

Corrigé Examen Analyse III

David Strütt

MATH-203(c), hiver 2020-2021

Exercice 1.

(i) $\text{long}(\Gamma) = \int_{\Gamma} 1 dl.$

$$\gamma: [-1, 1] \rightarrow \Gamma, \quad \gamma(t) = \left(\frac{1}{3}t^3, 3t, \frac{\sqrt{6}}{2}t^2 \right), \quad \gamma'(t) = (t^2, 3, \sqrt{6}t), \quad |\gamma'(t)| = t^2 + 3.$$

$$\text{long}(\Gamma) = \int_{-1}^1 t^2 + 3 dt = \frac{20}{3}$$

(ii) Par le théorème de la divergence,

$$\int_{\partial\Omega} \langle F; \nu \rangle = \int_{\Omega} \operatorname{div} F.$$

$$\operatorname{div} F = 2x + \cos(x^2).$$

$$\Omega = \left\{ (x, y) \in \mathbb{R}^2 \mid 0 \leq y \leq x \leq \sqrt{\pi/2} \right\}$$

$$\begin{aligned} \int_{\partial\Omega} \langle F; \nu \rangle dl &= \int_{\Omega} \operatorname{div} F(x, y) dx dy \\ &= \int_0^{\sqrt{\pi/2}} \int_0^x 2x + \cos(x^2) dy dx \\ &= \frac{1}{3} \frac{\pi^{3/2}}{2^{1/2}} + \frac{1}{2} \end{aligned}$$

Exercice 2.

(i)

$$\begin{aligned} \operatorname{rot} F &= \frac{\partial F^2}{\partial x}(x, y) - \frac{\partial F^1}{\partial y}(x, y) \\ &= \frac{y^2 - 2xy - x^2}{(x^2 + y^2)^2} - \frac{y^2 - 2xy - x^2}{(x^2 + y^2)^2} = 0 \end{aligned}$$

(ii) F ne dérive pas d'un potentiel. Si Γ est le cercle centré en 0 de rayon 1, on a

$$\begin{aligned}\int_{\Gamma} F \cdot dl &= \int_0^{2\pi} \langle F(\cos(t), \sin(t)), (-\sin(t), \cos(t)) \rangle dt \\ &= \int_0^{2\pi} -\cos(t)\sin(t) + \sin^2(t) + \cos^2(t) + \cos(t)\sin(t) dt = 2\pi \neq 0\end{aligned}$$

d'où, F ne dérive pas d'un potentiel.

Exercice 3.

On a

$$\begin{aligned}\operatorname{rot} G(x, y) &= \frac{\partial G^2}{\partial x}(x, y) - \frac{\partial G^1}{\partial y}(x, y) \\ &= -\frac{\partial F^1}{\partial x}(-x, y) - \frac{\partial F^2}{\partial y}(-x, y) = -\operatorname{div} F(-x, y) = 0.\end{aligned}$$

G est donc un champ vectoriel à rotationnel nul sur \mathbb{R}^2 qui est convexe. Ainsi, par un résultat du cours, G dérive d'un potentiel.

Exercice 4.

$$\operatorname{rot} F = \begin{vmatrix} e_1 & e_2 & e_3 \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ 0 & x & 0 \end{vmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

Pour Σ , on repère la symétrie cylindrique. $(x, y, z) = (r \cos(\theta), r \sin(\theta), z)$, $r \geq 0$, $0 \leq \theta \leq 2\pi$, $r \in \mathbb{R}$. Les conditions deviennent

$$z = (r + 1)(3 - r), \quad r \sin(\theta) \geq 0, \quad z \geq 0$$

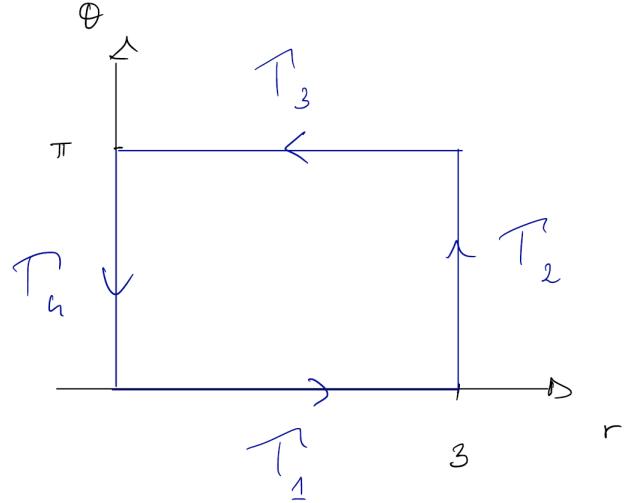
Une étude de signe de $r \mapsto (r + 1)(3 - r)$ nous donne que $z \geq 0$ implique $-1 \leq r \leq 3$ ce qui mis ensemble avec le fait que $r \geq 0$ nous donne $r \in [0, 3]$. De plus, $\theta \in [0, 2\pi]$ et $\sin(\theta) \geq 0$ nous donne $\theta \in [0, \pi]$. On a donc comme paramétrisation

