

*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

- Si  $f_1 = O(x)$  et  $f_2 = O(x^2)$  au voisinage de 0, peut-on dire que  $f_1 + f_2 = O(x)$ ,  $x \rightarrow 0$ ? Justifiez.
- Soit une fonction réelle  $f \in C_2(\mathbb{R})$  telle que  $f' > 0$  sur  $\mathbb{R}$ . Si  $f''(x_0) = 0$ , peut-on en déduire que la dérivée seconde de  $f^{-1}$  (fonction réciproque de  $f$ ) s'annule en  $f(x_0)$ ? Justifiez.
- Soit  $f \in C_2(\mathbb{R}^2)$ . Peut-on affirmer que si  $f$  présente un maximum local en  $x_0$ , alors

$$\nabla f(x_0) = 0 \quad \text{et} \quad \Delta x^T H(x_0) \Delta x < 0$$

où  $H(x_0)$  désigne la matrice hessienne de  $f$  en  $x_0$ ? Justifiez.

- Exprimez en français l'égalité

$$\nabla \wedge (\nabla \wedge \mathbf{f}) = \nabla(\nabla \cdot \mathbf{f}) - \nabla^2 \mathbf{f} \quad (\ddagger)$$

et vérifiez cette formule dans le cas où  $\mathbf{f} = g(x,y)\mathbf{e}_x + h(x,y)\mathbf{e}_y$  ne dépend pas explicitement de  $z$  et ne possède pas de composante selon  $\mathbf{e}_z$ .

Quelles hypothèses doit-on formuler sur  $\mathbf{f}$  pour que l'égalité  $(\ddagger)$  soit valable?

### Question II

- Déterminez le plus grand intervalle  $I$  sur lequel la fonction  $\operatorname{tg} x$  peut être approchée par un polynôme  $\mathcal{P}_2$  d'ordre deux par application de la formule de Taylor au voisinage de  $x = \pi/4$ . Justifiez.
- Déterminez ce polynôme  $\mathcal{P}_2$  et l'expression du reste  $\mathcal{R}_2$  correspondant.
- En exploitant les résultats ci-dessus, montrez que

$$\left| \frac{\sqrt{3}}{3} - \left( 1 - \frac{\pi}{6} + \frac{\pi^2}{72} \right) \right| \leq 0.05$$

On donne  $\pi^3 \approx 31$ .

### Question III

Déterminez la solution  $y(x)$  du problème différentiel

$$\begin{cases} y' + y^2 = 1 \\ y(1) = 0 \end{cases}$$

*Tournez la page.*

### Question IV

Une barre AB de longueur  $L$  et de masse  $M$  repose sur une rotule O située à une distance  $L/3$  de A. La barre peut tourner sans frottement autour de la rotule mais elle ne peut glisser par rapport à celle-ci. Le mouvement de la barre a lieu dans un plan vertical. Dans la barre, on a creusé une rainure et, dans la portion AO de celle-ci, on place une bille de masse  $m$  assimilable à un point matériel P qui y glisse sans frottement. Le système ainsi décrit est en équilibre si la barre est horizontale et que la bille se trouve entre A et O à une distance  $r_* = LM/(6m)$  de O.

Afin d'étudier la stabilité de cette configuration d'équilibre, on établit les équations différentielles décrivant l'évolution de petites perturbations de celle-ci. Les perturbations  $\eta(t)$  de l'angle d'équilibre de la barre et  $\varepsilon(t)$  de la position d'équilibre de la bille obéissent à

$$\begin{cases} \left( \frac{ML^2}{9} + mr_*^2 \right) \frac{d^2\eta}{dt^2} = -mg\varepsilon \\ m \frac{d^2\varepsilon}{dt^2} = -mg\eta \end{cases}$$

où  $g$  est l'accélération (constante) de la pesanteur.

- Déterminez la solution générale de ce système, *i.e.* l'évolution des perturbations  $\eta$  et  $\varepsilon$  en fonction du temps. Lors de la résolution, on posera utilement

$$\frac{mg^2}{\frac{ML^2}{9} + mr_*^2} = \alpha^4, \quad \alpha > 0$$

- En considérant des conditions initiales tout à fait générales, peut-on affirmer que les perturbations  $\eta(t)$  et  $\varepsilon(t)$  sont bornées, *i.e.* que l'équilibre est stable? Justifiez.

