

**Analyse et géométrie**  
**M. Alain CONNES, membre de l Institut**  
**(Académie des Sciences), professeur**

**Formules explicites, formules de trace**  
**et réalisation spectrale des zéros de la fonction zéta**

**1. Introduction** J'avais mis en évidence dans mon cours 96-97 le rôle de l'espace des classes d'adèles sur un corps global  $k$  dans l'interprétation spectrale des zéros des fonctions  $L$ . L'interprétation des formules explicites de Riemann-Weil comme formule de trace restait au niveau formel car les opérateurs impliqués n'étaient traçables que dans le troisième terme  $\mathcal{H}$  de la suite exacte d'espaces de Hilbert,

$$(1) \quad 0 \rightarrow \mathcal{H}_0 \rightarrow \mathcal{H}_1 \rightarrow \mathcal{H} \rightarrow 0,$$

où  $\mathcal{H}_0 = L^2_\delta(X)_0$  est un espace de fonctions de carré sommable sur  $X$  vérifiant les 2 conditions linéaires

$$(2) \quad f(0) = 0, \quad \int f dx = 0,$$

où  $\mathcal{H}_1 = L^2_\delta(C_k)$  est la représentation régulière du groupe  $C_k$  des classes d'idèles et où  $C_k$  agit sur  $X$  par multiplication.

La suite exacte (1) est analogue à celle des formes différentielles paires et impaires sur une surface de Riemann compacte  $\Sigma$ , où  $\mathcal{H}_0$  désigne l'espace de Sobolev des formes de degré pair orthogonales aux formes harmoniques et  $\mathcal{H}_1$  l'espace des formes de degré 1 de carré intégrable, la flèche de  $\mathcal{H}_0$  dans  $\mathcal{H}_1$  étant la somme  $d + d^*$  où  $d^*$  est l'adjoint de la différentielle de de Rham  $d$ .

La formule de trace énoncée au niveau formel dans 96-97 est l'analogue de la formule de Lefchetz, mais cette analogie formelle se heurte aux problèmes suivants:

- ( $\alpha$ ) La suite exacte (1) dépend d'un exposant de Sobolev  $\delta$  et les zéros des fonctions  $L$  n'apparaissent dans  $\mathcal{H}$  que si  $\delta > 1$ . La valeur  $\delta$  donne alors une borne à priori sur les multiplicités, de sorte qu'aucune valeur naturelle de  $\delta$  ne peut être fixée.
- ( $\beta$ ) La condition de transversalité dans la formule de Lefchetz de Atiyah-Bott n'autorise que des fonctions test  $h$  sur le groupe  $C_k$  qui s'annulent au voisinage de 1.

- ( $\gamma$ ) L'espace  $X$  étant non séparé le décompte des orbites périodiques est rendu délicat par l'existence de points dont l'isotropie n'est pas un sous-groupe fermé de  $C_k$ .
- ( $\delta$ ) Le point  $0 \in X$  est fixe par l'action de  $C_k$  et il faut montrer qu'il ne contribue pas à la formule de trace.

Tous ces problèmes sont déjà présents, ainsi que l'absence de traçabilité de l'opérateur

$$(3) \quad U(h) = \int_{C_k} h(u) U(u) d^*u$$

(où  $h \in \mathcal{S}(C_k)$  et  $(U(u)\xi)(x) = \xi(u^{-1}x)$ ,  $\forall x \in X, u \in C_k$ )

dans le cadre semi-local suivant: Soit  $S$  un ensemble fini de places du corps global  $k$  et soit  $O_S^* \subset k^*$  le sous-groupe,

$$(4) \quad O_S^* = \{q \in k^* ; |q_v| = 1 \quad \forall v \notin S\}.$$

Soient alors  $A_S = \prod_{v \in S} k_v$  et  $X_S = A_S/O_S^*$  le quotient de  $A_S$  par l'action

de  $O_S^*$  par multiplication. Le groupe  $C_S = \left( \prod_{v \in S} k_v^* \right) / O_S^*$  agit sur  $X_S$  par multiplication.

