

Durée de l'épreuve : 3 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.*

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

Question I

i. Précisez comment se lit l'expression $f(x) = O[g(x)]$, ($x \rightarrow x_0$) et définissez mathématiquement le concept traduit par cette notation.

ii. Montrez que

$$y_1(x) = 1 \quad \text{et} \quad y_2(x) = \int_0^x e^{\cos t} dt$$

constituent un ensemble fondamental de solutions de l'équation $y''(x) + \sin x y'(x) = 0$ sur \mathbb{R} .

iii. Si la fonction réelle $f \in C_\infty(\mathbb{R}^2)$ réalise son maximum strict en un point $(x_0, y_0) \in \mathbb{R}^2$, peut-on affirmer que la matrice Hessienne en ce point est définie positive ? Justifiez.

iv. Exprimez en français l'égalité

$$\nabla \cdot (\mathbf{f} \wedge \mathbf{g}) = \mathbf{g} \cdot (\nabla \wedge \mathbf{f}) - \mathbf{f} \cdot (\nabla \wedge \mathbf{g})$$

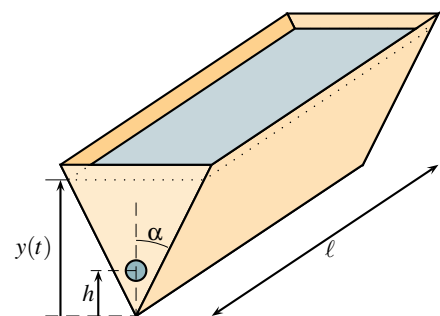
et démontrez cette formule dans \mathbb{R}^3 . Quelles hypothèses doit-on formuler sur \mathbf{f} et \mathbf{g} pour que cette formule soit valable ?

Question II

On considère un réservoir prismatique à base triangulaire dont le contenu liquide s'écoule par un orifice de section S percé à la hauteur h au-dessus du fond. Selon la loi de Torricelli, la vitesse d'écoulement du liquide à travers l'orifice est donnée par $v = \sqrt{2g[y(t) - h]}$ où $y(t)$ désigne le niveau du liquide dans le réservoir à l'instant t considéré. Dans ces conditions, $y(t)$ varie selon

$$2\ell \operatorname{tg} \alpha y \frac{dy}{dt} = -S\sqrt{2g(y-h)}$$

où α désigne l'angle d'ouverture du prisme, ℓ sa longueur et g l'accélération de pesanteur.



Déterminez le temps nécessaire pour que le niveau du liquide dans le réservoir passe de $3h$ à $2h$.

Tournez la page.

Question III

Pour résoudre l'équation aux dérivées partielles

$$x \frac{\partial f}{\partial x} - y \frac{\partial f}{\partial y} = 2x^2$$

où f est une fonction inconnue de deux variables x et y , on introduit le changement de variables

$$\begin{cases} \xi = xy \\ \eta = \frac{x}{y} \end{cases} \quad (\spadesuit)$$

- i. Étudiez la régularité du changement de variables. En particulier, représentez graphiquement les courbes $\xi = \text{constante}$ et $\eta = \text{constante}$ dans le plan (x, y) et déterminez des ouverts connexes (*i.e.* d'un seul tenant) Ω et Ω' aussi grands que possible entre lesquels les relations (\spadesuit) définissent un changement de variables régulier.
- ii. Déterminez l'image des opérateurs $\frac{\partial}{\partial x}$ et $\frac{\partial}{\partial y}$ par le changement de variables.
- iii. Exprimez la forme prise par l'équation différentielle en fonction des variables ξ et η .
- iv. Déterminez la forme la plus générale de la solution de l'équation différentielle en fonction des variables x et y .

SOLUTION TYPE

Question I

- i. La notation $f(x) = O[g(x)]$, $(x \rightarrow x_0)$ indique que f est au plus de l'ordre de g dans un voisinage de x_0 , c'est à dire que

$$(\exists C > 0 \text{ et } V(x_0))(\forall x \in V(x_0)) : |f(x)| \leq C|g(x)|$$

S'il existe un voisinage de x_0 dans lequel g ne s'annule pas alors

$$\lim_{x \rightarrow x_0} \frac{f(x)}{g(x)} = M \text{ fini} \quad \Rightarrow \quad f(x) = O[g(x)], \quad (x \rightarrow x_0)$$

- ii. Les fonctions y_1 et y_2 forment un système fondamental de solutions sur \mathbb{R} si elles vérifient l'équation et sont linéairement indépendantes sur \mathbb{R} .