### Question V

Soit l'équation aux dérivées partielles

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

où  $f(x,y)$  désigne une fonction inconnue. Pour résoudre le problème, on introduit le changement de variables

$$\begin{cases} u = x \\ v = xy \end{cases}$$

- Déterminez les plus grands ouverts entre lesquels ces relations définissent un changement de variables régulier d'ordre 1. Justifiez.
- Déterminez l'expression des opérateurs différentiels  $\frac{\partial}{\partial x}$  et  $\frac{\partial}{\partial y}$  en fonction des variables  $u$  et  $v$ .
- Introduisez le changement de variables dans l'équation différentielle et exprimez le problème au moyen des variables indépendantes  $u$  et  $v$ .
- Déterminez la forme générale de la solution.

## SOLUTION TYPE

### Question I

i. Vu que  $f_1 = O(x)$ ,  $x \rightarrow 0$ , il existe un voisinage de l'origine  $V_1(0)$  et une constante  $C_1$  tels que

$$|f_1(x)| \leq C_1|x| \quad \text{sur } V_1(0)$$

Vu que  $f_2 = O(x^2)$ ,  $x \rightarrow 0$ , il existe un voisinage  $V_2(0)$  et une constante  $C_2$  tels que

$$|f_2(x)| \leq C_2x^2 \quad \text{sur } V_2(0)$$

Ainsi, sur  $V(0) = V_1(0) \cap V_2(0)$ ,

$$|f_1(x) + f_2(x)| \leq |f_1(x)| + |f_2(x)| \leq C_1|x| + C_2x^2$$

Or, sur  $V(0) \cap ]-1, 1[$ ,  $x^2 \leq |x|$  donc

$$|f_1(x) + f_2(x)| \leq (C_1 + C_2)|x|$$

de sorte que

$$f_1 + f_2 = O(x), \quad x \rightarrow 0$$

De façon alternative, on peut raisonner en termes de limites dans le cas où les relations

$$f_1 = O(x), \quad x \rightarrow 0 \quad \text{et} \quad f_2 = O(x^2), \quad x \rightarrow 0$$

résultent de

$$\lim_{x \rightarrow 0} \frac{f_1(x)}{x} = M_1 \quad \text{et} \quad \lim_{x \rightarrow 0} \frac{f_2(x)}{x^2} = M_2$$

où  $M_1$  et  $M_2$  sont des constantes finies. Dans ce cas particulier, il vient

$$\lim_{x \rightarrow 0} \frac{f_1(x) + f_2(x)}{x} = \lim_{x \rightarrow 0} \left( \frac{f_1(x)}{x} + \frac{f_2(x)x}{x^2} \right) = M_1$$

ce qui implique que

$$f_1 + f_2 = O(x), \quad x \rightarrow 0$$

ii. Puisque  $f \in C_2(\mathbb{R})$  et  $f' > 0$  sur  $\mathbb{R}$  le théorème des fonctions réciproques permet d'affirmer que  $f$  possède une fonction réciproque  $f^{-1}$  qui est deux fois continûment dérivable sur l'image de  $\mathbb{R}$  par  $f$  et telle que

$$\frac{df^{-1}}{dy}(y) = \frac{1}{f'[f^{-1}(y)]}$$

Dérivant cette relation par rapport à  $y$ , il vient

$$\begin{aligned} \frac{d^2 f^{-1}}{dy^2}(y) &= \frac{-1}{(f'[f^{-1}(y)])^2} \frac{d}{dy} f'[f^{-1}(y)] \\ &= \frac{-1}{(f'[f^{-1}(y)])^2} f''[f^{-1}(y)] \frac{df^{-1}}{dy}(y) \\ &= \frac{-1}{(f'[f^{-1}(y)])^2} f''[f^{-1}(y)] \frac{1}{f'[f^{-1}(y)]} = \frac{-f''[f^{-1}(y)]}{(f'[f^{-1}(y)])^3} \end{aligned}$$

soit, si  $y = f(x_0)$  (et donc  $x_0 = f^{-1}(y)$ ),

$$\frac{d^2 f^{-1}}{dy^2}[f(x_0)] = \frac{-f''(x_0)}{[f'(x_0)]^3}$$

Dès lors, si  $f''(x_0) = 0$ , il vient

$$\frac{d^2 f^{-1}}{dy^2}[f(x_0)] = 0$$

iii. L'énoncé est faux comme le montre le contre-exemple de la fonction

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

Cette fonction possède un maximum en  $x_0 = (0,0)$  et est telle que

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

De là,

$$\Delta x^T H(0,0) \Delta x = 0$$

ce qui est en contradiction avec l'énoncé proposé.

