Fonction Gamma d'Euler et fonction zêta de Riemann

François DE MARÇAY
Département de Mathématiques d'Orsay
Université Paris-Sud, France

1. Introduction

2. La fonction $\Gamma(z)$

Existe-t-il une manière naturelle d'interpoler la fonction factorielle $\mathbb{N} \ni n \longmapsto n!$ entre deux entiers n et n+1 quelconques ? La réponse est oui !

Pour x > 0 réel, la fonction Gamma est définie par :

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

Cette intégrale converge près de t=0, puisque la fonction t^{x-1} y est intégrable d'après le critère de Riemann, et elle converge aussi pour $t\longrightarrow\infty$, simplement parce que la décroissance de e^{-t} neutralise toute croissance polynomiale. En intégrant par parties, le lecteur pourra vérifier que l'on a $\Gamma(n+1)=n!$ pour tout entier $n\in\mathbb{N}$, mais il peut s'en dispenser, puisque nous allons aussi faire ce calcul dans un instant. Sans attendre, décollons vers l'imaginaire!

Quelques observations simples permettent en effet d'étendre le domaine de définition.

Théorème 2.1. La fonction $\mathbb{R}_+^* \ni x \longmapsto \Gamma(x)$ se prolonge comme fonction holomorphe dans le demi-plan droit $\{z \in \mathbb{C} \colon \operatorname{Re} z > 0\}$, par la formule :

$$\Gamma(z) \,:=\, \int_0^\infty \,e^{-t}\,t^{z-1}\,dt \qquad \qquad (\operatorname{Re} z > 0).$$

Évidemment, on note:

$$z = x + i y$$
.

Démonstration. Commençons par observer que :

$$\left| e^{-t} \, t^{z-1} \right| \, = \, e^{-t} \left| e^{(z-1) \log t} \right| \, = \, e^t \, e^{(x-1) \log t} \, = \, e^{-t} \, t^{x-1},$$

de telle sorte que cette intégrale complexe converge effectivement lorsque ${\rm Re}\,z=x>0$, puisqu'elle est majorée par :

$$|\Gamma(z)| = \left| \int_0^\infty e^{-t} t^{z-1} dt \right| \le \int_0^\infty |e^{-t} t^{z-1}| dt$$
$$= \int_0^\infty e^{-t} t^{x-1} dt = \Gamma(x) < \infty.$$

Mais pourquoi l'application $z \mapsto \Gamma(z)$ serait-elle de surcroît holomorphe?

Il suffit de faire voir, pour tous nombres positifs $0 < \delta < M < \infty$, que cette intégrale définit une fonction qui est holomorphe dans la bande verticale :

$$B_{\delta,\mathbf{M}} := \{ z \in \mathbb{C} \colon \delta < \operatorname{Re} z < \mathbf{M} \}.$$

Puisqu'elle peut être envisagée comme $\lim_{\varepsilon \geq 0} \int_{\varepsilon}^{1/\varepsilon}$, introduisons :

$$\Phi_{\varepsilon}(z) := \int_{\varepsilon}^{1/\varepsilon} e^{-t} e^{(z-1)\log t} dt.$$

D'après un théorème connu, puisque l'intégrande est visiblement holomorphe par rapport à z, cette fonction $z \longmapsto \Phi_{\varepsilon}(z)$ est holomorphe dans la bande $B_{\delta,\mathrm{M}}$. En prenant $\varepsilon := \frac{1}{n}$, il suffit alors de montrer que la suite $\left(\Phi_{\frac{1}{n}}(z)\right)_{n=1}^{\infty}$ de fonctions holomorphes dans $B_{\delta,\mathrm{M}}$ converge uniformément vers $\Gamma(z)$, car un théorème connu de Cauchy garantira alors que la limite y est holomorphe.

À cette fin, estimons :

$$\left|\Gamma(z) - \Phi_{\varepsilon}(z)\right| \leqslant \int_0^{\varepsilon} e^{-t} t^{x-1} dt + \int_{1/\varepsilon}^{\infty} e^{-t} t^{x-1} dt \qquad (z \in B_{\delta, \mathrm{M}}).$$

La première intégrale converge uniformément vers 0 lorsque $\varepsilon \longrightarrow 0$, puisqu'on peut la majorer par :

$$\int_0^\varepsilon e^{-t} t^{x-1} dt \leqslant 1 \cdot \int_0^\varepsilon t^{x-1} dt = \left[\frac{1}{x} t^x \right]_0^\varepsilon = \frac{\varepsilon^x}{x} \leqslant \frac{\varepsilon^\delta}{\delta}.$$

Quant à la seconde :

$$\left| \int_{1/\varepsilon}^{\infty} e^{-t} \, t^{x-1} \, dt \right| \, \leqslant \, \int_{1/\varepsilon}^{\infty} e^{-t} \, t^{\mathsf{M}-1} \, dt \, \leqslant \, \operatorname{constante} \int_{1/\varepsilon}^{\infty} e^{-t/2} \, dt \, \underset{\varepsilon \, \to \, 0}{\longrightarrow} \, 0. \qquad \, \Box$$

Malgré le fait que l'intégrale qui définit $\Gamma(z)$ n'est pas absolument convergente pour les valeurs de z telles que $\operatorname{Re} z \leqslant 0$, nous allons pouvoir prolonger méromorphiquement Γ au plan complexe $\mathbb C$ tout entier, avec peu de pôles, seulement aux point entiers négatifs $z=0,-1,-2,-3,\ldots$ L'unicité de ce prolongement méromorphe sera alors garantie par le principe d'unicité pour les fonctions holomorhes, en-dehors de cet ensemble discret de pôles. Nous continuerons à noter $\Gamma \in \mathscr{M}(\mathbb C)$ ce prolongement méromorphe.

L'existence de pôles aux points entiers négatifs provient en fait d'une identité fonctionnelle importante.

