



Facoltà di Scienze Matematiche, Fisiche e Naturali
 Corso di Laurea in Matematica

Istituzioni di Analisi Superiore, secondo modulo

Prova Scritta dell'8 marzo 2002

Svolgimento

1. a. La funzione

$$f(x, t) := \frac{1}{\left(1 + \frac{t^2}{x}\right)^x}$$

è ben definita, continua e positiva per $(x, t) \in]0, +\infty[\times \mathbb{R}$. Quindi la

$$F(x) := \int_{\mathbb{R}} f(x, t) dt$$

è ben definita come funzione da $]0, +\infty[$ a $[0, +\infty[$. Per trovare quando $F(x)$ è finita si guarda il comportamento asintotico di $f(x, t)$ per $t \rightarrow \pm\infty$:

$$f(x, t) = \left(1 + \frac{t^2}{x}\right)^{-x} = \frac{t^{-2x}}{x^{-x} \underbrace{\left(\frac{x}{t^2} + 1\right)^{-x}}_{\rightarrow 1}} \sim \frac{1}{t^{2x}}.$$

Confrontando con le funzioni campione $1/t^\alpha$, otteniamo che $F(x) < +\infty$ quando $2x > 1$, cioè quando $x > 1/2$.

Il limite di $F(x)$ per $x \rightarrow 1/2$ da destra si può ricavare dal lemma di Fatou:

$$\begin{aligned} +\infty = F(1/2) &= \int_{\mathbb{R}} f(1/2, t) dt = \int_{\mathbb{R}} \left(\lim_{x \rightarrow (1/2)^+} f(x, t) \right) dt = \int_{\mathbb{R}} \left(\min_{x \rightarrow (1/2)^+} \lim_{x \rightarrow (1/2)^+} f(x, t) \right) dt \leq \\ &\leq \min_{x \rightarrow (1/2)^+} \lim_{x \rightarrow (1/2)^+} \int_{\mathbb{R}} f(x, t) dt = \min_{x \rightarrow (1/2)^+} \lim_{x \rightarrow (1/2)^+} F(x) \leq \max_{x \rightarrow (1/2)^+} \lim_{x \rightarrow (1/2)^+} F(x), \end{aligned}$$

da cui

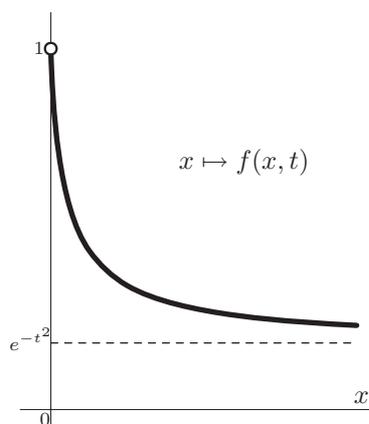
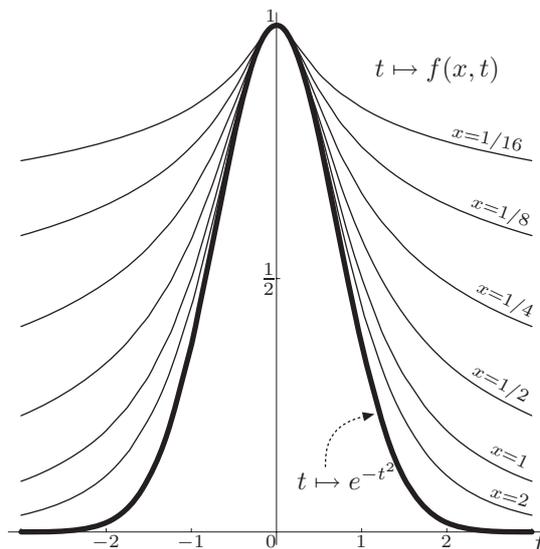
$$\lim_{x \rightarrow (1/2)^+} F(x) = +\infty.$$

Il limite di $F(x)$ per $x \rightarrow +\infty$ e la continuità su $]1/2, +\infty[$ richiede una qualche stima di $f(x, t)$ uniforme in x . La funzione $x \mapsto f(x, t)$ è decrescente per ogni t fissato. Studiamo infatti la derivata del logaritmo del denominatore:

