

Cours 11 Intégrale double

- Propriétés fondamentales de l'intégrale double

On se donne une partie bornée Ω du plan \mathbb{R}^2 et une fonction $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$. L'intégrale double de la fonction f dans le domaine Ω est un nombre réel qui, quand il existe, se note $\int_{\Omega} f(x, y) dx dy$ ou parfois $\iint_{\Omega} f(x, y) dx dy$ et souvent plus simplement $\int_{\Omega} f dx dy$ ou même $\int_{\Omega} f$.

★ Intégrale double de la fonction "un". Si on prend pour domaine Ω le rectangle $]a, b[\times]c, d[$ du plan \mathbb{R}^2 (avec $a < b$ et $c < d$), l'intégrale double de la fonction $f(x, y) \equiv 1$ est simplement la surface $(b - a)(d - c)$ du rectangle : $\int_{]a, b[\times]c, d[} dx dy = (b - a)(d - c)$.

De façon générale, si Ω désigne une partie bornée du plan, c'est à dire si Ω est inclus dans un rectangle assez grand, l'intégrale double sur Ω de la fonction $f(x, y) \equiv 1$ est la surface $|\Omega|$ du domaine : $\int_{\Omega} dx dy = |\Omega|$.

★ Linéarité. On suppose connue l'intégrale double $\int_{\Omega} f(x, y) dx dy$ de la fonction f et on se donne un nombre λ . Alors $\int_{\Omega} (\lambda f)(x, y) dx dy = \lambda \int_{\Omega} f(x, y) dx dy$. Si on se donne aussi l'intégrale double $\int_{\Omega} g(x, y) dx dy$ de la fonction g , alors

$$\int_{\Omega} (f + g)(x, y) dx dy = \int_{\Omega} f(x, y) dx dy + \int_{\Omega} g(x, y) dx dy.$$

★ Positivité. On suppose la fonction f positive sur Ω : $f(x, y) \geq 0, \forall (x, y) \in \Omega$. Alors $\int_{\Omega} f(x, y) dx dy \geq 0$. Si $f \leq g$ sur Ω c'est à dire $f(x, y) \leq g(x, y)$ pour tout $(x, y) \in \Omega$, alors $\int_{\Omega} f(x, y) dx dy \leq \int_{\Omega} g(x, y) dx dy$ [exercice].

★ Additivité par rapport au domaine. On suppose l'ensemble Ω décomposé en une réunion finie de parties Ω_i "plus simples", $\Omega = \cup_{i=1}^N \Omega_i$ de sorte que l'intersection $\Omega_i \cap \Omega_j$ est de surface nulle si $i \neq j$: $|\Omega_i \cap \Omega_j| = 0$. Alors l'intégrale sur Ω est la somme des intégrales sur chacun des morceaux Ω_i : $\int_{\Omega} f(x, y) dx dy = \sum_{i=1}^N \int_{\Omega_i} f(x, y) dx dy$.

- Intégrale d'une fonction étagée

On se donne une décomposition de Ω comme ci-dessus et une fonction f "étagée" sur Ω , c'est à dire constante sur chacune des parties Ω_i : $\forall i, \exists \lambda_i, \forall (x, y) \in \Omega_i, f(x, y) = \lambda_i$. Le calcul de l'intégrale de f sur Ω est explicite : $\int_{\Omega} f(x, y) dx dy = \sum_{i=1}^N \lambda_i |\Omega_i|$ [exercice].

- Intégrale d'une fonction continue

On désigne toujours par Ω une partie bornée de \mathbb{R}^2 et par $f \in \mathcal{C}^0(\overline{\Omega})$ une fonction continue sur Ω et jusqu'au bord inclus :

$\forall X \in \overline{\Omega}, \forall \varepsilon > 0, \exists \eta > 0, \forall Y \in \overline{\Omega}, |X - Y| < \eta \implies |f(X) - f(Y)| < \varepsilon$. Alors l'intégrale de f sur Ω est bien définie ; c'est un nombre réel ou éventuellement complexe.

Pour établir ce résultat, on utilise l'uniforme continuité de f et on l'approche par des fonctions étagées. Pour tout $\varepsilon > 0$, il existe f_{ε} étagée sur Ω de sorte que $f_{\varepsilon} - \varepsilon \leq f \leq f_{\varepsilon} + \varepsilon$ sur Ω . Alors le nombre $\int_{\Omega} f(x, y) dx dy$ satisfait nécessairement aux inégalités

$$\int_{\Omega} f_{\varepsilon}(x, y) dx dy - \varepsilon |\Omega| \leq \int_{\Omega} f(x, y) dx dy \leq \int_{\Omega} f_{\varepsilon}(x, y) dx dy + \varepsilon |\Omega|.$$

On montre alors d'une part que le nombre $\int_{\Omega} f(x, y) dx dy$ est bien défini et d'autre part qu'on peut l'approcher en calculant l'intégrale d'une fonction étagée qui approche la fonction f .

