

Chapitre 21 : Formes différentielles de degré 1, intégrales curvilignes

I Formes différentielles de degré 1 de classe C^k , $k \in \llbracket 0, +\infty \rrbracket$.

- Soit U un ouvert de \mathbb{R}^n . On appelle forme différentielle de degré 1 de classe C^k toute application $\omega: U \rightarrow (\mathbb{R}^n)^*$ de classe C^k .
- Soit $(\varepsilon_1, \dots, \varepsilon_n)$ la base canonique de \mathbb{R}^n , $(\varepsilon_1^*, \dots, \varepsilon_n^*)$ sa base duale.

Ainsi, toute application $\omega: U \rightarrow (\mathbb{R}^n)^*$ s'écrit de manière unique :

$$\omega: M \in U \mapsto \sum_{j=1}^n P_j(M) \varepsilon_j^* \text{ où } P_j: U \rightarrow \mathbb{R} \text{ sont les fonctions coordonnées.}$$

Proposition :

ω est une forme différentielle de classe C^k si et seulement si pour tout $j \in \llbracket 0, n \rrbracket$, P_j est de classe C^k .

II Formes différentielles exactes (de degré 1)

- Théorème :

Pour toute application $f: U \subset \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ de classe C^k ($k \geq 1$), $df: U \rightarrow (\mathbb{R}^n)^*$ est une forme différentielle de degré 1 et de classe C^{k-1} .

De plus, pour $M \in U$, on a $df_M = \sum_{j=1}^n \frac{\partial f}{\partial x_j}(M) \varepsilon_j^*$.

Définition :

Une forme différentielle de classe C^k $\omega: U \rightarrow (\mathbb{R}^n)^*$ est dite exacte (ou totale) lorsqu'il existe $f: U \rightarrow \mathbb{R}$ de classe C^{k+1} telle que $\omega = df$, c'est-à-dire :

Si $\omega: M \in U \mapsto \sum_{j=1}^n P_j(M) \varepsilon_j^*$, alors ω est exacte si et seulement si il existe f de classe C^{k+1} telle que $\forall j \in \llbracket 0, n \rrbracket, P_j = \frac{\partial f}{\partial x_j}$. Dans ce cas, f est appelée primitive de ω .

- Proposition :

Si U est convexe et si f, g sont deux primitives de la même forme différentielle ω sur U , alors $f - g$ est constante.

Remarque :

C'est vrai pour U connexe par arcs.

Démonstration :

Si $\omega = df = dg$, alors $\forall M \in U, d(f - g)_M = 0$

- Cas particulier et nouvelle notation :

Soit $f: \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$. Alors f est de classe C^∞ , et la différentielle de f est

$$(x_1, \dots, x_n) \mapsto x_i$$

$$df: \mathbb{R}^n \rightarrow (\mathbb{R}^n)^*$$

$$M \mapsto df_M = f$$

En utilisant $(\varepsilon_1^*, \dots, \varepsilon_n^*)$, base duale de la base canonique, on a $df = \varepsilon_i^*$, fonction constante (de $(\mathbb{R}^n)^*$)

Notation :

On pose $\varepsilon_i^* = dx_i$

Ainsi, toute forme différentielle de classe C^k s'écrit de manière unique

$$\omega: M \mapsto \sum_{j=1}^n P_j(M) dx_j \quad \text{où } P_j: U \rightarrow \mathbb{R} \text{ est de classe } C^k.$$

En particulier, si $f: U \rightarrow \mathbb{R}$ est de classe C^{k+1} , on aura $df = \sum_{j=1}^n \frac{\partial f}{\partial x_j} dx_j$.

