

Bonjour.  $f_n \rightarrow f$  pp.

et  $(f_n)$  borné sur les supports  
 $\int f_n \cdot \varphi \xrightarrow[\text{dominé}]{\text{car.}} \int f \cdot \varphi$

L'exemple de  $\cos\left(\frac{x}{t_k}\right)^k$  est du a type.

Dirichlet

$$D_N(t) = \frac{1}{2\pi} \sum_{-N}^N e^{ikt}$$

apparaissent nat. dans la quest. de car.  
de séries de Fourier;

$$c_n = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f(t) e^{-int} dt$$

$$S_n(f, t) := \sum_{-n}^n c_n e^{int}$$

Q:  $S_n \xrightarrow{n \rightarrow \infty} f$  ? dasquel sens?

$$S_n(f, t) = \sum_{-n}^n \left( \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} e^{-ins} f(s) ds \right) e^{int}$$

$$= \underline{\underline{(D_n * f)}(t)}$$

$$\overbrace{D_n(t)}^{t \in 2\pi\mathbb{Z}} = \frac{1}{2\pi} \sum_{-n}^n e^{ikt} = \frac{1}{2\pi} \sum_{k=0}^{2n} e^{-int} \cdot (e^{it})^k$$

$$= \frac{1}{2\pi} \cdot e^{-int} \cdot \frac{1 - e^{i(2n+1)t}}{1 - e^{it}}$$

$$= \frac{1}{2\pi} \underbrace{e^{-int}}_{\substack{-it\left(\frac{2n+1}{2}\right) \\ e^{-it/2}}} \cdot \frac{e^{-it\left(\frac{2n+1}{2}\right)} - e^{it\left(\frac{2n+1}{2}\right)}}{e^{-it/2} - e^{it/2}} \cdot \underbrace{\frac{e^{it\left(\frac{2n+1}{2}\right)}}{e^{it/2}}}_{\substack{e^{-it/2}}}$$

$$= \frac{1}{2\pi} \cdot \frac{\sin\left(\frac{2n+1}{2} \cdot t\right)}{\sin(t/2)}$$

$$\overbrace{D_n(t)}^{t \in 2\pi\mathbb{Z}} = \frac{1}{2\pi} \sum_{-n}^n \underbrace{c_n}_{=1} e^{int} = (2n+1) \cdot \frac{1}{2\pi}$$

$$D_n(t) = \begin{cases} \frac{1}{2\pi} \cdot (2n+1) & \text{si } t \in 2n\mathbb{Z}/ \\ \frac{1}{2\pi} \cdot \frac{\sin(\frac{2n+1}{2}t)}{\sin(t/2)} & \text{sinon.} \end{cases}$$

Si on fixe  $t$ , est-ce qu'on a conv.  
lorsque  $n \rightarrow \infty$  ?

Cas 1:  $t \in \pi \cdot \mathbb{Q}$

Cas 2:  $t \notin \pi \cdot \mathbb{Q}$

$(\sin(\frac{2n+1}{2} \cdot t))_{n \geq 1}$  est dense  
dans  $[-1, 1]$ , car  $\{\sin(k\pi x) : k \in \mathbb{N}\}$   
dense pour  $x \notin \mathbb{Q}$ .

Revient à montrer que  $(k \cdot x \bmod 1)_{k \geq 0}$   
est une suite dense.

• une preuve passe par les st-gps.  
de  $\mathbb{R}_+$ :

• Weyl (1910):  $x_k = (k \cdot x) \bmod 1$   
on regarde pour  $0 \leq a < b \leq 1$

Si

$$\underbrace{\{0 \leq k \leq n : a \leq x_k \leq b\}}_n$$

$$\longrightarrow (b-a)$$

on appelle  $(x_k)$  équiréparti dans  $[0, 1]$ .

Maintenant (Weyl) ceci a caractérisation par

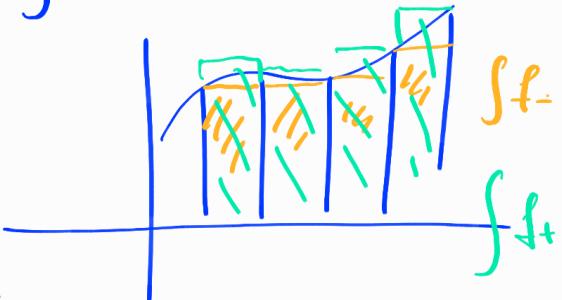
$$\frac{1}{n} \sum_{k=1}^n f(x_k) \xrightarrow{n \rightarrow \infty} \int_0^1 f(t) dt$$

pour toute funct. R-intégrable sur  $[0, 1]$ .