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial x} \log \left(1 + \frac{t^2}{x} \right)^x &= \frac{\partial}{\partial x} x \log \left(1 + \frac{t^2}{x} \right) = \\ &= \log \left(1 + \frac{t^2}{x} \right) + x \cdot \frac{1}{1 + \frac{t^2}{x}} \cdot \left(-\frac{t^2}{x^2} \right) = \\ &= \log \left(1 + \frac{t^2}{x} \right) - \frac{\frac{t^2}{x}}{1 + \frac{t^2}{x}} = \varphi(t^2/x), \end{aligned}$$

dove

$$\varphi(y) := \log(1 + y) - \frac{y}{1 + y}.$$

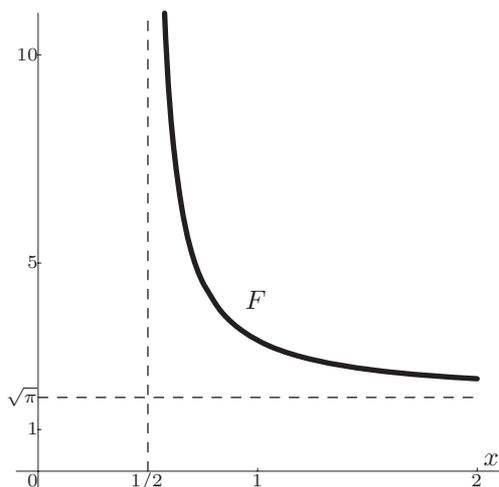


Quest'ultima funzione $\varphi(y)$ è positiva per $y \geq 0$, come si vede dal valore in 0 e dal segno della derivata:

$$\varphi(0) = 0, \quad \varphi'(y) = \frac{1}{1+y} - \frac{1+y-y}{(1+y)^2} = \frac{y}{(1+y)^2} \geq 0 \quad \text{per } y \geq 0.$$

Se ora $x \geq M > 1/2$ possiamo maggiorare $f(x, t)$ con $f(M, t)$:

$$\sup_{x \geq M} |f(x, t)| = |f(M, t)|, \quad \text{e si ha che } \int_{\mathbb{R}} |f(M, t)| dt = F(M) < +\infty.$$



Ricordando che $f(x, t)$ è continua rispetto a x , ricaviamo che $F(x)$ è continua su $[M + \infty[$. Valendo questo per ogni $M > 1/2$ deduciamo che F è continua su $]1/2, +\infty[$. Possiamo poi anche passare al limite per $x \rightarrow +\infty$ con la convergenza dominata:

$$\begin{aligned} \lim_{x \rightarrow +\infty} F(x) &= \lim_{x \rightarrow +\infty} \int_{\mathbb{R}} f(x, t) dt = \\ &= \int_{\mathbb{R}} \left(\lim_{x \rightarrow +\infty} f(x, t) \right) dt = \\ &= \int_{\mathbb{R}} \left(\lim_{x \rightarrow +\infty} \exp(-x \underbrace{\log(1 + t^2/x)}_{=t^2/x + o(1/x)}) \right) dt = \\ &= \int_{\mathbb{R}} \exp(-t^2) dt = \sqrt{\pi}. \end{aligned}$$

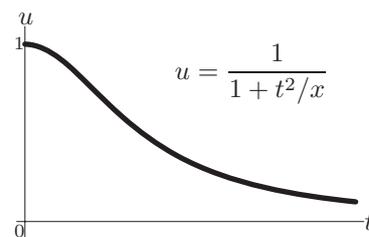
Modo alternativo. Se in partenza facciamo il cambio di variabile lineare $u = t/\sqrt{x}$ viene

$$F(x) = \int_{\mathbb{R}} \frac{1}{(1+u^2)^x} \cdot \sqrt{x} du = \sqrt{x} \int_{\mathbb{R}} \frac{du}{(1+u^2)^x}.$$

Il nuovo integrando si vede ad occhio che è decrescente rispetto a x . I conti precedenti (dominio, continuità, limite per $x \rightarrow 1/2$) sono più facili in questa versione, eccetto il limite per $x \rightarrow +\infty$, che si presenta in forma indeterminata.