$$\begin{aligned}\sigma: [0, 3] \times [0, \pi] &\rightarrow \mathbb{R}^3 \\ (r, \theta) &\mapsto \sigma(r, \theta) = (r \cos(\theta), r \sin(\theta), -r^2 + 2r + 3).\end{aligned}$$

$$\sigma_r \wedge \sigma_\theta = \begin{vmatrix} e_1 & e_2 & e_3 \\ \cos(\theta) & \sin(\theta) & 2 - 2r \\ -r \sin(\theta) & r \cos(\theta) & 0 \end{vmatrix} = \begin{pmatrix} (2r^2 - 2r) \cos(\theta) \\ (2r^2 - 2r) \sin(\theta) \\ r \end{pmatrix}$$

Ainsi,

$$\iint_{\Sigma} \operatorname{rot} F ds = \int_0^3 \int_0^\pi \langle (0, 0, 1), \sigma_r \wedge \sigma_\theta \rangle d\theta dr = \int_0^3 \int_0^\pi r d\theta dr = \frac{9\pi}{2}$$



$$\partial\Sigma = \sigma(\Gamma_1) \cup \sigma(\Gamma_2) \cup \sigma(\Gamma_3) \cup \sigma(\Gamma_4)$$

$\sigma(\Gamma_1) : (t, 0), t \in [0, 3], \gamma_1(t) = \sigma(t, 0) = (t, 0, -t^2 + 2t + 3)$ et $\gamma'_1(t) = (1, 0, -2t + 2)$.

$\sigma(\Gamma_2) : (3, t), t \in [0, \pi], \gamma_2(t) = \sigma(3, t) = (3 \cos(t), 3 \sin(t), 0)$ et $\gamma'_2(t) = (-2 \sin(t), 3 \cos(t), 0)$.

$\sigma(\Gamma_3) : (3 - t, \pi), t \in [0, 3], \gamma_3(t) = \sigma(3 - t, \pi) = (t - 3, 0, 4t - t^2)$ et $\gamma'_3(t) = (1, 0, 4 - 2t)$

$\sigma(\Gamma_4) : (0, \pi - t), t \in [0, \pi], \gamma_4(t) = \sigma(0, \pi - t) = (0, 0, 3)$ qui est réduit à un point, on ignore.

$$\int_{\sigma(\Gamma_1)} F \cdot dl = \int_0^3 \langle (0, t, 0), (1, 0, -2t + 2) \rangle dt = 0$$

$$\begin{aligned} \int_{\sigma(\Gamma_2)} F \cdot dl &= \int_0^\pi \langle (0, 3 \cos t, 0); (-3 \sin t, 3 \cos t, 0) \rangle dt = \int_0^\pi 9 \cos^2(t) dt \\ &= 9 \int_0^\pi \frac{1}{2} + \frac{1}{2} \cos(2t) dt = \frac{9\pi}{2} \end{aligned}$$

$$\int_{\sigma(\Gamma_3)} F \cdot dl = \int_0^3 \langle (0, t - 3, 0), (1, 0, 4 - 2t) \rangle dt = 0$$

d'où,

$$\int_{\partial\Sigma} F \cdot dl = 0 + \frac{9\pi}{2} + 0 = \frac{9\pi}{2} = \iint_{\Sigma} \operatorname{rot} F ds.$$

Exercice 5.

$$\begin{aligned}
b_n &= \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \sin\left(\frac{\pi}{L}nx\right) dx \\
&= \frac{2}{\pi} \int_0^\pi (2\pi x - x^2) \sin(nx) dx \\
&\stackrel{IPP}{=} \frac{2}{\pi} \left[(2\pi x - x^2) \frac{-\cos(nx)}{n} \right]_{n=0}^{n=\pi} - \frac{2}{\pi} \int_0^\pi (2\pi - 2x) \frac{-\cos(nx)}{n} dx \\
&= \frac{2}{\pi} \left[(2\pi^2 - \pi^2) \frac{-\cos(n\pi)}{n} - (2\pi 0 - 0^2) \frac{-\cos(0)}{n} \right] \\
&\quad + \frac{2}{\pi} \int_0^\pi (2\pi - 2x) \frac{\cos(nx)}{n} dx \\
&= \frac{2\pi}{n} (-1)^{n+1} + \frac{4}{\pi} \int_0^\pi (\pi - x) \frac{\cos(nx)}{n} dx \\
&\stackrel{IPP}{=} \frac{2\pi}{n} (-1)^{n+1} + \underbrace{\frac{4}{\pi n} \left[(\pi - x) \frac{\sin(nx)}{n} \right]_{x=0}^{x=\pi}}_{=0} \\
&\quad - \frac{4}{\pi n^2} \int_0^\pi (-1) \sin(nx) dx \\
&= \frac{2\pi}{n} (-1)^{n+1} + \frac{4}{\pi n^2} \left[-\frac{\cos(nx)}{n} \right]_{x=0}^{x=\pi} \\
&= \frac{2\pi}{n} (-1)^{n+1} \\
&= \begin{cases} -\frac{2\pi}{n} - \frac{8}{\pi n^3} & \text{si } n \text{ est pair} \\ \frac{2\pi}{n} & \text{si } n \text{ est impair} \end{cases}.
\end{aligned}$$