- Théorème de Fubini

On se donne un domaine Ω de \mathbb{R}^2 borné (ce qui signifie que Ω peut être inclus dans un rectangle assez grand). On se donne une fonction bornée de Ω dans \mathbb{R} à valeurs réelles ou éventuellement complexes : $\exists M \geq 0, \forall (x, y) \in \Omega, |f(x, y)| \leq M$. Alors l'intégrale de la valeur absolue de f est finie : $\iint_{\Omega} |f(x, y)| dx dy < \infty$. De plus, l'intégrale double de f dans le domaine Ω existe bien et on peut toujours intégrer cette fonction de deux variables "dans l'ordre que l'on veut". De façon plus précise, si Ω est compris entre deux courbes de la forme $y = \varphi(x)$ comme à la figure 1, c'est à dire $\Omega = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2, a \leq x \leq b, \varphi_-(x) \leq y \leq \varphi_+(x)\}$, on a $\int_{\Omega} f(x, y) dx dy = \int_a^b dx \left[\int_{\varphi_-(x)}^{\varphi_+(x)} dy f(x, y) \right]$. Si Ω est compris entre deux courbes de la forme $x = \psi(x)$ comme à la figure 2, c'est à dire

$\Omega = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2, c \leq y \leq d, \psi_-(y) \leq x \leq \psi_+(y)\}$, on a

$$\int_{\Omega} f(x, y) dx dy = \int_c^d dy \left[\int_{\psi_-(y)}^{\psi_+(y)} dx f(x, y) \right].$$

Dans le cas où le domaine Ω peut être paramétré de l'une ou l'autre manière, on calcule l'intégrale double par l'une quelconque des relations précédentes et

$$\int_{\Omega} f(x, y) dx dy = \int_a^b dx \left[\int_{\varphi_-(x)}^{\varphi_+(x)} dy f(x, y) \right] = \int_c^d dy \left[\int_{\psi_-(y)}^{\psi_+(y)} dx f(x, y) \right].$$

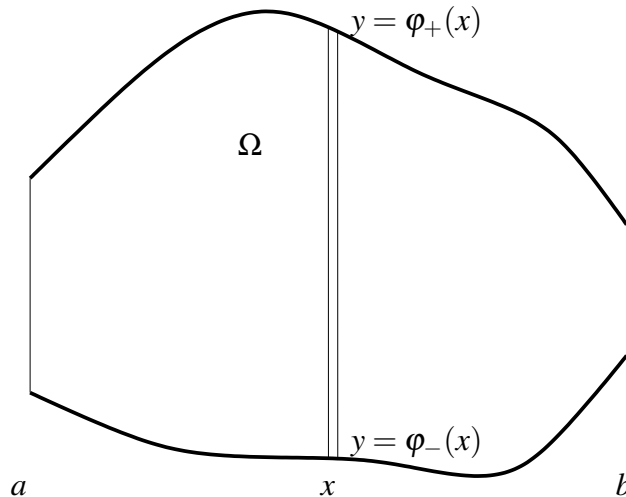


Figure 1. Calcul de l'intégrale double dans le domaine Ω , d'abord par intégration de la fonction f par rapport à y entre $\varphi_-(x)$ et $\varphi_+(x)$, puis par intégration en x entre a et b du résultat obtenu.

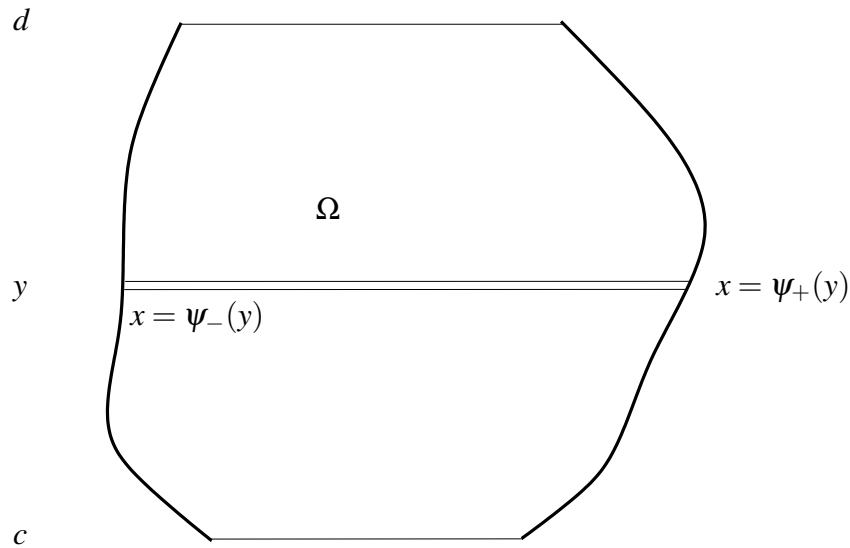


Figure 2. Calcul de l'intégrale double dans le domaine Ω , d'abord par intégration de la fonction f par rapport à x entre $\psi_-(y)$ et $\psi_+(y)$, puis par intégration en y entre c et d du résultat obtenu.