Lemme 2.2. Pour tout $z \in \mathbb{C}$ avec x = Re z > 0, on a :

$$\Gamma(z+1) \, = \, z \, \Gamma(z),$$

et:

$$\Gamma(n+1) = n! \qquad (\forall n \in \mathbb{N}).$$

Démonstration. Une simple intégration par parties dans le domaine de convergence $\{\text{Re }z>0\}$ explique l'identité :

$$z \Gamma(z) = \int_0^\infty e^{-t} z t^{z-1} dt$$

$$= \underbrace{\left[e^{-t} t^z \right]_0^\infty}_{0} - \int_0^\infty -e^{-t} t^z dt$$

$$= 0 + \Gamma(z+1),$$

et comme:

$$\Gamma(1) = \int_0^\infty e^{-t} dt = \left[-e^{-t} \right]_0^\infty = 1,$$

une récurrence instantanée donne $\Gamma(n+1)=n!$ — point d'exclamation de plaisir!

C'est la division nécessaire par le facteur z dans la formule quasi-équivalente $\Gamma(z)=\frac{1}{z}\,\Gamma(z+1)$ qui va introduire des pôles — heureusement simples!

Théorème 2.3. La fonction $\Gamma(z)$, initialement définie dans $\{\text{Re } z > 0\}$, bénéficie d'un prolongement méromorphe au plan complexe $\mathbb C$ tout entier dont les seules singularités sont des pôles simples aux entiers négatifs $z=0,-1,-2,-3,\ldots$, où elle a pour résidus :

$$\operatorname{res}_{z=-n}\Gamma \ = \ \frac{(-1)^n}{n!} \qquad \qquad (\forall \, n \in \mathbb{N}).$$

Démonstration. Il suffit de prolonger Γ à tout demi-plan de la forme $\{\text{Re } z > -m\}$ avec un entier $m \geqslant 1$ quelconque.

Pour Re z > -1, définissons :

$$\Phi_1(z) := \frac{\Gamma(z+1)}{z}.$$

Puisque $\Gamma(z+1)$ est holomorphe dans $\{\operatorname{Re} z>-1\}$, il est clair que Φ_1 est méromorphe dans ce demi-plan, et qu'elle y a une unique singularité, un pôle d'ordre 1 en z=0. Comme $\Gamma(1)=1$, son résidu y vaut $1=\frac{(-1)^0}{0!}$. De plus, dans le sous-demi-plan $\{\operatorname{Re} z>0\}\subset\{\operatorname{Re} z>-1\}$, l'identité fondamentale montre que cette fonction :

$$\Phi_1(z) = \frac{\Gamma(z+1)}{z} = \Gamma(z)$$

coïncide bien avec la fonction à prolonger.

Pour un entier $m\geqslant 1$ quelconque, définissons dans le demi-plan $\{\operatorname{Re} z>-m\}$ la fonction :

$$\Phi_m(z) := \frac{\Gamma(z+m)}{(z+m-1)\cdots(z+n+1)(z+n)(z+n-1)\cdots(z+1)z}.$$

Visiblement, cette fonction est méromorphe avec des pôles simples en $z=-m+1,\ldots,-1,0$, et en un point entier négatif z=-n avec $0\leqslant n\leqslant m-1$ quelconque, elle y a pour résidu :

$$\begin{split} \operatorname{res}_{z=-n} \Phi_m(z) &= \frac{\Gamma(-n+m)}{(-n+m-1)\cdots(1)\;(-1)(-2)\cdots(-n)} \\ &= \frac{(m-n+1)\,!}{(m-n+1)\,!\,(-1)^n\,n!} \\ &= \frac{(-1)^n}{n!}. \end{split}$$

De plus, dans le sous-demi-plan $\{\operatorname{Re} z>0\}\subset\{\operatorname{Re} z>-m\}$, une itération de l'identité fondamentale du Lemme 2.2 :

$$\Gamma(z+m) \,=\, (z+m-1)\cdots(z+1)z\,\Gamma(z)$$

montre aussitôt que $\Phi_m(z) = \Gamma(z)$ coïncide bien avec la fonction à prolonger.

D'ailleurs, le principe d'identité garantit aussi que $\Phi_m = \Phi_n$ pour tous entiers $1 \leqslant n \leqslant m$, dans $\{\text{Re } z > -n\} \setminus \mathbb{Z}_-$.

L'identité fondamentale $\Gamma(z+1)=z\,\Gamma(z)$ continue d'être satisfaite (exercice mental) dans $\mathbb{C}\setminus\mathbb{Z}_-$ c'est-à-dire en-dehors des pôles — parce que (solution) les deux côtés de cette formule coïncident dans {Re z>0}.

On peut même se convaincre (exercice) qu'en un entier négatif quelconque z=-n avec $n\geqslant 1$, les deux membres de l'identité $\Gamma(z+1)=z\,\Gamma(z)$ sont infinis, et que :

$$\operatorname{res}_{z=-n} \Gamma(z+1) = (-n) \operatorname{res}_{z=-n} \Gamma(z).$$

Enfin, en z = 0, notons que :

$$\Gamma(1) = \lim_{z \to 0} z \, \Gamma(z).$$

Voici une démonstration alternative du Théorème 2.3, encore plus éclairante, dont les idées se recontreront aussi plus tard. Elle consiste à décomposer l'intégrale qui définit $\Gamma(z)$ pour Re z>0 en deux morceaux :

$$\Gamma(z) = \int_0^1 e^{-t} t^{z-1} dt + \int_1^\infty e^{-t} t^{z-1} dt.$$

Grâce à la décroissance forte de e^{-t} , le deuxième définit une fonction holomorphe entière, définie sur \mathbb{C} . Quant au premier morceau, développons-y en série entière l'exponentielle, justifions la convergence normale (exercice), et intégrons terme à terme :

$$\int_0^1 e^{-t} t^{z-1} dt = \sum_{n=0}^{\infty} \int_0^1 \frac{(-t)^n}{n!} t^{z-1} dt = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n! (n+z)}.$$

Ceci nous permet d'écrire formellement :

$$\Gamma(z) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n!(n+z)} + \int_1^{\infty} e^{-t} t^{z-1} dt$$
 (Re z > 0).

