

P. MAURER  
ENS RENNES

Recasages : 209, 234, 246.

Référence : Stein & Shakarchi, Fourier Analysis.

## Théorème de Féjer

On se place sur le tore  $\mathbb{T} = \mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}$ , et on identifie les fonctions sur  $\mathbb{T}$  à valeurs complexes avec les fonctions  $2\pi$ -périodiques sur  $\mathbb{R}$  à valeurs complexes. On munit  $\mathbb{T}$  de la mesure  $\bar{\lambda}$  définie par  $\bar{\lambda}(A + 2\pi\mathbb{Z}) = \lambda(A \cap [0, 2\pi])$  pour tout borélien  $A \subset \mathbb{R}$ , de sorte que pour toute fonction  $f$  borélienne positive sur  $\mathbb{T}$  ou dans  $L^1(\bar{\lambda})$ , on ait

$$\int_{\mathbb{T}} f d\bar{\lambda} = \int_{[0, 2\pi[} f d\lambda.$$

Dans la suite, on notera simplement  $\lambda$ , ou «  $dx$  » la mesure  $\bar{\lambda}$ , qui est donc la mesure de LEBESGUE sur  $\mathbb{T}$ .

**Définition 1.** On dit qu'une suite de fonctions  $(K_n)_{n \in \mathbb{N}}$  intégrables sur  $\mathbb{T}$  est un « *bon noyau* » lorsqu'elle vérifie :

1.  $\forall n \in \mathbb{N} \quad \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{T}} K_n(x) dx = 1,$
2.  $\sup_{n \in \mathbb{N}} \int_{\mathbb{T}} |K_n(x)| dx < \infty,$
3.  $\forall \delta > 0 \quad \lim_{n \rightarrow +\infty} \int_{\delta \leq |x| \leq \pi} |K_n(x)| dx = 0.$

**Théorème 2.** Soit  $(K_n)_{n \in \mathbb{N}}$  un bon noyau et  $f \in L^\infty(\mathbb{T})$ . Pour tout point de continuité  $x$  de  $f$ , on a

$$\lim_{n \rightarrow +\infty} (f * K_n)(x) = f(x).$$

Si de plus  $f$  est continue partout sur  $\mathbb{T}$ , alors la limite est uniforme.

**Démonstration.** Soit  $x \in \mathbb{T}$  tel que  $f$  soit continue en  $x$ , et  $\varepsilon > 0$ . Il existe  $\delta > 0$  tel que pour tout  $y \in \mathbb{T}$  avec  $|y| \leq \delta$ , on ait  $|f(x - y) - f(x)| \leq \varepsilon$ . D'après la **première propriété** des bons noyaux, on peut écrire

$$\begin{aligned} (f * K_n)(x) - f(x) &= \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{T}} K_n(y) f(x - y) dy - \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{T}} K_n(y) f(x) dy \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{T}} [f(x - y) - f(x)] K_n(y) dy. \end{aligned}$$

Ainsi, en passant au module, on en déduit que

$$\begin{aligned} |(f * K_n)(x) - f(x)| &\leq \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{T}} |f(x - y) - f(y)| K_n(y) dy \\ &\leq \frac{1}{2\pi} \int_{|y| \leq \delta} \varepsilon |K_n(y)| dy + \frac{1}{2\pi} \int_{\delta \leq |x| \leq \pi} 2 \|f\|_\infty |K_n(y)| dy \\ &\leq \frac{\varepsilon}{2\pi} \int_{\mathbb{T}} |K_n(y)| dy + \frac{\|f\|_\infty}{\pi} \int_{\delta \leq |x| \leq \pi} |K_n(y)| dy. \end{aligned}$$

D'après les propriétés 2 et 3 des bons noyaux, on a d'une part  $\int_{\mathbb{T}} |K_n(y)| dy \leq \sup_{n \in \mathbb{N}} \int_{\mathbb{T}} |K_n(y)| dy$ , et d'autre part,  $\lim_{n \rightarrow +\infty} \int_{\delta \leq |x| \leq \pi} |K_n(x)| dx = 0$ . Ainsi, par passage à la limite lorsque  $n \rightarrow +\infty$ , on obtient

$$\lim_{n \rightarrow +\infty} |(f * K_n)(x) - f(x)| \leq \frac{\varepsilon}{2} \sup_{m \in \mathbb{N}} \int_{\mathbb{T}} |K_m(y)| dy.$$

Ceci est vrai pour tout  $\varepsilon > 0$ , donc  $\lim_{n \rightarrow +\infty} |(f * K_n)(x) - f(x)| = 0$ .

Par ailleurs, si  $f$  est continue partout sur  $\mathbb{T}$ , alors  $f$  est uniformément continue sur  $\mathbb{T}$ . Ceci provient du fait qu'une fonction continue sur  $\mathbb{R}$  et  $2\pi$ -périodique est uniformément continue. On peut alors choisir  $\delta$  indépendamment de  $x$ , et la limite précédente devient uniforme.  $\square$

**Définition 3.** On appelle *noyau de Dirichlet* et *noyau de Féjer* les suites de fonctions respectives  $(D_N)_{N \geq 1}$  et  $(F_N)_{N \geq 1}$  définies sur  $\mathbb{T}$  par :

$$\forall N \geq 1 \quad D_N(x) = \sum_{n=-N}^N e^{inx} \quad \text{et} \quad F_N(x) = \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} D_n(x).$$

**Théorème 4.** (Théorème de Féjer)

Pour tout  $x \in \mathbb{T}$  non nul, on a  $F_N(x) = \frac{1}{N} \frac{\sin^2(Nx/2)}{\sin^2(x/2)}$ , et le noyau de Féjer est un bon noyau.