b. Un cambio di variabile che porta direttamente alla formula principale della funzione Beta è

$$\begin{aligned} u &= \frac{1}{1 + \frac{t^2}{x}}, \quad t = \sqrt{x \left(\frac{1}{u} - 1 \right)}, \\ dt &= \frac{1}{2\sqrt{x \left(\frac{1}{u} - 1 \right)}} \left(-\frac{x}{u^2} \right) du = -\frac{\sqrt{x}}{2u^2 \sqrt{1-u}} du = -\frac{\sqrt{x}}{2u^{3/2} \sqrt{1-u}} du. \end{aligned}$$



Però questo cambio non è iniettivo rispetto a t sull'intervallo di integrazione. Per applicarlo bisogna prima ricondursi, grazie alla simmetria, a un integrale su $[0, +\infty[$, dove il cambio è iniettivo:

$$\begin{aligned} F(x) &= \int_{\mathbb{R}} \frac{dt}{\left(1 + \frac{t^2}{x}\right)^x} = 2 \int_0^{+\infty} \frac{dt}{\left(1 + \frac{t^2}{x}\right)^x} = 2 \int_1^0 u^x \left(-\frac{\sqrt{x}}{2u^{3/2} \sqrt{1-u}} \right) du = \\ &= \sqrt{x} \int_0^1 u^{x-3/2} (1-u)^{-1/2} du = \sqrt{x} \int_0^1 u^{x-1/2-1} (1-u)^{1/2-1} du = \sqrt{x} B\left(x - \frac{1}{2}, \frac{1}{2}\right). \end{aligned}$$

Se si faceva il cambio di variabile più semplice $u = t^2/x$, $t = \sqrt{ux}$, $dt = \sqrt{x/ud}u/2$, veniva

$$F(x) = 2 \int_0^{+\infty} \frac{dt}{\left(1 + \frac{t^2}{x}\right)^x} = 2 \int_0^{+\infty} \frac{1}{(1+u)^x} \cdot \frac{\sqrt{x}}{2\sqrt{u}} du = \sqrt{x} \int_0^{+\infty} \frac{u^{1/2-1}}{(1+u)^{1/2+(x-1/2)}} du,$$

che rientra in una delle formule alternative per la funzione Beta:

$$B(p, q) = \int_0^{+\infty} \frac{u^{p-1}}{(1+u)^{p+q}} du.$$

c. Ricordando la formula fondamentale che riporta la funzione Beta alla funzione Gamma

$$B(p, q) = \frac{\Gamma(p)\Gamma(q)}{\Gamma(p+q)},$$

e il valore notevole $\Gamma(1/2) = \sqrt{\pi}$, possiamo scrivere

$$F(x) = \sqrt{x} \cdot B\left(x - \frac{1}{2}, \frac{1}{2}\right) = \sqrt{x} \cdot \frac{\Gamma(x - 1/2)\Gamma(1/2)}{\Gamma(x - 1/2 + 1/2)} = \frac{\Gamma(x - 1/2)\sqrt{\pi x}}{\Gamma(x)}.$$

La funzione Γ è notoriamente di classe C^∞ su $]0, +\infty[$. Quindi anche F è di classe C^∞ su $]1/2, +\infty[$. I conti per la verifica della regolarità C^n direttamente sull'integrale che definisce la F sono proibitivi. Abbordabili sono invece quelli sulla forma alternativa

$$F(x) = \sqrt{x} \int_{\mathbb{R}} \frac{du}{(1+u^2)^x},$$

dato che

$$\frac{\partial^n}{\partial x^n} \left(\frac{1}{(1+u^2)^x} \right) = \frac{\partial^n}{\partial x^n} \exp(-x \log(1+u^2)) = \frac{(-\log(1+u^2))^n}{(1+u^2)^x},$$

e la dipendenza da x di quest'ultima espressione è facile.