Assertion 2.4. Cette série infinie $\sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n!(n+z)}$ définit une fonction méromorphe dans \mathbb{C} ayant pour seules singularités des pôles simples aux entiers négatifs z=-n où elle a pour résidus $\frac{(-1)^n}{n!}$.

Démonstration. Pour un grand rayon $R\gg 1$, et pour un entier N>2 R, décomposons-la en :

$$\sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n!(n+z)} = \sum_{n=0}^{N} \frac{(-1)^n}{n!(n+z)} + \sum_{n=N+1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n!(n+z)}.$$

La première somme, qui est finie, définit une fonction méromorphe dans le disque $\{|z| < R\}$ avec les pôles et les résidus annoncés, tout à fait en accord avec ce que la première démonstration a déjà fait voir.

Pour ce qui est de la deuxième somme portant sur des entiers $n>{\tt N}>2$ R, toujours pour $|z|<{\tt R}$, comme $|n+z|\geqslant{\tt R}$ implique :

$$\left| \frac{(-1)^n}{n!(n+z)} \right| \leqslant \frac{1}{n!R},$$

nous voyons instantanément qu'elle converge normalement sur le disque $\{|z| < R\}$, donc y définit une fonction holomorphe grâce à un théorème déjà connu.

Comme R $\gg 1$ pouvait être choisi arbitrairement grand, tout ceci montre que la représentation de $\Gamma(z)$ sous la forme d'une série méromorphe infinie suivie d'une intégrale est valable dans $\mathbb{C}\backslash\mathbb{Z}_-$ tout entier.

En définitive, nous avons pour *tout* $z \in \mathbb{C} \setminus \mathbb{Z}_-$:

(2.5)
$$\Gamma(z) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n!(n+z)} + \int_1^{\infty} e^{-t} t^{z-1} dt.$$

Présentons maintenant d'autres propriétés de la fonction Γ . Voici une identité qui dévoile une symétrie fondamentale de Γ par rapport à la droite $\{\text{Re }z=\frac{1}{2}\}$.

Théorème 2.6. [Formule des compléments] En tout $z \in \mathbb{C}$:

$$\Gamma(z)\,\Gamma(1-z)\,=\,\frac{\pi}{\sin\pi\,z}.$$

Observons que $\Gamma(1-z)$ a des pôles simples aux entiers naturels $z=1,2,3,\ldots$, de telle sorte que le produit $\Gamma(z)$ $\Gamma(1-z)$, une fonction méromorphe sur $\mathbb C$, possède des pôles simples en *tous* les entiers relatifs $\in \mathbb Z$, tout aussi bien que la fonction $\frac{\pi}{\sin \pi z}$.

Démonstration. Il suffit d'établir cette identité en des points réels 0 < x < 1, car alors le principe d'identité garantira aussitôt qu'elle est vraie dans tout $\mathbb{C}\backslash\mathbb{Z}_-$.

Lemme 2.7. Pour un paramètre réel 0 < a < 1 quelconque, on a :

$$\int_0^\infty \frac{v^{a-1}}{1+v} \, dv \, = \, \frac{\pi}{\sin \pi \, a}.$$

Démonstration. Il suffit d'effectuer le changement de variable $v=e^x$ et de se souvenir de l'intégration, déjà vue, de la fonction $f(z)=\frac{e^{az}}{1+e^z}$ le long de rectangles de sommets - R, R, R $+2i\pi$, -R $+2i\pi$ avec R $\longrightarrow \infty$, pour calculer l'intégrale qui apparaît :

$$\int_0^\infty \frac{v^{a-1}}{1+v} dv = \int_{-\infty}^\infty \frac{e^{ax}}{1+e^x} dx = \frac{\pi}{\sin \pi a}.$$

Pour établir le théorème, avec un paramètre t>0 quelconque, en effectuant le changement de variable $v\,t=u$, préparons :

$$\Gamma(1-x) = \int_0^\infty e^{-u} u^{-x} du = t \int_0^\infty e^{-vt} (v t)^{-x} dv,$$

et grâce à cette astuce, calculons, puis concluons :

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

$$= \int_0^\infty e^{-t} t^{x-1} \left(t \int_0^\infty e^{-vt} \left(v t \right)^{-x} dv \right) dt$$

$$= \int_0^\infty v^{-x} \left(\int_0^\infty e^{-t(1+v)} dt \right) dv$$

$$= \int_0^\infty v^{-x} \left[\frac{e^{-t(1+v)}}{-1-v} \right]_0^\infty dv$$

$$= \int_0^\infty \frac{v^{-x}}{1+v} dv$$

$$= \frac{\pi}{\sin \pi (1-x)}$$

$$= \frac{\pi}{\sin \pi}.$$

En particulier, au point $z=\frac{1}{2}$, en observant que $\Gamma(x)>0$ quand $x\in\mathbb{R}_+^*$, nous trouvons la valeur spéciale :

$$\Gamma(\frac{1}{2}) = \sqrt{\pi}.$$

Poursuivons notre étude de la fonction Gamma en regardant son inverse, fonction qui devient entière et à croissance contrôlée.

Théorème 2.8. La fonction $z \mapsto \Gamma(z)$ d'Euler jouit des propriétés suivantes.

- (1) $\frac{1}{\Gamma(z)} \in \mathcal{O}(\mathbb{C})$ est holomorphe entière, avec des zéros simples aux entiers négatifs $z = 0, -1, -2, \ldots$, et aucun zéro ailleurs.
- (2) $\frac{1}{\Gamma(z)}$ a pour croissance:

$$\left| \frac{1}{\Gamma(z)} \right| \leqslant c_1 e^{c_2 |z| \log |z|} \tag{\forall } z \in \mathbb{C}),$$

 $où 0 < c_1, c_2 < \infty$ sont des constantes universelles.