Les résultats principaux de mon cours sont

- (A) La résolution des problèmes ( $\alpha$ )( $\beta$ )( $\gamma$ )( $\delta$ ) ci-dessus dans le cas semi-local.
- (B) La démonstration de l'implication FT  $\Rightarrow$  RH où FT désigne la formule de trace globale et RH l'hypothèse de Riemann pour les fonctions L de Hecke.

Seule la version semi-locale de la formule de trace est démontrée.

Nous avons donné deux démonstrations de la formule de trace semi-locale. La première est analogue à celle de la formule de trace de Selberg. La deuxième s'appuie sur le calcul différentiel quantique introduit dans un cours antérieur.

La démonstration de l'implication FT  $\Rightarrow$  RH consiste à prouver la positivité de la distribution de Weil sur le groupe  $C_k$  comme limite faible de distributions de type positif.

## 2. Formule de trace semi-locale

Soient  $k$  un corps global et  $S$  un ensemble fini de places de  $k$ , contenant toutes les places infinies. Soit  $O_S^*$  le groupe des  $S$ -unités défini ci dessus. Il est cocompact dans  $J_S^1$  où

$$(5) \quad J_S = \prod_{v \in S} k_v^*$$

et,

$$(6) \quad J_S^1 = \{j \in J_S, |j| = 1\}.$$

Le groupe quotient  $C_S = J_S/O_S^*$  joue le même rôle que  $C_k$ , et agit sur le quotient  $X_S$  de  $A_S = \prod_{v \in S} k_v$  par  $O_S^*$ .

Pour prendre un exemple simple, on considère  $k = \mathbb{Q}$ , alors que  $S$  est l'ensemble des trois places 2, 3, et  $\infty$ . On vérifie dans cet exemple que la topologie de  $X_S$  n'est pas de type I car le groupe  $O_S^* = \{\pm 2^n 3^m; n, m \in \mathbb{Z}\}$  agit ergodiquement sur  $\{0\} \times \mathbb{R} \subset A_S$ .

On normalise la mesure de Haar  $d^* \lambda$  de  $C_S$  par

$$(7) \quad \int_{|\lambda| \in [1, \Lambda]} d^* \lambda \sim \log \Lambda \quad \text{quand } \Lambda \rightarrow \infty,$$

et la mesure de Haar  $d^* \lambda$  de  $J_S$  de telle sorte qu'elle coïncide avec celle de  $C_S$  sur un domaine fondamental  $D$  pour l'action de  $O_S^*$  sur  $J_S$ .

Soit  $L^2(X_S)$  l'espace de Hilbert séparé complété de l'espace de Bruhat-Schwartz  $\mathcal{S}(A_S)$  pour la structure pre-hilbertienne donnée par

$$(8) \quad \|f\|^2 = \int \left| \sum_{q \in O_S^*} f(qx) \right|^2 |x| d^* x$$

où l'intégration est effectuée sur un domaine fondamental  $D$  pour l'action de  $O_S^*$  sur  $J_S$ . L'on montre que l'intégrale est convergente en estimant

$$(9) \quad \int_{u_i \geq 0, \sum u_i = -\text{Log}|x|} \prod du_i.$$

Soit  $U(g)$  l'opérateur

$$(10) \quad (U(g)\xi)(x) = \xi(g^{-1}x) \quad \forall x \in A_S$$

La même formule, avec  $x \in X_S$ , définit son action sur  $L^2(X_S)$ . Soit  $h \in \mathcal{S}(C_S)$  une fonction support compact,  $U(h) = \int h(g)U(g)dg$  l'opérateur correspondant dans  $L^2(X_S)$ .

