

### 3 Formula di Stirling

Nel corso della dimostrazione della formula di Stirling (che dà una valutazione asintotica dell'andamento di  $n!$  per grandi  $n$ ) useremo i seguenti risultati.

**Lemma 1 (La funzione Gamma di Eulero)** Per  $x > 0$  sia

$$\Gamma(x) := \int_0^\infty t^{x-1} e^{-t} dt . \quad (3.1)$$

Allora, tale integrale converge assolutamente (in senso improprio) e si ha

$$\begin{aligned} \Gamma(1) &= 1 , \\ \Gamma(x+1) &= x\Gamma(x) , \quad \forall x > 0 , \\ \Gamma(n+1) &= n! , \quad \forall n \in \mathbb{N} . \end{aligned} \quad (3.2)$$

**Dimostrazione** Fissiamo  $x > 0$ . Poiché

$$\lim_{t \rightarrow \infty} t^\alpha e^{-t} = 0 , \quad \forall \alpha \in \mathbb{R} ,$$

esiste  $t_0 = t_0(x)$  tale che

$$t^{x+1} e^{-t} < 1 , \quad \forall t \geq t_0 . \quad (3.3)$$

Dunque, per ogni  $a \in (0, 1)$  e  $b > t_0$  si ha che

$$\begin{aligned} \int_a^b t^{x-1} e^{-t} dt &= \int_a^1 t^{x-1} e^{-t} dt + \int_1^{t_0} t^{x-1} e^{-t} dt + \int_{t_0}^b t^{x-1} e^{-t} dt \\ &< \int_a^1 t^{x-1} dt + \int_1^{t_0} t^{x-1} e^{-t} dt + \int_{t_0}^b \frac{1}{t^2} dt \\ &= \frac{1-a^x}{x} + \int_1^{t_0} t^{x-1} e^{-t} dt + \left( \frac{1}{t_0} - \frac{1}{b} \right) \\ &< \frac{1}{x} + \int_1^{t_0} t^{x-1} e^{-t} dt + \frac{1}{t_0} =: c(x) . \end{aligned}$$

Dunque, esiste una costante  $c := c(x)$  tale che

$$\int_a^b t^{x-1} e^{-t} dt \leq c$$

per ogni  $0 < a < 1$  e  $b > t_0$ , il che equivale a dire che l'integrale  $\int_a^b t^{x-1} e^{-t} dt$  converge assolutamente (in senso improprio) per ogni  $x > 0$ .

La prima relazione in (3.2) deriva immediatamente dalla definizione, poiché

$$\Gamma(1) = \lim_{b \rightarrow \infty} \int_0^b e^{-t} dt = \lim_{b \rightarrow \infty} (1 - e^{-b}) = 1 .$$

Analogamente, integrando per parti, per ogni  $x > 0$ , si ha che

$$\begin{aligned}\Gamma(x+1) &= \lim_{b \rightarrow \infty} \int_0^b t^x e^{-t} dt \\ &= \lim_{b \rightarrow \infty} \left\{ \left[ -t^x e^{-t} \right]_0^b + x \int_0^b t^{x-1} e^{-t} dt \right\} \\ &= x\Gamma(x) .\end{aligned}$$

L'ultima relazione in (3.2) deriva immediatamente dalle prime due. ■

**Lemma 2** Per  $u > -1$  si definisca

$$h(u) = \begin{cases} \frac{2}{u^2}(u - \log(1+u)) , & \text{se } 0 \neq u > -1 , \\ 1 , & \text{se } u = 0 . \end{cases} \quad (3.4)$$

Allora,  $h$  è una funzione strettamente decrescente e di classe<sup>1</sup>  $C^\infty((-1, \infty))$ .