iv. La relation

$$\nabla \wedge (\nabla \wedge \mathbf{f}) = \nabla(\nabla \cdot \mathbf{f}) - \nabla^2 \mathbf{f}$$

peut être énoncée de la façon suivante :

*“Le rotationnel du rotationnel du champ vectoriel  $\mathbf{f}$  est égal au gradient de la divergence de  $\mathbf{f}$  diminué du laplacien de  $\mathbf{f}$ .”*

Les composantes de  $\mathbf{f}$  étant données par  $(g(x,y), h(x,y), 0)$ , on a

$$\nabla \wedge \mathbf{f} = \left( \frac{\partial h}{\partial x} - \frac{\partial g}{\partial y} \right) \mathbf{e}_z$$

et

$$\begin{aligned} \nabla \wedge (\nabla \wedge \mathbf{f}) &= \frac{\partial}{\partial y} \left( \frac{\partial h}{\partial x} - \frac{\partial g}{\partial y} \right) \mathbf{e}_x - \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{\partial h}{\partial x} - \frac{\partial g}{\partial y} \right) \mathbf{e}_y \\ &= \left( \frac{\partial^2 h}{\partial y \partial x} - \frac{\partial^2 g}{\partial y^2} \right) \mathbf{e}_x + \left( -\frac{\partial^2 h}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 g}{\partial x \partial y} \right) \mathbf{e}_y \end{aligned} \quad (\dagger)$$

Par ailleurs, on calcule aisément

$$\nabla \cdot \mathbf{f} = \frac{\partial g}{\partial x} + \frac{\partial h}{\partial y}$$

$$\nabla(\nabla \cdot \mathbf{f}) = \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{\partial g}{\partial x} + \frac{\partial h}{\partial y} \right) \mathbf{e}_x + \frac{\partial}{\partial y} \left( \frac{\partial g}{\partial x} + \frac{\partial h}{\partial y} \right) \mathbf{e}_y$$

et

$$\nabla^2 \mathbf{f} = \nabla^2 g \mathbf{e}_x + \nabla^2 h \mathbf{e}_y = \left( \frac{\partial^2 g}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 g}{\partial y^2} \right) \mathbf{e}_x + \left( \frac{\partial^2 h}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 h}{\partial y^2} \right) \mathbf{e}_y$$

Combinant ces résultats, on obtient

$$\begin{aligned} \nabla(\nabla \cdot \mathbf{f}) - \nabla^2 \mathbf{f} &= \left( \frac{\partial^2 g}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 h}{\partial x \partial y} - \frac{\partial^2 g}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 g}{\partial y^2} \right) \mathbf{e}_x + \left( \frac{\partial^2 g}{\partial y \partial x} + \frac{\partial^2 h}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 h}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 h}{\partial y^2} \right) \mathbf{e}_y \\ &= \left( \frac{\partial^2 h}{\partial x \partial y} - \frac{\partial^2 g}{\partial y^2} \right) \mathbf{e}_x + \left( -\frac{\partial^2 h}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 g}{\partial y \partial x} \right) \mathbf{e}_y \end{aligned}$$

Ceci démontre l'égalité proposée puisque ce résultat est identique à  $(\dagger)$  si on tient compte de l'égalité des dérivées secondes croisées des fonctions  $g$  et  $h$ . Pour qu'il en soit ainsi et que les opérations conduisant au résultat final soient licites, il faut donc que les fonctions  $g$  et  $h$  soient deux fois continûment dérivables.

Question II

- i. La formule de Taylor peut être appliquée à l'ordre deux dans le voisinage de  $\pi/4$  à toute fonction réelle appartenant à  $C_2([\pi/4, x])$  (ou  $C_2([x, \pi/4])$  si  $x < \pi/4$ ) et trois fois dérivable sur  $] \pi/4, x[$  (ou  $]x, \pi/4[$ ).

