

Formes de Maass

Notations et rappels

On désigne par \mathbb{H} le demi-plan de Poincaré et on note Γ le groupe $SL_2(\mathbb{Z})$.

Le laplacien non euclidien est l'opérateur $\Delta = -y^2 \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} \right)$. Pour toute fonction f de \mathbb{H} dans \mathbb{C} , suffisamment régulière :

$$\langle \Delta(f), f \rangle_{L^2(\Gamma \backslash \mathbb{H})} = \int \left(\left| \frac{\partial f}{\partial x} \right|^2 + \left| \frac{\partial f}{\partial y} \right|^2 \right) dx dy,$$

donc Δ est un opérateur positif de $L^2(\Gamma \backslash \mathbb{H})$.

De plus, Δ est invariant sous l'action de $SL_2(\mathbb{R})$: pour toute f suffisamment régulière et toute $g \in SL_2(\mathbb{R})$,

$$\Delta(f \circ g) = \Delta(f) \circ g.$$

1 Définition et exemples

Définition 1 Une forme de Maass est une application $f : \mathbb{H} \rightarrow \mathbb{C}$, lisse, telle que :

1. $\forall \gamma \in \Gamma, f(\gamma(z)) = f(z)$.
2. f est une fonction propre de Δ : il existe $\lambda \in \mathbb{C}, \Delta(f) = \lambda f$.
3. $f(x + iy) = \mathcal{O}(y^N)$ pour N assez grand, quand y tend vers $+\infty$.

Proposition 2 ([1], p. 65 et 104). Si $\text{Re}(s) > 1$, posons :

$$E(z, s) = \pi^{-s} \Gamma(s) \frac{1}{2} \sum_{(m,n) \in \mathbb{Z}^2 - \{(0,0)\}} \frac{y^s}{|mz + n|^{2s}}.$$

(Série d'Eisenstein). Cette fonction vérifie $E(z, s) = E(z, 1 - s)$, ce qui permet de la prolonger méromorphiquement pour $s \in \mathbb{C}$. Ses pôles sont $s = 0$ et $s = 1$. Si $s \neq 0, 1$, $E(z, s)$ est une forme de Maass de valeur propre $s(1 - s)$.

Preuve.

Premier cas. $\text{Re}(s) > 1$. De manière immédiate, les points 1 et 3 sont clairs. Remarquons que $\Delta(y^s) = s(1 - s)y^s$. Par suite, comme Δ est invariant sous l'action de $SL_2(\mathbb{R})$, pour tout $\gamma = \begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix} \in SL_2(\mathbb{R})$, $Im(\gamma(z))^s = \frac{y^s}{|cz + d|^{2s}}$ est une fonction propre de Δ de valeur propre $s(1 - s)$. Par suite, $E(z, s)$ vérifie 2.

Cas général. Les points 1 et 3 restent clairs. Pour le deuxième point, on a besoin du développement en série de Fourier de $E(s, z)$. Pour $\gamma = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$, $E(\gamma(z), s) = E(z + 1, s) = E(z, s)$, donc on peut développer $E(z, s)$ sous la forme :

$$E(z, s) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} a_n(y, s) e^{2i\pi n x}.$$

On montre qu'on a les résultats suivants ([1], p. 68) :

$$\begin{aligned} a_0(y, s) &= \pi^{-s}\Gamma(s)\zeta(2s)y^s + \pi^{s-1}\Gamma(1-s)\zeta(2-2s)y^{1-s}, \\ a_n(y, s) &= 2|n|^{s-1}\sigma_{1-2s}(|n|)\sqrt{y}K_{s-1/2}(2\pi|n|y), \end{aligned}$$

avec :

$$\begin{aligned} \sigma_{1-2s}(l) &= \sum_{k|l} l^{1-2s}, \\ K_\nu(y) &= \frac{1}{2} \int_0^{+\infty} e^{-y\frac{t+t^{-1}}{2}} t^{s-1} dt. \end{aligned}$$

(Fonction de Bessel).

