

zéro spectaux

$s \neq \text{Re } s \pm 1/2$, s pôle de ζ au $s(1-s)$ op de $\Delta_{\mathbb{Z}}$

$\lambda = 1/2$ est pôle de multiplicité $t(\zeta_{\mathbb{Z}}(1/2) + \frac{\pi c}{2}) + 2 \text{mult}(\delta = 1/2)$

autres poss. t et prolongement $s \mapsto [\Delta - s(1-s)]^{-1}$

$\lambda - s^2 = \chi = 0$

$\zeta = -b \pm$

Formules de Trace de Selberg
Sans compact

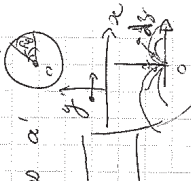
I rappels sur les surfaces hyperboliques

(S, g) surface hyperbolique orientable. $\pi: \tilde{S} \rightarrow S$ son revêtement universel (ie \tilde{S} simplement connexe). $\tilde{g} = \pi^*g$ métrique hyp complète (Hadamard) $\Rightarrow (\tilde{S}, \tilde{g}) = (H^2, \text{can})$.

Isométries de (H^2, can) : $IH^2 = (R^*R_+, \frac{dx^2 + dy^2}{y^2}) \circ \text{Möb Ch d}(g, g') = 14 \cdot 3 \cdot 5^{1/2} \frac{2 \text{Im } g \text{Im } g'}{2}$
 $(a, b) = AE \text{ PSL}_2(\mathbb{R}) \mapsto (z \mapsto \frac{az+b}{cz+d})$ isom $\text{Id}(IH^2, \text{can})$

$\text{PSL}_2(\mathbb{R})$ agit transitivement sur H^2 et est sans type d'isotopie de i agit trivialement sur $\mathbb{R}^2 \Rightarrow$ On a toutes les géométries choiques. Métrique euclidienne

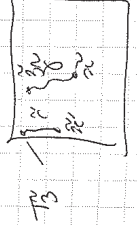
- 3 types: * elliptiques fixent 1 seul pt et dans H conjugués à i
 * paraboliques fixent 1 seul pt et dans ∂H
 * hyperboliques fixent 2 pts (dans ∂H)



groupe de deck On note $\Gamma = \{ T: \tilde{S} \rightarrow \tilde{S} / \pi \circ T = \text{id} \}$.
 alors $T \subset \mathbb{C}$ et $T^* \tilde{g} = (\pi \circ T)^* \tilde{g} = \pi^* g = \tilde{g}$ ie $T \in \text{PSL}_2(\mathbb{R})$.

Prop: Γ agit prop, discontinu sur pt fixe sur H^2
 $\Gamma \backslash H^2 = (S, g)$, $\Gamma < \text{PSL}_2(\mathbb{Z})$ agit.

Demo: $\forall z \in H^2$ $\Gamma z \subset \pi^{-1}(\pi(z))$
 si $\tilde{z}' \in \pi^{-1}(\pi(z))$ et $\tilde{z} \in H^2$, soit $\tilde{\gamma}: [0, 1] \rightarrow H^2$
 $\tilde{\gamma}(0) = \tilde{z}$ et $\tilde{\gamma}(1) = \tilde{z}'$ $\tilde{\gamma} = \pi \circ \tilde{\delta}$ et $\tilde{\delta} \in \tilde{S}$
 $\tilde{\delta}(0) = \tilde{z}$ $\tilde{\delta}(1) = \tilde{z}'$
 $\tilde{\delta} \in \tilde{S}$ $\Rightarrow \tilde{\delta} \in \tilde{S}$ $\Rightarrow \tilde{\delta} \in \tilde{S}$
 $\tilde{\delta} \in \tilde{S}$ $\Rightarrow \tilde{\delta} \in \tilde{S}$

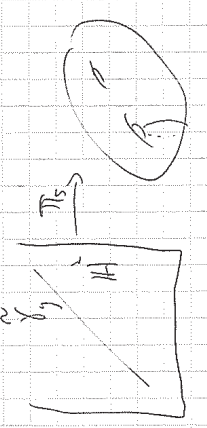


On pose alors $T \tilde{z} = \tilde{z}'$
 $\pi \circ T \tilde{z} = \pi \circ \tilde{z}' = \pi(\tilde{z}') = \pi(\tilde{z})$
 Conséquence: le relèvement $\tilde{\delta}$ métrique des choix de \tilde{z} An obtient \tilde{z}' par $\tilde{\delta}$ dans \tilde{S} et $\tilde{\delta} \in \tilde{S}$