La fonction  $f(x) = \operatorname{tg} x$  étant réelle et indéfiniment continûment dérivable sur  $I = ]-\pi/2, \pi/2[$ , on peut lui appliquer la formule de Taylor à l'ordre 2 au voisinage de  $\pi/4$  pour exprimer  $f(x)$  en tout point de cet intervalle.

- ii. La formule de Taylor à l'ordre 2 pour la fonction  $f(x) = \operatorname{tg} x$  s'écrit

$$f(x) = \mathcal{P}_2(x) + \mathcal{R}_2(x)$$

où

$$\mathcal{P}_2(x) = f\left(\frac{\pi}{4}\right) + \left(x - \frac{\pi}{4}\right) f'\left(\frac{\pi}{4}\right) + \frac{1}{2} \left(x - \frac{\pi}{4}\right)^2 f''\left(\frac{\pi}{4}\right)$$

et

$$\mathcal{R}_2(x) = \frac{1}{3!} \left(x - \frac{\pi}{4}\right)^3 f^{(3)}(\xi) \quad \text{avec } \xi \in \left] \frac{\pi}{4}, x[ \quad (\text{ou } \left] x, \frac{\pi}{4} [ \right)$$

D'une part, il vient successivement

$$f(x) = \operatorname{tg} x \quad f\left(\frac{\pi}{4}\right) = 1$$

$$f'(x) = \frac{1}{\cos^2 x} \quad f'\left(\frac{\pi}{4}\right) = 2$$

$$f''(x) = \frac{2 \sin x}{\cos^3 x} \quad f''\left(\frac{\pi}{4}\right) = 4$$

de sorte que

$$\mathcal{P}_2(x) = 1 + 2 \left(x - \frac{\pi}{4}\right) + 2 \left(x - \frac{\pi}{4}\right)^2$$

D'autre part, on calcule également

$$f'''(x) = \frac{2 + 4 \sin^2 x}{\cos^4 x}$$

de sorte que le reste peut s'écrire sous la forme

$$\mathcal{R}_2(x) = \frac{1}{6} \left(x - \frac{\pi}{4}\right)^3 \left(\frac{2 + 4 \sin^2 \xi}{\cos^4 \xi}\right) \quad \text{avec } \xi \in \left] \frac{\pi}{4}, x[ \quad (\text{ou } \left] x, \frac{\pi}{4} [ \right)$$

- iii. Vu que  $x = \pi/6 \in ]-\pi/2, \pi/2[$ , la formule de Taylor obtenue au point ii. peut être utilisée en ce point et conduit à

$$\begin{aligned} \operatorname{tg} \frac{\pi}{6} &= \frac{\sqrt{3}}{3} = 1 + 2 \left(\frac{\pi}{6} - \frac{\pi}{4}\right) + 2 \left(\frac{\pi}{6} - \frac{\pi}{4}\right)^2 + \frac{1}{6} \left(\frac{\pi}{6} - \frac{\pi}{4}\right)^3 \left(\frac{2 + 4 \sin^2 \xi}{\cos^4 \xi}\right) \\ &= 1 - \frac{\pi}{6} + \frac{\pi^2}{72} - \frac{\pi^3}{12^3} \left(\frac{2 + 4 \sin^2 \xi}{6 \cos^4 \xi}\right) \quad \text{avec } \xi \in \left] \frac{\pi}{6}, \frac{\pi}{4} [ \right) \end{aligned}$$

On a donc

$$\left| \frac{\sqrt{3}}{3} - \left(1 - \frac{\pi}{6} + \frac{\pi^2}{72}\right) \right| = \left| \frac{\pi^3}{12^3} \left(\frac{2 + 4 \sin^2 \xi}{6 \cos^4 \xi}\right) \right| \leq \frac{\pi^3}{12^3} \left(\frac{2 + 4 \sin^2 \frac{\pi}{4}}{6 \cos^4 \frac{\pi}{4}}\right)$$

puisque  $\sin^2 \xi \leq \sin^2 \frac{\pi}{4}$  et  $\cos^4 \xi \geq \cos^4 \frac{\pi}{4}$  quand  $\xi \in \left] \frac{\pi}{6}, \frac{\pi}{4} \right[$ .

