

# Méthodes mathématiques pour physiciens I

## Corrigé série 13

**Exercice 1.** En intégrant d'abord sur  $y$  puis sur  $x$ ,

$$\begin{aligned}\int_D f(x, y) dx dy &= \int_0^1 \int_0^{x^2} \frac{1}{x^2 + y} dy dx = \int_0^1 \left[ \ln(x^2 + y) \right]_{y=0}^{y=x^2} dx \\ &= \int_0^1 (\ln(2x^2) - \ln(x^2)) dx = \int_0^1 \ln(2) dx = \ln(2).\end{aligned}$$

**Exercice 2.**

1. Une paramétrisation du demi-disque est donnée en coordonnées polaires par

$$D = \{(r \cos \theta, r \sin \theta) \in \mathbf{R}^2 : 0 \leq r \leq R \text{ et } 0 \leq \theta \leq \pi\}.$$

En coordonnées polaires  $x = r \cos \theta$  et  $y = r \sin \theta$ , la mesure est

$$dx dy = \left| \det \begin{pmatrix} \partial_r x & \partial_\theta x \\ \partial_r y & \partial_\theta y \end{pmatrix} \right| dr d\theta = \left| \det \begin{pmatrix} \cos \theta & -r \sin \theta \\ \sin \theta & r \cos \theta \end{pmatrix} \right| dr d\theta = r dr d\theta,$$

et donc les coordonnées du centre de masse sont

$$\mathbf{x}_{\text{CM}} = \frac{1}{m} \int_D \rho \mathbf{x} dx dy = \frac{1}{|D|} \int_D \mathbf{x} dx dy = \frac{2}{\pi R^2} \int_0^R \int_0^\pi \mathbf{x} r dr d\theta.$$

Ainsi, la première coordonnée du centre de masse est

$$x_{\text{CM}} = \frac{2}{\pi R^2} \int_0^R \int_0^\pi r^2 \cos \theta d\theta dr = \frac{2}{\pi R^2} \int_0^R r^2 [\sin \theta]_0^\pi dr = 0,$$

et la seconde

$$y_{\text{CM}} = \frac{2}{\pi R^2} \int_0^R \int_0^\pi r^2 \sin \theta d\theta dr = -\frac{2}{\pi R^2} \int_0^R r^2 [\cos \theta]_0^\pi dr = \frac{4}{\pi R^2} \int_0^R r^2 dr = \frac{4R}{3\pi}.$$

2. Tout d'abord, le domaine  $D$  peut se réécrire de manière équivalente comme

$$D = \{(x, y) \in \mathbf{R}^2 : -1 \leq y \leq 1 \text{ et } 1 - y^2 \leq x \leq 2 - 2y^2\}.$$

L'aire de  $D$  est alors donnée par

$$|D| = \int_D dx dy = \int_{-1}^1 \int_{1-y^2}^{2-2y^2} dx dy = \int_{-1}^1 (1 - y^2) dy = \left[ y - \frac{y^3}{3} \right]_{-1}^1 = \frac{4}{3}.$$

L'abscisse du barycentre est donc donnée par

$$\begin{aligned}x_{\text{CM}} &= \frac{1}{|D|} \int_D x dx dy = \frac{3}{4} \int_{-1}^1 \int_{1-y^2}^{2-2y^2} x dx dy = \frac{3}{4} \int_{-1}^1 \left[ \frac{x^2}{2} \right]_{1-y^2}^{2-2y^2} dy \\ &= \frac{3}{8} \int_{-1}^1 3(1 - y^2)^2 dy = \frac{9}{8} \int_{-1}^1 (1 - 2y^2 + y^4) dy = \frac{9}{8} \left[ y - \frac{2y^3}{3} + \frac{y^5}{5} \right] = \frac{6}{5}.\end{aligned}$$

Par symétrie, l'ordonnée du barycentre est nulle, et donc le barycentre de  $D$  se trouve en  $(\frac{6}{5}, 0)$ .

