

CHAPITRE 4

## Fourier discret

- Introduction
- Coefficients de Fourier et séries de Fourier
- Théorie hilbertienne
- Opérateurs linéairement équivalents

# IV) Fourier discret

## 1) Introduction

- Nous avons vu au chapitre II que la transformation de Fourier est une isométrie  $L^2(\mathbb{R}^N) \rightarrow L^2(\mathbb{R}^N)$ . L'addition dans  $\mathbb{R}^N$  joue un rôle déterminant et de façon précise le fait que  $(\mathbb{R}^N, +)$  est un groupe abélien.

Pour généraliser les résultats vus plus haut à d'autres fonctions (par exemple les fonctions périodiques de période  $2\pi$  i.e. les fonctions sur le groupe quotient  $\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}$ ), nous rappelons rapidement quelques mots sur la théorie générale. Le lecteur intéressé uniquement par les applications peut sauter ce paragraphe sans difficulté.

- L'utilité de la généralisation de la transformation à un groupe abélien localement compact  $G$  quelconque est la notion de

caractère. Un caractère  $\chi$  est un homomorphisme continu de  $G$  dans le groupe multiplicatif  $S^1$  des nombres complexes de module égal à 1:

$$(4.1) \quad G \ni g \mapsto \chi(g) \in S^1 \equiv \{z \in \mathbb{C}, |z| = 1\}.$$

$$(4.2) \quad \chi(g+g') = \chi(g) \chi(g'), \quad g, g' \in G.$$

- ou  $G = (\mathbb{R}^N, +)$  dans le cas de la transformation de Fourier et  $\chi(x) = \exp(-ix\xi)$  est paramétré par  $\xi \in \mathbb{R}^N$ . Le groupe dual  $\hat{G}$  est le groupe des caractères, i.e. des homomorphismes continus de  $G$  dans  $S^1$ ; on observe que  $\hat{G} \cong (\mathbb{R}^N, +)$  si  $G = (\mathbb{R}^N, +)$ .
- De plus, la théorie générale des groupes localement compacts montre qu'il existe une unique (à un facteur multiplicatif près) mesure dg invariante par translation, i.e. par le changement de variable  $G \ni g \mapsto g+a \in G$

pour  $a \in G$  fixé [on note + la loi de composition du groupe abélien  $G$ ].

- Par définition, la transformée de Fourier de  $f \in L^1(dg)$  est une fonction  $\hat{f}$  définie sur le groupe dual  $\hat{G}$  des caractères :

$$(4.3) \quad \hat{G} \ni \gamma \mapsto \hat{f}(\gamma) = \int_G \gamma(g) f(g) d\gamma \in \mathbb{C}$$

- On a vu que le groupe dual de  $G = (\mathbb{R}^N, +)$  s'identifie encore à  $\mathbb{R}^N$  via l'application  $\mathbb{R}^N \ni \xi \mapsto \exp[i(\cdot, \xi)] \in \hat{G}$  qui définit un caractère sur  $\mathbb{R}^N$  paramétré par  $\xi$ .  
Mais on peut utiliser d'autres groupes abéliens. Un exemple classique consiste à utiliser les nombres réels modulo  $2\pi$ .

$$(4.4) \quad G = \mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}.$$

Il faut dans un premier temps "calculer" le groupe dual  $\hat{G}$ . Pour  $\theta \in G$  [ $\theta$  est donc défini à  $2\pi$  près], on cherche un caractère  $\gamma(\theta)$  qui prend ses valeurs dans le cercle  $S^1$  des complexes de module égal à 1, donc sous la forme  $\gamma(\theta) = \exp(-i\xi\theta)$ . Mais pour que cette expression ait un sens avec  $\theta \in G$ , il faut que le résultat soit indépendant

du choix du représentant de  $\theta$ , ie qu'on ait aussi  $\chi(\theta) = \exp[-i\xi(\theta + 2\pi)]$ . Par suite, on a nécessairement  $\exp(-2i\pi\xi) = 1$ , donc  $\xi \in \mathbb{Z}$

(4.5)  $\hat{G} = \mathbb{Z}$  si  $G = \mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}$ .

