da

$$f(t) = t^{\underline{s}-1} e^{-t} \quad \text{in } (0, 1], \quad f(t) = t^{\bar{s}-1} e^{-t} \quad \text{in } [1, +\infty).$$

Quindi $\Gamma(s)$ é continua. Poi, 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 $\Gamma'(s) = \int_0^{\infty} t^{s-1} (\log t) e^{-t} dt$.

Γ é infatti C^∞ . Ad esempio, $\Gamma''(s) = \int_0^{\infty} t^{s-1} (\log t)^2 e^{-t} dt > 0$ e, iterando

$$\frac{d^n \Gamma}{dx^n} = \int_0^{\infty} t^{s-1} (\log t)^n e^{-t} dt$$

Dunque Γ é convessa. In particolare, ha un minimo assoluto che cade in $(1, 2)$.

Si puó dimostrare che $\Gamma'(1) = -\gamma$, ove γ denota la costante di Eulero-Mascheroni.

NOTA i) Γ é addirittura *log-convessa* (cioé $\log \Gamma$ é convessa).

ii) (Teorema di Bohr-Mollerup). Γ é l'unica funzione *log-convessa* in $(0, +\infty)$ che vale 1 in 1 e che soddisfa la relazione di ricorrenza (\clubsuit).

Formula di Stirling

$$\Gamma(s+1) = s^{s+\frac{1}{2}} e^{-s} \left[\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\frac{t^2}{2}} dt + o(1) \right], \quad o(1) \xrightarrow{s \rightarrow +\infty} 0$$

Dimostrazione della Formula di Stirling.: Posto $t = s\tau$, troviamo

$$\Gamma(s+1) := \int_0^{\infty} t^s e^{-t} dt = s^s \int_0^{\infty} \tau^s e^{-s\tau} s d\tau = s^{s+1} e^{-s} \int_0^{\infty} e^{-s(\tau-1-\log \tau)} d\tau \stackrel{t=\tau-1}{\Rightarrow} 1$$

$$\Gamma(s+1) = s^{s+1} e^{-s} \int_{-1}^{\infty} e^{-sh(t)} dt \quad \text{ove } h(t) := t - \log(t+1) \quad \text{ha le proprietà}$$

(i) $h(t) = \frac{t^2}{2}(1 + \epsilon(t))$ ove $\lim_{t \rightarrow 0} \epsilon(t) = 0$ e $h(x) \geq \frac{x^2}{4}$ se $|x| \leq \beta \ll 1$

(ii) $h''(t) > 0 \quad \forall t$, e $\left(\frac{h(t)}{t}\right)' = \frac{(t+1)\log(t+1)-t}{t^2(t+1)} \geq 0 \quad \forall t \geq -1$ e quindi

(iii) $h(t) \geq \frac{h(\beta)}{\beta} |t| \geq \frac{\beta}{4} |t| \quad \forall |t| \geq \beta$.

Quindi $\int_{|t| \geq \beta} e^{-sh(t)} dt \leq \int_{|t| \geq \beta} e^{-\frac{s\beta|t|}{4}} dt = \frac{8}{\beta s} e^{-\frac{s\beta^2}{4}} \xrightarrow{s \rightarrow +\infty} 0$ esponenzialmente!

Resta da determinare quanto rapidamente va a zero $\int_{|t| \leq \beta} e^{-sh(t)} dt$. Effettuando

il cambio di variabile $t\sqrt{s} = x$, troviamo

$$\int_{-\beta}^{\beta} e^{-sh(t)} dt = \frac{1}{\sqrt{s}} \int_{-\sqrt{s}\beta}^{\sqrt{s}\beta} e^{-sh(\frac{x}{\sqrt{s}})} dx = \frac{1}{\sqrt{s}} \left[\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\frac{x^2}{2}} dx + o(1) \right] \quad o(1) \xrightarrow{s \rightarrow +\infty} 0$$

perché da $h(t) = \frac{t^2}{2}(1 + \epsilon(t))$ segue che:

$$\int_{-\sqrt{s}\beta}^{\sqrt{s}\beta} e^{-sh(\frac{x}{\sqrt{s}})} dx = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-s[\frac{x^2}{2s}(1+\epsilon(\frac{x}{\sqrt{s}}))]} \chi_{[-\beta\sqrt{s}, \beta\sqrt{s}]} dx = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\frac{x^2}{2}} dx + o(1)$$

giacché la famiglia di funzioni $x \rightarrow e^{-s[\frac{x^2}{2s}(1+\epsilon(\frac{x}{\sqrt{s}}))]} \chi_{[-\beta\sqrt{s}, \beta\sqrt{s}]}$, $x \in \mathbf{R}$ converge (uniformemente sui compatti al tendere di s all'infinito) alla funzione $e^{-\frac{x^2}{2}}$ ed è equidominata:

$$h(x) \geq \frac{x^2}{4} \quad \text{se } |x| \leq \beta \quad \Rightarrow \quad e^{-sh(\frac{x}{\sqrt{s}})} \chi_{[-\beta\sqrt{s}, \beta\sqrt{s}]} \leq e^{-\frac{x^2}{4}} \quad \text{se } |x| \leq \sqrt{s}\beta$$

Una applicazione: Invertibilit  nell'ordine di integrazione (Fubini)

Teorema di Fubini . Sia $f \in C([a, b] \times [c, d])$. Allora le funzioni $[a, b] \ni x \rightarrow \int_c^d f(x, y)dy$, $[c, d] \ni y \rightarrow \int_a^b f(x, y)dx$ sono continue (e quindi integrabili!) e si ha

$$\int_a^b \left(\int_c^d f(x, y)dy \right) dx = \int_c^d \left(\int_a^b f(x, y)dx \right) dy$$

Prova . Dal TFC: $\frac{d}{dy} \int_c^y f(s, t)dt = f(s, y)$; quindi, derivando sotto segno di integrale,

$$\frac{\partial}{\partial y} \int_a^b \left(\int_c^y f(s, t)dt \right) ds = \int_a^b \frac{\partial}{\partial y} \left(\int_c^y f(s, t)dt \right) ds = \int_a^b f(s, y)ds.$$

D'altra parte, dalla continuit  di $t \rightarrow \int_a^b f(s, t)ds$ segue, grazie al TFC, che

$$\frac{\partial}{\partial y} \int_c^y \left(\int_a^b f(s, t)ds \right) dt = \int_a^b f(s, y)ds. \quad \text{Dunque,}$$

$$\frac{d}{dy} \left[\int_c^y \left(\int_a^b f(s, t)ds \right) dt - \int_a^b \left(\int_c^y f(s, t)dt \right) ds \right] \equiv 0 \quad \text{e quindi (presi } y = c, y = d): \quad 0 =$$

$$\int_c^c \left(\int_a^b f(s, t)ds \right) dt - \int_a^b \left(\int_c^c f(s, t)dt \right) ds = \int_c^d \left(\int_a^b f(s, t)ds \right) dt - \int_a^b \left(\int_c^d f(s, t)dt \right) ds$$

Fubini negli integrali impropri. Siano $(a, b), (c, d)$ intervalli eventualmente illimitati, $f(x, y)$ continua in $(a, b) \times (c, d)$. Supposto che

$$(i) \quad \forall x \in (a, b) \quad \exists \int_c^d f(x, y)dy \quad \text{ed} \quad \exists \int_a^b \left[\int_c^d f(x, y)dy \right] dx$$

$$(ii) \quad [\alpha, \beta] \subset (a, b), \quad c < \gamma_n < \delta_n < d, \quad \gamma_n \rightarrow_n c, \quad \delta_n \rightarrow_n d \quad \Rightarrow \\ \int_\alpha^\beta \left[\int_{\gamma_n}^{\delta_n} f(x, y)dy \right] dx \rightarrow_n \int_\alpha^\beta \left[\int_c^d f(x, y)dy \right] dx$$