Notons tout d'abord que les fonctions

$$y_1(x) = 1 \quad \text{et} \quad y_2(x) = \int_0^x e^{\cos t} dt$$

sont des solutions de l'équation différentielle $y''(x) + \sin x y'(x) = 0$ sur \mathbb{R} . En effet, $\forall x \in \mathbb{R}$,

$$\begin{aligned} y_1'(x) &= 0 & y_1''(x) &= 0 \\ y_2'(x) &= e^{\cos x} & y_2''(x) &= -\sin x e^{\cos x} \end{aligned}$$

de sorte que

$$y_{1,2}''(x) + \sin x y_{1,2}'(x) = 0$$

Les fonctions y_1 et y_2 sont linéairement indépendantes sur \mathbb{R} puisque leur Wronskien

$$W(x) = \begin{vmatrix} y_1(x) & y_2(x) \\ y_1'(x) & y_2'(x) \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} 1 & \int_0^x e^{\cos t} dt \\ 0 & e^{\cos x} \end{vmatrix} = e^{\cos x}$$

ne s'annule pas sur \mathbb{R} .

Dès lors, les fonctions y_1 et y_2 forment un système fondamental de solutions sur \mathbb{R} .

- iii. Non, si la fonction réelle $f \in C_\infty(\mathbb{R}^2)$ réalise son maximum strict en un point (x_0, y_0) de \mathbb{R}^2 , on ne peut en déduire que la matrice Hessienne en ce point est définie positive.

Pour s'en convaincre, on peut par exemple considérer la fonction

$$f(x, y) = -(x^4 + y^4) \leq 0$$

qui réalise son maximum absolu en $(x_0, y_0) = (0, 0)$. La matrice Hessienne en ce point est donnée par

$$H(0, 0) = \begin{pmatrix} \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} & \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} \\ \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} & \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} \end{pmatrix}_{(x,y)=(0,0)} = \begin{pmatrix} -12x^2 & 0 \\ 0 & -12y^2 \end{pmatrix}_{(x,y)=(0,0)} = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$$

qui n'est pas définie positive (puisque ses valeurs propres sont nulles).

- iv. La relation

$$\nabla \cdot (\mathbf{f} \wedge \mathbf{g}) = \mathbf{g} \cdot (\nabla \wedge \mathbf{f}) - \mathbf{f} \cdot (\nabla \wedge \mathbf{g})$$

peut être énoncée de la façon suivante :

“La divergence du produit vectoriel des champs vectoriels \mathbf{f} et \mathbf{g} est égale au produit scalaire de \mathbf{g} et du rotationnel de \mathbf{f} diminué du produit scalaire de \mathbf{f} et du rotationnel de \mathbf{g} .”

Notant (f_x, f_y, f_z) et (g_x, g_y, g_z) les composantes de \mathbf{f} et \mathbf{g} , on a

$$\begin{aligned}\nabla \cdot (\mathbf{f} \wedge \mathbf{g}) &= \frac{\partial}{\partial x} (f_y g_z - f_z g_y) + \frac{\partial}{\partial y} (f_z g_x - f_x g_z) + \frac{\partial}{\partial z} (f_x g_y - f_y g_x) \\ &= \frac{\partial f_y}{\partial x} g_z + f_y \frac{\partial g_z}{\partial x} - \frac{\partial f_z}{\partial x} g_y - f_z \frac{\partial g_y}{\partial x} + \frac{\partial f_z}{\partial y} g_x + f_z \frac{\partial g_x}{\partial y} - \frac{\partial f_x}{\partial y} g_z \\ &\quad - f_x \frac{\partial g_z}{\partial y} + \frac{\partial f_x}{\partial z} g_y + f_x \frac{\partial g_y}{\partial z} - \frac{\partial f_y}{\partial z} g_x - f_y \frac{\partial g_x}{\partial z}\end{aligned}$$