Ricordando la formula $\Gamma(x+1) = x\Gamma(x)$ possiamo scrivere

$$\begin{aligned} F(x+1) &= \frac{\Gamma(x+1 - 1/2)\sqrt{\pi x}}{\Gamma(x+1)} = \frac{(x-1/2)\Gamma(x-1/2)\sqrt{\pi(x+1)}}{x\Gamma(x)} = \\ &= \frac{x-1/2}{x} \sqrt{\frac{x+1}{x}} \cdot \frac{\Gamma(x-1/2)\sqrt{\pi x}}{\Gamma(x)} = \frac{2x-1}{2x} \sqrt{\frac{x+1}{x}} \cdot F(x). \end{aligned}$$

Il valore di $F(1)$ si calcola per via simbolica:

$$F(1) = \int_{\mathbb{R}} \frac{dt}{(1+t^2)^1} = [\arctan t]_{-\infty}^{+\infty} = \frac{\pi}{2} - \left(-\frac{\pi}{2}\right) = \pi.$$

Usando la relazione ricorsiva

$$\begin{aligned} F(2) &= F(1+1) = \frac{2 \cdot 1 - 1}{2 \cdot 1} \sqrt{\frac{1+1}{1}} \cdot F(1) = \frac{1}{2} \pi \sqrt{2}, \\ F(3) &= F(2+1) = \frac{2 \cdot 2 - 1}{2 \cdot 2} \sqrt{\frac{2+1}{2}} \cdot F(2) = \frac{3}{4} \sqrt{\frac{3}{2}} \cdot \frac{1}{2} \pi \sqrt{2} = \frac{3 \cdot 1}{4 \cdot 2} \pi \sqrt{3}, \\ F(4) &= F(3+1) = \frac{2 \cdot 3 - 1}{3 \cdot 2} \sqrt{\frac{3+1}{3}} \cdot F(3) = \frac{5}{6} \sqrt{\frac{4}{3}} \cdot \frac{3 \cdot 1}{4 \cdot 2} \pi \sqrt{3} = \frac{5 \cdot 3 \cdot 1}{6 \cdot 4 \cdot 2} \pi \sqrt{4}, \end{aligned}$$

Si intuisce la formula generale:

$$F(n) = \frac{(2n-3)!!}{(2n-2)!!} \pi \sqrt{n} \quad \text{per } n \geq 2.$$

Si può dimostrare la formula per induzione: è vera per $n = 2$, e qualora sia vera per n abbiamo

$$F(n+1) = \frac{2n-1}{2n} \sqrt{\frac{n+1}{n}} \cdot F(n) = \frac{2n-1}{2n} \sqrt{\frac{n+1}{n}} \frac{(2n-3)!!}{(2n-2)!!} \pi \sqrt{n} = \frac{(2n-1)!!}{(2n)!!} \pi \sqrt{n+1},$$

che è proprio la formula con $n+1$ al posto di n . Alla formula si poteva arrivare anche partendo dalle formule note della funzione Gamma sugli interi e i semiinteri:

$$\Gamma(n) = (n-1)!, \quad \Gamma(n+1/2) = \frac{(2n-1)!!}{2^n} \sqrt{\pi}.$$

Infatti

$$F(n) = \frac{\Gamma(n-1/2)\sqrt{\pi n}}{\Gamma(n)} = \frac{\Gamma(n-1+1/2)\sqrt{\pi n}}{(n-1)!} = \frac{\frac{(2(n-1)-1)!!}{2^{n-1}} \sqrt{\pi} \cdot \sqrt{\pi n}}{(n-1)!} = \frac{(2n-3)!!}{(n-1)!2^{n-1}} \pi \sqrt{n}.$$

n	a_n
2	0,707107...
3	0,649519...
4	0,625
5	0,611425...
6	0,602804...
7	0,596844...
8	0,592478...
9	0,589142...
10	0,586509...

Osservando che

$$(n-1)!2^{n-1} = \underbrace{((n-1)(n-2)\cdots 2 \cdot 1)}_{n-1 \text{ fattori}} \cdot \underbrace{(2 \cdot 2 \cdots 2 \cdot 2)}_{n-1 \text{ fattori}} = (n-2)(n-4)\cdots 4 \cdot 2 = (n-2)!!$$

si riottiene la formula di prima.

Curiosità: ricordando che $F(x) \rightarrow \sqrt{\pi}$ per $x \rightarrow +\infty$, si ricava che la successione

$$a_n := \frac{(2n-3)!!}{(2n-2)!!} \sqrt{n}$$

tende a $1/\sqrt{\pi} \approx 0,56419$ per $n \rightarrow +\infty$.