Par dérivation sous le signe somme, K_ν vérifie l'équation différentielle suivante (équation de Bessel) :

$$\left(y^2 \frac{d^2}{dy^2} + y \frac{d}{dy} - (y^2 + \nu^2) \right) K_\nu(y) = 0. \quad (1)$$

Ce qui implique :

$$\Delta(\sqrt{y}K_\nu(2\pi|n|y)e^{2i\pi nx}) = \left(\frac{1}{4} - \nu^2 \right) \sqrt{y}K_\nu(2\pi|n|y)e^{2i\pi nx}.$$

En particulier, pour $\nu = s - 1/2$, $a_n(y, s)e^{2i\pi nx}$ est une fonction propre de $E(s, z)$ de valeur propre $s(1-s)$, donc $E(z, s)$ vérifie 2. \square

2 Développement en série de Fourier d'une forme de Maass

Si f est une forme de Maass de valeur propre λ , alors pour $\gamma = \begin{pmatrix} 1 & \\ & 0 \end{pmatrix}$, $f(\gamma(z)) = f(z+1) = f(z)$, donc on peut la développer sous la forme :

$$f(z) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} a_n(y, s) e^{2i\pi nx}.$$

Soit $\nu \in \mathbb{C}$, tel que $\lambda = 1/4 - \nu^2$ et soit $s = \nu + 1/2$. On a alors :

Théorème 3 ([1], p. 105, [2], p.208).

1. $a_0(y) = ay^s + by^{1-s}$.
2. Si $n \neq 0$, $a_n(y) = a_n \sqrt{y} K_\nu(2\pi|n|y)$.

Preuve.

1. Alors comme $\Delta(f) = s(1-s)f$, en identifiant le terme constant du développement de Fourier, on obtient $a_0''(y) + s(1-s)a_0(y) = 0$, d'où le premier point.

2. Posons $a_n(y) = \sqrt{y}k_n(2\pi|n|y)$. Alors la condition 2 implique que k_n vérifie l'équation de Bessel (1). La condition 3 implique que k_n est à croissance polynomiale. Par suite, k_n est un multiple de K_ν . \square

Définition 4 Soit f une forme de Maass. On dira que c'est une cusp-forme de Maass si le terme constant de son développement de Fourier est nul :

$$\int_0^1 f(z+x) dx = 0, \forall z \in \mathbb{H}.$$

Considérons l'involution suivante :

$$\iota : \begin{cases} \mathbb{H} & \longrightarrow \mathbb{H} \\ x + iy & \longrightarrow -x + iy. \end{cases}$$

Soit f une cusp-forme de Maass. On dira qu'elle est paire si $f \circ \iota = f$. Dans ce cas, pour tout $n \in \mathbb{Z}$, $a_{-n} = a_n$. On dira qu'elle est impaire si $f \circ \iota = -f$. Dans ce cas, pour tout $n \in \mathbb{Z}$, $a_{-n} = -a_n$.

De manière générale, toute cusp-forme de Maass peut s'écrire de manière unique $f^+ + f^-$, avec f^+ une cusp-forme de Maass paire et f^- une cusp-forme de Maass impaire.

Supposons f une cusp-forme paire ou impaire. On pose alors :

$$L(s, f) = \sum_{n=1}^{+\infty} a_n n^{-s}.$$

(L-série associée à f).

Lemme 5 ([1], p. 106). $a_n = \mathcal{O}(\sqrt{n})$.

Par suite, $L(s, f)$ converge pour $\text{Re}(s) > 3/2$ (en fait, pour $\text{Re}(s) > 1$).

Proposition 6 ([1], p. 107). Soit f une cusp-forme de Maass, paire ou impaire, de valeur propre $1/4 - \nu^2$. On pose $\epsilon = 0$ si f est paire et $\epsilon = -1$ si f est impaire. On considère :

$$\Lambda(s, f) = \pi^{-s} \Gamma\left(\frac{s + \nu + \epsilon}{2}\right) \Gamma\left(\frac{s - \nu + \epsilon}{2}\right) L(s, f).$$

Alors $\Lambda(s, f) = (-1)^\epsilon \Lambda(1 - s, f)$ et $\Lambda(s, f)$ se prolonge analytiquement sur \mathbb{C} .

Preuve. Si f est paire, on considère :

$$\int_0^{+\infty} f(iy) y^{s-1/2} \frac{dy}{y}.$$

Les majorations sur la fonction de Bessel impliquent que cette intégrale converge au voisinage de $+\infty$. En remarquant que $f(iy) = f\left(\frac{1}{iy}\right)$, cette intégrale converge également en 0. Si $\text{Re}(s)$ est assez grande, on remplace f par son développement en série de Fourier, puis on remarque que :

$$\int_0^{+\infty} K_\nu(y) y^s \frac{dy}{y} = 2^{s-2} \Gamma\left(\frac{s + \nu}{2}\right) \Gamma\left(\frac{s - \nu}{2}\right).$$

(Changement de variables $u = ty/2$, $v = t^{-1}y/2$). Par suite :

$$\int_0^{+\infty} f(iy) y^{s-1/2} \frac{dy}{y} = \frac{1}{2} \Lambda(s, f).$$

Enfin, $f(iy) = f\left(\frac{1}{iy}\right)$ donne l'équation fonctionnelle annoncée.