III Formes différentielles de degré 1 fermées, théorème de Schwarz, théorème de Poincaré

- Théorème (Schwarz) :

Soit $\omega: U \subset \mathbb{R}^n \rightarrow (\mathbb{R}^n)^*$ une forme différentielle de classe C^k , $k \geq 1$.

$$M \mapsto \sum_{j=1}^n P_j(M) dx_j$$

Si ω est exacte, alors $\forall i, j \in \llbracket 1, n \rrbracket, \forall M \in U, \frac{\partial P_j}{\partial x_i}(M) = \frac{\partial P_i}{\partial x_j}(M)$

Démonstration :

Si $\omega = df$, où $f: U \rightarrow \mathbb{R}$ est de classe C^{k+1} ($k \geq 1$), alors $\forall i \in \llbracket 1, n \rrbracket, P_i = \frac{\partial f}{\partial x_i}$

Comme f est de classe C^2 , on a

$$\forall M \in U, \frac{\partial P_j}{\partial x_i}(M) = \frac{\partial^2 f}{\partial x_i \partial x_j}(M) = \frac{\partial^2 f}{\partial x_j \partial x_i}(M) = \frac{\partial P_i}{\partial x_j}(M)$$

- Définition :

Une forme différentielle $\omega = \sum_{j=1}^n P_j dx_j$ de classe C^k ($k \geq 1$) telle que

$$\forall i, j \in \llbracket 1, n \rrbracket, \frac{\partial P_j}{\partial x_i} = \frac{\partial P_i}{\partial x_j} \text{ est dite fermée.}$$

Corollaire :

Toute forme différentielle exacte est fermée.

- Exemple :

Il existe des fonctions fermées non exactes :

$$\text{On pose } d\theta = \frac{xdy - ydx}{x^2 + y^2} \text{ sur } \mathbb{R}^2 \setminus \{(0,0)\}$$

Ainsi, $d\theta = \frac{-y}{x^2+y^2}dx + \frac{x}{x^2+y^2}dy = P(x,y)dx + Q(x,y)dy$

$d\theta$ est de classe C^∞ et fermée sur $\mathbb{R}^2 \setminus \{(0,0)\}$, mais non exacte.

En effet, $\forall (x,y) \in \mathbb{R}^2 \setminus \{(0,0)\}, \frac{\partial P}{\partial y}(x,y) = \frac{-(x^2+y^2)+2y^2}{(x^2+y^2)^2} = \frac{y^2-x^2}{(x^2+y^2)^2}$

Et $\forall (x,y) \in \mathbb{R}^2 \setminus \{(0,0)\}, \frac{\partial Q}{\partial x}(x,y) = \frac{x^2+y^2-2x^2}{(x^2+y^2)^2} = \frac{y^2-x^2}{(x^2+y^2)^2}$

Donc $d\theta$ est fermée.

Mais $d\theta$ n'est pas exacte, car on verra que si elle l'était, l'intégrale curviligne de $d\theta$ sur le cercle unité serait nulle ce qui n'est pas le cas.

Remarque :

$d\theta$ est exacte sur $\mathbb{R}_+^* \times \mathbb{R}$ car en posant $f(x,y) = \text{Arctan} \frac{y}{x}$, on a $d\theta = df$

- Théorème de Poincaré :

Rappel :

Une partie A de \mathbb{R}^n est dite étoilée par rapport à $M_0 \in A$ si $\forall M \in A, [M_0, M] \subset A$

Proposition :

Un convexe est étoilé par rapport à chacun de ses points.

Une partie étoilée est connexe par arcs ; la réciproque est fautive.

Remarque :

$\mathbb{R}^2 \setminus \{(0,0)\}$ n'est pas étoilé mais est connexe par arcs.

Théorème (Poincaré) :

Soit U un ouvert étoilé de \mathbb{R}^n , $\omega : U \rightarrow (\mathbb{R}^n)^*$ une forme différentielle de degré 1 et de classe C^k ($k \geq 1$)

Alors ω est exacte sur U si et seulement si elle est fermée sur U .

Démonstration :

Le sens direct est déjà vu.