En regroupant, il vient

$$\begin{aligned}\nabla \cdot (\mathbf{f} \wedge \mathbf{g}) &= f_x \left(\frac{\partial g_y}{\partial z} - \frac{\partial g_z}{\partial y} \right) + f_y \left(\frac{\partial g_z}{\partial x} - \frac{\partial g_x}{\partial z} \right) + f_z \left(\frac{\partial g_x}{\partial y} - \frac{\partial g_y}{\partial x} \right) \\ &\quad + g_x \left(\frac{\partial f_z}{\partial y} - \frac{\partial f_y}{\partial z} \right) + g_y \left(\frac{\partial f_x}{\partial z} - \frac{\partial f_z}{\partial x} \right) + g_z \left(\frac{\partial f_y}{\partial x} - \frac{\partial f_x}{\partial y} \right) \\ &= -\mathbf{f} \cdot (\nabla \wedge \mathbf{g}) + \mathbf{g} \cdot (\nabla \wedge \mathbf{f})\end{aligned}$$

puisque

$$\nabla \wedge \mathbf{f} = \left(\frac{\partial f_z}{\partial y} - \frac{\partial f_y}{\partial z} \right) \mathbf{e}_x + \left(\frac{\partial f_x}{\partial z} - \frac{\partial f_z}{\partial x} \right) \mathbf{e}_y + \left(\frac{\partial f_y}{\partial x} - \frac{\partial f_x}{\partial y} \right) \mathbf{e}_z$$

et

$$\nabla \wedge \mathbf{g} = \left(\frac{\partial g_z}{\partial y} - \frac{\partial g_y}{\partial z} \right) \mathbf{e}_x + \left(\frac{\partial g_x}{\partial z} - \frac{\partial g_z}{\partial x} \right) \mathbf{e}_y + \left(\frac{\partial g_y}{\partial x} - \frac{\partial g_x}{\partial y} \right) \mathbf{e}_z$$

Pour que les opérations conduisant au résultat final soient licites sur \mathbb{R}^3 , il suffit que \mathbf{f} et \mathbf{g} soient dérivables sur \mathbb{R}^3 (ce qui est équivalent à la dérivabilité de leurs composantes).

Question II

L'équation différentielle

$$2\ell \operatorname{tg} \alpha y \frac{dy}{dt} = -S\sqrt{2g(y-h)}$$

gouvernant l'évolution temporelle de la hauteur du fluide dans le réservoir est à variables séparables. Sa solution peut être obtenue en évaluant les deux membres de

$$\frac{2\ell \operatorname{tg} \alpha}{S\sqrt{2g}} \int \frac{y}{\sqrt{y-h}} dy = - \int dt \quad (\diamond)$$

Remarquons que la solution particulière $y = h$ ne doit pas être considérée ici puisque le niveau du liquide dans le réservoir diminue de $y = 3h$ à $y = 2h$.

Notant T le temps nécessaire pour que le niveau du liquide dans le réservoir passe de $3h$ à $2h$, on peut faire apparaître les conditions auxiliaires dans l'expression ci-dessus

$$y(0) = 3h \quad \text{et} \quad y(T) = 2h$$

de sorte que

$$\frac{2\ell \operatorname{tg} \alpha}{S\sqrt{2g}} \int_{3h}^{2h} \frac{y}{\sqrt{y-h}} dy = - \int_0^T dt$$

soit

$$T = \frac{2\ell \operatorname{tg} \alpha}{S\sqrt{2g}} \int_{2h}^{3h} \frac{y}{\sqrt{y-h}} dy$$

L'intégrale peut être évaluée en posant $y-h = u^2$, $dy = 2u du$. Il vient

$$\begin{aligned} T &= \frac{2\ell \operatorname{tg} \alpha}{S\sqrt{2g}} \int_{\sqrt{h}}^{\sqrt{2h}} \frac{h+u^2}{u} 2u du \\ &= \frac{4\ell \operatorname{tg} \alpha}{S\sqrt{2g}} \left[hu + \frac{u^3}{3} \right]_{\sqrt{h}}^{\sqrt{2h}} \\ &= \frac{4\ell h^{3/2} \operatorname{tg} \alpha}{S\sqrt{2g}} \left[\sqrt{2} - 1 + \frac{2\sqrt{2}-1}{3} \right] = \frac{4\ell h^{3/2} \operatorname{tg} \alpha}{3S\sqrt{g}} [5 - 2\sqrt{2}] \end{aligned}$$