2. Poniamo

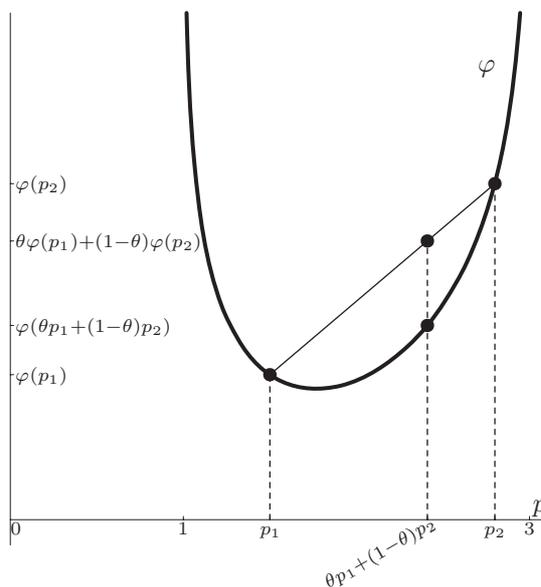
$$\begin{aligned} \varphi(p) &:= p \ln \|f\|_p = p \ln \left(\int_X |f|^p d\mu \right)^{1/p} = \\ &= \ln \left(\int_X |f|^p d\mu \right). \end{aligned}$$

Dobbiamo dimostrare che

$$\varphi(\theta p_1 + (1-\theta)p_2) \stackrel{?}{\leq} \theta \varphi(p_1) + (1-\theta)\varphi(p_2).$$

(Per i curiosi, l'illustrazione qui accanto è un grafico di φ nel caso particolare $X = [1, +\infty[$, $f(x) = (x\sqrt{x-1})^{2/3}$; questa $\varphi(p)$ risulta finita per $1 < p < 3$). Siano $1 \leq p_1 < p_2 < +\infty$ due esponenti per i quali $\|f\|_p < +\infty$ e sia $\theta \in]0, 1[$. La disuguaglianza da dimostrare si riscrive come

$$\begin{aligned} \ln \left(\int_X |f|^{\theta p_1 + (1-\theta)p_2} d\mu \right) &\stackrel{?}{\leq} \\ &\stackrel{?}{\leq} \theta \left(\ln \int_X |f|^{p_1} d\mu \right) + (1-\theta) \ln \left(\int_X |f|^{p_2} d\mu \right) = \\ &= \ln \left(\int_X |f|^{p_1} d\mu \right)^\theta + \ln \left(\int_X |f|^{p_2} d\mu \right)^{1-\theta} = \ln \left(\left(\int_X |f|^{p_1} d\mu \right)^\theta \cdot \left(\int_X |f|^{p_2} d\mu \right)^{1-\theta} \right), \end{aligned}$$



cioè, togliendo i logaritmi,

$$\int_X |f|^{\theta p_1 + (1-\theta)p_2} d\mu = \int_X |f|^{p_1 \theta} |f|^{p_2(1-\theta)} d\mu \stackrel{?}{\leq} \left(\int_X |f|^{p_1} d\mu \right)^\theta \cdot \left(\int_X |f|^{p_2} d\mu \right)^{1-\theta}.$$

Questa formula ricorda la disuguaglianza di Hölder. In effetti se poniamo

$$p = \frac{1}{\theta}, \quad q = \frac{1}{1-\theta}$$

i due esponenti p, q sono > 1 e coniugati, e quindi possiamo applicare la disuguaglianza di Hölder:

$$\begin{aligned} \int_X |f|^{p_1 \theta} |f|^{p_2(1-\theta)} d\mu &\stackrel{!}{\leq} \left(\int_X (|f|^{p_1 \theta})^p d\mu \right)^{1/p} \cdot \left(\int_X (|f|^{p_2(1-\theta)})^q d\mu \right)^{1/q} = \\ &= \left(\int_X (|f|^{p_1 \theta})^{1/\theta} d\mu \right)^\theta \cdot \left(\int_X (|f|^{p_2(1-\theta)})^{1/(1-\theta)} d\mu \right)^{1-\theta} = \\ &= \left(\int_X |f|^{p_1} d\mu \right)^\theta \cdot \left(\int_X |f|^{p_2} d\mu \right)^{1-\theta}, \end{aligned}$$

come volevasi dimostrare. La disuguaglianza di Hölder si usa in modo simile per dimostrare che $x \mapsto \ln \Gamma(x)$ è convessa.