$$(k) \quad \forall y \in (c, d) \quad \exists \int_a^b f(x, y)dx \quad \text{ed} \quad \exists \int_c^d \left[\int_a^b f(x, y)dx \right] dy$$

$$(kk) \quad a < \alpha_n < \beta_n < b, \quad \alpha_n \rightarrow_n a, \quad \beta_n \rightarrow_n b \quad \Rightarrow \\ \int_c^d \left[\int_{\alpha_n}^{\beta_n} f(x, y)dx \right] dy \rightarrow_n \int_c^d \left[\int_a^b f(x, y)dx \right] dy$$

$$\text{Allora (vedi Appendice)} \quad \int_a^b \left[\int_c^d f(x, y)dy \right] dx = \int_c^d \left[\int_a^b f(x, y)dx \right] dy.$$

Una applicazione: gli integrali di Dirichlet, di Gauss e di Fresnel.

$$\int_0^{+\infty} \frac{\sin x}{x} dx = \frac{\pi}{2} \quad (\text{Integrale di Dirichlet})$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-x^2} dx = \sqrt{\pi} \quad (\text{Integrale di Gauss})$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \sin x^2 dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \cos x^2 dx = \sqrt{\frac{\pi}{2}} \quad (\text{Integrale di Fresnel})$$

Integrale di Dirichlet. Basta applicare Fubini alla funzione $f(x, y) = e^{-xy} \sin x$:

$$\begin{aligned} \int_0^{+\infty} \left[\int_0^{+\infty} e^{-xy} \sin x dy \right] dx &= \int_0^{+\infty} \sin x \left[\frac{e^{-xy}}{-x} \right]_0^{+\infty} dx = \int_0^{+\infty} \frac{\sin x}{x} dx \\ \int_0^{+\infty} \left[\int_0^{+\infty} e^{-xy} \sin x dx \right] dy &= \int_0^{+\infty} \frac{dy}{1+y^2} = \frac{\pi}{2} \quad \xrightarrow{\text{Fubini}} \int_0^{+\infty} \frac{\sin x}{x} dx = \frac{\pi}{2} \end{aligned}$$

Integrale di Gauss. Si ha, effettuando il cambio di variabile $x^2 = t$,

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-x^2} dx = 2 \int_0^{+\infty} e^{-x^2} dx = \int_0^{+\infty} \frac{e^{-t}}{\sqrt{t}} dt$$

Basta ora applicare Fubini alla funzione $f(x, y) = \frac{e^{-xy}}{\sqrt{y}} e^{-x}$, perché

$$\begin{aligned} \int_0^{+\infty} \left[\int_0^{+\infty} \frac{e^{-xy}}{\sqrt{y}} e^{-x} dy \right] dx &= \int_0^{+\infty} \left[e^{-x} \int_0^{+\infty} \frac{e^{-xy}}{\sqrt{y}} dy \right] dx \quad \overset{xy=t}{=} \\ \int_0^{+\infty} \left[e^{-x} \int_0^{+\infty} \frac{e^{-t}}{\sqrt{t}\sqrt{x}} dt \right] dx &= \left(\int_0^{+\infty} \frac{e^{-x}}{\sqrt{x}} dx \right) \times \int_0^{+\infty} \frac{e^{-t}}{\sqrt{t}} dt = \left(\int_0^{+\infty} \frac{e^{-t}}{\sqrt{t}} dt \right)^2 \quad \xrightarrow{\text{Fubini}} \\ \int_0^{+\infty} \left[\int_0^{+\infty} \frac{e^{-xy-x}}{\sqrt{y}} dx \right] dy &= \int_0^{+\infty} \left[\frac{e^{-x(y+1)}}{-(1+y)\sqrt{y}} \right]_0^{+\infty} dy = \int_0^{+\infty} \frac{dy}{(1+y)\sqrt{y}} \quad \overset{\sqrt{y}=s}{=} \int_0^{+\infty} \frac{2ds}{1+s^2} = \pi \end{aligned}$$