Requis: $S: (x_1, y_1, z_1) = (x_2, y_2, z_2)$ et $(x_1, y_1, z_1) = (x_2, y_2, z_2)$ alors $x_1 = x_2, y_1 = y_2, z_1 = z_2$ et $(x_1, y_1, z_1) = (x_2, y_2, z_2)$ car $L_1 = L_2, R_1 = R_2, P_1 = P_2$ (pas de x, y, z)
 Prop: Γ_g stabilise une unique géodesique de H^2 , notée $\tilde{\gamma}_g$.

De plus $\Phi: \Gamma_{hyp} \rightarrow \text{géod fermée de } S$

est surjective et réalise $\Phi^{-1}(\phi(g)) = [g, \text{Langch}(\frac{tg}{\partial g})]$
 $\phi(g) = \{A, gR, R\Gamma\}$



Donne d'approximation par une

isométrie de H^2 près, g ont égal

car $g(y) = L^2$ (ie associée à)

la matrice $(\begin{smallmatrix} L & 0 \\ 0 & 1 \end{smallmatrix})$ de $SL_2(\mathbb{R})$

alors on va $\tilde{\gamma}_g$ on constate que seule $\tilde{\gamma}_g$ est stable par

des géod de H^2

On a alors $\tilde{\gamma}_g(t) = \tilde{\gamma}_g(t + \ln L^2)$ (*)

On note $\tilde{\gamma}_g = \pi \circ \tilde{\gamma}_g(A)$ on a $\tilde{\gamma}_g(0) = \tilde{\gamma}_g(\ln L^2)$

et $\tilde{\gamma}'_g(0) = d\pi(\tilde{\gamma}'_g(A)) = d\pi(i)$

$\tilde{\gamma}'_g(\ln L^2) = d\pi(\tilde{\gamma}'_g(A)) = d\pi(i)$

$\tilde{\gamma}'_g(\ln L^2) = d\pi(\tilde{\gamma}'_g(A)) = d\pi(i)$

donc $\tilde{\gamma}_g$ est $\text{Langch}(\frac{tg}{\partial g})$ - périodique

Donc Φ est bien définie.

Si $g = hgh^{-1}$ est hyp et stabilise $h \cdot \tilde{\gamma}_g$ alors $\Phi(hgh^{-1}) = \pi(h\tilde{\gamma}_g)$

avec $h \in \Gamma_S$ et $h \cdot \tilde{\gamma}_g = \tilde{\gamma}_g$

donc $\Phi(hgh^{-1}) = \Phi(g)$

Nécessité: Si $(\tilde{\gamma}, [0, L])$ est une géod fermée de S , on note $\tilde{\gamma} \in H^2$
 tq $\pi(\tilde{\gamma}) = \tilde{\gamma}(0)$ et $\tilde{\gamma}$ la relevée de $\tilde{\gamma}$ à H^2 issue de $\tilde{\gamma}(0)$.

Alors $\tilde{\gamma}$ est une géod issue de H^2 et $\pi \circ \tilde{\gamma}(L+t) = \pi \circ \tilde{\gamma}(t) \forall t \in \mathbb{R}$

en particulier $\pi \circ \tilde{\gamma}(L) = \pi \circ \tilde{\gamma}(0)$ donc $\exists g \in \Gamma_S$ tq $\tilde{\gamma}(L) = g \cdot \tilde{\gamma}(0)$.

alors $\tilde{\gamma}_2(A) = g \cdot \tilde{\gamma}(1)$ sont 2 géod de H^2 relevées de $\tilde{\gamma}$

$\tilde{\gamma}_1(A) = \tilde{\gamma}(1+L)$

issues de $\tilde{\gamma}(L)$ ($\pi \circ \tilde{\gamma}_2(A) = \pi \circ \tilde{\gamma}(A) = \tilde{\gamma}(A)$)

donc $g \cdot \tilde{\gamma}(A) = \tilde{\gamma}(A+L) \forall t \in \mathbb{R}$.

