

Durée de l'épreuve : 4 heures.

Les calculatrices sont interdites pour cet examen.

Répondez aux différentes questions sur des feuilles séparées.

*Indiquez sur chacune de vos feuilles votre **numéro d'ordre**, votre nom de famille en MAJUSCULES et votre prénom en minuscules.*

Rendez le carton avec votre numéro d'ordre en même temps que vos copies.

Question I

- i. Définissez le concept de convergence uniforme d'une suite de fonctions sur un intervalle I .
- ii. On considère la spirale logarithmique dont l'équation en coordonnées polaires est $r = ab^\theta$ où a et b sont des constantes strictement positives (avec $b \neq 1$) et où $\theta \in]0, +\infty[$.
Déterminez l'expression de la tangente τ en un point P de la spirale logarithmique ainsi que la mesure de l'angle entre \mathbf{OP} (où O désigne l'origine du repère) et τ .
- iii. Si f et g sont intégrables au sens de Lebesgue sur $]1, +\infty[$, peut-on en conclure que $fg \in \mathbb{L}_1(]1, +\infty[)$? Justifiez.
- iv. Montrez que, pour tout e constant et non nul,

$$\oint_C \Phi \mathbf{e} \cdot d\mathbf{s} = -e \cdot \iint_\Sigma \nabla \Phi \wedge d\sigma$$

où Σ désigne une surface régulière s'appuyant sur la courbe fermée C et telle que les orientations de la surface Σ et de la courbe C sont compatibles avec la règle de la main droite. Précisez des conditions suffisantes sur le champ scalaire Φ pour qu'il en soit ainsi.

Déduisez-en que

$$\oint_C \Phi d\mathbf{s} = - \iint_\Sigma \nabla \Phi \wedge d\sigma$$

On rappelle que, pour tout champ scalaire ψ et tout champ vectoriel \mathbf{f} suffisamment dérivables,

$$\nabla \wedge (\psi \mathbf{f}) = \nabla \psi \wedge \mathbf{f} + \psi \nabla \wedge \mathbf{f}$$

Question II

On pose

$$f(t) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(t-1)^{2k+1}}{2k+1}$$

- i. Déterminez le domaine de définition E de f .
- ii. Précisez la continuité et la dérivabilité de cette fonction f . Justifiez.
- iii. Sur base de l'expression de f' , déterminez une expression de f en termes de fonctions connues. Sur quel intervalle l'expression obtenue représente-elle f ? Justifiez.

Question III

Calculez, en justifiant,

$$I = \int_0^{+\infty} dy \int_{1/y}^{+\infty} x^2 e^{-x^2 y} dx$$

Question IV

On considère le domaine

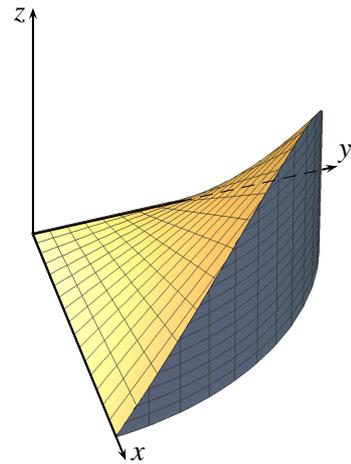
$$E = \{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3 : x, y, z \geq 0, x^2 + y^2 \leq a^2, bz \leq xy\}$$

(où a et b désignent des paramètres strictement positifs) esquisé ci-contre en utilisant un logiciel mathématique.

- i. Calculez le volume de E .
- ii. Calculez l'aire de la surface

$$\Sigma = \{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3 : x, y, z \geq 0, x^2 + y^2 \leq a^2, bz = xy\}$$

limitant supérieurement E .