- On choisit pour mesure invariante  $\frac{1}{\sqrt{2\pi}}$  dx sur  $\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}$  (cette dx est la mesure de Lebesgue). Une fonction  $f: \mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z} \rightarrow \mathbb{C}$  est aussi une fonction périodique  $\mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$  de période  $2\pi$ :

(4.6)  $\mathbb{R} \ni x \mapsto f(x) \in \mathbb{C}, f(x + 2k\pi) = f(x)$   
 $f(x) \in \mathbb{R}, \forall k \in \mathbb{Z}.$

Dire que  $f \in L^1(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$  signifie

(4.7)  $\int_0^{2\pi} |f(x)| \frac{dx}{\sqrt{2\pi}} < \infty \iff f \in L^1(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}).$

- La transformée de Fourier de  $f \in L^1(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$  est donc une fonction  $\hat{f}: \mathbb{Z} \rightarrow \mathbb{C}$  qui, au caractère  $\chi_k: \mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z} \rightarrow \mathbb{C}$

$$(4.8) \quad \chi_k(\theta) = e^{-ik\theta}, \quad k \in \mathbb{Z}, \theta \in \mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}$$

associe le nombre  $(Ff)(k) = \hat{f}(k)$  grâce à (4.3),  
c'est à dire ici

$$(4.9) \quad \hat{f}(k) = \int_0^{2\pi} e^{-ik\theta} f(\theta) \frac{d\theta}{\sqrt{2\pi}}, \quad f \in L^1(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}), \\ k \in \mathbb{Z}$$

- on peut aussi, échangeant les rôles de  $\mathbb{G}$  et  $\hat{\mathbb{G}}$  dans les relations (4.4) et (4.5), voir qu'un caractère sur  $\mathbb{Z}$  est de la forme  $\mathbb{Z} \ni k \mapsto (e^{i\theta})^k \in S^1$  et qu'il est bien défini pour  $\theta \in \mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}$ . On munit  $\mathbb{Z}$  de la mesure de comptage divisée par  $\sqrt{2\pi}$  et  $l^1(\mathbb{Z})$  est l'espace vectoriel des suites  $(u_k)_{k \in \mathbb{Z}}$  de série associée absolument convergente :

$$(4.10) \quad u \in l^1(\mathbb{Z}) \Leftrightarrow \begin{cases} \mathbb{Z} \ni k \mapsto u_k \in \mathbb{C} \\ \sum_{k \in \mathbb{Z}} |u_k| < \infty \end{cases}$$

La transformée de Fourier (inverse)  $\tilde{F}u$  de  $u \in l^1(\mathbb{Z})$  est la série de Fourier de coefficient  $u_k$ , c'est à dire une fonction périodique de période  $2\pi$  définie par

$$(4.11) \quad \tilde{F}u(x) = \tilde{u}(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \sum_{k \in \mathbb{Z}} u_k e^{ikx}, \quad u \in l^1(\mathbb{Z}), \\ x \in \mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}$$

## 2) Coefficients de Fourier et séries de Fourier.

- Le paragraphe précédent montre que nous disposons de deux transformées de Fourier. L'une est définie sur  $L^1(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$  par la relation (4.9)

$$(4.12) \quad L^1(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}) \ni f \mapsto \mathcal{F}f = \hat{f} \in \ell^\infty(\mathbb{Z})$$

puisque il est clair que lorsque  $f \in L^1(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$ , les coefficients de Fourier  $\hat{f}(k)$  ( $k \in \mathbb{Z}$ ) sont bornés :

$$(4.13) \quad \|\hat{f}\|_{\ell^\infty(\mathbb{Z})} \leq \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \|f\|_{L^1(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})}$$

L'autre est définie sur  $\ell^1(\mathbb{Z})$  par la relation (4.11) et associe à  $(u_k)_{k \in \mathbb{Z}}$  la série de Fourier :

$$(4.14) \quad \ell^1(\mathbb{Z}) \ni u \mapsto \widetilde{F}u = \tilde{u} \in L^\infty(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$$