De façon alternative, on peut procéder en déterminant la solution générale de l'équation en évaluant les deux membres de (\diamond). Par le changement de variable $y-h = u^2$, $dy = 2u du$, on a

$$\begin{aligned} -t + C &= \frac{2\ell \operatorname{tg} \alpha}{S\sqrt{2g}} \int \frac{y}{\sqrt{y-h}} dy \\ &= \frac{4\ell \operatorname{tg} \alpha}{S\sqrt{2g}} \int (h+u^2) du \\ &= \frac{4\ell \operatorname{tg} \alpha}{S\sqrt{2g}} \left(hu + \frac{u^3}{3} \right) \\ &= \frac{4\ell \operatorname{tg} \alpha}{S\sqrt{2g}} \sqrt{y-h} \left(h + \frac{y-h}{3} \right) \\ &= \frac{4\ell \operatorname{tg} \alpha}{3S\sqrt{2g}} \sqrt{y-h} (y+2h) \end{aligned}$$

Ce résultat constitue une expression implicite de la loi $y(t)$ de variation de la hauteur d'eau dans le réservoir.

La constante d'intégration C peut être fixée en utilisant la condition initiale $y(0) = 3h$. On obtient aisément

$$C = \frac{4\ell \operatorname{tg} \alpha}{3S\sqrt{2g}} \sqrt{2h} (5h) = \frac{20 \ell h^{3/2} \operatorname{tg} \alpha}{3S\sqrt{g}}$$

Le temps T recherché peut ensuite être obtenu en considérant la solution de l'équation pour $y(T) = 2h$, soit

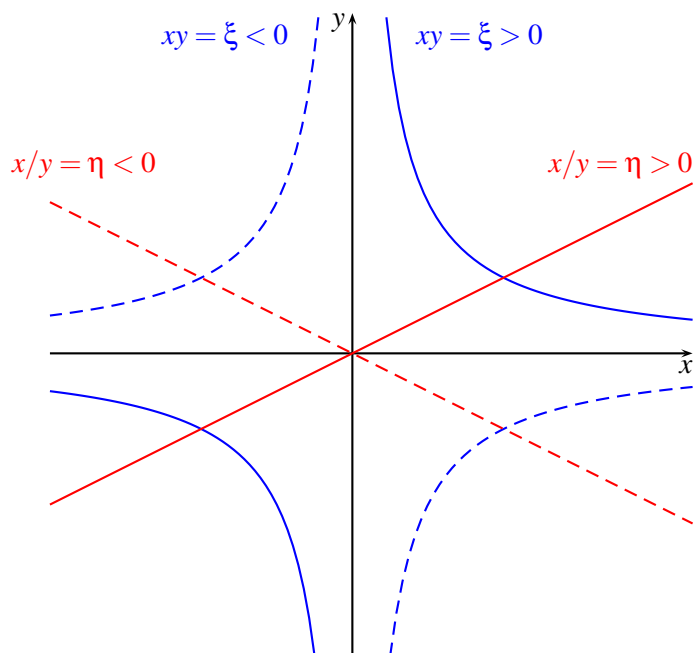
$$-T + C = \frac{4\ell \operatorname{tg} \alpha}{3S\sqrt{2g}} \sqrt{h} (4h)$$

et dès lors

$$T = C - \frac{4\ell \operatorname{tg} \alpha}{3S\sqrt{2g}} \sqrt{h} (4h) = \frac{4\ell h^{3/2} \operatorname{tg} \alpha}{3S\sqrt{g}} [5 - 2\sqrt{2}]$$

Question III

- i. Dans le plan (x,y) , les courbes $\xi = \text{constante}$ et $\eta = \text{constante}$ sont respectivement des hyperboles équilatères et des droites passant par l'origine de pente $1/\eta$.



Examinons les différentes conditions sous lesquelles les relations

$$\begin{cases} \xi = xy \\ \eta = \frac{x}{y} \end{cases} \quad (\spadesuit)$$

définissent un changement de variables régulier entre des ouverts $\Omega \subset \mathbb{R}^2$ (ouvert de variation de (x,y)) et $\Omega' \subset \mathbb{R}^2$ (ouvert de variation de (ξ,η)).

- (a) Les relations définissent une bijection entre

$$\Omega = \{(x,y) \in \mathbb{R}^2 : x > 0, y > 0\}$$

et

$$\Omega' = \{(\xi,\eta) \in \mathbb{R}^2 : \xi > 0, \eta > 0\}.$$

En effet, on remarque d'abord que les axes $x = 0$ et $y = 0$ ne peuvent être décrits par le changement de variables puisque le premier demande que η soit infini et puisque le cas $y = 0$ est exclu par la définition de η . Si on souhaite travailler dans un ouvert connexe, on doit donc définir le changement de variables sur un seul quadrant.