isométrie g fixe donc $\lim_{t \rightarrow \infty} \tilde{\gamma}(t) = a$ et $b = \lim_{t \rightarrow -\infty} \tilde{\gamma}(t)$ dans ∂H^2

donc $g \in \Gamma_{hyp}$

Enfin, $L = \ell(\tilde{\gamma})$ car $\tilde{\gamma}$ est normale

$= \ell(\tilde{\gamma}^2) = d(\tilde{\gamma}(0), \tilde{\gamma}(L))$ car $\tilde{\gamma}$ est normale

$= d(\tilde{\gamma}_1(A), g \cdot \tilde{\gamma}_2(A))$

$= \text{Langch}(\frac{tg}{\partial g})$

car g est conj à $j \rightarrow j^{-1}$ et $\tilde{\gamma}(0)$

On a donc bien $\Phi(g) = \tilde{\gamma}$

Enfin, si $\Phi(g_1) = \phi(g_2)$ alors $\exists t_0 \in [0, \text{Langch}(\frac{t_0 g_2}{\partial g_2})]$ tq

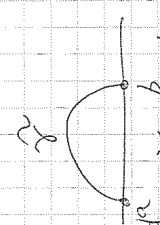
$\pi \circ \tilde{\gamma}_{g_1}(t_0) = \pi \circ \tilde{\gamma}_{g_2}(t_0)$

or $\pi \circ \tilde{\gamma}_{g_1}(t_0, L_1) = \pi \circ \tilde{\gamma}_{g_2}(t_0, L_2)$

+ m orienté et $L_i = \text{Langch}(\frac{t_i g_i}{\partial g_i})$

En appliquant le même raisonnement, $\exists t \in \Gamma_S$ tq $\tilde{\gamma}_{g_1}(t) = t \cdot \tilde{\gamma}_{g_2}(t)$

alors $\tilde{\gamma}_{g_1}(t) = h \cdot \tilde{\gamma}_{g_2}(t) \forall t \in \mathbb{R}$



$$\int_0^L \frac{d\tilde{\gamma}(t)}{|\tilde{\gamma}(t)|} dt = \int_0^L \frac{d\tilde{\gamma}(t)}{|\tilde{\gamma}(t)|} dt = \text{Langch}(\frac{tg}{\partial g})$$

On a donc bien $\Phi(g) = \tilde{\gamma}$

Enfin, si $\Phi(g_1) = \phi(g_2)$ alors $\exists t_0 \in [0, \text{Langch}(\frac{t_0 g_2}{\partial g_2})]$ tq

$\pi \circ \tilde{\gamma}_{g_1}(t_0) = \pi \circ \tilde{\gamma}_{g_2}(t_0)$

or $\pi \circ \tilde{\gamma}_{g_1}(t_0, L_1) = \pi \circ \tilde{\gamma}_{g_2}(t_0, L_2)$

+ m orienté et $L_i = \text{Langch}(\frac{t_i g_i}{\partial g_i})$

En appliquant le même raisonnement, $\exists t \in \Gamma_S$ tq $\tilde{\gamma}_{g_1}(t) = t \cdot \tilde{\gamma}_{g_2}(t)$

alors $\tilde{\gamma}_{g_1}(t) = h \cdot \tilde{\gamma}_{g_2}(t) \forall t \in \mathbb{R}$

Remarque: Si g est un élément primitif de Γ_{hyp} , alors $Z(g^k) = \{g^k, \ell \in \mathbb{Z}\}$ pour tout $k \in \mathbb{Z}^*$.

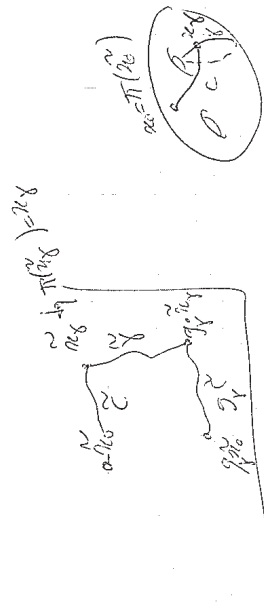
Démonstration: Si $\ell \in \mathbb{Z}(g^k)$ et a, b sont les cpts H_0 des faces de g^k alors $h(\Sigma(a, b)) = \{a, b\}$ et $h'(a) = a, h'(b) = b$.
 Le h' est hyperbolique \Rightarrow la hyperbolique (car ne pas être elliptique, dans Γ_3)

soit $Z(g^k) = \{R \text{ hyperbolique élem' a' que } g\} \cap \Gamma_3 = \Gamma_3^{hyp}$
 avec $g_0 \in \Gamma_3$ donc $Z(g^k) = \{g_0^k, \ell \in \mathbb{Z}\}$ avec $g_0 \in Z(g^k)$
 or $g \in Z(g^k)$ donc $g = g_0^{\ell}$ et g primitif $\Rightarrow g = g_0$
 Donc $Z(g^k) = \{g_0^{\ell} \mid \ell \in \mathbb{Z}\} = Z(g)$.