Une telle inégalité doit en fait s'interpréter quand $|z| \longrightarrow \infty$. On dit alors que $\frac{1}{\Gamma(z)}$ est d'ordre ≤ 1 , au sens où, pour tout $\varepsilon > 0$, il existe une constante $0 < c_{1,\varepsilon} < \infty$ telle que :

$$\left|\frac{1}{\Gamma(z)}\right| \leqslant c_{1,\varepsilon} e^{c_2 |z|^{1+\varepsilon}}.$$

L'Exercice 1 montre que l'on ne peut pas ici se dispenser d'un $\varepsilon>0$ dans la puissance $|z|^{1+\varepsilon}$.

Démonstration. Grâce au Théorème 2.6 qui précède, nous pouvons écrire :

$$\frac{1}{\Gamma(z)} \, = \, \frac{\sin \pi z}{\pi} \, \Gamma(1-z),$$

et à droite, les pôles simples de $\Gamma(1-z)$ situés aux entiers $z=1,2,3,\ldots$ sont annihilés par les zéros simples de $\sin \pi z$, donc $\frac{1}{\Gamma(z)}$ est holomorphe entière avec des zéros simples aux zéros restants de $\sin \pi z$, c'est-à-dire en $z=0,-1,-2,\ldots$ De plus, $\frac{1}{\Gamma(z)}\neq 0$ ailleurs, car les seuls zéros de $\sin \pi z$ sont en $z\in\mathbb{N}$.

Pour établir l'estimée de croissance, avec un réel $x \ge 0$ quelconque, et avec l'entier positif unique $x \le n \le x+1$, commençons par :

$$\int_{1}^{\infty} e^{-t} t^{x} dt \leq \int_{0}^{\infty} e^{-t} t^{n} dt$$

$$= n!$$

$$\leq n^{n}$$

$$= e^{n \log n}$$

$$\leq e^{(x+1) \log (x+1)}.$$

En revenant à l'identité (2.5) écrite pour $\Gamma(1-z)$:

$$\frac{1}{\Gamma(z)} = \frac{\sin \pi z}{\pi} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n!(n+1-z)} + \frac{\sin \pi z}{\pi} \int_1^{\infty} e^{-t} t^{-z} dt,$$

nous pouvons alors en utilisant $\left|e^w\right|\leqslant e^{|w|}$ ainsi que pour $t\geqslant 0$:

$$\left| t^{-z} \right| \, = \, \left| e^{-z \log t} \right| \, = \, e^{-\operatorname{Re} z \, \log t} \, \leqslant \, e^{\left| \operatorname{Re} z \right| \log t} \, \leqslant \, e^{\left| z \right| \log t} \, = \, t^{\left| z \right|},$$

estimer la croissance du deuxième terme :

$$\left| \frac{e^{i\pi z} - e^{-i\pi z}}{2i\pi} \right| \left| \int_{1}^{\infty} e^{-t} t^{-z} dt \right| \leqslant \frac{e^{\pi|z|}}{\pi} \int_{1}^{\infty} e^{-t} t^{|z|} dt$$

$$\leqslant \frac{e^{\pi|z|}}{\pi} e^{(|z|+1)\log(|z|+1)}$$

$$\leqslant c_{1} e^{c_{2}|z|\log|z|}.$$

Quant au premier terme :

$$\frac{\sin \pi z}{\pi} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n!(n+1-z)},$$

dans un premier cas où $|\operatorname{Im} z| \ge 1$, puisqu'on a alors pour tout entier $n \ge 0$:

$$|n+1-z| \geqslant 1,$$

il se majore aisément :

$$\left| \frac{\sin \pi z}{\pi} \right| \left| \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n! (n+1-z)} \right| \leqslant \frac{e^{\pi|z|}}{\pi} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n! \cdot 1}$$
$$= \frac{e^{\pi|z|+1}}{\pi}.$$

Dans l'autre cas où |Im z| < 1, introduisons l'unique entier $k = k_z$ avec $k - \frac{1}{2} \leqslant \text{Re } z < k + \frac{1}{2}$, et distinguons deux sous-cas.

Lorsque $k \ge 1$, mettons en exergue, dans la somme infinie, le terme n = k - 1:

$$\frac{\sin \pi z}{\pi} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n! (n+1-z)} = \frac{\sin \pi z}{\pi} \frac{(-1)^{k-1}}{(k-1)! (k-z)} + \frac{\sin \pi z}{\pi} \sum_{n \neq k-1} \frac{(-1)^n}{n! (n+1-z)},$$

et démontrons que les deux expressions à droite sont bornées.

Pour la première expression, avec la constante :

$$\max_{|w|\leqslant 3/2} \left| \frac{\sin \pi w}{\pi \, w} \right| \; =: \; c \; < \; \infty,$$

finie parce que $w \mapsto \frac{\sin \pi w}{\pi w}$ est holomorphe sur $\mathbb C$ car en 0 on a $\sin \pi w = \pi w + \mathrm{O}(w^2)$, estimons la par cette constante :

$$\left| \frac{\sin \pi z}{\pi} \frac{(-1)^{k-1}}{(k-1)! (k-z)} \right| = \left| \frac{\sin \pi (k-z)}{\pi (k-z)} \right| \frac{1}{(k-1)!}$$

$$[w := k-z] \qquad \leqslant \max_{|w| \leqslant 3/2} \left| \frac{\sin \pi w}{\pi w} \right| = c,$$

sachant que l'on a ici :

$$|w| \,=\, \left|k-z\right| \,\leqslant\, \left|k-\operatorname{Re}z\right| + \left|\operatorname{Im}z\right| \,\leqslant\, \tfrac{1}{2} + 1.$$