Ainsi, il vient comme annoncé

$$\left| \frac{\sqrt{3}}{3} - \left( 1 - \frac{\pi}{6} + \frac{\pi^2}{72} \right) \right| \leq \frac{\pi^3}{12^3} \frac{4}{6/4} \leq \frac{32}{12^3} \cdot \frac{16}{6} = \frac{2^5 \cdot 2^4}{3^4 \cdot 2^7} = \frac{4}{81} < \frac{4}{80} = \frac{1}{20} = 0.05$$

### Question III

L'équation

$$y' + y^2 = 1$$

peut s'écrire sous la forme

$$\frac{dy}{dx} = 1 - y^2$$

qui est une équation différentielle à variables séparables. Sa solution générale peut être obtenue en évaluant

$$\int \frac{dy}{1-y^2} = \int dx + C \quad (\heartsuit)$$

où  $C$  est une constante.

Remarquons que les solutions  $y = 1$  et  $y = -1$  sont perdues lors de cette réécriture de l'équation. Ces solutions singulières ne sont cependant pas des solutions du problème posé puisqu'elles ne vérifient pas la condition auxiliaire  $y(1) = 0$ .

En évaluant les primitives dans  $(\heartsuit)$ , on obtient

$$\operatorname{arth}(y) = x + C$$

où le choix de la primitive ( $\operatorname{arth} y$  et pas  $\operatorname{arcoth} y$ ) de la fonction  $1/(1-y^2)$  est dicté par la condition auxiliaire qui amène à considérer les variations de  $y$  dans un intervalle comprenant l'origine.

La solution du problème est obtenue en imposant que  $y(1) = 0$ , ce qui donne

$$C = \operatorname{arth}(0) - 1 = -1 \quad \text{donc} \quad \operatorname{arth}(y) = x - 1$$

et, finalement,

$$y(x) = \operatorname{th}(x - 1)$$

Remarquons qu'il est aussi possible de calculer une primitive de la fonction de  $y$  en utilisant la technique de primitivation des fractions simples. On a

$$\frac{1}{1-y^2} = \frac{1}{2} \frac{1}{1-y} + \frac{1}{2} \frac{1}{1+y}$$

de sorte que

$$\int \frac{dy}{1-y^2} = -\frac{1}{2} \ln|1-y| + \frac{1}{2} \ln|1+y| = \frac{1}{2} \ln \left| \frac{1+y}{1-y} \right|$$

et donc que

$$\frac{1}{2} \ln \left| \frac{1+y}{1-y} \right| = x + C$$

où  $C$  est une constante.

La solution du problème est obtenue en imposant que  $y(1) = 0$ , ce qui donne

$$C = -1$$

c'est-à-dire

$$\ln\left(\frac{1+y}{1-y}\right) = 2x - 2$$

puisque la solution du problème est valable pour  $y \in ]-1, 1[$  vu la condition auxiliaire. On obtient donc

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

soit

$$1+y = (1-y)e^{2x-2}$$

et, finalement,

$$y(x) = \frac{e^{2x-2} - 1}{e^{2x-2} + 1} = \frac{e^{x-1} - e^{-(x-1)}}{e^{x-1} + e^{-(x-1)}} = \operatorname{th}(x-1)$$

#### Question IV

i. Le système

$$\begin{cases} \left(\frac{ML^2}{9} + mr_*^2\right) \frac{d^2\eta}{dt^2} = -mg\varepsilon \\ m \frac{d^2\varepsilon}{dt^2} = -mg\eta \end{cases}$$

est un système de deux équations différentielles linéaires à coefficients constants du deuxième ordre. Il est donc équivalent à une équation différentielle linéaire à coefficients constants du quatrième ordre qui peut être obtenue en éliminant l'une ou l'autre des deux variables.