Def Spectre des longueurs de $S = dS = \{ \ell(x), x \in \pi_1(S) \}$
 $= \{ \text{longch}(\frac{kx}{2}), x \in \pi_1(S) \}$
 comptés avec multiplicités (qui sont toutes paires car 2 orientab pour chaque géodésiques primitives).

Prop: Si S est compacte, on a $\# \{ x \in \pi_1(S) / \ell(x) \leq t \} = o(e^t)$
 $\# \{ g \in \Gamma / d(x, g, x) \leq t \} = o(e^t)$

Démonstration: Soit $g \in H^2$ fixe, $F_{g, \omega}$ son domaine de Dirichlet et $\epsilon > 0$
 $B_{g, \omega}(\epsilon) \subset F_{g, \omega}$ (par exemple $\epsilon = \frac{1}{2} \inf_{S \setminus F_{g, \omega}} \rho_g$)
 alors $\cup_{g \in \Gamma} B_{g, \omega}(\epsilon) = \cup_{g \in \Gamma} B_{g, \omega}(\epsilon) \subset B_{g, \omega}(\epsilon + \epsilon)$
 disjointes comme $(g, F_{g, \omega})_{g \in \Gamma}$
 $\Rightarrow \# \mathcal{B}(t) \text{ Vol } B_{g, \omega}(\epsilon) = \text{Vol}(\cup_{g \in \Gamma} B_{g, \omega}(\epsilon)) \leq \text{Vol } B_{g, \omega}(\epsilon + \epsilon) = o(e^t)$
 $\Rightarrow \# \mathcal{B}(t) = o(e^t)$



Soit $z_0 \in H^2$ fixe et $\delta \in \mathbb{R}$. On fixe $z_1 \in \delta$ et comme jeud Min de z_0 à z_1 , C son relevé image de z_0 et z_1 sa deuxième extrémité.
 alors $d(z_0, z_1) \leq d = \text{diam}(S)$

Si g est élément de Γ transformé a' δ , on a
 $d(z_0, g, z_0) \leq d + d(z_0, z_1) + d(z_1, g, z_1) + d(g, z_1, g, z_1)$
 $\leq 2 \text{diam}(S) + \ell(x)$

donc $\cup_{g \in \mathcal{B}(t)} B_{z_0}(\epsilon) \subset B_{z_0}(\epsilon + 2 \text{diam}(S) + \ell(x))$
 $\Rightarrow \# \mathcal{B}(t) \text{ Vol } B_{z_0}(\epsilon) \leq \text{Vol } B_{z_0}(\epsilon + 2 \text{diam}(S) + \ell(x))$
 $\Rightarrow \# \mathcal{B}(t) = o(e^t)$

formule sommatoire de Poisson

Soit $f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ H^{1+s} et $f \in O(\frac{1}{(t+x)^{1+s}})$ pour $s, \epsilon > 0$
 alors $\sum_{n \in \mathbb{Z}} f(n) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos(2\pi n t) dt + \int_{-\infty}^{\infty} f(t) dt$

Démonstration: Soit $K(x, y) = \sum_{m \in \mathbb{Z}} f(x-y+m)$ qui est C^∞ sur \mathbb{R}^2 par h^s sur f et \mathbb{Z}^2 -périodique. Donc K passe au quotient sur $\mathbb{R}^2 / \mathbb{Z}^2$ et définit $L: L^2(\mathbb{R} / \mathbb{Z}) \rightarrow L^2(\mathbb{R} / \mathbb{Z})$
 $g \mapsto (y \mapsto \int_{\mathbb{R}} K(x, y) g(x) dx)$