Integrale di Fresnel. Si ha $\int_{-\infty}^{+\infty} \sin x^2 dx \stackrel{x^2=t}{=} 2 \int_0^{+\infty} \frac{\sin t}{2\sqrt{t}} dt$. Ora, usando la rappresentazione (\spadesuit) in Appendice, Fubini, \sharp e un cambio di variabile, troviamo

$$\begin{aligned} \int_0^{+\infty} \frac{\sin x}{\sqrt{x}} dx &\stackrel{\spadesuit}{=} \int_0^{+\infty} \left[\sin x \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^{+\infty} \frac{e^{-tx}}{\sqrt{t}} dt \right] dx \quad \xrightarrow{\text{Fubini}} \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^{+\infty} \left[\frac{1}{\sqrt{t}} \int_0^{+\infty} e^{-tx} \sin x dx \right] dt \\ &\stackrel{\sharp}{=} \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^{+\infty} \frac{dt}{\sqrt{t}(1+t^2)} \quad \overset{t=\tau^2}{=} \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^{+\infty} \frac{d\tau}{1+\tau^4} = \sqrt{\frac{\pi}{2}} \end{aligned}$$

perché (come da calcoli standard riportati in Appendice) $\int_0^{+\infty} \frac{d\tau}{1+\tau^4} = \frac{\pi}{2\sqrt{2}}$.

APPENDICE

Fubini negli integrali impropri. Siano $(a, b), (c, d)$ intervalli eventualmente illimitati, $f(x, y)$ continua in $(a, b) \times (c, d)$. Supposto che

$$(i) \quad \forall x \in (a, b) \quad \exists \int_c^d f(x, y) dy \quad \text{ed} \quad \exists \int_a^b \left[\int_c^d f(x, y) dy \right] dx$$

$$(ii) \quad [\alpha, \beta] \subset (a, b), \quad c < \gamma_n < \delta_n < d, \quad \gamma_n \rightarrow_n c, \quad \delta_n \rightarrow_n d \quad \Rightarrow$$

$$\int_\alpha^\beta \left[\int_{\gamma_n}^{\delta_n} f(x, y) dy \right] dx \rightarrow_n \int_\alpha^\beta \left[\int_c^d f(x, y) dy \right] dx$$

$$(k) \quad \forall y \in (c, d) \quad \exists \int_a^b f(x, y) dx \quad \text{ed} \quad \exists \int_c^d \left[\int_a^b f(x, y) dx \right] dy$$

$$(kk) \quad a < \alpha_n < \beta_n < b, \quad \alpha_n \rightarrow_n a, \quad \beta_n \rightarrow_n b \quad \Rightarrow$$

$$\int_c^d \left[\int_{\alpha_n}^{\beta_n} f(x, y) dx \right] dy \rightarrow_n \int_c^d \left[\int_a^b f(x, y) dx \right] dy$$

Allora

$$\int_a^b \left[\int_c^d f(x, y) dy \right] dx = \int_c^d \left[\int_a^b f(x, y) dx \right] dy$$

Prova. Siano $a < \alpha_n < \beta_n < b, \quad \alpha_n \rightarrow_n a, \quad \beta_n \rightarrow_n b, \quad c < \gamma_n < \delta_n < d, \quad \gamma_n \rightarrow_n c, \quad \delta_n \rightarrow_n d$. Da Fubini e (ii), segue che

$$\int_c^d \left[\int_{\alpha_n}^{\beta_n} f(x, y) dx \right] dy \stackrel{def}{=} \lim_{m \rightarrow +\infty} \int_{\gamma_m}^{\delta_m} \left[\int_{\alpha_n}^{\beta_n} f(x, y) dx \right] dy \stackrel{Fubini}{=} \lim_{m \rightarrow +\infty} \int_{\alpha_n}^{\beta_n} \left[\int_{\gamma_m}^{\delta_m} f(x, y) dy \right] dx$$

$$\lim_{m \rightarrow +\infty} \int_{\alpha_n}^{\beta_n} \left[\int_{\gamma_m}^{\delta_m} f(x, y) dy \right] dx \stackrel{(ii)}{=} \int_{\alpha_n}^{\beta_n} \left[\int_c^d f(x, y) dy \right] dx \quad \checkmark$$