Raison: pour  $\epsilon > 0$  il ex.  $f_-$ ,  $f_+$   
en escalier (commun) avec

$$\int f_+ \geq \int f - \epsilon \quad \text{et}$$

$$\int f_+ < \int f + C$$



$$\left| \int f_+ - \int f_- \right| \leq 2\epsilon$$

Par  $f = \mathbb{1}_{[a,b]}$ :

$$\frac{1}{n} \sum_{k=1}^n f(x_k) = \frac{\#\{k \leq n : a < x_k \leq b\}}{n}$$

$\longrightarrow (b-a) = \int f$

Vrai pour  $\mathbb{1}_{[a,b]}$   $\forall a < b$

$\Rightarrow$  Vrai pour  $f_+$ ,  $f_-$

$\Rightarrow$  Vrai pour  $f$ .

2<sup>ème</sup> idée de Weyl:  $f$  uniformément continue sur  $[0,1] \Rightarrow f$  si uniformément

approchables par des fonctions trig.

(Explicitement: théorème de Fejér)

$$\int_0^1 e^{2\pi i m t} dt = 0 \quad \forall m \neq 0$$

(et 1 pour  $m=0$ )

alors  $\frac{1}{n} \sum_{k=1}^n e^{2\pi i m \cdot x_k} \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0 \quad \forall m \neq 0$

donc  $\boxed{\left| \sum_{k=1}^n e^{2\pi i m \cdot x_k} \right| = o\left(\frac{1}{n}\right)}$

caractérisation équidistrib. Par  
 $x_k = a + k \mod 1$  la somme  
à garder se calc à la main,  
et vérifier le critère de Weyl.

Résultat:  $(\sin((k\pi)x))_{k \geq 1}$  dirige.

De la même façon,  $\sin\left(\frac{2n+1}{2}\pi x\right)$  dirige.

L'approche par cv. dominé est verouillé ici, car nous avons div. sur un ensemble de mesure 1.

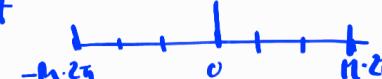
$$= \int_0^{2\pi} D_n(t) \left( \sum_{k=-n}^{n+1} \varphi(2\pi k + t) \right) dt \\ = \varphi(t).$$

Montrer  $T_n = T_{D_n} \xrightarrow{n \rightarrow \infty} T_{\mathcal{D}(R)}$

Q:  $\lim_{n \rightarrow \infty} \int_0^{2\pi} D_n(t) \cdot \varphi(t) dt = ?$

$$\langle T_n, \varphi \rangle = \int_{\mathbb{R}} D_n(t) \varphi(t) dt$$

OR  $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$  il ex.  $M \in \mathbb{N}^*$  a.s.  
 $\text{Supp}(\varphi) = [-2\pi M, 2\pi M]$ .

$$= \int_{-2\pi M}^{2\pi M} D_n(t) \varphi(t) dt$$


$$= \sum_{k=-n}^{n-1} \int_0^{2\pi} D_n(2\pi k + t) \varphi(2\pi k + t) dt$$

Rappel  $D_n(t) = \frac{1}{2\pi} \sum_{k=-n}^n e^{ikt}$  est  $2\pi$ -périod.

$$(D_n(s) = D_n(-s))$$

$$\int_0^{2\pi} D_n(0-s) \varphi(s) ds$$

$$= S_n(\varphi, 0)$$

OR  $\varphi \in \mathcal{C}_c^2$ , on a  $S_n(\varphi, t) \xrightarrow{n \rightarrow \infty} \varphi(t)$

$$S_n(\varphi, t) = \sum_{k=-n}^n c_k e^{ikt}$$

$c_k = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \varphi(t) e^{-ikt} dt$  par IPP.

mais alors  $S_n$  cv. normalement  
 dans uni et abs.

$S_n(4, t) \xrightarrow{n \rightarrow \infty} g$  continue.  
qui a les mêmes  
coeff's de F. que  
 $4!$

$$\text{Alors, } \langle D_n, 4 \rangle = S_n(4, 0) \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 4(0)$$

$$= \sum_{-n}^{n+1} 4(2\pi k + 0)$$

$$(\text{supp}(4) \subseteq [-2\pi n, 2\pi n]) = \sum_{\mathbb{Z}} 4(2\pi k).$$

$$D_n \xrightarrow{\mathcal{D}'(R)} \sum_{k \in \mathbb{Z}} \delta_{2\pi k}.$$

alors que, ponctuellement,  $(D_n(t))_{n \geq 0}$

dirige P.P.