Choisissant de travailler dans le premier quadrant Ω (On peut procéder de la même façon dans un autre quadrant.), l'étude graphique montre que les courbes $\xi = \text{constante}$ et $\eta = \text{constante}$ avec ξ et η positifs présentent une intersection unique dans Ω . Les relations définissent donc bien une bijection entre les ouverts Ω et Ω' décrits ci-dessus, *i.e.* à tout couple $(x,y) \in \Omega$ les relations font correspondre un couple $(\xi,\eta) \in \Omega'$ et, inversement, à tout couple $(\xi,\eta) \in \Omega'$ correspondent une hyperbole et une droite qui se croisent en un seul point de Ω .

De façon alternative, on peut montrer que les relations (\spadesuit) établissent une bijection entre les ouverts connexes Ω et Ω' en inversant algébriquement le changement de variables. On obtient, à

condition de travailler dans ces ouverts Ω et Ω' ,

$$\begin{cases} \xi = xy \\ \eta = \frac{x}{y} \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} x = \sqrt{\xi\eta} \\ y = \sqrt{\frac{\xi}{\eta}} \end{cases}$$

(b) Il résulte de leur définition que les fonctions ξ et η des variables x et y sont infiniment continûment dérivables sur Ω .

(c) Le Jacobien ne s'annule pas sur Ω :

$$\frac{\partial(\xi, \eta)}{\partial(x, y)} = \begin{vmatrix} y & x \\ \frac{1}{y} & -\frac{x}{y^2} \end{vmatrix} = -\frac{2x}{y} \neq 0 \text{ sur } \Omega.$$

En conclusion, les relations (\spadesuit) définissent un changement de variables régulier d'ordre infini entre Ω et Ω' .

ii. En vertu du théorème de dérivation des fonctions composées, on a

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial x} &= \frac{\partial \xi}{\partial x} \frac{\partial}{\partial \xi} + \frac{\partial \eta}{\partial x} \frac{\partial}{\partial \eta} = y \frac{\partial}{\partial \xi} + \frac{1}{y} \frac{\partial}{\partial \eta} \\ &= \sqrt{\frac{\xi}{\eta}} \frac{\partial}{\partial \xi} + \sqrt{\frac{\eta}{\xi}} \frac{\partial}{\partial \eta} \end{aligned}$$

et

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial y} &= \frac{\partial \xi}{\partial y} \frac{\partial}{\partial \xi} + \frac{\partial \eta}{\partial y} \frac{\partial}{\partial \eta} = x \frac{\partial}{\partial \xi} - \frac{x}{y^2} \frac{\partial}{\partial \eta} \\ &= \sqrt{\xi\eta} \frac{\partial}{\partial \xi} - \eta \sqrt{\frac{\eta}{\xi}} \frac{\partial}{\partial \eta} \end{aligned}$$

iii. En exploitant les relations définissant le changement de variables et les formules de transformation des dérivées établies en ii., l'équation différentielle

$$x \frac{\partial f}{\partial x} - y \frac{\partial f}{\partial y} = 2x^2$$

peut s'écrire sous la forme

$$\sqrt{\xi\eta} \left[\sqrt{\frac{\xi}{\eta}} \frac{\partial g}{\partial \xi} + \sqrt{\frac{\eta}{\xi}} \frac{\partial g}{\partial \eta} \right] - \sqrt{\frac{\xi}{\eta}} \left[\sqrt{\xi\eta} \frac{\partial g}{\partial \xi} - \eta \sqrt{\frac{\eta}{\xi}} \frac{\partial g}{\partial \eta} \right] = 2\xi\eta$$

où on a noté $g(\xi, \eta) = f(x(\xi, \eta), y(\xi, \eta))$. Après simplification, il vient

$$\frac{\partial g}{\partial \eta} = \xi \tag{\heartsuit}$$

iv. La solution générale de l'équation (\heartsuit) est donnée par $g(\xi, \eta) = \xi\eta$, à une constante additive près au regard de η , ce qui conduit à

$$g(\xi, \eta) = \xi\eta + G(\xi)$$

où G désigne une fonction arbitraire de la variable ξ .

La solution générale de l'équation initiale exprimée en fonction des variables x et y s'écrit donc sous la forme

$$f(x, y) = x^2 + F(xy).$$

où F désigne une fonction quelconque d'une variable (dérivable sur $]0, +\infty[$).