Da ciò, ed usando (kk) e \checkmark troviamo che

$$\int_c^d \left[\int_a^b f(x, y) dx \right] dy \stackrel{(kk)}{=} \lim_{n \rightarrow +\infty} \int_c^d \left[\int_{\alpha_n}^{\beta_n} f(x, y) dx \right] dy \stackrel{\checkmark}{=} \lim_{n \rightarrow +\infty} \int_{\alpha_n}^{\beta_n} \left[\int_c^d f(x, y) dy \right] dx$$

$$\stackrel{def}{=} \int_a^b \left[\int_c^d f(x, y) dy \right] dx$$

NOTA Le ipotesi (ii)-(kk) chiedono che siano leciti passaggi al limite sotto segno di integrale per le successioni di funzioni (convergenti, almeno puntualmente)

$$F_n(x) := \int_{\gamma_n}^{\delta_n} f(x, y) dy \rightarrow_n F(x) := \int_c^d f(x, y) dy, \quad x \in [\alpha, \beta] \subset (a, b)$$

$$G_n(y) := \int_{\alpha_n}^{\beta_n} f(x, y) dx \rightarrow_n G(y) := \int_a^b f(x, y) dx, \quad y \in (c, d)$$

(ii) chiede che $\int_{\alpha}^{\beta} F_n(x) dx \rightarrow_n \int_{\alpha}^{\beta} F(x) dx$. Essendo un passaggio al limite negli integrali ordinari, basta ci sia uniforme convergenza in ogni $[\alpha, \beta] \subset (a, b)$:

$$(ii)' \quad \gamma_n \rightarrow c, \quad \delta_n \rightarrow d \quad \Rightarrow \quad \sup_{x \in [\alpha, \beta]} \left| \int_c^d f(x, y) dy - \int_{\gamma_n}^{\delta_n} f(x, y) dy \right| \rightarrow_n 0$$

Nel caso (kk) siamo in presenza di un passaggio al limite nel caso di integrali impropri, o perché (c, d) sarà illimitato o perché G potrebbe essere non limitata ad uno degli estremi di (c, d) . In tal caso occorrerà supporre sia uniforme convergenza (sui compatti) che equidominatezza:

$$(kk)' \quad \sup_{y \in [\gamma, \delta]} \left| \int_a^b f(x, y) dx - \int_{\alpha_n}^{\beta_n} f(x, y) dx \right| \rightarrow_n 0 \quad \forall [\gamma, \delta] \subset (c, b)$$

$$(kk)'' \quad \int_c^d \left[\int_a^b |f(x, y)| dx \right] dy < +\infty$$

Chiaramente (kk)'' assicura l'equidominatezza delle G_n in (c, d) , perché

$$|G_n(y)| = \left| \int_{\alpha_n}^{\beta_n} f(x, y) dx \right| \leq \int_a^b |f(x, y)| dx, \quad y \in (c, d).$$

Questo argomento funziona per l'integrale di Gauss, ove $f(x, y) := \frac{e^{-xy}}{\sqrt{y}} e^{-x}$:

$$\int_0^{\infty} \left(\int_0^{\infty} \left| \frac{e^{-xy}}{\sqrt{y}} e^{-x} \right| dx \right) dy = \int_0^{\infty} \frac{dy}{(1+y)\sqrt{y}} < \infty, \quad \text{cioé (kk)'' vale. Così' come (ii)', (kk)'}:$$

$$x \geq x_0 > 0 \quad \Rightarrow \quad \int_{\delta_n}^{\infty} \frac{e^{-xy}}{\sqrt{y}} e^{-x} dy + \int_0^{\gamma_n} \frac{e^{-xy}}{\sqrt{y}} e^{-x} dy \leq e^{-x_0} \int_{\delta_n}^{\infty} \frac{e^{-x_0 y}}{\sqrt{y}} dy + \int_0^{\gamma_n} \frac{e^{-xy}}{\sqrt{y}} e^{-x} dy \rightarrow_n 0,$$