In particolare

$$-1 < u < 0 \implies h(u) > 1 , \quad h(0) = 1 . \quad (3.5)$$

**Dimostrazione** (del Lemma 2) Se  $|u| < 1$ , dalla serie di Taylor per  $\log(1+u)$ ,

$$\log(1+u) = \sum_{k=1}^{\infty} (-1)^{k-1} \frac{u^k}{k} , \quad (3.6)$$

segue che

$$\frac{u^2}{2} h(u) = \sum_{k=2}^{\infty} (-1)^k \frac{u^k}{k} = u^2 \sum_{j=0}^{\infty} (-1)^j \frac{u^j}{j+2} =: u^2 \tilde{h}(u) , \quad (3.7)$$

dove

$$\tilde{h}(u) := \sum_{j=0}^{\infty} (-1)^j \frac{u^j}{j+2} . \quad (3.8)$$

La funzione  $\tilde{h}$  è una serie di potenze con raggio di convergenza 1 e  $\tilde{h}(0) = \frac{1}{2}$  e, dunque, da (3.7) segue che  $h = 2\tilde{h}$  ed in particolare (poiché le serie di potenze sono funzioni  $C^\infty$ ) segue che  $h \in C^\infty((-1, 1))$ . Naturalmente,  $h$  è  $C^\infty$  per  $u > 0$  (essendo esprimibile come somma, rapporto o composizione di funzioni  $C^\infty$  su  $(0, \infty)$ ) e dunque  $h \in C^\infty((-1, \infty))$ .

Si osservi che, da (3.8) segue che

$$h'(0) = 2\tilde{h}'(0) = -\frac{2}{3} . \quad (3.9)$$

---

<sup>1</sup>Le funzioni  $C^\infty((a, b))$  sono le funzioni che ammettono derivate di ordine arbitrario in  $(a, b)$ .

Dimostriamo, ora, che  $h'(u) < 0$  anche per  $-1 < u \neq 0$ . Per  $u \neq 0$  si ha

$$\frac{1}{2}h'(u) = -\frac{1}{u^2} \left( \frac{2+u}{1+u} - 2 \frac{\log(1+u)}{u} \right), \quad (3.10)$$

cosicché  $h'(u) < 0$  per  $u \neq 0$  è equivalente a

$$\frac{2+u}{1+u} > 2 \frac{\log(1+u)}{u}, \quad 0 \neq u > -1, \quad (3.11)$$

ovvero, se poniamo

$$f(u) := \frac{2u+u^2}{1+u}, \quad g(u) := 2 \log(1+u), \quad (3.12)$$

la (3.11) diviene equivalente a

$$f(u) < g(u), \quad \text{per } -1 < u < 0, \quad \text{e } f(u) > g(u), \quad \text{per } u > 0. \quad (3.13)$$

Osserviamo che (3.13) è implicata da  $f(0) = g(0)$  e da  $f'(u) > g'(u)$  per<sup>2</sup>  $u \neq 0$ . Ma  $f(0) = 0 = g(0)$  e

$$f'(u) - g'(u) = 1 + \frac{1}{(1+u)^2} - \frac{2}{1+u} = \frac{u^2}{(1+u)^2} > 0$$

se  $u \neq 0$ . ■

**Lemma 3** (i) *Supponiamo che  $g_n$  converga uniformemente a  $g$  su  $A \subset \mathbb{R}$  e che  $f$  sia una funzione uniformemente Lipschitziana su un dominio<sup>3</sup>  $[a, b]$  che contenga i codomini di  $g$  e  $g_n$  (per ogni  $n$ ). Allora  $f \circ g_n$  converge uniformemente a  $f \circ g$  su  $A$ .*

(ii) *Se  $g_n$  converge uniformemente a  $g$  su  $A$  e se  $f$  è limitata su<sup>4</sup>  $A$  allora  $f g_n$  converge uniformemente a  $f g$ .*

**Dimostrazione** (i): Se  $L$  è la costante di Lipschitz di  $f$  su  $[a, b]$ , si ha che

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \sup_{x \in A} |f \circ g_n(x) - f \circ g(x)| \leq L \lim_{n \rightarrow \infty} \sup_{x \in A} |g_n(x) - g(x)| = 0.$$

---

<sup>2</sup>Infatti, in tal caso,  $f(u) - g(u) = \int_0^u (f' - g')$ , che è una quantità positiva per  $u > 0$  e negativa per  $u < 0$ .