SOLUTION

Question I

i. La suite des fonctions f_k converge uniformément vers f sur I , ce qui se note $f_k \xrightarrow{I} f$ lorsque

$$(\forall \varepsilon > 0)(\exists N)(\forall x \in I, \forall k \geq N) : |f_k(x) - f(x)| \leq \varepsilon$$

ou, de façon équivalente, lorsque

$$(\forall \varepsilon > 0)(\exists N)(\forall k \geq N) : \sup_{x \in I} |f_k(x) - f(x)| \leq \varepsilon$$

ii. La courbe admet la paramétrisation

$$\mathbf{s}(\theta) = r(\theta)\mathbf{e}_r = ab^\theta\mathbf{e}_r, \quad \theta \in]0, +\infty[$$

La tangente à la courbe est donnée par

$$\boldsymbol{\tau} = \frac{\mathbf{s}'(\theta)}{\|\mathbf{s}'(\theta)\|}$$

où

$$\mathbf{s}'(\theta) = a \ln b b^\theta \mathbf{e}_r + ab^\theta \mathbf{e}_\theta$$

et

$$\|\mathbf{s}'(\theta)\| = ab^\theta \sqrt{1 + \ln^2 b}$$

de sorte que

$$\boldsymbol{\tau} = \frac{\ln b \mathbf{e}_r + \mathbf{e}_\theta}{\sqrt{1 + \ln^2 b}}$$

Puisque \mathbf{e}_r est le vecteur unitaire porté par \mathbf{OP} , l'angle α recherché vérifie

$$\boldsymbol{\tau} \cdot \mathbf{e}_r = \cos \alpha = \frac{\ln b}{\sqrt{1 + \ln^2 b}}$$

soit

$$\alpha = \arccos \frac{\ln b}{\sqrt{1 + \ln^2 b}}$$

iii. NON. Considérons par exemple les fonctions

$$g(x) = f(x) = \frac{1}{x\sqrt{x-1}}$$

Ces fonctions sont intégrables sur $]1, +\infty[$ puisque

- $f \in C_0(]1, +\infty[)$;
- au voisinage de 1,

$$\frac{1}{x\sqrt{x-1}} \sim \frac{1}{\sqrt{x-1}}, \quad (x \rightarrow 1^+)$$

de sorte que f est intégrable au voisinage de $x = 1$;

- au voisinage de $+\infty$,

$$\frac{1}{x\sqrt{x-1}} \sim \frac{1}{x^{3/2}}, \quad (x \rightarrow +\infty)$$

de sorte que f est intégrable au voisinage de $+\infty$.

Par contre,

$$f(x)g(x) = \frac{1}{x^2(x-1)}$$

n'est pas intégrable au voisinage de $x = 1$ puisque

$$\frac{1}{x^2(x-1)} \sim \frac{1}{x-1}, \quad (x \rightarrow 1)$$

iv. L'application du théorème de Stokes au champ vectoriel $\Phi \mathbf{e}$, où Φ est continûment dérivable, conduit à

$$\oint_C \Phi \mathbf{e} \cdot d\mathbf{s} = \iint_{\Sigma} [\nabla \wedge (\Phi \mathbf{e})] \cdot \mathbf{n} d\sigma$$

où Σ désigne une surface régulière s'appuyant sur la courbe fermée C et telle que les orientations de la surface Σ et de la courbe C sont compatibles avec la règle de la main droite.

Par application de la formule donnée dans l'énoncé, on peut calculer

$$\nabla \wedge (\Phi \mathbf{e}) = \nabla \Phi \wedge \mathbf{e} + \Phi \nabla \wedge \mathbf{e} = \nabla \Phi \wedge \mathbf{e}$$

puisque \mathbf{e} est constant. Dès lors, en tenant compte des propriétés du produit scalaire, du produit mixte et du produit vectoriel, on obtient comme annoncé

$$\begin{aligned} \oint_C \Phi \mathbf{e} \cdot d\mathbf{s} &= \iint_{\Sigma} (\nabla \Phi \wedge \mathbf{e}) \cdot \mathbf{n} d\sigma \\ &= \iint_{\Sigma} (\mathbf{n} \wedge \nabla \Phi) \cdot \mathbf{e} d\sigma \\ &= -\mathbf{e} \cdot \iint_{\Sigma} (\nabla \Phi \wedge \mathbf{n}) d\sigma \\ &= -\mathbf{e} \cdot \iint_{\Sigma} \nabla \Phi \wedge d\sigma \end{aligned}$$

puisque \mathbf{e} est constant.