Cela signifie en particulier, que pour une fonction  $f \in \mathcal{C}_0(\mathbb{T})$ , la somme partielle de ses coefficients de Fourier  $S_N(f)$  définie sur  $\mathbb{T}$  par  $S_N(f)(t) = \sum_{n=-N}^N \hat{f}(n) e^{int} = (f * D_N)(t)$  converge au sens de Césaro, uniformément vers  $f$ .

**Démonstration.**

La première propriété d'un bon noyau se déduit de la définition de  $F_N$  et de la linéarité de la somme et de l'intégrale. En effet, on a

$$\begin{aligned} \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{T}} F_N(x) dx &= \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{T}} \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} D_n(x) dx \\ &= \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{T}} D_n(x) dx \\ &= \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} \sum_{k=-n}^n \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} e^{inx} dx. \end{aligned}$$

On conclut que cette intégrale vaut 1 grâce à la relation  $\frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} e^{inx} dx = \delta_{n,0}$ , où  $\delta_{x,y}$  désigne le symbole de Kronecker.

Pour montrer les deux autres propriétés, on a besoin de calculer explicitement  $F_N$ . Pour cela, on commence par calculer  $D_N$ .

Pour  $x \in \mathbb{T}$  non nul, on a  $1 - e^{ix} \neq 0$ , donc

$$\begin{aligned} D_N(x) &= \sum_{n=-N}^N e^{inx} \\ &= e^{-iNx} \times \frac{1 - e^{i(2N+1)x}}{1 - e^{ix}} \\ &= \frac{e^{-iNx} - e^{i(N+1)x}}{1 - e^{ix}}. \end{aligned}$$

On a alors

$$\begin{aligned}
F_N(x) &= \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} D_n(x) \\
&= \frac{1}{N(1-e^{ix})} \left( \sum_{n=0}^{N-1} e^{-inx} - \sum_{n=0}^{N-1} e^{i(n+1)x} \right) \\
&= \frac{1}{N(1-e^{ix})} \left( \frac{1-e^{-iNx}}{1-e^{-ix}} - \frac{e^{-ix}}{e^{-ix}} \cdot e^{ix} \cdot \frac{1-e^{iNx}}{1-e^{ix}} \right) \\
&= \frac{1}{N(1-e^{ix})} \left( \frac{1-e^{-iNx}}{1-e^{-ix}} + \frac{1-e^{iNx}}{1-e^{-ix}} \right) \\
&= \frac{1}{N} \cdot \frac{2 - e^{iNx} - e^{-iNx}}{2 - e^{ix} - e^{-ix}} \\
&= \frac{1}{N} \cdot \frac{e^{iNx} - 2 + e^{-iNx}}{e^{ix} - 2 + e^{-ix}} \\
&= \frac{1}{N} \cdot \frac{\sin^2\left(\frac{Nx}{2}\right)}{\sin^2\left(\frac{x}{2}\right)}.
\end{aligned}$$

On déduit de ce calcul que pour tout  $n \in \mathbb{N}$  et presque tout  $x \in \mathbb{T}$ , on a  $F_N(x) \geq 0$  donc :

$$\frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{T}} |F_N(x)| dx = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{T}} F_N(x) dx = 1.$$

En particulier,  $\sup_{n \in \mathbb{N}} \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{T}} |F_N(x)| dx = 1 < +\infty$ .

Pour démontrer le second point, donnons nous  $\delta \in ]0, \pi[$ , et  $x \in \mathbb{T}$  vérifiant  $\delta \leq |x| \leq \pi$ . Supposons dans un premier temps  $x \in [\delta, \pi]$ . Alors  $\frac{x}{2} \in \left[\frac{\delta}{2}, \frac{\pi}{2}\right]$  et **la fonction sinus est strictement croissante** sur cet intervalle, donc  $\sin\left(\frac{x}{2}\right) \geq \sin\left(\frac{\delta}{2}\right)$ . De même, pour  $x \in [-\pi, -\delta]$ , la fonction sinus est strictement croissante sur  $\left[-\frac{\pi}{2}, 0\right]$  donc  $\sin\left(\frac{\delta}{2}\right) \geq \sin\left(\frac{x}{2}\right)$ . En élevant au carré ces deux inégalités (**en tenant compte du signe des membres**), on obtient  $\sin^2\left(\frac{x}{2}\right) \geq \sin^2\left(\frac{\delta}{2}\right)$  dans les deux cas.

On en déduit la majoration suivante de  $F_N$  :

$$\forall N \in \mathbb{N}^* \quad |F_N(x)| \leq \frac{1}{N} \cdot \frac{1}{\sin^2(\delta/2)} \xrightarrow{N \rightarrow +\infty} 0.$$

Ainsi,  $(F_N)_{N \geq 1}$  est un bon noyau. □