Si f est impaire, on considère

$$\int_0^{+\infty} \frac{1}{4i\pi} \frac{\partial f}{\partial x}(iy) y^{s+1/2} \frac{dy}{y},$$

puis raisonnement semblable. \square

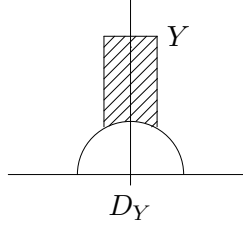
3 Espace des (cusp)-formes de Maass

Soit $\lambda \in \mathbb{C}$. $\mathcal{N}(\Gamma, \lambda)$ désigne l'espace des formes de Maass de valeur propre λ et $\mathcal{SN}(\Gamma, \lambda)$ désigne l'espace des cusp-formes de Maass de valeur propre λ .

Remarquons que si $f \in \mathcal{SN}(\Gamma, \lambda)$, alors $f \in L^2(\Gamma \setminus \mathbb{H})$.

Lemme 7 ([2], p. 214). *L'espace vectoriel des termes constants du développement de Fourier des éléments de $\mathcal{N}(\Gamma, \lambda)$ est de dimension 1.*

Preuve. Soient $f, g \in \mathcal{N}(\Gamma, \lambda)$, avec $f(z) = \sum a_n(y)e^{2i\pi nx}$ et $g(z) = \sum b_n(y)e^{2i\pi nx}$. Soit $Y \in \mathbb{R}$, suffisamment grand. On considère le domaine D_Y suivant :



Par la formule de Green, en notant $\frac{\partial}{\partial n}$ la dérivée normale sur ∂D_Y , on a :

$$\begin{aligned}
 0 &= \int_{D_Y} (f\Delta(g) - g\Delta(f)) \frac{dx dy}{y^2} \\
 &= \int_{\partial D_Y} \left(f \frac{\partial g}{\partial n} - g \frac{\partial f}{\partial n} \right) ds \\
 &= \int_{-1/2}^{1/2} \left(\sum_{m,n \in \mathbb{Z}} (a_n(Y)b'_m(Y) - a'_n(Y)b_m(Y)) e^{2i\pi(n+m)x} \right) dx + 0 \\
 &\quad (\text{par identification des bords de } \partial D_Y) \\
 &= \sum_{n \in \mathbb{Z}} a_n(Y)b'_{-n}(Y) - a'_n(Y)b_{-n}(Y).
 \end{aligned}$$

De plus, si $n \geq 0$, d'après le théorème 3, a_n et b_{-n} sont proportionnels, donc $a_n(Y)b'_{-n}(Y) - a'_n(Y)b_{-n}(Y) = 0$. Par suite, il reste $a_0(Y)b'_0(Y) - a'_0(Y)b_0(Y) = 0$ pour Y assez grand, ce qui implique que a_0 et b_0 sont proportionnels. \square

Théorème 8 ([2], p. 214).

1. Si $\text{Re}(s) > 1/2$, alors $\mathcal{N}(\Gamma, s(1-s)) = \mathbb{C}E_s$.
2. $\mathcal{N}(\Gamma, 0) = \mathbb{C}$.
3. Si $\text{Re}(s) = 1/2$, alors $\mathcal{N}(\Gamma, s(1-s)) = \mathbb{C}E_s \oplus \mathcal{SN}(\Gamma, s(1-s))$.

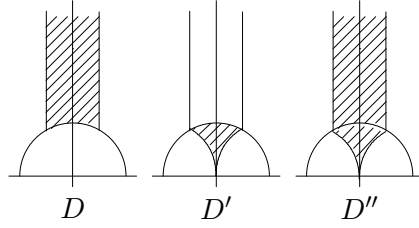
Preuve. D'après le lemme précédent, comme E_s n'est pas une cusp-forme de Maass, on a $\mathcal{N}(\Gamma, s(1-s)) = \mathbb{C}E_s \oplus \mathcal{SN}(\Gamma, s(1-s))$. Par suite, il reste à montrer que si $\text{Re}(s) > 1/2$, alors $\mathcal{SN}(\Gamma, s(1-s)) = (0)$.