- Le résultat général (2.4) se traduit maintenant des deux façons suivantes sur  $\mathcal{F}$  et  $\widetilde{F}$ . On a d'une part le théorème de Riemann-Lebesgue sur la décroissance des coefficients de Fourier

$$(4.15) \quad \hat{f}(k) \rightarrow 0 \text{ si } |k| \rightarrow \infty, \quad f \in L^1(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$$

et d'autre part la continuité de la série de Fourier lorsqu'on somme une série absolument convergente

$$(4.16) \quad (\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z} \ni \theta \mapsto \tilde{u}(\theta) \in \mathbb{C}) \in \mathcal{C}^0(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}), \quad u \in \ell^1(\mathbb{Z})$$

- La formule d'inversion de Fourier est facile à établir si on suppose à la fois  $u \in \ell^1(\mathbb{Z})$  et  $\tilde{u} = \tilde{F}u \in L^1(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$ . Ainsi que le suggère lui-même Fourier dans sa Théorie Analytique de la Chaleur (1822) [dans *note* en pied de page !], on multiplie la relation (4.11) par  $\exp(-inx)$  et on intègre de 0 à  $2\pi$ , la série du membre de droite est absolument convergente si  $u \in \ell^1(\mathbb{Z})$  donc en échange les symboles  $\int$  et  $\sum$  et on trouve finalement  $\sqrt{2\pi} u_n$ . Par ailleurs  $\tilde{u}(\cdot)$  est intégrable sur  $[0, 2\pi]$  et il vient

$$(4.17) \begin{cases} u_n = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^{2\pi} \tilde{u}(\theta) e^{-in\theta} d\theta, & n \in \mathbb{Z}, \\ u \in \ell^1(\mathbb{Z}), \tilde{u} \in L^1(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}) \end{cases}$$



relation qui est l'analogue "discret" de la relation (2.10) et peut s'écrire aussi FD8

$$(4.18) \quad u = \mathcal{F}(\tilde{\mathcal{F}}u), \quad u \in \mathcal{L}'(\mathbb{Z}), \quad \tilde{\mathcal{F}}u \in \mathcal{L}'(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}).$$

- Le théorème d'inversion de Fourier exprimé aussi que "toute fonction périodique est somme de sa série de Fourier". De façon précise, si  $f \in \mathcal{C}^0(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$  ( $f$  périodique de période  $2\pi$  sur  $\mathbb{R}$  et continue) et  $\hat{f} \in \mathcal{L}'(\mathbb{Z})$  (les coefficients de Fourier forment une série convergente), alors

$$(4.19) \quad f = \tilde{\mathcal{F}}(\mathcal{F}f), \quad f \in \mathcal{C}^0(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}), \quad \hat{f} \in \mathcal{L}'(\mathbb{Z}).$$

Le théorème de Stone-Weierstrass [si  $K$  est un compact de  $\mathbb{R}^N$ ,  $F$  un sous-espace vectoriel de  $\mathcal{C}^0(K)$  qui (i) forme une algèbre ( $f, g \in F \Rightarrow fg \in F$ ) (ii) est stable par conjugaison complexe ( $f \in F \Rightarrow \bar{f} \in F$ ) et (iii) sépare les points (pour  $x \neq y$  dans  $K$ , il existe  $f$  dans  $F$  tel que  $f(x) \neq f(y)$ ), alors  $F$  est un sous-espace dense de  $\mathcal{C}^0(K)$ ]

assure d'abord que les polynômes trigonométriques (les sommes finies de la forme  $\sum_{|k| \leq p} \frac{a_k}{\sqrt{2\pi}} e^{ikx}$ ) forment une famille dense

de  $\mathcal{C}^0(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$ , donc la fonction  $g = f - \tilde{\mathcal{F}}\hat{f}$  (qui est continue car  $f$  l'est et  $\hat{f} \in \mathcal{L}'$  donc  $\tilde{\mathcal{F}}\hat{f}$  l'est aussi en vertu de (3.60)) dont tous les coefficients de Fourier sont nuls ( $\hat{g} \equiv 0$ ) est limite uniforme

de polynômes trigonométriques  $P_k$  ( $k \in \mathbb{N}$ ).