Le L est un opérateur intégral de Eisenstein. On a $L(e^{2\pi i k x}) = \int_{\mathbb{R}} \sum_{m \in \mathbb{Z}} f(x-y+m) e^{2\pi i k x} dx = \sum_{m \in \mathbb{Z}} \int_{\mathbb{R}} f(x-y+m) e^{2\pi i k x} dx = \sum_{m \in \mathbb{Z}} \int_{\mathbb{R}} f(x-y+m) e^{2\pi i k x} dx = e^{2\pi i k y} \int_{\mathbb{R}} f(x) dx = e^{2\pi i k y} \int_{\mathbb{R}} f(x) dx$

comme $\Gamma \setminus \{e\} = \Gamma_{hyp}$, on a

$$\begin{aligned} \sum_{g \in \Gamma} \int_F \text{foch } d(z, g \cdot z) dv_{H^2} &= \int_F \sum_{g \in \Gamma} \text{foch}(z, g \cdot z) dz \\ &= \int_F \text{Vol } S + \sum_{g \in \Gamma} \int_{R_i^{(g)}} \text{foch}(R_i z', R_i g \cdot z') dz' \\ &= -2\pi \chi(S) + \sum_{g \in \Gamma} \int_{R_i^{(g)}} \text{foch}(z, g \cdot z) dz' \end{aligned}$$

On note $F_j = \cup_{R_i^{(g)}} F$. F est mesurable. $S, z \in H^2, \exists k \in \mathbb{Z}, \exists z = h \cdot F$

or $L = \mathbb{C} \setminus R_i^{(g)}$ pour $k \in \mathbb{Z}, k \in \mathbb{Z} \Rightarrow R_i = g^k R_i^{(g)}$ or $z \in g^k R_i^{(g)} F$
donc $H^2 = \cup_{k \in \mathbb{Z}} g^k \tilde{\Gamma} g$

On note $\Omega_g = \cup_{R_i^{(g)}} F$ mesurable. On a $z \in g^k \Omega_g \cap g^l \Omega_g$
 $\Rightarrow z = g^k R_i^{(g)} F \cap g^l R_j^{(g)} F \neq \emptyset$
 $\Rightarrow g^l R_j^{(g)} = g^k R_i^{(g)} \Rightarrow R_i^{(g)} R_j^{(g)} \in \mathbb{Z} g$
donc $i=j$ et $g^l = g^k \Rightarrow k=l$ car hypothèse donc droite \Rightarrow

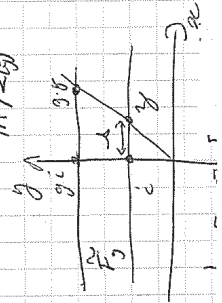
Conclusion: $g^k \Omega_g \cap g^l \Omega_g = \emptyset \quad \forall k \neq l$

enfin $F_j \cup F_k \subset \cup_{R_i^{(g)}} (R_i F \cup R_j F) \subset \cup_{R_i^{(g)}} (F_i \cup F_j)$

donc F_g est un domaine fondamentalement du groupe $\mathbb{Z} \langle g \rangle$.
le numérateur dénominateur denses de la mesure nulle.

On entendit que $\int_{F_g} \text{foch}(d(z, g \cdot z)) = \int_{F_g} \text{foch}(d(z, g \cdot z)) = \int_{F_g} \text{foch}(d(z, g \cdot z))$

où F_j ont de la forme



On note $L = d(z, g \cdot z)$
 $= \ln |z - g \cdot z|$

(ici on s'est ramené par conjugaison à $g \cdot z = z + g$ ce qui ne change pas le résultat de l'intégrale).

On pose $\phi: [0, e] \times [0, 2\pi] \rightarrow \mathbb{H}^2$
 $(t, \theta) \mapsto e^{it} (1 + \sqrt{1 - e^{2\theta}})$

alors $ch d(\phi(t, \theta), g \cdot \phi(t, \theta)) = 1 + (1 - e^{2\theta})^2 e^{2t} \frac{e^{2\theta}}{e^{2\theta} - 1}$
 $= 1 + 2 \frac{e^{2\theta} - 1}{e^{2\theta} - 1} (1 + e^{2\theta} - 1 - e^{2\theta})$
 $= 1 + 2 \frac{e^{2\theta} - 1}{e^{2\theta} - 1} (1 - e^{2\theta})$
 $= 1 + 2 \frac{e^{2\theta} - 1}{e^{2\theta} - 1} (1 - e^{2\theta})$