Metodo alternativo. Si poteva impostare il problema calcolando la derivata seconda di φ e cercando di dimostrare che è ≥ 0 . Derivando sotto il segno di integrale, rimandando a dopo le verifiche, e integrando solo dove $f \neq 0$, in modo da non avere problemi dove $\ln|f|$ non esiste, viene

$$\begin{aligned} \frac{\partial^n}{\partial p^n} \int_X |f|^p d\mu &= \frac{\partial^n}{\partial p^n} \int_{\{f \neq 0\}} |f|^p d\mu = \int_{\{f \neq 0\}} \frac{\partial^n}{\partial p^n} |f|^p d\mu = \\ &= \int_{\{f \neq 0\}} \frac{\partial^n}{\partial p^n} e^{p \ln|f|} d\mu = \int_{\{f \neq 0\}} (\ln|f|)^n e^{p \ln|f|} d\mu = \int_{\{f \neq 0\}} (\ln|f|)^n |f|^p d\mu. \end{aligned}$$

Quindi

$$\begin{aligned} \varphi'(p) &= \frac{\partial}{\partial p} \ln \int_{\{f \neq 0\}} |f|^p d\mu = \frac{\int_{\{f \neq 0\}} (\ln|f|) |f|^p d\mu}{\int_{\{f \neq 0\}} |f|^p d\mu}, \\ \varphi''(p) &= \frac{\int_{\{f \neq 0\}} (\ln|f|)^2 |f|^p d\mu \int_{\{f \neq 0\}} |f|^p d\mu - \left(\int_{\{f \neq 0\}} (\ln|f|) |f|^p d\mu \right)^2}{\left(\int_{\{f \neq 0\}} |f|^p d\mu \right)^2} = \\ &= \frac{\int_{\{f \neq 0\}} (\ln|f|)^2 |f|^p d\mu \int_{\{f \neq 0\}} |f|^p d\mu - \left(\int_{\{f \neq 0\}} (\ln|f|) |f|^p d\mu \right)^2}{\left(\int_{\{f \neq 0\}} |f|^p d\mu \right)^2}. \end{aligned}$$

Ora, applicando Hölder con esponenti coniugati uguali a 2,

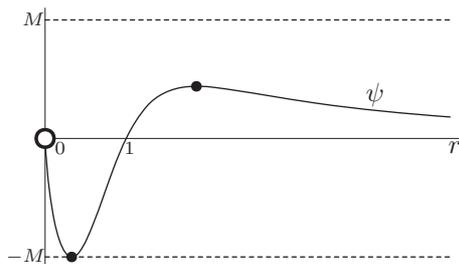
$$\begin{aligned} \left| \int_{\{f \neq 0\}} (\ln|f|) |f|^p d\mu \right| &\leq \int_{\{f \neq 0\}} |\ln|f|| \cdot |f|^p d\mu = \\ &= \int_{\{f \neq 0\}} \underbrace{(|\ln|f||)}_{\geq 0} \cdot \underbrace{|f|^{p/2}}_{\geq 0} d\mu \leq \\ &\leq \left(\int_{\{f \neq 0\}} \left(|\ln|f|| |f|^{p/2} \right)^2 d\mu \right)^{1/2} \cdot \left(\int_{\{f \neq 0\}} (|f|^{p/2})^2 d\mu \right)^{1/2} = \\ &= \left(\int_{\{f \neq 0\}} (\ln|f|)^2 |f|^p d\mu \right)^{1/2} \cdot \left(\int_{\{f \neq 0\}} |f|^p d\mu \right)^{1/2}. \end{aligned}$$