Pour l'autre :

On se place dans le cas $n = 2$ (pour simplifier les notations) :

Soit $M_0 \in U$ de sorte que U soit étoilé par rapport à $M_0 = (x_0, y_0)$

Soit $\omega : U \subset \mathbb{R}^2 \rightarrow (\mathbb{R}^2)^*$ une forme différentielle fermée de classe C^1 .
 $(x,y) \mapsto P(x,y)dx + Q(x,y)dy$

Pour $M \in U$, on pose $f(M) = \int_0^1 xP(tM + (1-t)M_0) + yQ(tM + (1-t)M_0)dt$

On va montrer que f est de classe C^2 et que $df = \omega$.

On suppose pour simplifier que $M_0 = (0,0)$.

On fixe x au voisinage de 0 et on considère l'application $y \mapsto \int_0^1 xP(tx, ty) + yQ(tx, ty)dt$

On pose $\varphi(t, y) = xP(tx, ty) + yQ(tx, ty)$ pour $t \in [0,1]$ et y au voisinage de 0.

Alors φ est continue sur $[0,1] \times I$ où I est un intervalle de \mathbb{R} contenant 0, admet une

dérivée selon y $\frac{\partial \varphi}{\partial y}(t, y) = tx \frac{\partial P}{\partial y}(tx, ty) + Q(tx, ty) + ty \frac{\partial Q}{\partial y}(tx, ty)$ pour tout $t \in [0,1]$, qui est

aussi continue.

Comme on intègre sur un segment, pour tout compact $K \subset I$, on a domination par des constantes sur le compact $[0,1] \times K$, donc le théorème de dérivation des intégrales dépendant d'un paramètre s'applique et on a, d'après la formule de Leibnitz :

$$\begin{aligned} \frac{\partial f}{\partial y}(x, y) &= \int_0^1 tx \frac{\partial P}{\partial y}(tx, ty) + Q(tx, ty) + ty \frac{\partial Q}{\partial y}(tx, ty) dt \\ &= \int_0^1 tx \frac{\partial Q}{\partial x}(tx, ty) + Q(tx, ty) + ty \frac{\partial Q}{\partial y}(tx, ty) dt \\ &= \int_0^1 \frac{d}{dt}(tQ(tx, ty)) dt = Q(x, y) \end{aligned}$$

De même, $\frac{\partial f}{\partial x} = P$

IV Intégrales curvilignes

- Chemin C^1 par morceaux et continu :

On appelle chemin C^1 par morceaux toute application $\varphi: [a, b] \rightarrow \mathbb{R}^n$ continue et de classe C^1 par morceaux. Il sera dit fermé si $\varphi(a) = \varphi(b)$

- Intégrales curvilignes :

Définition :

Soit $\omega: U \rightarrow (\mathbb{R}^n)^*$ une forme différentielle continue ; on note P_1, \dots, P_n tels que $\forall M \in U, \omega(M) = \sum_{j=1}^n P_j(M) dx_j$.

Soit aussi $\varphi: [a, b] \rightarrow U$ un chemin continu C^1 par morceaux, on note $\varphi_i, i=1..n$ les applications coordonnées ($\forall t \in [a, b], \varphi(t) = (\varphi_1(t), \dots, \varphi_n(t))$)

On appelle intégrale de ω sur φ la quantité :

$$\int_{\varphi} \omega = \sum_{i=0}^{p-1} \int_{a_i}^{a_{i+1}} \sum_{j=1}^n P_j(\varphi(t)) \varphi'_j(t) dt$$

Où $a_0 = a < a_1 < \dots < a_p = b$ sont tels que pour tout $j \in [0, p-1]$, $\varphi|_{[a_j, a_{j+1}]}$ est de classe C^1 .

NB : si φ est de classe C^1 , $\int_{\varphi} \omega = \int_a^b \sum_{j=1}^n P_j(\varphi(t)) \varphi'_j(t) dt$.