**Exercice 3.**

1. L'intégrale à calculer s'écrit

$$\begin{aligned}\int_D \frac{y^2}{x^2} dx dy &= \int_0^\infty \int_{\frac{-2x}{x+2}}^{\frac{2x}{x+2}} \frac{y^2}{x^2} dy dx = \int_0^\infty \frac{1}{x^2} \left( \left[ \frac{1}{3} y^3 \right]_{\frac{-2x}{x+2}}^{\frac{2x}{x+2}} \right) dx \\ &= \frac{16}{3} \int_0^\infty \frac{x}{(x+2)^3} dx = \frac{16}{3} \left( -\frac{1}{2} \frac{x}{(x+2)^2} \right) \Big|_0^\infty + \frac{1}{2} \int_0^\infty \frac{1}{(x+2)^2} dx \\ &= \frac{16}{3} \left( -\frac{1}{2} \frac{1}{(x+2)} \right) \Big|_0^\infty = \frac{4}{3}.\end{aligned}$$

2. La paramétrisation la plus simple de ce domaine est donnée en coordonnées polaires,

$$T = \left\{ (r \cos \theta, r \sin \theta) \in \mathbf{R}^2 : 1 \leq r \leq 2 \text{ et } -\frac{\pi}{2} \leq \theta \leq 0 \right\}.$$

Comme dans l'exercice 1, nous avons  $dx dy = r dr d\theta$ , et donc l'intégrale de  $\rho$  sur  $T$  est

$$\begin{aligned}\int_T \rho(x, y) dx dy &= \int_1^2 \left( \int_{-\frac{\pi}{2}}^0 r \cos \theta \frac{\cos(r^2)}{r} d\theta \right) r dr = \int_1^2 \cos(r^2) r dr \\ &= \frac{1}{2} \sin(r^2) \Big|_1^2 = \frac{1}{2} (\sin 4 - \sin 1)\end{aligned}$$

**Exercice 4.** A nouveau, le domaine admet une paramétrisation simple en coordonnées polaires, et donc comme  $dx dy = r dr d\theta$ , pour toute fonction  $f$ ,

$$\int_D f(x, y) dx dy = \int_0^{2\pi} \int_0^\theta f(r \cos(\theta), r \sin(\theta)) r dr d\theta.$$

Ainsi pour la fonction  $f$  donnée, nous obtenons

$$\begin{aligned}\int_D \frac{-y}{x^2 + y^2} dx dy &= \int_0^{2\pi} \int_0^\theta \left( \frac{-r \sin(\theta)}{r^2} \right) r dr d\theta = - \int_0^{2\pi} \sin(\theta) \int_0^\theta dr d\theta \\ &= - \int_0^{2\pi} \theta \sin(\theta) d\theta = - \left[ -\theta \cos(\theta) + \sin(\theta) \right]_0^{2\pi} = 2\pi.\end{aligned}$$

**Exercice 5.** Comme  $\mathbf{f}(x, y, z) = (y, x, z)$ , nous avons tout d'abord

$$\nabla \wedge \mathbf{f} = \begin{pmatrix} \partial_y z - \partial_z x \\ \partial_z y - \partial_x z \\ \partial_x x - \partial_y y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 - 0 \\ 0 - 0 \\ 1 - 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix},$$

d'où

$$\int_S \nabla \wedge \mathbf{f} \cdot d\mathbf{S} = 0.$$

Le chemin  $\gamma$  peut se paramétrer par

$$\gamma = \{(t, 0, 1) : 0 \leq t \leq 1\} \cup \{(1, t, 1) : 0 \leq t \leq 1\} \cup \{(1 - t, 1, 1) : 0 \leq t \leq 1\} \cup \{(0, 1 - t, 1) : 0 \leq t \leq 1\},$$

d'où

$$\begin{aligned} \int_{\gamma} \mathbf{f} \cdot d\mathbf{l} &= \int_0^1 \begin{pmatrix} 0 \\ t \\ 1 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} dt + \int_0^1 \begin{pmatrix} t \\ 1 \\ 1 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix} dt \\ &\quad + \int_0^1 \begin{pmatrix} 1 \\ 1 - t \\ 1 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} -1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} dt + \int_0^1 \begin{pmatrix} 1 - t \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ -1 \\ 0 \end{pmatrix} dt \\ &= 0. \end{aligned}$$

**Exercice 6.** Soient

$$\begin{aligned} f : \mathbf{R}^3 &\rightarrow \mathbf{R} & \gamma : [0, 2\pi) &\rightarrow \mathbf{R}^3 \\ (x, y, z) &\mapsto x^2 y + z y^3, & t &\mapsto (\cos t, \sin t, 1). \end{aligned}$$