Le vecteur \mathbf{e} constant pouvant sortir de l'intégrale du membre de gauche, la relation peut aussi s'écrire

$$\mathbf{e} \cdot \oint_C \Phi d\mathbf{s} = -\mathbf{e} \cdot \iint_{\Sigma} \nabla \Phi \wedge d\sigma \quad (\heartsuit)$$

Puisque \mathbf{e} est un vecteur non nul de direction quelconque, on en déduit que

$$\oint_C \Phi d\mathbf{s} = - \iint_{\Sigma} \nabla \Phi \wedge d\sigma$$

Alternativement, on peut observer que (\heartsuit) conduit en particulier à

$$\begin{cases} \mathbf{e}_x \cdot \oint_C \Phi d\mathbf{s} = -\mathbf{e}_x \cdot \iint_{\Sigma} \nabla \Phi \wedge d\sigma \\ \mathbf{e}_y \cdot \oint_C \Phi d\mathbf{s} = -\mathbf{e}_y \cdot \iint_{\Sigma} \nabla \Phi \wedge d\sigma \\ \mathbf{e}_z \cdot \oint_C \Phi d\mathbf{s} = -\mathbf{e}_z \cdot \iint_{\Sigma} \nabla \Phi \wedge d\sigma \end{cases}$$

qui exprime l'égalité composante par composante des deux membres de

$$\oint_C \Phi d\mathbf{s} = - \iint_{\Sigma} \nabla \Phi \wedge d\sigma$$

Question II

- i. La fonction est définie pour tous les $t \in \mathbb{R}$ pour lesquels la série numérique correspondante converge.

Comme le terme général de la série est de signe variable, appliquons le critère du quotient à la série des modules :

$$\lim_{k \rightarrow +\infty} \frac{|u_{k+1}|}{|u_k|} = |t-1|^2 \lim_{k \rightarrow +\infty} \frac{2k+1}{2k+3} = (t-1)^2$$

ce qui permet d'affirmer que la série

- converge (absolument) si $(t-1)^2 < 1$, soit pour $t \in]0, 2[= \text{I}$,
- diverge pour $t \in \mathbb{R} \setminus]0, 2[$.

Dans les cas où $t = 0$ ou $t = 2$, la série s'écrit respectivement

$$\sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^{2k+1}}{2k+1} = - \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{2k+1} \quad \text{et} \quad \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{2k+1}$$

et, par comparaison avec la série harmonique, diverge dans les deux cas.

Par conséquent, la série converge uniquement sur $\text{I} =]0, 2[$ (et ce absolument) et la fonction est donc définie sur $\text{E} = \text{I}$.

- ii. En tant que série de puissances, la série considérée est continue et indéfiniment continûment dérivable terme à terme sur son intervalle de convergence $\text{I} = \text{E}$.
- iii. Par dérivation terme à terme, il vient

$$f'(t) = \sum_{k=0}^{\infty} (2k+1) \frac{(t-1)^{2k}}{2k+1} = \sum_{k=0}^{\infty} [(t-1)^2]^k$$

La dérivée prend donc la forme d'une série géométrique de raison $q = (t-1)^2$ inférieure à 1 sur $\text{E} =]0, 2[$ de sorte que

$$f'(t) = \frac{1}{1-q} = \frac{1}{1-(t-1)^2} \quad \forall t \in \text{E}$$

Dès lors,

$$f(t) = \int \frac{1}{1-(t-1)^2} dt + C = \text{arch}(t-1) + C$$

où la constante d'intégration $C = 0$ puisque $f(1) = 0$. La fonction représentée par la série est donc décrite par

$$f(t) = \text{arch}(t-1) \quad \forall t \in]0, 2[$$

Méthode alternative pour le calcul d'une primitive

On peut également déterminer une primitive en notant que

$$f'(t) = \frac{1}{1-(t-1)^2} = \frac{1}{t(2-t)} = \frac{1}{2} \left(\frac{1}{t} - \frac{1}{t-2} \right)$$

de sorte que

$$f(t) = \frac{1}{2} \int \left(\frac{1}{t} - \frac{1}{t-2} \right) dt + C = \frac{1}{2} \ln \left| \frac{t}{t-2} \right| + C$$

