

CT du 19/12/2025

Corrigé succinct

Ex 1: a) Oui, par déf. de la mesure ou que  $X = A \cup A^c$  et  $A, A^c$  disjoints.

b) Oui, par le cours, ou que  $\bigcap_{n \geq 0} A_n = \bigcap_{n \geq 2} A_n$

c) Non,  $B$  peut être de mesure nulle et  $C \setminus A$ .

d) Oui,  $X = \{a, b\}$  avec  $\mu(\emptyset) = 0$   
 $\mu(\{a\}) = \mu(\{b\}) = 1$   
 $\mu = P(X)$   $\mu(\{a, b\}) = 2$

e) Non, par l'absurde soit un tel espace.

On a forcément  $\mu(X) = 3$ . Soit  $A$  tel que  
 $\mu(A) = 1 \Rightarrow \mu(A^c) = \mu(X) - \mu(A) = 3 - 1 = 2$   
 impossible

f) Elle n'est pas finie car  $\mu(\mathbb{N}) = +\infty$  mais elle est  $\sigma$ -finie car  $\mathbb{N} = \bigcup_n \{n\}$  et  $\mu(\{n\}) = 1 < \infty$

8) Non. contre-exemple  $M = \mathcal{B}(\mathbb{R})$ ,  $\mathcal{A} = \{]a, +\infty[ \mid a \in \mathbb{R}\}$  <sup>(2)</sup>

$\mu_1 =$  mesure de Borel et  $\mu_2 =$  mesure de comptage.

Ex 2: a) On vérifie aisément les hypothèses du critère de dérivabilité des int. à paramètre, notamment la domination de la dérivée:

$$\left| \frac{d}{dt} \left( e^{-tx} \frac{\sin^2 x}{x} \right) \right| = \left| e^{-tx} \sin^2 x \right| \leq e^{-\varepsilon x} \in L^1(\mathbb{R}_+) \quad \forall t > \varepsilon$$

d'où la dérivabilité sur  $] \varepsilon, +\infty[ \forall \varepsilon > 0$  donc sur  $]0, +\infty[$

La même domination implique aussi la continuité de la dérivée (crit. cont. int. à param). Donc  $F \in C^1(\mathbb{R}_+^*)$  et

$$\begin{aligned} F'(t) &= \int_0^{\infty} \frac{d}{dt} \left( e^{-tx} \frac{\sin^2 x}{x} \right) dx \\ &= - \int_0^{\infty} e^{-tx} \sin^2 x dx \end{aligned}$$

b) On a la domination

$$\left| e^{-tx} \frac{\sin^2 x}{x} \right| \leq e^{-x} \frac{\sin^2 x}{x} \leq e^{-x} \in L^1(\mathbb{R}_+) \quad \forall t \geq 1$$

et la limite  $e^{-tx} \frac{\sin^2 x}{x} \xrightarrow{t \rightarrow \infty} 0 \quad \forall x \geq 0$

donc par le th. de cont. dominée de Lebesgue

(3)

$$\begin{aligned}\lim_{t \rightarrow \infty} F(t) &= \lim_{t \rightarrow \infty} \int_0^{\infty} e^{-tx} \frac{\sin^2 x}{x} dx \\ &= \int_0^{\infty} \lim_{t \rightarrow \infty} \left( e^{-tx} \frac{\sin^2 x}{x} \right) dx \\ &= \int_0^{\infty} 0 dx = 0\end{aligned}$$

c) Par a)

$$\begin{aligned}F'(t) &= - \int_0^{\infty} e^{-tx} \sin^2 x dx \\ &= - \int_0^{\infty} e^{-tx} \frac{1 - \cos 2x}{2} dx \\ &= - \operatorname{Re} \int_0^{\infty} e^{-tx} \frac{(1 - e^{2ix})}{2} dx \\ &= -\frac{1}{2} \operatorname{Re} \left( \int_0^{\infty} e^{-tx} dx - \int_0^{\infty} e^{-(t-2i)x} dx \right) \\ &= -\frac{1}{2} \operatorname{Re} \left( \left. \frac{e^{-tx}}{-t} \right|_{x=0}^{x=\infty} - \left. \frac{e^{-(t-2i)x}}{-(t-2i)} \right|_{x=0}^{x=\infty} \right) \\ &= -\frac{1}{2} \operatorname{Re} \left( \frac{1}{t} - \frac{1}{t-2i} \right)\end{aligned}$$

$$= -\frac{1}{2t} + \frac{1}{2} \operatorname{Re} \frac{t+2i}{t^2+4} =$$

$$= -\frac{1}{2t} + \frac{1}{2} \frac{t}{t^2+4}$$

$$= \left( \frac{1}{2} \ln \frac{\sqrt{t^2+4}}{t} \right)'$$

Donc  $\exists C$  t.q.  $F(t) = \frac{1}{2} \ln \frac{\sqrt{t^2+4}}{t} + C$

En faisant  $t \rightarrow \infty$  on trouve  $C = 0$  donc

$$F(t) = \frac{1}{2} \ln \frac{\sqrt{t^2+4}}{t}$$

Ex 3: a)  $f$  est cont donc mesurable. Puis

$$\int_{[a,b] \times [0,2]} |f| \leq \int_{[a,b] \times [0,2]} 1 = (b-a)L < \infty$$

b) Par le th. de Fubini qui est justifié vu a),

$$\int_a^b \left( \int_0^L \min(x,y) dy \right) dx = \int_0^L \left( \int_a^b \min(x,y) dx \right) dy$$