Elevando al quadrato primo e ultimo membro si ottengono i due addendi del numeratore di $\varphi''(p)$, che risulta quindi ≥ 0 . Si intende che $|f| \ln^n |f| = 0$ nei punti in cui $f = 0$. Resta da verificare che la derivazione sotto il segno di integrale φ è giustificata, e questo è un poco laborioso. Prendiamo $1 \leq p_1 < p_2 < p_3 < p_4 < +\infty$ tali che $f \in L^{p_1}(\mu)$ e $f \in L^{p_2}(\mu)$. Se riusciamo a dimostrare che la funzione

$$\sup_{p \in [p_2, p_3]} \left| |f|^p \ln^n |f| \right|$$

è in $L^1(\mu)$, cioè che ha integrale finito su X , seguirà che φ è di classe C^∞ su $[p_2, p_3]$ con derivate date dalle formule. Quello che abbiamo in mente è di dimostrare una maggiorazione del tipo

$$\left| |f|^p \ln^n |f| \right| \leq M(|f|^{p_1} + |f|^{p_4}) \in L^1(\mu) \quad \forall p \in [p_2, p_3].$$



Fissiamo $p \in [p_2, p_3]$ e $n \in \mathbb{N}$ e consideriamo la funzione di variabile reale

$$\psi(r) := \frac{r^p \ln^n r}{r^{p_1} + r^{p_4}} \quad \text{per } r > 0.$$

La disuguaglianza $\left| |f|^p \ln^n |f| \right| \leq M(|f|^{p_1} + |f|^{p_4})$ segue se dimostriamo che $|\psi| \leq M$. Dunque, ψ è una funzione continua su $]0, +\infty[$. Perché sia limitata basta che abbia limite finito agli estremi del dominio. Per $r \rightarrow 0^+$ (in particolare $0 < r < 1$) possiamo scrivere

$$|\psi(r)| = \left| \frac{r^p \ln^n r}{r^{p_1} + r^{p_4}} \right| \leq \frac{r^{p_2} |\ln^n r|}{r^{p_1}} = \left| \frac{\ln r}{r^{(p_1 - p_2)/n}} \right|^n,$$

e l'ultimo membro è infinitesimo per $r \rightarrow 0^+$, come si vede usando l'Hôpital, ricordando che $p_1 < p_2$.

$$\begin{aligned} \lim_{r \rightarrow 0^+} \frac{\ln r}{r^{(p_1 - p_2)/n}} &\stackrel{\infty/\infty}{=} \lim_{r \rightarrow 0^+} \frac{1/r}{(p_1 - p_2)r^{(p_1 - p_2)/n - 1}/n} = \frac{n}{p_1 - p_2} \lim_{r \rightarrow 0^+} r^{-1 - ((p_1 - p_2)/n - 1)} = \\ &= \frac{n}{p_1 - p_2} \lim_{r \rightarrow 0^+} r^{p_2 - p_1} = 0. \end{aligned}$$

Per $r \rightarrow +\infty$ (in particolare $r > 1$) possiamo scrivere

$$|\psi(r)| = \left| \frac{r^p \ln^n r}{r^{p_1} + r^{p_4}} \right| \leq \frac{r^{p_3} |\ln^n r|}{r^{p_4}} = \left| \frac{\ln r}{r^{(p_4 - p_3)/n}} \right|^n,$$

e l'ultimo membro è infinitesimo per $r \rightarrow 0^+$, come si vede usando l'Hôpital, o ragionando per ordini di infinito, non scordando che $p_3 < p_4$. Ricapitolando, la funzione $\psi(r)$ è continua su $]0, +\infty[$ ed infinitesima agli estremi, quindi è limitata: esiste $M > 0$ tale che

$$\left| \frac{r^p \ln^n r}{r^{p_1} + r^{p_4}} \right| \leq M,$$

cioè

$$|r^p \ln^n r| \leq M(r^{p_1} + r^{p_4}) \quad \forall r > 0.$$

Scrivendo la disuguaglianza con $r = |f|$ si ha che

$$\left| |f|^p \ln^n |f| \right| \leq M(|f|^{p_1} + |f|^{p_4}) \in L^1(\mu)$$

come desiderato.

La φ è derivabile due volte e convessa su $]p_1, p_2[$, ma cosa succede agli estremi? Beh, se in un estremo la φ è finita potrebbe non essere derivabile, ma si può verificare che è continua, e quindi la disuguaglianza di convessità, che vale quando i punti sono interni, passa tranquillamente al limite.