et $\frac{dxdy}{y^2} = -\frac{e^{-t}}{e^{2t}} dt + \frac{e^t}{\sqrt{2} \frac{e^{2\theta}}{2}} dt + \frac{e^t}{\sqrt{2} \frac{e^{2\theta}}{2}} d\theta$
 $= \frac{dt d\theta}{e^{\sqrt{2} \frac{e^{2\theta}}{2}} \sqrt{1 - e^{2\theta}}}$

donc $\int_{F_g} \text{foch}(d(z, g \cdot z)) = 2 \int_{\tilde{\Gamma} \setminus \mathbb{H}^2} \text{foch}(d(z, g \cdot z)) dy$
 $= \frac{1}{\sqrt{2}} \int_0^1 \int_0^{2\pi} \frac{f(\theta)}{\sqrt{1 - e^{2\theta}}} d\theta dt = \frac{e}{\sqrt{2} \frac{e^{2\theta}}{2}} \int_0^{2\pi} \int_0^1 \frac{f(\theta)}{\sqrt{1 - e^{2\theta}}} d\theta dt$

Proof Soit note $g: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$
 $u \mapsto \int_{\mathbb{R}} \frac{f(u)}{\sqrt{1 - e^{2u}}} du = \int_0^{+\infty} \frac{e^u f(2u + \sqrt{1 - e^{2u}})}{ds}$

alors g est C⁰ et L^1 ($|g(u)| \leq \frac{1}{e^{2u}}$)
et on a $\hat{g}(\theta) = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-i\theta t} \int_0^{+\infty} f(2t + \sqrt{1 - e^{2t}}) ds dt$
 $= \int_{-\infty}^{+\infty} \int_0^{+\infty} e^{-i\theta t} f(2t + \sqrt{1 - e^{2t}}) ds dt$

On applique le changement de variable
 $\phi(s, t) = (e^{2t} \sqrt{1 - e^{2t}}, e^t)$
 $dxdy = (\sqrt{1 - e^{2t}} ds + \frac{1}{\sqrt{2}} e^t dt) e^t dt$
 $= \sqrt{2} e^{2t} ds dt$

donc $\hat{g}(\theta) = \int_0^{+\infty} \int_{\mathbb{H}^2} \frac{1}{\sqrt{2}} f\left(\frac{1+r^2+y^2}{2y}\right) e^{-\frac{\theta}{2} \log y + \frac{\theta}{2} \frac{dy}{y}} dV_{\mathbb{H}^2}$

$= \frac{1}{\sqrt{2}} \int_{\mathbb{H}^2} f\left(\frac{1+r^2+y^2}{2y}\right) y^{\frac{1}{2}-\theta} dV_{\mathbb{H}^2}$

$= \frac{1}{\sqrt{2}} \int_{\mathbb{H}^2} R(-\theta) f\left(\frac{1+r^2+y^2}{2y}\right) y^{-\frac{1}{2}+\theta} dV_{\mathbb{H}^2}$

Prop: Soit $0 < \lambda < 1 \leq \mu \dots$ Les valeurs propres de S ℓ_i une base de Hilbert de $L^2(S)$ tp $\Delta \ell_i = \lambda_i \ell_i$ $\forall i$

alors $\int_S K(x,y) \ell_i(x) = R(\sqrt{\lambda_i - 1/4}) \ell_i(y) \forall i$

où $\text{Im}(\sqrt{\lambda_i - 1/4}) > 0$

Démo: Soit Φ_i les relevés de ℓ_i à \mathbb{H}^2

$L(\Phi_i)(y) = \int_F \int_{\mathbb{H}^2} f \circ h d(y, g, x) \Phi_i(x) dx$

$= \int_{\mathbb{H}^2} \int_F f \circ h d(y, w) \Phi_i(g^{-1}w) dw$

$= \int_{\mathbb{H}^2} \Phi_i \circ f \circ h d(y, w) = \int_0^{+\infty} \int_{\mathbb{S}^1} f \circ h d(r, \theta) \Phi_i(r, \theta) d\theta dr$

ici $\theta(r, \nu) = \int_{\mathbb{H}^2} f \circ h d(r, \nu)$ est la densité de volume en coordonnées exponentielles.