Ensuite, grâce à :

constatons que le second terme est lui aussi borné :

$$\left| \frac{\sin \pi z}{\pi} \sum_{n \neq k-1} \frac{(-1)^n}{n! (n+1-z)} \right| \leq \left| \frac{e^{i\pi x - \pi y} - e^{-i\pi x + \pi y}}{2i\pi} \right| \sum_{n \neq k-1} \frac{1}{n! \cdot \frac{1}{2}}$$

$$\leq \frac{e^{\pi |y|}}{\pi} 2 e^1$$

$$\leq \frac{2}{\pi} e^{\pi + 1}.$$

Enfin, lorsque $k \leqslant 0$, d'où Re $z < \frac{1}{2}$ d'après notre supposition, il devient inutile de mettre un terme en exergue, car alors on a toujours :

$$\left|n+1-z\right| \, \geqslant \, n+1-\operatorname{Re}z \, \geqslant \, n+1-\tfrac{1}{2} \, \geqslant \, \tfrac{1}{2} \qquad \qquad (\forall \, n \in \mathbb{N}),$$

d'où similairement :

$$\left| \frac{\sin \pi z}{\pi} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n! (n+1-z)} \right| \leq \frac{e^{\pi |y|}}{\pi} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n! \frac{1}{2}}$$

$$\leq \frac{2}{\pi} e^{\pi + 1}.$$

Le fait que $\frac{1}{\Gamma}$ satisfasse une condition du type qui a été discuté dans un chapitre précédent conduit naturellement à une factorisation de Hadamard.

Rappelons auparavant que la constante d'Euler:

$$\gamma \, := \, \lim_{\mathbf{N} \to \infty} \, \sum_{n=1}^{\mathbf{N}} \, \frac{1}{n} - \log \mathbf{N},$$

est bien définie, car :

$$\sum_{n=1}^{N} \frac{1}{n} - \log N = \sum_{n=1}^{N-1} \int_{n}^{n+1} \frac{1}{n} dx + \frac{1}{N} - \int_{1}^{N} \frac{1}{x} dx$$
$$= \sum_{n=1}^{N-1} \int_{n}^{n+1} \left(\frac{1}{n} - \frac{1}{x}\right) dx + \frac{1}{N},$$

avec, lorsque $n \le x \le n+1$:

$$0\,\leqslant\,\frac{1}{n}-\frac{1}{x}\,=\,\frac{x-n}{x\,n}\,\leqslant\,\frac{1}{n^2},$$

donc:

$$\sum_{n=1}^{N} \frac{1}{n} - \log N = \sum_{n=1}^{N-1} a_n + \frac{1}{N},$$

avec $0 < a_n \leqslant \frac{1}{n^2}$, ce qui fait voir la convergence, grâce à $\sum \frac{1}{n^2} < \infty$.

Théorème 2.9. Pour tout $z \in \mathbb{C}$:

$$\frac{1}{\Gamma(z)} = e^{\gamma z} z \prod_{n=1}^{\infty} \left(1 + \frac{z}{n} \right) e^{-\frac{z}{n}}.$$

Démonstration. Grâce au théorème de factorisation de Hadamard, et au fait que $\frac{1}{\Gamma}$ est entière d'ordre ≤ 1 , avec des zéros simples en $z=0,-1,-2,\ldots$, nous pouvons représenter $\frac{1}{\Gamma}$ sous la forme d'un produit de Weierstrass :

$$\frac{1}{\Gamma(z)} = e^{Az+B} z \prod_{n=1}^{\infty} \left(1 + \frac{z}{n}\right) e^{-\frac{z}{n}},$$

dans lequel il reste à déterminer les deux constantes A, B $\in \mathbb{C}$.

Mais si nous nous souvenons que $z \Gamma(z) \longrightarrow 1$ quand $z \longrightarrow 0$, nous trouvons B = 0, ou n'importe quel multiple entier de $2i\pi$, ce qui ne change rien.

Ensuite, assignons z := 1 et utilisons $\Gamma(1) = 1$:

$$\begin{split} e^{-\mathbf{A}} &= \prod_{n=1}^{\infty} \left(1 + \frac{1}{n}\right) e^{-\frac{1}{n}} \\ &= \lim_{\mathbf{N} \to \infty} \prod_{n=1}^{\mathbf{N}} \left(1 + \frac{1}{n}\right) e^{-\frac{1}{n}} \\ &= \lim_{\mathbf{N} \to \infty} e^{\sum_{n=1}^{\mathbf{N}} [\log{(1+1/n)} - 1/n]} \\ &= \lim_{\mathbf{N} \to \infty} e^{\sum_{n=1}^{\mathbf{N}} [\log{(n+1)} - \log{n}] - \sum_{n=1}^{\mathbf{N}} 1/n} \\ &= \lim_{\mathbf{N} \to \infty} e^{\log{(\mathbf{N}+1)} - \sum_{n=1}^{\mathbf{N}} 1/n} \\ &= \lim_{\mathbf{N} \to \infty} e^{\log{(1+1/\mathbf{N})} + \log{\mathbf{N}} - \sum_{n=1}^{\mathbf{N}} 1/\mathbf{N}} \\ &= e^{-\gamma}. \end{split}$$

Ainsi, $A = \gamma + 2ik\pi$ pour un entier $k \in \mathbb{Z}$, mais comme $\Gamma(x)$ est réelle pour x > 0 réel, il faut k = 0, ce qui conclut.

Ces arguments montrent que $\frac{1}{\Gamma}$ est essentiellement caractérisée, à des constantes normalisatrices près, comme la fonction holomorphe entière :

- qui a des zéros simples en $z=0,-1,-2,\ldots$ et ne s'annule nulle part ailleurs ;
- est d'ordre de croissance ≤ 1 .

Observons que sin πz a des propriétés analogues, excepté le fait qu'elle s'annule en *tous* les entiers $z=k\in\mathbb{Z}$. Cependant, tandis que sin πz jouit d'une propriété de croissance de la forme sin $\pi z=\mathrm{O}\big(e^{c\,|z|}\big)$, l'Exercice 1 montre que tel n'est pas le cas pour $\frac{1}{\Gamma(z)}$.