Première étape. Si $\text{Re}(s) > 1/2$ et si $s \notin [1/2, 1]$, $\mathcal{SN}(\Gamma, s(1-s)) = (0)$. Sinon, il existe une cusp-forme de Maass non nulle f , de valeur propre $s(1-s)$. Alors f est une fonction propre du laplacien Δ dans $L_2(\Gamma \setminus \mathbb{H})$ de valeur propre $s(1-s)$. Or Δ est positif (voir les rappels), donc ses valeurs propres sont positives. Or $s(1-s) \notin \mathbb{R}^+$: contradiction. donc $\mathcal{SN}(\Gamma, s(1-s)) = (0)$.

Deuxième étape. Si $s \in [1/2, 1]$, $\mathcal{SN}(\Gamma, s(1-s)) = (0)$. Cela découle immédiatement du lemme qui va suivre, ce qui termine la preuve du théorème. \square

Lemme 9 ([2], p. 226). *Supposons $\lambda \in \mathbb{R}$. Si $\mathcal{SN}(\Gamma, \lambda) \neq (0)$, alors $\lambda \geq 3\pi^2/2$.*

Preuve du lemme. Soit $f \in \mathcal{SN}(\Gamma, \lambda)$, non nulle. Alors $f \in L^2(\Gamma \setminus \mathbb{H})$. On peut supposer que $\langle f, f \rangle_{L^2} = 1$. Soit D le domaine fondamental, $D' = \left\{ \frac{1}{z} / z \in D \right\}$ et $D'' = D \cup D'$ (voir dessin).



Par invariance selon $z \rightarrow 1/z$, on a :

$$\begin{aligned}
2\lambda &= 2 \langle \Delta(f), f \rangle_{L^2} \\
&= \int_{D''} \left(\left| \frac{\partial f}{\partial x} \right|^2 + \left| \frac{\partial f}{\partial y} \right|^2 \right) dx dy \\
&\geq \int_{D''} \left| \frac{\partial f}{\partial x} \right|^2 dx dy \\
&\geq \int_{|x| \leq 1/2, y \geq \sqrt{3}/2} \left| \frac{\partial f}{\partial x} \right|^2 dx dy \\
&\geq \int_{y \geq \sqrt{3}/2} \sum_{n \neq 0} 4\pi^2 n^2 |a_n(y)|^2 dy \\
&\geq 3\pi^2 \int_{y \geq \sqrt{3}/2} \sum_{n \neq 0} |a_n(y)|^2 \frac{dy}{y^2} \\
&\geq 3\pi^2 \int_{|x| \leq 1/2, y \geq \sqrt{3}/2} |f(z)|^2 \frac{dy}{y^2} \\
&\geq 3\pi^2 \langle f, f \rangle_{L^2} \\
&\geq 3\pi^2. \quad \square
\end{aligned}$$

Théorème 10 ([2], p. 227). $\mathcal{SN}(\Gamma, \lambda)$ est de dimension finie.

Preuve. On peut supposer $Re(s) = 1/2$, i.e. $\nu = it \in i\mathbb{R}$. Supposons que les coefficients $a_n(y)$ de $f(z)$ sont nuls pour $|n| < N$. Montrons que si N est assez grand, alors f est nulle. Comme f est bornée sur \mathbb{H} , il existe un point $z_0 = x_0 + iy_0$ qu'on peut supposer dans D pour lequel $M = \max |f(z)|$ est atteint. Comme $a_n(y_0) = a_n \sqrt{y_0} K_{it}(2\pi|n|y_0)$, une majoration des fonctions de Bessel donne :

$$M = |f(z_0)| \leq CM e^{-\pi N y_0}.$$

Pour N assez grand, on a donc $M = 0$, donc f nulle.

Le théorème découle de ce qui précède et du fait que l'espace des coefficients $a_n(y)$ est de dimension finie. \square

Théorème 11 ([1], p. 108, [2], p. 228). Il existe une suite $(\lambda_k)_{k \in \mathbb{N}}$ tendant vers l'infini, telles que pour $s = 1/2 + i\lambda_k$, $\mathcal{SN}(\Gamma, s(1-s))$ soit non nul.

Références

- [1] Daniel Bump, *Automorphic forms and representations*, Cambridge Studies in Advanced Mathematics, 1998.
- [2] Audrey Terras, *Harmonic analysis on symmetric spaces and applications I*, Springer-Verlag, 1985.