En tenant compte du fait que $f(1) = 0$, on fixe la constante d'intégration $C = 0$ et on obtient

$$f(t) = \frac{1}{2} \ln \frac{t}{2-t} \quad \forall t \in]0, 2[$$

Question III

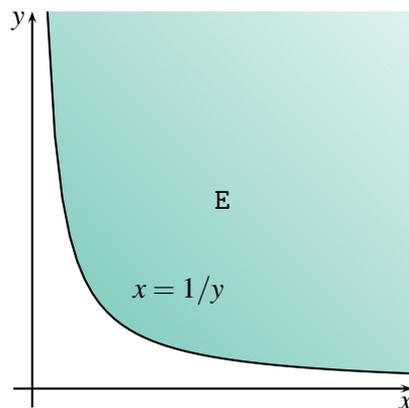
L'intégrale proposée

$$I = \int_0^{+\infty} dy \int_{1/y}^{+\infty} x^2 e^{-x^2 y} dx$$

ne peut être évaluée telle quelle. Elle peut cependant être vue comme une des réductions possibles de l'intégrale double

$$I_d = \iint_E x^2 e^{-x^2 y} dx dy \quad \text{où} \quad E = \left\{ (x, y) \in \mathbb{R}^2 : y > 0, x > \frac{1}{y} \right\}$$

pour autant que cette intégrale existe. Le domaine d'intégration E est représenté sur la figure ci-dessous.



Pour calculer I_d , on considère la réduction

$$\begin{aligned} I_d &= \int_0^{+\infty} dx \int_{1/x}^{+\infty} x^2 e^{-x^2 y} dy \\ &= \int_0^{+\infty} [-e^{-x^2 y}]_{1/x}^{+\infty} dy \\ &= \int_0^{+\infty} e^{-x} dx \\ &= [-e^{-x}]_0^{+\infty} = 1 \end{aligned}$$

L'intégrand étant positif sur le domaine d'intégration, l'existence de I_d est assurée par l'existence des intégrales successives évaluées ci-dessus (Tonelli). Ces intégrales partielles existent puisque

$$e^{-x^2 y} \in C_0([1/x, +\infty[) \quad \forall x > 0 \quad \text{et} \quad e^{-x^2 y} = o\left(\frac{1}{y^2}\right), \quad (y \rightarrow +\infty)$$

et

$$e^{-x} \in C_0([0, +\infty[) \quad \text{et} \quad e^{-x} = o\left(\frac{1}{x^2}\right), \quad (x \rightarrow +\infty)$$

En vertu du théorème Fubini, l'intégrale double I_d peut être calculée dans n'importe quel ordre de sorte que

$$I_d = I = 1.$$

Question IV

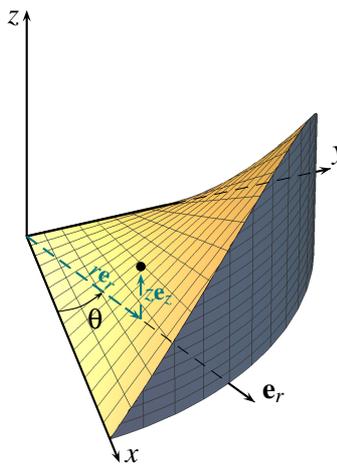
i. Le volume à calculer s'exprime par

$$V = \iiint_E dx dy dz$$

où

$$E = \{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3 : x, y, z \geq 0, x^2 + y^2 \leq a^2, bz \leq xy\}$$

Vu la configuration, et en particulier le fait que E a comme base un quart de disque, il est préférable d'exprimer cette intégrale en coordonnées cylindriques.



Dans ces coordonnées, l'équation de la surface Σ s'écrit

$$bz = r^2 \cos \theta \sin \theta = \frac{1}{2} r^2 \sin 2\theta$$

et le domaine d'intégration devient

$$E = \left\{ (r, \theta, z) : r \in [0, a], \theta \in \left[0, \frac{\pi}{2}\right], z \in \left[0, \frac{r^2 \sin 2\theta}{2b}\right] \right\}$$

On peut alors exprimer le volume par

$$V = \int_0^{\frac{\pi}{2}} d\theta \int_0^a r dr \int_0^{\frac{r^2 \sin 2\theta}{2b}} dz$$

où r est le Jacobien associé au passage en coordonnées cylindriques.