3. La fonction $\zeta(s)$

La fonction zêta de Riemann est définie, pour $s \in \mathbb{C}$ complexe avec $\operatorname{Re} s > 1$, par la série :

$$\zeta(s) := \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^s},$$

convergente et définit, comme nous l'avons déjà vu, une fonction holomorphe dans le demiplan complexe $\{\text{Re }s>1\}$.

Comme la fonction $\Gamma(z)$ d'Euler, cette fonction $\zeta(s)$ de Riemann peut être prolongée méromorphiquement au plan complexe tout entier, avec un unique pôle, simple, en s=1. En fait, il existe de nombreuses démonstrations de ce prolongement, et nous en présentons une qui dévoile une équation fonctionnelle importante satisfaite par $\zeta(s)$.

Toutefois, le prolongement de $\zeta(s)$ au plan complexe $\mathbb C$ tout entier est plus délicat que celui de la fonction $\Gamma(z)$. La voie argumentative que nous choisissons relie ζ et Γ à une autre fonction importante en théorie analytique des nombres. Commençons par quelques préliminaires.

D'après le cours d'Analyse de Fourier, on sait que la fonction $x \longmapsto e^{-\pi x^2}$ — qui appartient à l'espace de Schwartz $\mathscr{S}(\mathbb{R})$ des fonctions à décroissance (très) rapide à l'infini — coïncide avec sa transformée de Fourier :

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-\pi x^2} e^{-2i\pi\xi x} dx = e^{-\pi\xi^2}.$$

Avec un paramètre réel t > 0, le changement de variable dans cette intégrale :

$$x \longmapsto \frac{x}{\sqrt{t}}$$

donne que la transformée de Fourier de la fonction $f(x) := e^{-\pi t x^2}$ est $\widehat{f}(\xi) = \frac{1}{\sqrt{t}} e^{-\frac{\pi \xi^2}{t}}$. Rappelons aussi la formule sommatoire de Poisson, valable pour toute $f \in \mathscr{S}(\mathbb{R})$:

$$\sum_{n=-\infty}^{\infty} f(n) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \widehat{f}(n),$$

qui donne ici:

$$\sum_{n=-\infty}^{\infty} e^{-\pi t n^2} = \frac{1}{\sqrt{t}} \sum_{n=-\infty}^{\infty} e^{-\frac{\pi n^2}{t}}.$$

Si donc nous introduisons la fonction ϑ définie, pour t > 0 réel, par :

$$\vartheta(t) := \sum_{n=-\infty}^{\infty} e^{-\pi n^2 t},$$

nous voyons qu'elle satisfait l'équation fonctionnelle :

(3.1)
$$\vartheta(t) = \frac{1}{\sqrt{t}} \vartheta(\frac{1}{t}).$$

L'information dont nous aurons besoin concerne la décroissance exponentielle de cette fonction :

$$\vartheta(t) = 1 + 2 \sum_{n=1}^{\infty} e^{-\pi n^2 t},$$

lorsque $t \longrightarrow \infty$, ainsi que son comportement singulier quand $t \stackrel{>}{\longrightarrow} 0$.

Lemme 3.2. Il existe une constante universelle $0 < C < \infty$ telle que :

$$(0 \leqslant) \quad \vartheta(t) - 1 \leqslant C e^{-t} \qquad (\forall t \geqslant 1),$$

et:

$$\vartheta(t) \leqslant C \frac{1}{\sqrt{t}} \tag{$\forall \, 0 < t \leqslant 1)}.$$

Démonstration. Comme $\{n^2 : n \ge 1\} \supset \{m \ge 1\}$, on a :

$$\vartheta(t) - 1 = 2 \sum_{n=1}^{\infty} e^{-\pi n^2 t} \leq 2 \sum_{m=1}^{\infty} e^{-\pi m t}$$

$$= 2 e^{-\pi t} \left[1 + e^{-\pi t} + e^{-2\pi t} + e^{-3\pi t} + \cdots \right]$$

$$= 2 e^{-\pi t} \frac{1}{1 - e^{-\pi t}},$$

et pour $t \geqslant 1$, puisque $e^{-\pi t} \leqslant e^{-\pi}$, nous obtenons bien :

$$\vartheta(t) - 1 \leqslant 2 \frac{e^{-\pi}}{1 - e^{-\pi}}.$$

Ensuite, grâce à l'équation fonctionnelle (3.1), pour $0 < t \le 1$, d'où $1 \le \frac{1}{t} < \infty$, en recyclant ce que nous venons de faire :

$$\vartheta(t) = \frac{1}{\sqrt{t}} \vartheta\left(\frac{1}{t}\right) = \frac{1}{\sqrt{t}} \left(1 + 2\sum_{n=1}^{\infty} e^{-\pi n^2 \frac{1}{t}}\right)$$

$$\leqslant \frac{1}{\sqrt{t}} \left(1 + 2\frac{e^{-\pi \frac{1}{t}}}{1 - e^{-\pi \frac{1}{t}}}\right)$$

$$\leqslant \frac{1}{\sqrt{t}} \left(1 + 2\frac{e^{-\pi}}{1 - e^{-\pi}}\right).$$

Tout ceci montre qu'on peut prendre comme constante universelle $C:=1+2\frac{e^{-\pi}}{1-e^{-\pi}}$. \square

Nous sommes maintenant en position d'établir une relation importante entre les trois fonctions ζ , Γ , ϑ .