1. Le gradient de  $f$  est

$$\nabla f = (2xy, x^2 + 3y^2 z, y^3),$$

et donc évalué le long du chemin  $\gamma$ ,

$$\nabla f = (2 \cos t \sin t, \cos^2 t + 3 \sin^2 t, \sin^3 t).$$

Ensuite,

$$\dot{\gamma} = (-\sin t, \cos t, 0),$$

de sorte que

$$\int_{\gamma} \nabla f \cdot d\mathbf{l} = \int_0^{2\pi} \nabla f \cdot \dot{\gamma} dt = \int_0^{2\pi} (\sin^2 t \cos t + \cos^3 t) dt = \int_0^{2\pi} \cos t dt = 0.$$

2. Par le théorème de Stokes, nous avons

$$\int_{\gamma} \nabla f \cdot d\mathbf{l} = \int_{S_{\gamma}} (\nabla \times \nabla f) \cdot d\mathbf{S}$$

où  $S_{\gamma}$  est une surface ayant  $\gamma$  pour contour. Comme  $\nabla \times \nabla f = 0$ , cela montre directement que l'intégrale est nulle.

**Exercice 7.** En utilisant le théorème de Stokes :

$$\int_S (\nabla \wedge \mathbf{A}) \cdot d\mathbf{S} = \int_C \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l}$$

où  $C$  est le cercle

$$C = \left\{ (x, y, z) \in \mathbf{R}^3 : \sqrt{x^2 + y^2} = 1 \text{ et } z = 0 \right\}.$$

En utilisant la paramétrisation suivante de  $C$

$$\begin{aligned} \gamma : [0, 2\pi) &\rightarrow \mathbf{R}^2 \\ \theta &\mapsto (\cos \theta, \sin \theta, 0), \end{aligned}$$

nous trouvons

$$\begin{aligned} \int_S (\nabla \wedge \mathbf{A}) \cdot d\mathbf{S} &= \int_C \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} = \int_0^{2\pi} \mathbf{A}(\gamma(\theta)) \cdot \dot{\gamma}(\theta) d\theta \\ &= \int_0^{2\pi} \begin{pmatrix} -\sin \theta \\ \cos \theta \\ 0 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} -\sin \theta \\ \cos \theta \\ 0 \end{pmatrix} d\theta \\ &= \int_0^{2\pi} (\sin^2 \theta + \cos^2 \theta) d\theta = 2\pi. \end{aligned}$$

**Exercice 8.** La première chose à faire est de compléter le carré

$$-\mathbf{x}^2 + \mathbf{k} \cdot \mathbf{x} = -\left(\mathbf{x} - \frac{\mathbf{k}}{2}\right)^2 + \frac{\mathbf{k}^2}{4},$$

ainsi

$$f(\mathbf{k}) = e^{\frac{\mathbf{k}^2}{4}} \int_{\mathbf{R}^2} e^{-(\mathbf{x} - \frac{\mathbf{k}}{2})^2} dx_1 dx_2.$$

Ensuite, il faut effectuer le changement de variable

$$\mathbf{y} = \mathbf{x} - \frac{\mathbf{k}}{2},$$

dont le Jacobien est

$$\left| \det \begin{pmatrix} \partial_{y_1} x_1 & \partial_{y_1} x_2 \\ \partial_{y_2} x_1 & \partial_{y_2} x_2 \end{pmatrix} \right| = \left| \det \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \right| = 1.$$

Ainsi la mesure ne change pas et nous avons

$$f(\mathbf{k}) = e^{\frac{\mathbf{k}^2}{4}} \int_{\mathbf{R}^2} e^{-\mathbf{y}^2} dy_1 dy_2.$$

Comme l'intégrant ne dépend que de  $\mathbf{y}^2$ , nous passons en coordonnées polaires  $y_1 = r \cos \theta$ ,  $y_2 = r \sin \theta$ , donc  $dy_1 dy_2 = r dr d\theta$ . Maintenant,

$$\mathbf{R}^2 = \{(r \cos \theta, r \sin \theta) \in \mathbf{R}^2 : 0 \leq r \leq \infty, 0 \leq \theta \leq 2\pi\},$$

d'où

$$f(\mathbf{k}) = e^{\frac{\mathbf{k}^2}{4}} \int_0^{2\pi} \int_0^\infty e^{-r^2} r dr d\theta = -e^{\frac{\mathbf{k}^2}{4}} 2\pi \frac{1}{2} [e^{-r^2}]_0^\infty = \pi e^{\frac{\mathbf{k}^2}{4}}.$$