Théorème (invariance par changement de paramètre croissant) :

Soit $\varphi: [a, b] \rightarrow U$ un chemin continu C^1 par morceaux, $\omega = \sum_{j=1}^n P_j dx_j$ une forme différentielle continue sur U , et $\theta: [c, d] \rightarrow [a, b]$ un C^1 -difféomorphisme croissant.

Ainsi, $\psi = \varphi \circ \theta$ est une représentation paramétrique admissible de la même courbe orientée que φ .

Alors $\int_{\varphi} \omega = \int_{\psi} \omega$

Autrement dit, $\int_{\varphi} \omega$ ne dépend pas de φ mais seulement de la courbe paramétrée par φ .

Définition :

Soit $\vec{\Gamma}$ une courbe orientée continue et C^1 par morceaux incluse dans U .

On pose $\int_{\vec{\Gamma}} \omega = \int_{\varphi} \omega$ où φ est une représentation paramétrique admissible quelconque de $\vec{\Gamma}$.

Démonstration :

Pour φ de classe C^1 (pour C^1 par morceaux, il suffit de couper le segment) :

On note $\varphi_i, i=1..n$ les applications coordonnées de φ , $\psi_i, i=1..n$ celles de ψ .

Ainsi, $\forall j \in [1, n]$, $\psi_j = \varphi_j \circ \theta$. On a alors :

$$\begin{aligned} \int_{\psi} \omega &= \int_c^d \sum_{j=1}^n P_j(\psi(t)) \psi'_j(t) dt \\ &= \int_c^d \sum_{j=1}^n P_j(\varphi(\theta(t))) \varphi'_j(\theta(t)) \theta'(t) dt \\ &= \int_a^b \sum_{j=1}^n P_j(\varphi(u)) \varphi'_j(u) du = \int_{\varphi} \omega \end{aligned}$$

Où on a fait à l'avant-dernière égalité le changement de variables $u = \theta(t)$.

• Cas d'une forme exacte :

Théorème :

Soit $f: U \rightarrow \mathbb{R}$ de classe C^1 , $\vec{\Gamma}$ un chemin continu, C^1 par morceaux inclus dans U , d'origine A et d'extrémité B .

Alors $\int_{\vec{\Gamma}} df = f(B) - f(A)$

En particulier, l'intégrale curviligne d'une forme différentielle exacte sur un chemin fermé est nulle.

Démonstration :

Soit $\varphi: [a, b] \rightarrow U$ un paramétrage admissible de $\vec{\Gamma}$.

Alors :

$$\begin{aligned} \int_{\vec{\Gamma}} df &= \int_{\varphi} df = \int_a^b \sum_{j=1}^n \frac{\partial f}{\partial x_j}(\varphi(t)) \varphi'_j(t) dt \\ &= \int_a^b \frac{d}{dt} (f(\varphi_1(t), \dots, \varphi_n(t))) dt = f(B) - f(A) \end{aligned}$$

Exemple :

$d\theta = \frac{xdy - ydx}{x^2 + y^2}$ n'est pas exacte sur $\mathbb{R}^2 \setminus \{(0,0)\}$

En effet, en prenant pour $\vec{\Gamma}$ le cercle unité orienté dans le sens trigonométrique paramétré par $P: [0, 2\pi] \rightarrow \mathbb{R}^2 \setminus \{(0,0)\}$, on a :

$$\int_{\vec{\Gamma}} d\theta = \int_0^{2\pi} \frac{\cos t(\cos t dt) - \sin t(\sin t dt)}{\cos^2 t + \sin^2 t} = 2\pi$$

V Interprétation en termes de champs de vecteurs et de circulation

- Définition :

On munit \mathbb{R}^n de son produit scalaire canonique.