$$y \geq y_0 > 0 \quad \Rightarrow \quad \int_0^{\alpha_n} \frac{e^{-xy}}{\sqrt{y}} e^{-x} dy + \int_{\delta_n}^{\infty} \frac{e^{-xy}}{\sqrt{y}} e^{-x} dy \leq \int_0^{\alpha_n} \frac{e^{-xy}}{\sqrt{y}} e^{-x} dy + \frac{1}{\sqrt{y_0}} \int_{\delta_n}^{\infty} e^{-x} dx \rightarrow_n 0$$

Anche in Dirichlet (ove $f(x, y) = e^{-xy} \sin x$) e Fresnel (ove $f(x, y) = \frac{e^{-xy} \sin x}{\sqrt{\pi y}}$) é facile verificare (ii)' e (kk)':

$$(D) \quad x \geq x_0 > 0 \quad \Rightarrow \quad \left| \int_{\delta_n}^{\infty} \sin x e^{-xy} dy + \int_0^{\gamma_n} \sin x e^{-xy} dy \right| \leq e^{-x_0 \delta_n} + \gamma_n \rightarrow_n 0,$$

$$e \quad y \geq y_0 > 0 \quad \Rightarrow \quad \left| \int_{\beta_n}^{\infty} \sin x e^{-xy} dx + \int_0^{\alpha_n} \sin x e^{-xy} dx \right| \leq e^{-y_0 \beta_n} + \alpha_n \rightarrow_n 0,$$

$$(F) \quad x \geq x_0 > 0 \quad \Rightarrow \quad \left| \int_{\delta_n}^{\infty} \frac{e^{-xy} \sin x}{\sqrt{\pi y}} dy + \int_0^{\gamma_n} \frac{e^{-xy} \sin x}{\sqrt{\pi y}} dy \right| \leq \int_{\delta_n}^{\infty} \frac{e^{-x_0 y}}{\sqrt{\pi y}} dy + \int_0^{\gamma_n} \frac{e^{-x_0 y}}{\sqrt{\pi y}} dy \rightarrow_n 0,$$

$$y \geq y_0 > 0 \quad \Rightarrow \quad \left| \int_{\beta_n}^{\infty} \frac{e^{-xy} \sin x}{\sqrt{\pi y}} dx + \int_0^{\alpha_n} \frac{e^{-xy} \sin x}{\sqrt{\pi y}} dx \right| \leq \int_{\beta_n}^{\infty} \frac{e^{-x y_0}}{\sqrt{\pi y_0}} dx + \int_0^{\alpha_n} \frac{e^{-x y_0}}{\sqrt{\pi y_0}} dx$$

Tuttavia, nel caso degli integrali di Dirichlet e di Fresnel, trattandosi di integrali assolutamente divergenti, l'equidominatezza potrebbe essere un problema. In effetti, nel caso (*Dirichlet*) (ove $f(x, y) = e^{-xy} \sin x$) $g(x) \geq \left| \int_0^n f(x, y) dy \right| \quad \forall n, x$

$$\Rightarrow g(x) \geq \left| \sin x \int_0^\infty e^{-xy} dy \right| = \left| \frac{\sin x}{x} \right| \quad \forall x \Rightarrow \int_0^\infty g = +\infty$$

nel caso (*Fresnel*) (ove $f(x, y) = \frac{e^{-xy} \sin x}{\sqrt{\pi y}}$), $g(x) \geq \left| \int_0^n f(x, y) dy \right| \quad \forall n, x$

$$\Rightarrow g(x) \geq \left| \int_0^\infty \frac{\sin x}{\sqrt{\pi}} \frac{e^{-xy}}{\sqrt{y}} dy \right| = \left| \frac{\sin x}{\sqrt{x}} \right| \quad \forall x \Rightarrow \int_0^\infty g = +\infty.$$

Equidominatezza, in $(0, +\infty)$, per $\int_{\alpha_n}^{\beta_n} e^{-xy} \sin x dx$ (caso Dirichlet).