On a alors

$$V = \frac{1}{2b} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin 2\theta d\theta \int_0^a r^3 dr = \frac{a^4}{8b} \left[-\frac{1}{2} \cos 2\theta \right]_0^{\frac{\pi}{2}} = \frac{a^4}{8b}$$

ii. L'aire d'une surface courbe est donnée par

$$\mathcal{A} = \iint_{\Omega} \left\| \frac{\partial \mathbf{s}}{\partial u} \wedge \frac{\partial \mathbf{s}}{\partial v} \right\| du dv$$

où $\mathbf{s}(u, v)$ désigne une paramétrisation de cette surface et Ω l'ensemble de variation des paramètres.

La surface Σ limitant supérieurement un ensemble dont la base est un quart de disque, le vecteur position de ses points sera avantageusement exprimé en coordonnées cylindriques. On a

$$\mathbf{s}(r, \theta) = r \mathbf{e}_r(\theta) + z(r, \theta) \mathbf{e}_z$$

où, comme établi au point i.,

$$z(r, \theta) = \frac{r^2 \sin 2\theta}{2b}$$

soit

$$\mathbf{s}(r, \theta) = r \mathbf{e}_r(\theta) + \frac{r^2 \sin 2\theta}{2b} \mathbf{e}_z \quad \text{avec } r \in [0, a] \quad \text{et } \theta \in \left[0, \frac{\pi}{2}\right]$$

On calcule ensuite successivement

$$\begin{cases} \frac{\partial \mathbf{s}}{\partial r} = \mathbf{e}_r + \frac{r \sin 2\theta}{b} \mathbf{e}_z \\ \frac{\partial \mathbf{s}}{\partial \theta} = r \mathbf{e}_\theta + \frac{r^2 \cos 2\theta}{b} \mathbf{e}_z \end{cases}$$

et

$$\begin{aligned} \frac{\partial \mathbf{s}}{\partial r} \wedge \frac{\partial \mathbf{s}}{\partial \theta} &= \left(\mathbf{e}_r + \frac{r \sin 2\theta}{b} \mathbf{e}_z \right) \wedge \left(r \mathbf{e}_\theta + \frac{r^2 \cos 2\theta}{b} \mathbf{e}_z \right) \\ &= r(\mathbf{e}_r \wedge \mathbf{e}_\theta) + \frac{r^2 \sin 2\theta}{b} (\mathbf{e}_z \wedge \mathbf{e}_\theta) + \frac{r^2 \cos 2\theta}{b} (\mathbf{e}_r \wedge \mathbf{e}_z) \\ &= r \mathbf{e}_z - \frac{r^2 \sin 2\theta}{b} \mathbf{e}_r - \frac{r^2 \cos 2\theta}{b} \mathbf{e}_\theta \end{aligned}$$

puis

$$\begin{aligned} \left\| \frac{\partial \mathbf{s}}{\partial r} \wedge \frac{\partial \mathbf{s}}{\partial \theta} \right\| &= \sqrt{r^2 + \frac{r^4 \sin^2 2\theta}{b^2} + \frac{r^4 \cos^2 2\theta}{b^2}} \\ &= \sqrt{r^2 + \frac{r^4}{b^2}} = r \sqrt{1 + \frac{r^2}{b^2}} \end{aligned}$$

L'aire de la surface Σ s'exprime alors par

$$\begin{aligned} \mathcal{A} &= \int_0^{\frac{\pi}{2}} d\theta \int_0^a r \sqrt{1 + \frac{r^2}{b^2}} dr \\ &= \frac{\pi}{2} \left[\frac{b^2}{3} \left(1 + \left[\frac{r}{b} \right]^2 \right)^{\frac{3}{2}} \right]_0^a = \frac{\pi b^2}{6} \left[\left(1 + \left[\frac{a}{b} \right]^2 \right)^{\frac{3}{2}} - 1 \right] \end{aligned}$$