Des calculs explicites immédiats montrent que (5)

$$\int_a^b \min(xy) dx = - \frac{\cos(xy)}{y} \Big|_{x=a}^{x=b} = \frac{\cos(ay) - \cos(by)}{y}$$

$$\text{et } \int_0^L \min(xy) dy = - \frac{\cos(xy)}{x} \Big|_{y=0}^{y=L} = \frac{1 - \cos(Lx)}{x} \quad \forall y \neq 0$$

$\forall x \neq 0$

Donc

$$\begin{aligned} \int_0^L \frac{\cos(ay) - \cos(by)}{y} dy &= \int_a^b \frac{1 - \cos(Lx)}{x} dx \\ &= \int_a^b \frac{1}{x} - \frac{1}{L} \int_a^b (\sin(Lx))' \frac{1}{x} dx \\ &= \ln\left(\frac{b}{a}\right) - \frac{1}{L} \left( \frac{\sin(Lb)}{b} - \frac{\sin(La)}{a} \right) \\ &\quad - \frac{1}{L} \int_a^b \frac{\sin(Lx)}{x^2} dx \end{aligned}$$

$$\xrightarrow{L \rightarrow \infty} \ln\left(\frac{b}{a}\right)$$

(en majorant  $|\sin| \leq 1$ )

(6)

$$c) \cos x - \cos(2x) \geq 1 \Leftrightarrow$$

$$\Leftrightarrow \cos x - 2\cos^2 x + 1 \geq 1$$

$$\Leftrightarrow \cos x (1 - 2\cos x) \geq 0$$

$$\Leftrightarrow 0 \leq \cos x \leq \frac{1}{2}$$

ce qui est vrai sur  $[\frac{\pi}{3}, \frac{\pi}{2}]$  et par périodicité  
sur  $[\frac{\pi}{3} + 2n\pi, \frac{\pi}{2} + 2n\pi]$ .

d) Non, car

$$\int_0^{\infty} \left| \frac{\cos x - \cos(2x)}{x} \right| dx$$

$$\geq \int \bigcup_{n \geq 0} [\frac{\pi}{3} + 2n\pi, \frac{\pi}{2} + 2n\pi] \left| \frac{\cos x - \cos(2x)}{x} \right| dx$$

$$\geq \sum_{n \geq 0} \int_{[\frac{\pi}{3} + 2n\pi, \frac{\pi}{2} + 2n\pi]} \frac{1}{x} dx$$

$$= \sum_{n \geq 0} \ln \frac{\frac{\pi}{2} + 2n\pi}{\frac{\pi}{3} + 2n\pi} = +\infty$$

car  $\ln \frac{\frac{\pi}{2} + 2n\pi}{\frac{\pi}{3} + 2n\pi} = \ln \left( 1 + \frac{\frac{\pi}{6}}{\frac{\pi}{3} + 2n\pi} \right) \sim \frac{\frac{\pi}{6}}{\frac{\pi}{3} + 2n\pi} \sim \frac{1}{12n}$  et  $\sum_n \frac{1}{12n} = +\infty$

e) Non, si elle l'était alors par le th. (7)  
de Fubini on aurait que la fonction

$$y \rightarrow \int_1^2 f(x, y) dx \text{ est int sur } \mathbb{R}_+.$$

Or, les calculs du b) montrent que cette fonction est égale à  $\frac{\cos y - \cos(2y)}{y}$  qui, par d), n'est pas intégrable sur  $\mathbb{R}_+$ .

Ex 4 : a) On écrit  $U = U_1 \cup U_2 \cup U_3$

$$\text{où } U_1 = f_1^{-1}(]0, +\infty[), \quad f_1: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}, \quad f_1(x, y) = x$$

$$U_2 = f_2^{-1}(]0, +\infty[), \quad f_2: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}, \quad f_2(x, y) = y - x^2$$

$$U_3 = f_3^{-1}(]0, 1[), \quad f_3: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}, \quad f_3(x, y) = x^2 y$$

Les fonctions  $f_1, f_2, f_3$  sont continues

donc  $U_1, U_2, U_3$  sont des ouverts

comme images inverses d'ouverts par une fonction cont,

donc  $U = U_1 \cup U_2 \cup U_3$  est ouvert aussi

b) De toute évidence

$$\varphi(U) \subset V := \{ (a, b) ; 0 < a < 1 \text{ et } b > 1 \}$$

$$= ]0, 1[ \times ]1, +\infty[$$

On va montrer que  $\varphi$  est un  $C^1$  difféo de  $U$  dans  $V$ . On vérifie :

- $\varphi$  est  $C^1$  : évident, les dérivées partielles existent et sont continues.
- $\varphi$  bij de  $U$  dans  $V$  : on montre que  $\forall (a, b) \in V$ , l'équation  $\varphi(x, y) = (a, b)$  admet une unique solution, ds  $U$ .