La transformation de Fourier  $F$  sur  $\mathcal{S}(A_S)$  se prolonge en un opérateur unitaire sur l'espace de Hilbert  $L^2(X_S)$ , on a en effet

**Lemme 1.** a) Pour tous  $f_i \in \mathcal{S}(A_S)$  la série  $\sum_{O_S^*} \langle f_1, U(q) f_2 \rangle_A$  de produits scalaires dans  $L^2(A_S)$  converge géométriquement sur le groupe abélien  $O_S^*$ . De plus, sa somme est égale au produit scalaire de  $f_1$  et  $f_2$  dans l'espace de Hilbert  $L^2(X_S)$ .

b) Soit  $\alpha = \prod \alpha_v$  un caractère du groupe additif  $A_S$  et  $F$  la transformation de Fourier correspondante. L'application  $f \rightarrow F(f)$ ,  $f \in \mathcal{S}(A_S)$  se prolonge uniquement en un opérateur unitaire dans l'espace de Hilbert  $L^2(X_S)$ .

Soit alors  $P_\Lambda$  le projecteur orthogonal sur le sous-espace,

$$(11) \quad P_\Lambda = \{ \xi \in L^2(X_S); \xi(x) = 0 \quad \forall x, |x| > \Lambda \}.$$

Par construction  $P_\Lambda$  est l'opérateur de multiplication par la fonction  $\rho_\Lambda$ , où  $\rho_\Lambda(x) = 1$  si  $|x| \leq \Lambda$ , et  $\rho(x) = 0$  si  $|x| > \Lambda$ . Cela donne un "cutoff" infrarouge et pour obtenir un "cutoff" ultraviolet on utilise  $\widehat{P}_\Lambda = F P_\Lambda F^{-1}$  où  $F$  désigne la transformation de Fourier (Lemme 1) qui dépend du choix du caractère  $\alpha = \prod \alpha_v$ . Soit

$$(12) \quad R_\Lambda = \widehat{P}_\Lambda P_\Lambda.$$

Le résultat principal est le suivant

**Théorème 2.** Soient  $A_S$  et  $\alpha = \prod \alpha_v$  comme ci dessus. Soit  $h \in \mathcal{S}(C_S)$  une fonction à support compact. Alors quand  $\Lambda \rightarrow \infty$ , on a

$$\text{Trace}(R_\Lambda U(h)) = 2h(1) \log' \Lambda + \sum_{v \in S} \int_{k_v^*}' \frac{h(u^{-1})}{|1-u|} d^*u + o(1)$$

où  $2 \log' \Lambda = \int_{\lambda \in C_S, |\lambda| \in [\Lambda^{-1}, \Lambda]} d^* \lambda$ , chaque  $k_v^*$  est plongé dans  $C_S$  par  $u \rightarrow (1, 1, \dots, u, \dots, 1)$  et où la partie finie  $\int'$  est uniquement déterminée par l'unique distribution sur  $k_v^*$  qui coïncide avec  $\frac{du}{|1-u|}$  pour  $u \neq 1$  et dont la transformée de Fourier relative à  $\alpha_v$  s'annule en 1.

Soit  $G$  un groupe modulé. L'algèbre  $\mathcal{A}$  de convolution des fonctions sur  $G$  est munie d'un calcul différentiel quantique canonique en considérant sa

représentation régulière dans  $L^2(G)$  et l'opérateur  $H$  de multiplication par le signe de  $\text{Log}(|g|)$ .

On pose alors

$$(13) \quad \check{d} h = [H, h] \quad \forall h \in \mathcal{A}.$$

Prenons alors  $G = C_k$ .

On démontre que  $R_\Lambda U(h)$  est unitairement équivalent à un opérateur, agissant dans  $L^2(C_S)$ , et ayant la forme suivante

$$(14) \quad P_{[1, \Lambda^2]} \tilde{h} + \frac{1}{2} P_{[0, \Lambda^2]} U^{-1} (\check{d} U) \tilde{h}$$

où pour  $a, b \in \mathbb{R}_+$ ,  $P_{[a, b]}$  désigne le projecteur orthogonal donné, la multiplication par la fonction caractéristique de

$$(15) \quad \{g \in C_S ; |g| \in [a, b]\},$$

où  $\tilde{h}(g) = |g|^{-1/2} h(g^{-1}) \quad \forall g \in C_S$  et où  $U$  est un multiplicateur unitaire de  $\mathcal{A}$  de la forme  $U = \prod_{v \in S} U_v$ .