Par suite,  $\int_0^{2\pi} |g(x)|^2 dx = \lim_{k \rightarrow \infty} \int_0^{2\pi} g(x) P_k(x) dx$

qui est nul pour tout  $k$ . Donc  $g$  est nulle, ce qui montre le résultat.  $\square$

### 3) Théorie hilbertienne

- La preuve précédente rappelle clairement que le "bon" cadre pour l'étude des séries de Fourier est le cadre  $L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$  o.s.  $\ell^2(\mathbb{Z})$ .

Ceci est d'autant plus naturel que, compte tenu de l'inégalité de Cauchy-Schwarz, on a  $\int_0^{2\pi} |f(x)| dx \leq \sqrt{2\pi} \|f\|_{L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})}$  donc

$$(4.20) \quad L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}) \subset L^1(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}).$$

- Pour  $f \in L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$ , les coefficients de Fourier  $\hat{f}(k)$  restent définis par la relation (4.9) et l'application  $L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}) \ni f \mapsto \hat{f} \in \ell^\infty(\mathbb{Z})$  est en fait à valeurs dans  $\ell^2(\mathbb{Z})$ . Elle réalise même une isométrie de  $L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$  sur  $\ell^2(\mathbb{Z})$ , ainsi que l'exprime l'égalité de Bessel-Parseval-Plancherel:

$$(4.21) \quad \sum_{k \in \mathbb{Z}} |\hat{f}(k)|^2 = \int_0^{2\pi} |f(x)|^2 dx, \quad f \in L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$$

- La preuve de la relation (4.21) résulte d'une part du fait que le polynôme trigonométrique

$$(4.22) \quad [P_N(f)](x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \sum_{|k| \leq N} \hat{f}(k) e^{ikx}, \quad \begin{matrix} N \in \mathbb{N} \\ x \in \mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z} \end{matrix}$$

est la projection dans l'espace de Hilbert  $L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$  du "vecteur"  $f$  sur le sous-espace  $H_N$  engendré par les exponentielles  $x \mapsto e^{ikx}$  pour  $|k| \leq N$ :

$$(f - P_N(f), e^{ikx}) = \sqrt{2\pi} \hat{f}(k) - \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \hat{f}(k) (e^{ikx}, e^{ikx}) = 0$$

et d'autre part de la propriété (classique) que l'espace  $\mathcal{C}^0(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$  des fonctions continues est dense dans  $L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$ . Pour  $\varepsilon > 0$  fixé de manière arbitraire, il existe  $N \in \mathbb{N}$  et un polynôme  $p \in H_N$  de sorte que si  $n \geq N$ ,

$$\|f - P_n(f)\|_{L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})} \leq \|f - P_N(f)\|_{L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})} \leq \|f - p\|_{L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})} < \varepsilon.$$

La suite  $(P_n(f))_{n \in \mathbb{N}}$  converge donc vers  $f$  dans l'espace  $L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$ , donc la suite des normes

$$\|P_n(f)\|_{L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})} = \left\{ \sum_{|k| \leq n} |\hat{f}(k)|^2 \right\}^{1/2}$$

vers la norme de  $f$  dans  $L^2$ , ce qui exprime la relation (4.21).  $\square$

- Nous venons en fait de montrer que pour  $u \in \ell^2(\mathbb{Z})$ , la série de Fourier  $\tilde{u}(x)$  définie en (4.11) a un sens dans  $L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$ :

$$(4.23) \quad \ell^2(\mathbb{Z}) \ni u \mapsto \tilde{\mathcal{F}}u = \tilde{u} \in L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$$

et la relation (4.21) [égalité de Bessel Parseval] montre que la transformation  $\tilde{\mathcal{F}}$  est une isométrie entre espaces de Hilbert.