Soient  $(x, y) \in U$  et  $(a, b) \in V$

$$\varphi(x, y) = (a, b) \Leftrightarrow \begin{cases} x^2 y = a \\ \frac{y}{x^2} = b \end{cases}$$

On multiplie les 2 équ  $\Rightarrow y^2 = ab$

$\Rightarrow y = \sqrt{ab}$ . La 1<sup>re</sup> équ donne

$$x^2 \sqrt{ab} = a \Rightarrow x^2 = \sqrt{\frac{a}{b}} \Rightarrow x = \left(\frac{a}{b}\right)^{\frac{1}{4}}$$

On a une unique solution qui est donnée

par  $(x, y) = \left( a^{\frac{1}{4}} b^{-\frac{1}{4}}, a^{\frac{1}{2}} b^{\frac{1}{2}} \right)$ .

On voit tout de suite que cette solution  $(x, y)$  appartient bien à  $U \Rightarrow \psi$  bij de  $U$  dans  $V$ . (9)

- $J_\psi \neq 0$  partout sur  $U$ .

La matrice jacobienne de  $\psi$  est

$$M_\psi = \begin{pmatrix} \partial_x(x^2y) & \partial_y(x^2y) \\ \partial_x(\frac{y}{x^2}) & \partial_y(\frac{y}{x^2}) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 2xy & x^2 \\ -\frac{2y}{x^3} & \frac{1}{x^2} \end{pmatrix}$$

$$\Rightarrow J_\psi = \det M_\psi = \frac{4y}{x} \neq 0 \quad \forall (x, y) \in U.$$

On a bien que  $\psi$  est un  $C^1$  difféo de  $U$  dans  $V$ .

c) L'intégrande étant positive et mesurable (car continue), on peut faire le changement de variables

$$(x, y) = \psi(a, b) = \left( a^{\frac{1}{4}} b^{-\frac{1}{4}}, a^{\frac{1}{2}} b^{\frac{1}{2}} \right)$$

pour obtenir

$$\int_U y^{\frac{7}{2}} e^{-\frac{y}{x^2}} dx dy = \int_V f(\psi(a,b)) |\mathcal{J}_\psi(a,b)| da db$$

où on a posé  $f(x,y) = y^{\frac{7}{2}} e^{-\frac{y}{x^2}}$

Nous avons :

- $a = x^2 y, \quad b = \frac{y}{x^2} \quad \text{et} \quad \begin{cases} x = a^{\frac{1}{4}} b^{-\frac{1}{4}} \\ y = a^{\frac{1}{2}} b^{\frac{1}{2}} \end{cases}$

- $|\mathcal{J}_\psi(a,b)| = \frac{1}{|\mathcal{J}_\psi(x,y)|} = \frac{x}{4y}$

- $f(\psi(a,b)) |\mathcal{J}_\psi(a,b)| = y^{\frac{7}{2}} e^{-\frac{y}{x^2}} \frac{x}{4y}$

$$= \frac{1}{4} x y^{\frac{5}{2}} e^{-\frac{y}{x^2}}$$

$$= \frac{1}{4} a^{\frac{1}{4}} b^{-\frac{1}{4}} a^{\frac{5}{4}} b^{\frac{5}{4}} e^{-b}$$

$$= \frac{1}{4} a^{\frac{3}{2}} b e^{-b}$$

Par conséquent :

$$\int_U y^{\frac{7}{2}} e^{-\frac{y}{x^2}} dx dy = \int_{]0,1[ \times ]1,+\infty[} \frac{1}{4} a^{\frac{3}{2}} b e^{-b} da db$$

par Fubini-Tonelli  $= \frac{1}{4} \int_0^1 a^{\frac{3}{2}} da \int_1^{\infty} b e^{-b} db$

IPP  $= \frac{1}{4} \left. \frac{a^{\frac{5}{2}}}{\frac{5}{2}} \right|_{a=0}^{a=1} \cdot \left( -b e^{-b} \right|_{b=1}^{b=\infty} + \int_1^{\infty} e^{-b} db \right)$   
 $= -e^{-b} \Big|_{b=1}^{b=\infty}$

$$= \frac{1}{4} \cdot \frac{1}{\frac{5}{2}} \cdot \left( \frac{1}{e} + \frac{1}{e} \right)$$

$$= \frac{1}{5e}$$