### 3. La Formule de trace globale

Le groupe abélien  $A$  des adèles de  $k$  est identifié à son dual de Pontrjagin par l'accouplement

$$(16) \quad \langle a, b \rangle = \alpha(ab)$$

où  $\alpha : A \rightarrow U(1)$  est un caractère non trivial qui s'annule sur  $k \subset A$ . Deux tels caractères  $\alpha$  et  $\alpha'$  sont reliés par  $k^*$

$$(17) \quad \alpha'(a) = \alpha(qa) \quad \forall a \in A.$$

Il en résulte que les transformations de Fourier correspondantes sur  $A$  sont reliées par

$$(18) \quad \hat{f}' = \hat{f}_q.$$

Ceci est une raison supplémentaire pour diviser par les fonctions de la forme  $f - f_q$ , i.e., de considérer l'espace quotient  $X$ .

Commençons par le cas où  $k$  est de caractéristique positive.

Soit  $S_0$  un ensemble fini de places de  $k$ , tel que pour tout  $S \supset S_0$  on ait  $\text{mod}(C_S) = \text{mod}(C_k) = q^{\mathbb{Z}}$  et que tout domaine fondamental  $D$  pour l'action de  $O_S^*$  sur  $J_S$ , le produit  $D \times \prod R_v^*$  soit un domaine fondamental pour l'action de  $k^*$  sur  $J_k$ .

Les projecteurs  $\widehat{P}_\Lambda$  et  $P_\Lambda$  commutent avec la decomposition de  $L^2(X_S)$  en somme directe, indexée par les caractères  $\chi_0$  of  $C_{S,1}$ ,

$$(19) \quad L_{\chi_0}^2 = \{\xi \in L^2(X_S); \xi(a^{-1}x) = \chi_0(a)\xi(x), \forall x \in X_S, a \in C_{S,1}\}$$

**Lemme 3.** *Soit  $\chi_0$  un caractère de  $C_{S,1}$ . Alors pour  $\Lambda$  assez grand  $\widehat{P}_\Lambda$  et  $P_\Lambda$  commutent dans l'espace de Hilbert  $L_{\chi_0}^2$ .*

On obtient alors le corollaire suivant du théorème 2 dans le cas de caractéristique positive

**Corollaire 4.** *Soit  $Q_\Lambda$  le projecteur orthogonal sur le sous-espace de  $L^2(X_S)$  engendré par les  $f \in \mathcal{S}(A_S)$  tels que  $f(x)$  et  $\widehat{f}(x)$  s'annulent pour  $|x| > \Lambda$ . Soit  $h \in \mathcal{S}(C_S)$  une fonction à support compact. Alors quand  $\Lambda \rightarrow \infty$ , on a*

$$\text{Trace}(Q_\Lambda U(h)) = 2h(1) \log' \Lambda + \sum_{v \in S} \int_{k_v^*}' \frac{h(u^{-1})}{|1-u|} d^*u + o(1)$$

ou  $2 \log' \Lambda = \int_{\lambda \in C_S, |\lambda| \in [\Lambda^{-1}, \Lambda]} d^* \lambda$ , et les notations sont celles du théorème 2.

La démonstration du lemme montre en fait que les sous-espaces  $B_\Lambda$  se stabilisent très rapidement, et que l'application naturelle  $\xi \rightarrow \xi \otimes 1_R$  de  $L^2(X_S)$  vers  $L^2(X_{S'})$  pour  $S \subset S'$  envoie  $B_\Lambda^S$  surjectivement sur  $B_\Lambda^{S'}$ .