- Les autres propriétés des séries de Fourier s'établissent alors facilement. Si  $T_m$  est l'opérateur de translation d'indice  $m$  ( $m \in \mathbb{Z}$ ):

$$(4.24) \quad \begin{cases} \ell^2(\mathbb{Z}) \ni u \mapsto T_m u \in \ell^2(\mathbb{Z}) \\ (T_m u)_k = u_{k-m}, \quad k \in \mathbb{Z} \end{cases}$$

alors

$$(4.25) \quad \tilde{\mathcal{F}}[T_m u](x) = e^{imx} \tilde{\mathcal{F}}u(x), \quad x \in \mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}, u \in \ell^2(\mathbb{Z})$$

et la transformation de Fourier diagonalise cet opérateur: l'opérateur  $\hat{T}_m \equiv \tilde{\mathcal{F}} T_m (\tilde{\mathcal{F}})^{-1}$  est diagonal dans  $L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$ :  $\hat{T}_m \varphi(x) = (e^{ix})^m \varphi(x)$  pour  $x \in \mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}$  et  $\varphi \in L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$ .

Pour la dérivation de la transformée de Fourier, si  $\sum_{k \in \mathbb{Z}} k^2 |u_k|^2 < \infty$ , alors  $\tilde{u}(x)$  appartient à  $H^1(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$  :  $\frac{d\tilde{u}}{dx}$  a un sens dans  $L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$  et est presque partout donnée par la somme  $\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \sum_{k \in \mathbb{Z}} ik u_k e^{ikx}$

$$(4.26) \begin{cases} \frac{d\tilde{u}}{dx} \in L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}), \quad \frac{d\tilde{u}}{dx} = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \sum_{k \in \mathbb{Z}} ik u_k e^{ikx} \\ \text{si } u \in \ell^2(\mathbb{Z}) \text{ et } (\mathbb{Z} \ni k \mapsto k u_k \in \mathbb{C}) \in \ell^1(\mathbb{Z}). \end{cases}$$

C'est l'analogie discret de la relation (2.14).

#### 4) opérateurs mutuellement équivalents.

- Nous terminerons (presque!) ce chapitre par une utilisation importante en pratique. Soit  $T$  un opérateur linéaire continu de  $L^2(\mathbb{R}^N)$  dans  $L^2(\mathbb{R}^N)$

$$(4.27) \quad T: L^2(\mathbb{R}^N) \rightarrow L^2(\mathbb{R}^N)$$

de sorte que l'opérateur  $\hat{T}$  défini de  $L^2(\mathbb{R}^N)$  dans  $L^2(\mathbb{R}^N)$ , qui rend commutatif le diagramme

$$\begin{array}{ccc} L^2(\mathbb{R}^N) & \xrightarrow{T} & L^2(\mathbb{R}^N) \\ F \downarrow & & \downarrow F \\ L^2(\mathbb{R}^N) & \xrightarrow{\hat{T}} & L^2(\mathbb{R}^N) \end{array}$$

ie

$$(4.28) \quad \widehat{T}\varphi = F T \overline{F} \varphi, \quad \varphi \in L^2(\mathbb{R}^N)$$

soit diagonal :

$$(4.29) \quad (\widehat{T}\varphi)(\xi) = A(\xi) \varphi(\xi), \quad \varphi \in L^2(\mathbb{R}^N), \xi \in \mathbb{R}^N.$$

En d'autres termes,  $Tu(x) = \left(\frac{1}{\sqrt{2\pi}}\right)^N \int_{\mathbb{R}^N} \widehat{Tu}(\xi) e^{ix\xi} d\xi$

(fonnellement!) ie

$$(Tu)(x) = \left(\frac{1}{2\pi}\right)^{N/2} \int_{\mathbb{R}^N} \widehat{T} \widehat{u}(\xi) e^{ix\xi} d\xi = \left(\frac{1}{2\pi}\right)^{N/2} \int_{\mathbb{R}^N} A(\xi) \widehat{u}(\xi) e^{ix\xi} d\xi$$

$$(4.30) \quad \widehat{Tu}(\xi) = A(\xi) \widehat{u}(\xi), \quad u \in L^2(\mathbb{R}^N), \xi \in \mathbb{R}^N.$$

on dit alors que  $T$  est un opérateur pseudo-différentiel; le cas où  $T$  est différentiel revient à prendre pour  $A(\xi)$  un polynôme en  $\xi$ .