<sup>3</sup>Una funzione  $f$  si dice **uniformemente Lipschitziana** su  $B \subset \mathbb{R}$  se esiste  $L > 0$  tale che

$$|f(y) - f(y')| \leq L |y - y'|, \quad \forall y, y' \in B.$$

Il numero  $L$  si chiama **costante di Lipschitz di  $f$  su  $B$** . Si noti che una funzione  $f \in C^1(B)$ , ( $B$  aperto di  $\mathbb{R}$ ), con  $\sup_B |f'| \leq M$  è uniformemente Lipschitziana su  $A$  con costante di Lipschitz  $L = M$ .

<sup>4</sup> $f$  è **limitata su  $A$**  se esiste  $M$  tale che  $\sup_A |f| \leq M$ . Una funzione continua su un compatto  $A$  è ivi limitata per il teorema di Weierstrass.

(ii): Se  $M \geq \sup_A |f|$ , si ha che

$$\begin{aligned} \lim_{n \rightarrow \infty} \sup_{x \in A} |f(x)g_n(x) - f(x)g(x)| &= \lim_{n \rightarrow \infty} \sup_{x \in A} |f(x)| |g_n(x) - g(x)| \\ &\leq M \lim_{n \rightarrow \infty} \sup_{x \in A} |g_n(x) - g(x)| = 0. \quad \blacksquare \end{aligned}$$

**Lemma 4** *Sia  $h$  come nel Lemma 2 e, per  $n \geq 1$ , si definisca*

$$\psi_n(s) := \begin{cases} e^{-s^2 h(s\sqrt{2/n})}, & \text{se } s > -\sqrt{n/2}, \\ 0, & \text{se } s \leq -\sqrt{n/2}. \end{cases} \quad (3.14)$$

Allora, per ogni  $a > 0$ ,  $\psi_n$  converge uniformemente a  $e^{-s^2}$  su  $[-a, a]$ . Inoltre, esiste  $s_0 \geq 1$  tale che

$$\psi_n(s) \leq e^{-|s|}, \quad \forall |s| \geq s_0, \quad \forall n \geq 1. \quad (3.15)$$

**Dimostrazione** Poiché  $h$  è continua in 0, per ogni  $a > 0$  la successione di funzioni  $h(s\sqrt{2/n})$  converge uniformemente a  $h(0) = 1$  su  $[-a, a]$ . Per la parte (ii) del Lemma 3,  $-s^2 h(s\sqrt{2/n})$  converge uniformemente a  $-s^2$  su  $[-a, a]$  e per la parte (i) del Lemma 3 (poiché  $y \rightarrow e^y$  è uniformemente Lipschitziana sui compatti di  $\mathbb{R}$ ), si ha che la successione di funzioni  $\exp(-s^2 h(s\sqrt{2/n}))$  converge uniformemente a  $\exp(-s^2)$  su  $[-a, a]$ . Poiché, per  $n \geq 2a^2$ ,  $\psi_n(s)$  coincide con  $\exp(-s^2 h(s\sqrt{2/n}))$  su  $[-a, a]$  segue che  $\psi_n$  converge uniformemente a  $\exp(-s^2)$  su  $[-a, a]$ .

Per  $s \leq -\sqrt{n/2}$ , la (3.15) è banalmente verificata. Assumiamo, dunque,  $s > -\sqrt{n/2}$ . In tal caso, la relazione  $\psi_n(s) \leq e^{-|s|}$  è equivalente a

$$|s| h(s\sqrt{2/n}) \geq 1. \quad (3.16)$$

Si ricordi (formula (3.5)) che  $h(u) > 1$  se  $u < 0$ . Dunque, se  $-\sqrt{n/2} < s \leq -1$

$$|s| h(s\sqrt{2/n}) > |s| \geq 1,$$

che dimostra la (3.15) per  $s$  negativi (e con un qualunque  $s_0 \geq 1$ ).