Si on note $J_{\mathbb{H}^2}(r) = \int_{\mathbb{S}^1} \Phi_i(\exp_x(r\nu)) d\nu$

$\theta(r) \frac{d}{dr} J_{\mathbb{H}^2}(r) = \int_{\mathbb{S}^1} \frac{\partial \Phi_i}{\partial r}(\exp_x(r\nu)) d\nu = \int_{\mathbb{S}^1} \frac{\partial \Phi_i}{\partial r}(r) - \int_{\mathbb{S}^1} \Delta \Phi_i$

$= \lambda_i \int_0^{+\infty} \int_{\mathbb{S}^1} \Phi_i(\exp_x(r\nu)) \theta(r) ds dr du$

donc $\frac{d}{dr} \left(\theta \frac{d}{dr} J_{\mathbb{H}^2}(r) \right) = \lambda_i J_{\mathbb{H}^2}(r) \theta(r) \Rightarrow J_{\mathbb{H}^2}'' + \theta' J_{\mathbb{H}^2}' - \lambda_i J_{\mathbb{H}^2} = 0$

EDO d'ordre 2 singulière. On a $\int_{\mathbb{S}^1} \theta d\theta$ linéairement indépendantes dont 1 seule donnée au voisinage de $r=0$.

Soit $\Omega : \mathbb{H}^2 \rightarrow \mathbb{R}$ $(x,y) \mapsto y^{\frac{1}{2}+i(\lambda_i-1/4)}$ On a $\Delta_{\mathbb{H}^2} \Omega = y^2 \Delta_{\mathbb{H}^2} \Omega = -(\frac{1}{2}+i(\lambda_i-1/4))^2 \Omega = -\lambda_i \Omega$

donc $J(r) = \int_{\mathbb{S}^1} \Omega(\exp_x(r\nu)) d\nu$ vérifie la même eq que $J_{\mathbb{H}^2}(r)$

on a $\begin{cases} J(0) = \Omega(i) = 1 \\ J'(0) = \Phi_i(x) \end{cases}$ donc $J_{\mathbb{H}^2}(r) = \Phi_i(x) J(r)$

donc $L(\Phi_i)(y) = \int_0^{+\infty} \theta(r) f \circ h d(r) J(r) dr \Phi_i(y)$

$= \Phi_i(y) \int_{\mathbb{H}^2} f \circ h d(i, z) \text{Im}(z)^{\frac{1}{2}+i(\lambda_i-1/4)}$

où $d(i, z+iy) = 1 + \frac{z^2+y^2}{2y} = \frac{1+r^2+y^2}{2y}$

donc $L(\ell_i)(y) = \ell_i(y) \int_0^{+\infty} \int_{\mathbb{S}^1} f\left(\frac{1+r^2+y^2}{2y}\right) y^{\frac{1}{2}+i(\lambda_i-1/4)} d\nu dr$

$= R(\sqrt{\lambda_i - 1/4}) \ell_i(y)$

En particulier, on a $K(r,y) = \sum_{i \in \mathbb{N}} R(\sqrt{\lambda_i - 1/4}) \Phi_i(x) \Phi_i(y)$ au sens d'après le th de Hilbert-Schmidt. Si l'ensemble de λ_i est uniforme sur \mathbb{S}^2 alors on obtient une eq de L'entre fonction C^0 , et donc une égalité ponctuelle globale.

Alors $\int_S K(x,y) d\nu = \sum_i R(\sqrt{\lambda_i - 1/4}) \int_{\mathbb{S}^1} \Phi_i^2(\nu) d\nu = \sum_i \lambda_i$

les hypothèses $f \in C^\infty$ et $f = O(\frac{1}{(1+r^2)^{1+\epsilon}})$ ne suffisent pas à priori pour garantir la convergence uniforme. En revanche la condition $\lambda = O((1+r^2)^{-1+\epsilon})$ ou $K \in C^2$ suffit (cf le livre de Buser Geometry and Spectra of Compact Riemann Surfaces).

Si on suppose $f:]-1, 1[\rightarrow \mathbb{R}$ C^0 et $|f| = o\left(\frac{1}{(1+x^2)^{\frac{1+\epsilon}{2}}}\right)$

alors $g(\theta) = \int_0^{+\infty} f(x^2 + i\theta) dx$

$\Rightarrow |g(\theta)| \leq C \int_0^{+\infty} \frac{1}{(x^2 + \theta)^{1+\epsilon}} dx = C \int_0^{+\infty} \frac{1}{(1+u)^{1+\epsilon}} du$

$\leq C' e^{-\frac{1}{2} \epsilon |\theta|}$

et $k(u) = \sqrt{2} \hat{g}(-u) = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{iut} g(t) dt$

est holomorphe sur $|Im(u)| < \frac{1}{2} + \epsilon$

et $|k(u)| \leq C \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-|Im(u)t - (\frac{1}{2} + \epsilon)|t|} dt$