Passons au cas global. On désigne par  $L^2(X)$  l'espace de Hilbert  $L_\delta^2(X)$  du cours 96-97 pour la valeur triviale  $\delta = 0$ . Soit de plus  $Q_\Lambda$  le projecteur orthogonal sur le sous-espace  $B_\Lambda$  de  $L^2(X)$  engendré par les  $f \in \mathcal{S}(A)$  qui s'annulent ainsi que leur transformée de Fourier pour  $|x| > \Lambda$ . La démonstration du lemme montre que pour  $S$  et  $\Lambda$  assez grands, l'application  $\xi \rightarrow \xi \otimes 1_R$  de  $L^2(X_S)_\chi$  dans  $L^2(X)_\chi$  envoie  $B_\Lambda^S$  surjectivement sur  $B_\Lambda$ .

la formule de trace globale est alors

$$(20) \quad \text{Trace}(Q_\Lambda U(h)) = 2h(1) \log' \Lambda + \sum_v \int_{k_v^*}' \frac{h(u^{-1})}{|1-u|} d^*u + o(1)$$

avec les notations ci-dessus.

**Théorème 5.** *Soient  $k$  un corps global de caractéristique non-nulle et  $Q_\Lambda$  le projecteur orthogonal sur le sous-espace de  $L^2(X)$  engendré par les  $f \in \mathcal{S}(A)$*

tels que  $f(x)$  et  $\widehat{f}(x)$  s'annulent pour  $|x| > \Lambda$ . Soit  $h \in \mathcal{S}(C_k)$  une fonction support compact. Les conditions suivantes sont équivalentes:

a) Quand  $\Lambda \rightarrow \infty$ , on a

$$\text{Trace}(Q_\Lambda U(h)) = 2h(1) \log' \Lambda + \sum_v \int_{k_v^*}' \frac{h(u^{-1})}{|1-u|} d^*u + o(1);$$

b) Toutes les fonctions  $L$  sur  $k$  satisfont l' Hypothèse de Riemann.

Si  $k$  est un corps global de caractéristique nulle on n'a plus la commutation des projecteurs  $P_\Lambda$  et  $\widehat{P}_\Lambda$  à cause des places archimédiennes. Pour résoudre ce problème on se concentre sur le cas de la place réelle. On a alors les deux projecteurs orthogonaux  $P_\Lambda$  et  $\widehat{P}_\Lambda$  dans  $L^2(\mathbb{R})$ , avec  $\widehat{P}_\Lambda = F P_\Lambda F^{-1}$  pour la transformation de Fourier associée au caractère  $x \rightarrow \exp(ix)$  de  $\mathbb{R}$ . Le point clef, du à Landau, Pollack and Slepian est la commutation de  $P_\Lambda$  et  $\widehat{P}_\Lambda$  avec l'opérateur différentiel du second ordre,

$$(21) \quad \Delta_\Lambda = -\partial(\Lambda^2 - x^2)\partial + \Lambda^2 x^2.$$

Plus précisément on démontre,

**Lemme 6.** *L'opérateur  $\Delta_\Lambda$  défini sur  $\mathcal{S}(\mathbb{R})$  est symétrique, ses indices de défaut sont tous deux égaux à quatre et il admet une unique extension autoadjointe qui commute à la fois avec  $P_\Lambda$  et  $\widehat{P}_\Lambda$ .*

En posant  $U = 2P_\Lambda - 1$ ,  $V = 2\widehat{P}_\Lambda - 1$  on obtient une représentation du groupe produit libre de deux groupes  $\mathbb{Z}/2\mathbb{Z}$  à 2 éléments, c'est-à-dire du groupe dihedral. Les représentations irréductibles de ce groupe sont indexées par les orbites de l'involution  $z \rightarrow \bar{z}$  dans le dual de Pontrjagin  $U(1) = \{z \in \mathbb{C}, |z| = 1\}$  du groupe  $\mathbb{Z}$ .