Integrando due volte per parti, troviamo $\left| \int_{\alpha_n}^{\beta_n} e^{-xy} \sin x dx \right| =$

$$\left| \left[\frac{e^{-\alpha_n y} (\cos \alpha_n + y \sin \alpha_n)}{1 + y^2} - \frac{e^{-\beta_n y} (\cos \alpha_n + y \sin(\beta_n))}{1 + y^2} \right] \right| \leq 2 \frac{1 + \sup_{t>0} (ty e^{-ty})}{1 + y^2}$$

Equidominatezza, in $(0, +\infty)$, per $\int_{\alpha_n}^{\beta_n} \frac{e^{-xy} \sin x}{\sqrt{y}} dx$ (caso Fresnel).

Esattamente come nel caso Dirichlet, si trova che

$$\left| \int_{\alpha_n}^{\beta_n} \frac{e^{-xy} \sin x}{\sqrt{y}} dx \right| \leq 2 \frac{1 + \sup_{t>0} (ty e^{-ty})}{(1 + y^2) \sqrt{y}}$$

Calcolo di $\int_0^{+\infty} \frac{d\tau}{1+\tau^4} = \frac{\pi}{2\sqrt{2}}.$

In modo standard si perviene alla riduzione a frazioni semplici

$$\frac{1}{1+t^4} = \frac{1}{2} \left[\frac{t\sqrt{2}+2}{1+(1+t\sqrt{2})^2} - \frac{t\sqrt{2}-2}{1+(1-\sqrt{2}t)^2} \right]$$

Poi

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{t\sqrt{2}+2}{1+(t\sqrt{2}+1)^2} dt & \stackrel{t\sqrt{2}+1=s}{=} \frac{1}{\sqrt{2}} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{s+1}{1+s^2} ds = \frac{\pi}{\sqrt{2}} \\ - \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{t\sqrt{2}-2}{1+(1-\sqrt{2}t)^2} dt & \stackrel{t\sqrt{2}-1=s}{=} -\frac{1}{\sqrt{2}} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{s-1}{1+s^2} ds = \frac{\pi}{\sqrt{2}} \end{aligned}$$

e quindi

$$\int_0^{+\infty} \frac{d\tau}{1+\tau^4} = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{d\tau}{1+\tau^4} = \frac{\pi}{2\sqrt{2}}$$

Prolungamento della funzione Γ ed una formula di rappresentazione

Prolungamento (analitico) di Γ su tutto $\mathbf{R} \setminus \{0, -1, \dots, -n, \dots\}$

$$\Gamma(x) := \frac{\Gamma(x+1)}{x} \quad \forall x \in (-1, 0)$$

$$\Gamma(x) := \frac{\Gamma(x+n)}{x(x+1)(x+2)\dots(x+n-1)} \quad \forall x \in (-n, -n+1)$$

Una utile formula di rappresentazione.

$$\frac{1}{x^s} = \frac{1}{\Gamma(s)} \int_0^{+\infty} t^{s-1} e^{-tx} dt \quad \forall s > 0 \quad (\spadesuit)$$

In particolare, se $s = \frac{1}{2}$, vediamo che

$$\frac{1}{\sqrt{x}} = \frac{1}{\Gamma(\frac{1}{2})} \int_0^{+\infty} t^{-\frac{1}{2}} e^{-tx} dt = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^{+\infty} \frac{e^{-tx}}{\sqrt{t}} dt \quad (\spadesuit)$$

Infatti, effettuando il cambio di variabile $tx = \tau$, troviamo che

$$\int_0^{+\infty} t^{s-1} e^{-tx} dt \stackrel{\tau=tx}{=} \int_0^{+\infty} \frac{\tau^{s-1}}{x^{s-1}} e^{-\tau} \frac{d\tau}{x} = \frac{1}{x^s} \int_0^{+\infty} \tau^{s-1} e^{-\tau} d\tau = \frac{\Gamma(s)}{x^s}$$