Ainsi,

$$F_s f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} \left\{ (-1)^{n+1} \frac{2\pi^2 n^2 + 4}{\pi n^3} - \frac{4}{\pi n^3} \right\} \sin(nx).$$

Par le résultat du cours qui nous donne la convergence des séries de Fourier en sinus, on a

$$F_s f(x) = \begin{cases} \frac{f(x-0) + f(x+0)}{2} & \text{si } x \in]0, \pi[\\ 0 & \text{si } x = 0 \text{ ou } L. \end{cases}$$

Vu que f est continue sur $]0, \pi]$, on a

$$F_s f(x) = \begin{cases} 2\pi x - x^2 & \text{sur }]0, \pi[\\ 0 & \text{si } x = 0 \text{ ou } L. \end{cases}$$

De plus, vu que $f(0) = 0 = F_s f(0)$ et $f(\pi) = \pi^2 \neq 0 = F_s f(\pi)$, on a que $F_s f$ et f coïncident sur $[0, \pi[$ mais sont différentes en π .

Exercice 6.

On évalue la série de Fourier de g en 0. Pour tout $n \in \mathbb{N}$, on a $\sin(n0) = 0$ et $\cos(n0) = 1$, d'où

$$\begin{aligned} Fg(0) &= \frac{3\pi}{4} + \sum_{k=1}^{\infty} -\frac{2}{(2k-1)^2\pi} \\ &= \frac{3\pi}{4} - \frac{2}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{(2k-1)^2} \\ &= \frac{3\pi}{4} - \frac{2}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{4} \frac{1}{(k-1/2)^2} \\ &= \frac{3\pi}{4} - \frac{1}{2\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{\left(k-\frac{1}{2}\right)^2} \end{aligned}$$

De plus, vu que g est C^1 par morceaux, on a par le théorème de Dirichlet :

$$Fg(0) = \frac{g(0+0) + g(0-0)}{2} = \frac{\pi+0}{2} = \frac{\pi}{2}.$$

Combinant les deux on trouve

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{\left(k-\frac{1}{2}\right)^2} = \frac{\pi^2}{2}.$$

Exercice 7.

(i) Soit $f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ continue par morceaux et telle que

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |f(x)|dx < +\infty.$$

La transformée de Fourier de f est définie par

$$\mathcal{F}(f)(\alpha) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} f(x)e^{-i\alpha x} dx$$

(ii) Soit $f(x) = e^{-\frac{3}{2}|x|}$ et $h(x) = \frac{4x^2}{(2\pi+x^2)^2}$. On a alors que notre équation s'écrit

$$-10u + (9u - 4u'') * f = h.$$

On a par les tables que

$$\hat{f}(\alpha) = \frac{3}{2} \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{1}{\frac{9}{4} + \alpha^2} = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{6}{9 + 4\alpha^2}.$$

Ainsi, prenant la transformée de Fourier de notre équation, on obtient

$$\begin{aligned}
-10\hat{u} + \mathcal{F}[(9u - 4u'') * f] &= \hat{h} \\
-10\hat{u} + \sqrt{2\pi}\mathcal{F}(9u - 4u'')\hat{f} &= \hat{h} \\
-10\hat{u} + \sqrt{2\pi}(9\hat{u} - 4\mathcal{F}(u''))\hat{f} &= \hat{h} \\
-10\hat{u} + \sqrt{2\pi}(9\hat{u} + 4\alpha^2\hat{u})\sqrt{\frac{2}{\pi}}\frac{6}{9 + 4\alpha^2} &= \hat{h} \\
-10\hat{u} + 12\hat{u} &= \hat{h} \\
\hat{u} &= \frac{1}{2}\hat{h}.
\end{aligned}$$

D'où, par linéarité de la transformée de Fourier, on a

$$u = \mathcal{F}^{-1}(\hat{u}) = \frac{1}{2}\mathcal{F}^{-1}(\hat{h}) = \frac{1}{2}h = \frac{2x^2}{(2\pi + x^2)^2}$$