La décomposition en somme directe de représentations irréductibles de la représentation  $\pi_\Lambda$  associée à  $(P_\Lambda, \widehat{P}_\Lambda)$  s'obtient en diagonalisant l'opérateur  $P_\Lambda \widehat{P}_\Lambda P_\Lambda$  dans  $L^2([- \Lambda, \Lambda])$  et l'on a,

(22) Les valeurs propres de  $P_\Lambda \widehat{P}_\Lambda P_\Lambda$  sont simples et de la forme

$$1 > \lambda_0 > \lambda_1 \dots > \lambda_n > \lambda_{n+1}, \quad \lambda_n \rightarrow 0 \quad n \rightarrow \infty.$$

(23) Le vecteur propre de  $P_\Lambda \widehat{P}_\Lambda P_\Lambda$  associé à  $\lambda_n$  est la  $n$ -ième fonction sphéroïdale, i.e. la  $n$ -ième fonction propre de l'opérateur  $\Delta_\Lambda$  restreint à l'intervalle  $L^2([- \Lambda, \Lambda])$ .

J'ai passé un temps considérable dans le cours à décrire les propriétés qualitatives connues des fonctions sphéroïdales.

J'ai montré en particulier que pour  $n$  fixe et  $\Lambda \rightarrow \infty$  on a

$$(24) \quad \Psi_n(\Lambda) \rightarrow D_n$$

où  $D_n$  est la  $n$ -ième fonction de Hermite-Weber.

La démonstration existant dans la littérature, due à Sips, était erronée.

Le comportement des valeurs propres  $\lambda_n(\Lambda)$  fait apparaître un régime de transition entre les valeurs  $\lambda_n(\Lambda)$  égales à 1 à l'ordre de  $\Lambda^{-N}$  pour tout  $N$  lorsque

$$(25) \quad n \ll \frac{4 \Lambda^2}{2 \pi}$$

et des valeurs de  $\lambda_n(\Lambda)$  égales à 0 à l'ordre de  $\Lambda^{-N}$  pour tout  $N$  lorsque,

$$(26) \quad n \gg \frac{4 \Lambda^2}{2 \pi} .$$

La taille de l'intervalle de transition est de l'ordre de  $\log \Lambda$  et j'ai montré que les vecteurs propres correspondants donnent une contribution négligeable à l'expression,

$$(27) \quad \text{Trace} (Q_\Lambda U(h)) .$$

Ceci permet d'obtenir l'analogie du théorème 5 dans le cas de caractéristique nulle.

### Conférences

Septembre 98, cours de 1 heure à la conférence sur la fonction zéta de Riemann à l'institut Schrödinger de Vienne.

Octobre-Novembre 98, 20 heures de cours l'université de Columbus Ohio (USA).

Novembre 98, 1 séminaire de mathématiques à Harvard.

Novembre 98, 1 séminaire de mathématiques et un séminaire de physique à Penn-State.

Decembre 98, 1 cours à la rencontre entre physiciens et mathématiciens de Stasbourg.



Janvier 99, 3 cours de 1 heure, Landau-Lectures Jerusalem.

Janvier 99, 1 conférence pour l'ouverture de l'institut mathématique de Beyrouth.

Mai 98 1 cours à Harvard (conference Atiyah-Singer-Bott-Hirzebruch).

Mai 98 1 cours de 1 heure au MIT en physique.

Mai 98 1 cours de 1 heure au Minnowbrook symposium sur la structure de l'espace-temps.

Juin 98 1 conférence en ouverture du Arbeitstagung de Bonn.

Juin 98 2 conférences à Oxford (Colloquium et séminaire).

Juin 98 1 cours à la conférence de géométrie Noncommutative de Bonn.

### **Publications**

A. Connes, D. Kreimer, Hopf algebras, renormalization and Noncommutative geometry

Comm.Math.Phys.199 (1998) 203-242.

A. Connes, H. Moscovici, Hopf algebras, cyclic cohomology and the transverse index theorem

Comm. Math. Phys. 198 (1998) 199-246.

A. Connes, Trace formula in noncommutative geometry and the zeros of the riemann zeta function

Sel. math. , New ser. 5 (1999) 29-106