Un champ de vecteurs sur U ouvert de \mathbb{R}^n est une application $\vec{V} : U \rightarrow (\mathbb{R}^n)$.
 $M \mapsto \vec{V}(M)$

A toute forme différentielle $\omega : U \rightarrow (\mathbb{R}^n)^*$, on peut associer un champ de vecteurs et vice-versa. En effet, à $\omega : U \rightarrow (\mathbb{R}^n)^*$, on peut associer $\vec{V} : U \rightarrow (\mathbb{R}^n)$ caractérisé par $\forall M \in U, \forall \vec{h} \in \mathbb{R}^n, \omega(M)(\vec{h}) = \langle \vec{V}(M), \vec{h} \rangle$

Théorème :

Si ω est la forme différentielle définie par $\forall M \in U, \omega(M) = \sum_{j=1}^n P_j(M) dx_j$, alors le champ de vecteurs associé est $\vec{V} : M \mapsto \sum_{j=1}^n P_j(M) \varepsilon_j$

- Intégrale curviligne, circulation :

Soit $\vec{\Gamma}$ un chemin continu et C^1 par morceaux inclus dans U .

Si \vec{V} est le champ associé à ω , on pose :

$$\int_{\vec{\Gamma}} \langle \vec{V}(M), d\vec{M} \rangle = \int_{\vec{\Gamma}} \omega = \int_a^b \sum_{j=1}^n V_j(\varphi(t)) \varphi'_j(t) dt \quad \text{où } \varphi : [a, b] \rightarrow U \text{ est un paramétrage}$$

admissible de $\vec{\Gamma}$ et $\vec{V} = \sum_{j=1}^n V_j \vec{\varepsilon}_j$.

- Forme exacte et potentiel (pour $n = 3$) :

Proposition :

- (1) La forme différentielle ω est exacte si et seulement si \vec{V} dérive d'un potentiel ; plus précisément, $\omega = df$ signifie $\vec{V} = \overrightarrow{\text{grad}} f$.
- (2) ω est fermée si et seulement si le rotationnel de \vec{V} est nul.

Corollaire (Poincaré) :

Soit \vec{V} un champ de classe C^1 sur $U \subset \mathbb{R}^3$ étoilé.

Alors \vec{V} dérive d'un potentiel si et seulement si son rotationnel est nul.

Exercices :

Soit $f : U \rightarrow \mathbb{R}$ où U est un ouvert étoilé de \mathbb{R}^2 , et f de classe C^2 harmonique.

Alors il existe $g : U \rightarrow \mathbb{R}^3$ de classe C^2 harmonique telle que (*) $\begin{cases} \frac{\partial g}{\partial x} = \frac{\partial f}{\partial y} \\ \frac{\partial g}{\partial y} = -\frac{\partial f}{\partial x} \end{cases}$

Idée :

On pose $\omega(x, y) = \frac{\partial f}{\partial y}(x, y) dx - \frac{\partial f}{\partial x}(x, y) dy$ pour $(x, y) \in U$

Alors $\omega : U \rightarrow (\mathbb{R}^2)^*$ est une forme différentielle de classe C^1 , elle est fermée car f est harmonique. Comme U est étoilé, ω est donc exacte d'après le théorème de Poincaré.

Ainsi, il existe g telle que (*)

De plus, g est harmonique car $\frac{\partial^2 g}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 g}{\partial y^2} = \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} - \frac{\partial^2 f}{\partial y \partial x} = 0$

Remarque :

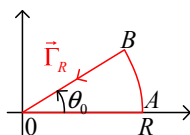
On peut en déduire que $f : U \rightarrow \mathbb{R}$ est harmonique si et seulement si il existe $\varphi : U \rightarrow \mathbb{C}$ holomorphe telle que $\forall (x, y) \in U, f(x, y) = \operatorname{Re}(\varphi(x + iy))$.

Il suffit en effet de prendre $\varphi(x + iy) = f(x, y) + ig(x, y)$.

Comme une fonction holomorphe est de classe C^∞ , il en résulte qu'une fonction harmonique est aussi de classe C^∞ .