- on a alors la propriété suivante, importante en pratique:

$$(4.31) \quad \|T\|_{L^2(\mathbb{R}^N), L^2(\mathbb{R}^N)} = \sup_{\xi \in \mathbb{R}^N} |A(\xi)|$$

on note que l'inégalité " $\leq$ " est facile: pour  $u \in L^2(\mathbb{R}^N)$ , on a

$$\|Tu\|_0^2 = \|\widehat{Tu}\|_0^2 = \|A(\xi) \widehat{u}\|_0^2 \leq \left(\sup_{\mathbb{R}^N} |A(\cdot)|\right)^2 \|\widehat{u}\|_0^2$$

et  $\|T\| \leq \sup_{\xi \in \mathbb{R}^N} |A(\xi)|$ .

L'inégalité " $\geq$ " impose de regarder précisément  $\widehat{\varphi}$  là où  $|A(\xi)|$  est extrémal.

- La version du résultat précédent dans le cadre discret des suites de série associée de convergence ( $u \in \ell^2(\mathbb{Z})$ ) mérite l'attention.

On a

$$(4.32) \quad T: \ell^2(\mathbb{Z}) \rightarrow \ell^2(\mathbb{Z})$$

et l'opérateur  $\hat{T}$  rend commutatif le diagramme suivant:

$$\begin{array}{ccc} \ell^2(\mathbb{Z}) & \xrightarrow{T} & \ell^2(\mathbb{Z}) \\ \tilde{F} \downarrow & \wedge & \downarrow \tilde{F} \\ L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}) & \xrightarrow{T} & L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}) \end{array}$$

ie

$$(\hat{T} \tilde{u})(x) = (\tilde{T}u)(x), \quad u \in \ell^2(\mathbb{Z}), \quad x \in \mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}.$$

$$(4.33) \quad \hat{T} \equiv \tilde{F} T \tilde{F}.$$

lorsque cet opérateur est diagonal, ie

$$(4.34) \quad (\hat{T}f)(x) = A(x) f(x) \quad \forall f \in L^2(\mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z})$$

ou a:

$$(4.35) \quad \left\| T \right\|_{\ell^2(\mathbb{Z}), \ell^2(\mathbb{Z})} = \sup_{\xi \in [0, 2\pi]} |A(\xi)|.$$

- Un exemple important en pratique est celui du "laplacien discret"  $\delta$  :

$$(4.36) \quad (\delta u)_j = \frac{1}{h^2} (u_{j+h} - 2u_j + u_{j-1}), \quad u \in \ell^2(\mathbb{Z})$$

On a aussi  $\delta = \frac{1}{h^2} (T_1 - 2I_d + T_{-1})$ . Compte tenu de (4.25)

et (4.33), il vient  $\widehat{\delta} = \frac{1}{h^2} (e^{ix} - 2 + e^{-ix})$ ; c'est un opérateur diagonal unitairement équivalent à  $\delta$ , donc

$$(4.37) \quad \|\delta\|_{\ell^2(\mathbb{Z}), \ell^2(\mathbb{Z})} = \frac{4}{h^2} \sup_{x \in \mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}} \left( \frac{\sin^2 \frac{x}{2}}{2} \right) = \frac{4}{h^2}.$$

puisque  $e^{ix} - 2 + e^{-ix} = -2(1 - \cos x) = -4 \frac{\sin^2 \frac{x}{2}}{2}$ ,  
 La norme du laplacien discret vaut  $4/h^2$ .