Théorème 3.3. *Pour tout* $s \in \mathbb{C}$ *avec* Re s > 1, *on a*:

$$\int_0^\infty \, u^{\frac{s}{2}-1} \left[\frac{\vartheta(u)-1}{2} \right] du \; = \; \frac{1}{\pi^{\frac{s}{2}}} \, \Gamma\!\left(\tfrac{s}{2}\right) \zeta(s).$$

 $D\'{e}monstration$. Comme $\frac{\vartheta(u)-1}{2}$ consiste en la sommation des termes $e^{-\pi n^2 u}$ pour $n=1,\ldots,\infty$, calculons les intégrales suivantes dans lesquelles nous effectuons le changement de variable $u=\frac{1}{\pi n^2}t$:

$$\begin{split} \int_0^\infty u^{\frac{s}{2}-1} \, e^{-\pi n^2 u} \, du &= \int_0^\infty \frac{\pi n^2}{(\pi n^2)^{\frac{s}{2}}} t^{\frac{s}{2}-1} \, e^{-t} \, \frac{dt}{\pi n^2} \\ &= \frac{1}{\pi^{\frac{s}{2}}} \frac{1}{n^s} \int_0^\infty t^{\frac{s}{2}-1} \, e^{-t} \, dt \\ &= \frac{1}{\pi^{\frac{s}{2}}} \frac{1}{n^s} \, \Gamma\big(\frac{s}{2}\big). \end{split}$$
 [Reconnaître Γ]

Les estimées du Lemme 3.2 justifient alors l'interversion entre sommation infinie et intégration dans le calcul conclusif suivant :

$$\int_{0}^{\infty} u^{\frac{s}{2}-1} \left[\frac{\vartheta(u) - 1}{2} \right] du = \int_{0}^{\infty} u^{\frac{s}{2}-1} \left(\sum_{n=1}^{\infty} e^{-\pi n^{2} u} \right) du$$

$$= \sum_{n=1}^{\infty} \int_{0}^{\infty} u^{\frac{s}{2}-1} e^{-\pi n^{2} u} du$$

$$= \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{\pi^{\frac{s}{2}}} \frac{1}{n^{s}} \Gamma(\frac{s}{2})$$

$$= \frac{1}{\pi^{\frac{s}{2}}} \zeta(s) \Gamma(\frac{s}{2})$$

Au vu de cela, introduisons une certaine modification de la fonction ζ , appelée fonction xi, définie pour Re s>1 comme étant le résultat que nous venons d'obtenir :

$$\xi(s) := \frac{1}{\pi^{\frac{s}{2}}} \Gamma(\frac{s}{2}) \zeta(s),$$

et qui met en lumière une symétrie fondamentale.

Théorème 3.4. Cette fonction $\xi(s)$ est holomorphe dans $\{\text{Re } s > 1\}$ et possède un prolongement méromorphe à \mathbb{C} tout entier, holomorphe dans $\mathbb{C}\setminus\{0,1\}$, avec deux pôles simples en s=0 et en s=1.

De plus, pour tout $s \in \mathbb{C}$:

$$\xi(s) = \xi(1-s).$$

Bien entendu, en s=0 et 1, on a $\xi(0)=\infty=\xi(1)$.

Démonstration. Soit la fonction auxiliaire $\psi(u):=\frac{\vartheta(u)-1}{2}$, déjà considérée plus haut. L'équation fonctionnelle $\vartheta(u)=\frac{1}{\sqrt{u}}\,\vartheta\left(\frac{1}{u}\right)$ se transmet à ψ :

$$2\psi(u) + 1 = \frac{1}{\sqrt{u}} \left[2\psi\left(\frac{1}{u}\right) + 1 \right],$$

c'est-à-dire:

$$\psi(u) = \frac{1}{\sqrt{u}} \psi(\frac{1}{u}) + \frac{1}{2\sqrt{u}} - \frac{1}{2}.$$

En partant du Théorème 3.3, découpons l'intégrale, insérons, changeons de variable, transformons, et calculons (patiemment) pour Re s > 1:

$$\begin{split} \frac{1}{\pi^{\frac{s}{2}}} \Gamma\left(\frac{s}{2}\right) \zeta(s) &= \int_{0}^{\infty} u^{\frac{s}{2}-1} \psi(u) \, du \\ &= \int_{0}^{1} u^{\frac{s}{2}-1} \psi(u) \, du + \int_{1}^{\infty} u^{\frac{s}{2}-1} \psi(u) \, du \\ &= \int_{0}^{1} u^{\frac{s}{2}-1} \left[\frac{1}{\sqrt{u}} \psi\left(\frac{1}{u}\right) + \frac{1}{2\sqrt{u}} - \frac{1}{2} \right] du + \int_{1}^{\infty} u^{\frac{s}{2}-1} \psi(u) \, du \\ &= \int_{0}^{1} \frac{u^{\frac{s}{2}}}{u\sqrt{u}} \psi\left(\frac{1}{u}\right) du + \frac{1}{2} \int_{0}^{1} \left(u^{\frac{s}{2}-\frac{3}{2}} - u^{\frac{s}{2}-1}\right) du + \int_{1}^{\infty} u^{\frac{s}{2}-1} \psi(u) \, du \\ &= \int_{1}^{\infty} v^{-\frac{s}{2}-\frac{1}{2}} \psi(v) \, dv + \frac{1}{2} \left[\frac{u^{\frac{s}{2}-\frac{1}{2}}}{\frac{s}{2} - \frac{1}{2}} - \frac{u^{\frac{s}{2}}}{\frac{s}{2}} \right]_{0}^{1} + \int_{1}^{\infty} u^{\frac{s}{2}-1} \psi(u) \, du \\ &= \frac{1}{s-1} - \frac{1}{s} + \int_{1}^{\infty} \left(u^{-\frac{s}{2}-\frac{1}{2}} + u^{\frac{s}{2}-1} \right) \psi(u) \, du. \end{split}$$

Autrement dit:

$$\xi(s) = \frac{1}{s-1} - \frac{1}{s} + \int_{1}^{\infty} \left(u^{-\frac{s}{2} - \frac{1}{2}} + u^{\frac{s}{2} - 1} \right) \psi(u) \, du.$$

Or puisque la fonction ψ décroît exponentiellement à l'infini, cette dernière intégrale à paramètre définit une fonction holomorphe entière, ce qui fait clairement voir que :

$$\xi \in \mathcal{M}(\mathbb{C}) \cap \mathcal{O}(\mathbb{C} \setminus \{0,1\}),$$

avec deux pôles simples en s=0 et en s=1.