Per  $s > 0$ , poiché  $h$  è decrescente,

$$s h(s\sqrt{2/n}) \geq s h(s\sqrt{2}) = \sqrt{2} - \frac{\log(1 + \sqrt{2}s)}{s},$$

e tale funzione tende a  $\sqrt{2}$  quando  $s \rightarrow \infty$ ; quindi esiste un  $s_0 \geq 1$  tale che

$$\sqrt{2} - \frac{\log(1 + \sqrt{2}s)}{s} \geq 1, \quad \forall s \geq s_0,$$

il che dimostra (3.16) per  $s \geq s_0$  (e per ogni  $n \geq 1$ ).  $\blacksquare$

---

<sup>5</sup>Dato  $\varepsilon > 0$  sia  $\delta > 0$  tale che  $|h(u) - 1| < \varepsilon$  per ogni  $|u| \leq \delta$  e sia  $N := 2(a/\delta)^2$ . In tal caso, per ogni  $n \geq N$  e per ogni  $|s| \leq a$ ,  $|s\sqrt{2/n}| \leq \delta$  e dunque  $|h(s\sqrt{2/n}) - 1| < \varepsilon$ , il che equivale a dire che  $h(s\sqrt{2/n})$  converge uniformemente a 1 su  $[-a, a]$ .

**Teorema 5 (Formula di Stirling)**

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n!}{\left(\frac{n}{e}\right)^n \sqrt{2\pi n}} = 1 . \quad (3.17)$$

**Dimostrazione** Dai lemmi 1 e 2, ponendo  $t = x(1 + u)$  nella definizione di  $\Gamma(x + 1)$ , segue che

$$n! = \Gamma(n + 1) = n^{n+1} e^{-n} \int_{-1}^{\infty} ((1 + u)e^{-u})^n du = n^{n+1} e^{-n} \int_{-1}^{\infty} e^{-n\frac{u^2}{2}h(u)} du . \quad (3.18)$$

Cambiando nuovamente variabile di integrazione, ponendo  $u = s\sqrt{\frac{2}{n}}$ , in (3.18) ed usando (3.14) si trova

$$n! = \left(\frac{n}{e}\right)^n \sqrt{2n} \int_{-\infty}^{\infty} \psi_n(s) ds , \quad (3.19)$$

ovvero

$$\frac{n!}{\left(\frac{n}{e}\right)^n \sqrt{2n}} = \int_{-\infty}^{\infty} \psi_n(s) ds . \quad (3.20)$$

Sia  $0 < \varepsilon < 1$  e sia

$$a := a(\varepsilon) := \max \left\{ \log(8/\varepsilon) , s_0 \right\} . \quad (3.21)$$

Poiché (per il Lemma 4)  $\psi_n$  converge uniformemente a  $e^{-s^2}$  su  $[-a, a]$ . Per la Proposizione 5 di paragrafo §1, segue che

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \int_{-a}^a \psi_n(s) ds = \int_{-a}^a e^{-s^2} ds ,$$

e dunque esiste  $N := N(\varepsilon)$  tale che

$$\left| \int_{-a}^a \psi_n(s) ds - \int_{-a}^a e^{-s^2} ds \right| \leq \frac{\varepsilon}{2} , \quad \forall n \geq N . \quad (3.22)$$

Per (3.15), (3.22) (ed osservando che  $e^{-s^2} \leq e^{-|s|}$  se  $|s| \geq 1$ ) si ha che, per ogni  $n \geq N$ ,

$$\begin{aligned} & \left| \int_{-\infty}^{\infty} \psi_n(s) ds - \int_{-\infty}^{\infty} e^{-s^2} ds \right| \\ & \leq \left| \int_{-a}^a \psi_n(s) ds - \int_{-a}^a e^{-s^2} ds \right| + \int_{\{|s| \geq a\}} \psi_n(s) ds + \int_{\{|s| \geq a\}} e^{-s^2} ds \\ & \leq \left| \int_{-a}^a \psi_n(s) ds - \int_{-a}^a e^{-s^2} ds \right| + 4 \int_a^{\infty} e^{-s} ds \\ & \leq \frac{\varepsilon}{2} + 4e^{-a} \leq \varepsilon , \end{aligned}$$

cioè, ricordando la (2.19),

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \int_{-\infty}^{\infty} \psi_n(s) ds = \sqrt{\pi} . \quad (3.23)$$

Da (3.20) e da (3.23) segue (3.17). ■