La deuxième équation donne

$$\eta = -\frac{1}{g} \frac{d^2\varepsilon}{dt^2} \quad (\spadesuit)$$

et, en dérivant successivement deux fois par rapport au temps,

$$\frac{d^2\eta}{dt^2} = -\frac{1}{g} \frac{d^4\varepsilon}{dt^4}$$

La première équation peut alors s'écrire

$$\left(\frac{ML^2}{9} + mr_*^2\right) \left(-\frac{1}{g} \frac{d^4\varepsilon}{dt^4}\right) = -mg\varepsilon$$

ou encore, sous forme canonique,

$$\frac{d^4\varepsilon}{dt^4} - \alpha^4\varepsilon = 0$$

où on a posé

$$\frac{mg^2}{\frac{ML^2}{9} + mr_*^2} = \alpha^4, \quad (\text{avec } \alpha > 0)$$

L'équation étant linéaire, homogène et à coefficients constants, on considère le polynôme caractéristique  $L(z) = z^4 - \alpha^4$ . Celui-ci admet les quatre zéros simples

$$\alpha, \quad -\alpha, \quad i\alpha \quad \text{et} \quad -i\alpha$$

La solution générale s'écrit alors

$$\varepsilon(t) = C_1 e^{\alpha t} + C_2 e^{-\alpha t} + C_3 e^{i\alpha t} + C_4 e^{-i\alpha t}$$

ou encore, sous forme réelle,

$$\varepsilon(t) = C_1 e^{\alpha t} + C_2 e^{-\alpha t} + C_3' \cos(\alpha t) + C_4' \sin(\alpha t)$$

où  $C_1, C_2, C_3'$  et  $C_4'$  sont des constantes.

Faisant usage de (♠), on obtient aussi

$$\begin{aligned} \eta &= -\frac{1}{g} \frac{d^2 \varepsilon}{dt^2} \\ &= -\frac{1}{g} [\alpha^2 C_1 e^{\alpha t} + \alpha^2 C_2 e^{-\alpha t} - \alpha^2 C_3' \cos(\alpha t) - \alpha^2 C_4' \sin(\alpha t)] \end{aligned}$$

- ii. La présence d'une exponentielle croissante dans la solution générale du système indique que les perturbations ne seront pas bornées quelles que soient les conditions initiales. L'équilibre est donc instable.

### Question V

- i. Si  $x = u \neq 0$ , les relations

$$\begin{cases} u = x \\ v = xy \end{cases}$$

donnant  $u$  et  $v$  en fonction de  $x$  et  $y$  s'inversent en

$$\begin{cases} x = u \\ y = \frac{v}{u} \end{cases}$$

Elles établissent donc une bijection entre les ouverts

$$\Omega = \{(x, y) : x \neq 0\} \quad \text{et} \quad \Omega' = \{(u, v) : u \neq 0\}$$

De plus, les fonctions  $u(x, y) = x$  et  $v(x, y) = xy$  appartiennent à  $C_\infty(\Omega) \subset C_1(\Omega)$  et

$$\frac{\partial(u, v)}{\partial(x, y)} = \begin{vmatrix} 1 & 0 \\ y & x \end{vmatrix} = x \neq 0 \quad \text{sur} \quad \Omega$$

En conclusion, les relations données définissent un changement de variables régulier, d'ordre infini (et donc aussi d'ordre 1) entre  $\Omega$  et  $\Omega'$ .

- ii. Le théorème de dérivation des fonctions composées permet d'écrire

$$\frac{\partial}{\partial x} = \frac{\partial u}{\partial x} \frac{\partial}{\partial u} + \frac{\partial v}{\partial x} \frac{\partial}{\partial v} = \frac{\partial}{\partial u} + y \frac{\partial}{\partial v} = \frac{\partial}{\partial u} + \frac{v}{u} \frac{\partial}{\partial v}$$

et

$$\frac{\partial}{\partial y} = \frac{\partial u}{\partial y} \frac{\partial}{\partial u} + \frac{\partial v}{\partial y} \frac{\partial}{\partial v} = x \frac{\partial}{\partial v} = u \frac{\partial}{\partial v}$$



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

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

peut s'écrire sous la forme

$$u \frac{\partial g}{\partial u} + v \frac{\partial g}{\partial v} - v \frac{\partial g}{\partial v} = \frac{v^2}{u}$$

où on a noté  $g(u, v) = f(x(u, v), y(u, v))$ . Après simplification, il vient

$$\frac{\partial g}{\partial u} = \frac{v^2}{u^2}$$

- iv. En primitivant par rapport à  $u$  les deux membres de l'équation ci-dessus, on obtient

$$g(u, v) = \int \frac{v^2}{u^2} du = -\frac{v^2}{u} + h(v)$$

où  $h(v)$  est une fonction de  $v$ .

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

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

où  $F$  désigne une fonction (dérivable) quelconque d'une seule variable.