De plus, il est visible que $\frac{1}{s-1} - \frac{1}{s}$ est invariant lorsqu'on remplace $s \longmapsto 1-s$, et on se convainc aisément que l'intégrale est aussi invariante à travers $s \longmapsto 1-s$. En définitive, on a bien $\xi(s) = \xi(1-s)$.

Grâce à cette identité qui montre la symétrie de $\xi(s)$ à travers la réflexion d'axe $\{\operatorname{Re} s=\frac{1}{2}\}$, nous pouvons facilement déduire les propriétés de la fonction zêta de Riemann : son prolongement méromorphe à $\mathbb C$, ainsi que son équation fonctionnelle.

Théorème 3.5. La fonction $\zeta(s)$ possède un prolongement méromorphe à \mathbb{C} , avec un unique pôle simple en s=1 de résidu égal à 1, et elle satisfait l'équation fonctionnelle :

$$\zeta(s) \,=\, 2^s\,\pi^{s-1}\sin\left(\tfrac{1}{2}\,\pi\,s\right)\Gamma(1-s)\,\zeta(1-s).$$

 $D\acute{e}monstration$. Le prolongement méromorphe de $\zeta(s)$ est fournit instantanément par la formule :

$$\zeta(s) = \pi^{\frac{s}{2}} \frac{\xi(s)}{\Gamma(\frac{s}{2})}.$$

Mais comme $\frac{1}{\Gamma(\frac{s}{2})}$ est holomorphe entière, d'après le Théorème 2.8, avec des zéros simples en $s=0,-2,-4,\ldots$, le pôle simple de $\xi(s)$ en s=0 est annihilé par le zéro correspondant de $\frac{1}{\Gamma(\frac{s}{2})}$. Par conséquent, il ne reste, comme singularité pour $\zeta(s)$, que le pôle simple de ξ en s=1.

Ensuite, l'équation fonctionnelle pour $\xi(s)$:

$$\pi^{-\frac{s}{2}} \Gamma(\frac{s}{2}) \zeta(s) = \xi(s) = \xi(1-s) = \pi^{\frac{-1+s}{2}} \Gamma(\frac{1-s}{2}) \zeta(1-s),$$

donne:

$$\zeta(s) = \pi^{s-\frac{1}{2}} \frac{\Gamma\left(\frac{1-s}{2}\right)}{\Gamma\left(\frac{s}{2}\right)} \zeta(1-s),$$

et il nous faut encore remplacer ici $\Gamma(\frac{1-s}{2})$. Or avec $z:=\frac{1-s}{2}$, la formule de l'Exercice 3 :

$$\Gamma(z) = \pi^{\frac{1}{2}} 2^{1-2z} \frac{\Gamma(2z)}{\Gamma(z+\frac{1}{2})}$$

devient:

$$\Gamma\left(\frac{1-s}{2}\right) = \pi^{\frac{1}{2}} 2^s \frac{\Gamma(1-s)}{\Gamma(1-\frac{s}{2})}.$$

Nous pouvons donc remplacer, réorganiser et appliquer au final la formule des compléments :

$$\begin{split} \zeta(s) &= \pi^{s-\frac{1}{2}} \frac{\pi^{\frac{1}{2}} \, 2^s \, \Gamma(1-s)}{\Gamma(\frac{s}{2}) \, \Gamma(1-\frac{s}{2})} \, \zeta(1-s) \\ &= 2^s \, \pi^{s-1} \, \frac{\pi}{\Gamma(\frac{s}{2}) \, \Gamma(1-\frac{s}{2})} \, \Gamma(1-s) \, \zeta(1-s) \\ &= 2^s \, \pi^{s-1} \sin\left(\pi \, \frac{s}{2}\right) \, \Gamma(1-s) \, \zeta(1-s). \end{split}$$

[Théorème 2.6]

4. Exercices

Exercice 1. (a) Montrer qu'il n'existe pas de constantes $0 < c_1, c_2 < \infty$ telles que :

$$\left| \frac{1}{\Gamma(z)} \right| \leqslant c_1 e^{c_2|z|} \tag{\forall } z \in \mathbb{C}).$$

Indication: Aux points $z=-k-\frac{1}{2}$ avec $k\geqslant 1$ entier, constater que :

$$\left| \frac{1}{\Gamma(-k - \frac{1}{2})} \right| \geqslant \frac{k!}{\pi}.$$

(b) Montrer qu'il n'existe pas de fonction holomorphe entière $F \in \mathscr{O}(\mathbb{C})$ de croissance $|F(z)| \leqslant c_1 e^{c_2|z|}$ ayant des zéros simples aux entiers négatifs $z = 0, -1, -2, \ldots$, et qui ne s'annule nulle part ailleurs.

Exercice 2. Montrer que la fonction Gamma (réelle) d'Euler :

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

est logarithmiquement convexe, c'est-à-dire satisfait :

$$\Gamma'(x) \Gamma'(x) \leqslant \Gamma(x) \Gamma''(x)$$
 $(\forall x > 0).$

Exercice 3. (a) Montrer que la formule classique de Wallis peut s'écrire sous la forme :

$$\sqrt{\frac{\pi}{2}} = \lim_{n \to \infty} \frac{2^{2n} (n!)^2}{(2n+1)!} (2n+1)^{1/2}.$$

(b) En déduire l'identité satisfaite par la fonction méromorphe Gamma :

$$\Gamma(z)\,\Gamma\!\left(z+\tfrac{1}{2}\right) \,=\, \pi^{\frac{1}{2}}\,2^{1-2z}\,\Gamma\!\left(2\,z\right) \tag{$\forall\,z\,\in\,\mathbb{C}$}.$$

Exercice 4. EE

Exercice 5. EE