$$D_n' \xrightarrow{\mathcal{D}'(t)} \sum_{k \in \mathbb{Z}} \delta_{2\pi k}'$$

(on peut aussi montrer  $\langle D_n, 4 \rangle \rightarrow 4(0)$   
en écrivant  $4(t) = 4(0) + t \cdot h(t)$ ,  
on y arrive "à la main".  $(h(t) = \frac{1}{t} \int_0^t 4(s) ds)$ )  
L'idée est que  $|h| \leq \|4\|_\infty$  et que  
le facteur  $t$  "tue" le  $\frac{1}{\sin(tk)}$  de  
 $D_n(t)$ . (le sinus des "hauts fréquences"  
 $\sin\left(\frac{2n+1}{2}t\right)$  se trait par Riemann-  
Lebesgue ~~✓~~)

$$\overline{R-L}: f \in L^1 \Rightarrow \hat{f} \in C_0$$

dim. obs.  $\prod_{[a,b]} \in C_0$ .

$$\Rightarrow \overline{f}(\text{fonct. scalaire}) \subseteq C_0$$

$$\textcircled{1} f \in L^1 \Rightarrow \hat{f} \in L^\infty.$$

$$\textcircled{2} \mathcal{F}\left(\frac{\text{fonct. scalaire}}{L^1}\right) \subseteq \overline{C_0}^{L^\infty}$$

$$= C_0 \text{ (ser. fini)}$$

Def.  $T_n \xrightarrow{\quad} T$  si

Vu:  $\langle T_n, \varphi \rangle \longrightarrow \langle T, \varphi \rangle$ .

$$d(f, g) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{2^n} \underbrace{\frac{|f(x_n) - g(x_n)|}{1 + |f(x_n) - g(x_n)|}}_{\substack{\text{"en genr."} \\ \text{la couv.}}} \leq 1$$

avec  
 $(x_n)$  dense

Alors  $f_n \xrightarrow{d} f$  ssi  
 $f_n(x) \longrightarrow f(x) \forall x$ .

Une preuve que  $\mathcal{D}(\Omega)$  est non-métrisable passe par ex. par la non-validité du th. de Baire dans  $\mathcal{D}(\Omega)$ .

Questions / réponses.

$$\cdot \mathcal{C}^k(\bar{\Omega}) = \left\{ f \in \mathcal{C}^k(\Omega) : \forall \vec{x} \in \partial\Omega, \right.$$

$\lim_{\substack{x \rightarrow \vec{x}^* \\ x \in \Omega}} (\partial_x f(x))$  existe, pour  $|x| \leq k \}$



$$\mathcal{C}^k(\Omega) = \bigcap_{k \geq 1} \mathcal{C}^k(\Omega)$$

$$\mathcal{C}^\infty(\bar{\Omega}) = \bigcap_{k \geq 1} \mathcal{C}^k(\bar{\Omega}).$$

$$\mathcal{D}(\Omega) = \left\{ \varphi \in \mathcal{C}^\infty(\bar{\Omega}) : \begin{array}{l} \text{supp}(\varphi) \text{ comp.} \\ \text{de } \Omega \end{array} \right\}$$

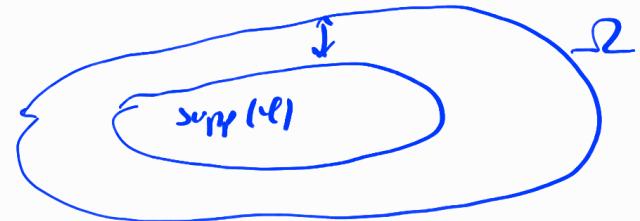
$$\mathcal{D}_K(\Omega) = \left\{ \varphi \in \mathcal{C}^\infty(\Omega) : \text{supp}(\varphi) \subseteq K \right\}$$

( $K$  comp. de  $\Omega$ )

$$\mathcal{D}(\bar{\Omega}) = \left\{ f|_{\bar{\Omega}} : f \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n) \right\}$$

$$(\Omega \text{ borné}) = \mathcal{C}^\infty(\bar{\Omega})$$

Thm:  $\mathcal{D}(\bar{\Omega})$  dense dans  $H^m(\Omega)$ .  
 "ouvert, très régulier".



$1_{\bar{\Omega}} \in \mathcal{D}(\bar{\Omega})$  bzw  $\Omega$  borné:

on prend  $\gamma$  plateau sur  $B(0, R)$ ,

constat à 1 sur  $B(0, \frac{R}{2})$ .  $R$  grand

$$B(0, \frac{R}{2}) \supseteq \bar{\Omega}.$$

$$\gamma|_{\bar{\Omega}} = 1.$$

$f \in L^1(\mathbb{R}), \quad f' \in L^1(\mathbb{R}) \Rightarrow$

$$\widehat{\int f(x)} = -i \widehat{f'}.$$

(cours "Sobolev. inéq. 10-12")

$$\begin{aligned} & \langle \widehat{\partial_\Omega f}, \psi \rangle \\ &= c \langle \partial_\Omega f, \psi \rangle \quad \text{Plancheral} \\ &= c \langle f, (\widehat{\partial_\Omega \psi}) \rangle \quad \text{Plancheral} \\ &= \langle \widehat{f}, \widehat{\partial_\Omega \psi} \rangle \end{aligned}$$


---