$\leq C \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-|t|(\frac{1}{2} + \epsilon + Im(u)\frac{t}{|t|})} dt$

Enfin k et g sont paires

\hat{k} (Formule de Trace de Selberg version fonctionnelle)

Soit $d\epsilon = \sum_{j=0}^{+\infty} C_j C_j / |Im z_j| < \frac{1}{2} + \epsilon$ et $k: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$ holomorphe et

paire tq $k(z_j) \leq \frac{C}{(1+|z_j|)^{1+\epsilon}}$ (CER+ fixe)

alors on a $\sum_{j=0}^{+\infty} k(\sqrt{|z_j| - \frac{1}{4}}) = -\chi(s) \int_{-\infty}^{+\infty} r h(r) h(\pi r) dr$

$+ \sum_{\frac{1}{2} - \epsilon < z_j < \frac{1}{2} + \epsilon} \frac{e}{\chi(\frac{z_j}{2})} k(\frac{z_j}{2})$

où (z_j) rp de S (hyp compacte)

avec $\hat{k}(u) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-iut} k(t) dt$ avec $s > 0$

$g^{(0)} = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-iut} u g(t) dt$

Donc: Soit $h_j(z) = h(\frac{z}{2}) e^{-\delta_j^2}$

alors $|h_j(z)| = |h(\frac{z}{2})| e^{-\delta_j^2}$

par convergence dominée, on a $g \rightarrow g$

En appliquant Cauchy au chemin

on obtient $\hat{k}(u) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-iut} \hat{k}(t) dt$

d'où $|g(u)| \leq C \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{e^{-(1/2+\epsilon)|u|}}{(1+t)^{1+\epsilon}} dt \leq C(\epsilon) e^{-(1/2+\epsilon)|u|}$

On prendant le chemin symétrique γ_ϵ (ou) pour $u \geq 0$ et on fait $s \rightarrow \epsilon$

On obtient $|g_s(u)| = o(e^{-(1/2+\epsilon)|u|}) \quad \forall u \in \mathbb{R}$

De m^e $|g'_s(u)| = o(e^{-(1/2+\epsilon)|u|}) \quad \forall u \in \mathbb{R}$

On pose $f_\epsilon(x) = -\frac{1}{\pi} \int_{\arg(x)}^{\arg(xe^{i\pi})} \frac{g'_s(t)}{|t|^{1+\epsilon}} dt = -\frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} \frac{g'_s(\arg(x) + i\pi) du}{\sqrt{(u+x)^2 - 1}}$

$\forall x \geq 1$.

Restez sur g' donne $\frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{C e^{-(1/2+\epsilon)|u|}}{\sqrt{(u+x)^2 - 1}} du$

en posant $u = \sqrt{x^2 - 1} v$

$\leq \frac{C}{x^{1+\epsilon}} \int_0^{+\infty} \frac{dv}{\sqrt{(v^2-1)^2 - \frac{1}{x^2}}} (v^2 + 1 + \sqrt{(v^2-1)^2 - \frac{1}{x^2}})^{1/2+\epsilon}$

$\leq \frac{C}{x^{1+\epsilon}} \int_0^{+\infty} \frac{dv}{\sqrt{v^2+2}} (v^2 + 1 + \sqrt{v^2+2})^{1/2+\epsilon}$

$\leq \frac{C}{x^{1+\epsilon}}$

donc f_ϵ est une fonction admissible sur S et de forme intégrale de Fredholm $L: L^2(S) \rightarrow L^2(S)$

Si on calcule $\int_{\gamma_\epsilon} \frac{f_\epsilon(s)}{\sqrt{s-2u}} ds$

$= -\frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{\sqrt{s-2u}} \frac{g'_s(t)}{\sqrt{|t-s|}} dt = -\frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{g'_s(t) ds}{\sqrt{s-2u} \sqrt{|t-s|}}$

$= -\frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{g'_s(\arg(\theta))}{\sqrt{\theta^2 - 1}} \int_{\gamma_\epsilon} \frac{ds}{\sqrt{s-2u} \sqrt{|s-\theta|}}$

Fubini $= -\int_{\gamma_\epsilon} g'_s(\arg(\theta)) \theta d\theta = g'_s(u)$