Etude de $\omega(x, y) = e^{-(x+iy)^2} (dx + idy) = P(x, y)dx + Q(x, y)dy$

Calculer $\int_{\vec{\Gamma}_R} \omega$ par deux méthodes, où $\vec{\Gamma}_R$ est la courbe fermée :



En déduire $\int_0^{+\infty} e^{-x^2} dx$.

Par la définition, $\vec{OA} : x \in [0, R] \mapsto (x, 0)$, $\vec{AB} : \theta \in [0, \theta_0] \mapsto (R \cos \theta, R \sin \theta)$ et $\vec{BO} : r \in [R, 0] \mapsto (r \cos \theta_0, r \sin \theta_0)$

Donc

$$\begin{aligned} \int_{\vec{\Gamma}_R} \omega &= \int_0^R e^{-x^2} dx + \int_0^{\theta_0} e^{-R^2 e^{2i\theta}} R(-\sin \theta + i \cos \theta) d\theta + \int_R^0 e^{-r^2 e^{2i\theta_0}} (\cos \theta_0 + i \sin \theta_0) dr \\ &= \int_0^R e^{-x^2} dx + Ri \int_0^{\theta_0} e^{-R^2 e^{2i\theta}} e^{i\theta} d\theta - \int_0^R e^{i\theta_0} e^{-r^2 e^{2i\theta_0}} dr \end{aligned}$$

Deuxième méthode :

ω est fermée. En effet,

$$\frac{\partial P}{\partial y}(x, y) = -2i(x + iy)e^{-(x+iy)^2} \quad \text{et} \quad \frac{\partial Q}{\partial x}(x, y) = i(-2(x + iy)e^{-(x+iy)^2})$$

Donc comme \mathbb{R}^2 est étoilé, $\int_{\vec{\Gamma}_R} \omega = 0$

$$\text{Donc } \int_0^R e^{-x^2} dx + \underbrace{Ri \int_0^{\theta_0} e^{-R^2 e^{2i\theta}} e^{i\theta} d\theta}_{\varepsilon(R)} = e^{i\theta_0} \int_0^R e^{-r^2 e^{2i\theta_0}} dr$$

Si $\theta_0 \leq \frac{\pi}{4}$: Pour $t \in [0, \theta_0]$, on a $2t \in \left[0, \frac{\pi}{2}\right]$

$$\text{Donc } \cos(2t) = \sin\left(\frac{\pi}{2} - 2t\right) \geq \frac{2}{\pi}\left(\frac{\pi}{2} - 2t\right)$$

Donc

$$\begin{aligned} |\varepsilon(R)| &\leq \int_0^{\theta_0} R e^{-R^2 \cos(2\theta)} d\theta \leq \int_0^{\theta_0} R e^{-R^2(1-\frac{4\theta}{\pi})} d\theta = R e^{-R^2} \left[\frac{e^{R^2 \frac{4\theta}{\pi}}}{\frac{4R^2}{\pi}} \right]_0^{\theta_0} \\ &\leq \frac{\pi}{4R} e^{R^2(\frac{4\theta_0}{\pi}-1)} \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} 0 \end{aligned}$$

De plus, $\int_0^R e^{-x^2} dx \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} \sqrt{\frac{\pi}{2}}$

Donc l'intégrale est semi convergente, et : $\forall \theta_0 \in [0, \frac{\pi}{4}]$, $e^{i\theta_0} \int_0^{+\infty} e^{-r^2 e^{2i\theta_0}} dr = \int_0^{+\infty} e^{-x^2} dx$

Donc $\int_0^{+\infty} e^{-r^2 e^{2i\theta_0}} dr = e^{-i\theta_0} \sqrt{\frac{\pi}{2}}$

Si $\theta_0 = \frac{\pi}{4}$, $\int_0^{+\infty} e^{-ir^2} dr = \sqrt{\pi}(1-i)$

Et $\int_0^{+\infty} \cos(x^2) dx = \int_0^{+\infty} \sin(x^2) dx = \sqrt{\pi}$