- Un premier exemple d'utilisation du théorème de Fubini

On peut vérifier la conclusion du théorème de Fubini en considérant la fonction f égale à 1 dans le demi-disque $D = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2, y \geq 0, x^2 + y^2 \leq 1\}$ et égale à 0 ailleurs. Les deux calculs précédents de l'intégrale double de f sur \mathbb{R}^2 redonnent la surface $|D|$ du demi-disque D , à savoir $\frac{\pi}{2}$.

- Un second exemple d'utilisation du théorème de Fubini

On se donne deux réels a et b strictement positifs et le triangle

$T = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2, x \geq 0, y \geq 0, \frac{x}{a} + \frac{y}{b} \leq 1\}$. On pose $f(x, y) = x - y$. On vérifie d'abord que l'intégrale de la fonction $|f|$ sur le triangle T est finie puisque $|f(x, y)| \leq a + b$ si $(x, y) \in T$.

On peut vérifier sur cet exemple [exercice !] que les deux intégrales simples successives $\int_0^a dx \left[\int_0^{b(1-x/a)} dy (x-y) \right]$ et $\int_0^b dy \left[\int_0^{a(1-y/b)} dx (x-y) \right]$ sont égales et valent $\frac{ab}{6}(a-b)$, valeur de l'intégrale double de la fonction f dans le triangle T .

- Changement de variable dans une intégrale double

Comme ci-dessus, on transforme le carré unité $K = [0, 1] \times [0, 1]$ avec une fonction non linéaire Φ de classe \mathcal{C}^1 , bijective de K sur $Q = \Phi(K)$ et l'application réciproque est supposée continue de Q sur K . On se donne maintenant une fonction f intégrable au sens de Riemann dans Q et on cherche à écrire l'intégrale $\int_Q f(x, y) dx dy$ avec une intégrale dans le carré K .

On reprend les notations du paragraphe précédent et on pose $f_{i,j} = f(\Phi(\xi_i, \eta_j))$: c'est une approximation de la fonction f dans le (petit) quadrangle curviligne $Q_{i,j}$. On a alors

$\int_Q f(x, y) dx dy = \sum_{1 \leq i, j \leq N} \int_{Q_{i,j}} f(x, y) dx dy = \sum_{1 \leq i, j \leq N} \int_{\Phi(K_{i,j})} f(x, y) dx dy$. Pour chaque quadrangle curviligne $Q_{i,j}$, on a $\int_{\Phi(K_{i,j})} f(x, y) dx dy \approx f_{i,j} \int_{\Phi(K_{i,j})} dx dy$ et on a vu au paragraphe précédent que $\int_{\Phi(K_{i,j})} dx dy \approx \int_{P_{i,j}} dx dy = \int_{K_{i,j}} |\det d\Phi(\xi_i, \eta_j)| d\xi d\eta$. On en déduit que

$\int_{\Phi(K_{i,j})} f(x, y) dx dy \approx \sum_{1 \leq i, j \leq N} \int_{K_{i,j}} f(\Phi(\xi_i, \eta_j)) |\det d\Phi(\xi_i, \eta_j)| d\xi d\eta$. Si l'entier N tend vers l'infini, cette dernière somme converge vers l'intégrale

$\int_K f(\Phi(\xi, \eta)) |\det d\Phi(\xi, \eta)| d\xi d\eta$. On en déduit la forme finale de la formule de changement de variable dans une intégrale double :

$\int_Q f(x, y) dx dy = \int_K f(\Phi(\xi, \eta)) |\det d\Phi(\xi, \eta)| d\xi d\eta$. Le tout est de ne pas oublier le jacobien $J(\xi, \eta) \equiv |\det d\Phi(\xi, \eta)|$, valeur absolue du déterminant de la matrice jacobienne $d\Phi(\xi, \eta)$!

On admet que le résultat précédent se généralise au cas d'un ouvert quelconque K de \mathbb{R}^n pour un entier n quelconque ≥ 1 et une fonction f mesurable sur $Q = \Phi(K)$ et intégrable sur Q , c'est à dire telle que $\int_Q |f(x, y)| dx dy < \infty$.

A titre d'exercice, le lecteur peut chercher à retrouver la formule "usuelle" d'intégration par parties dans le cas de la dimension un, comme cas particulier de la relation précédente !

- Cordonnées polaires dans le plan

Les variables ξ et η sont notées r et θ et l'application Φ de changement de variable $(r, \theta) \mapsto (x, y)$ est définie par $x = r \cos \theta$ et $y = r \sin \theta$. La matrice jacobienne de cette transformation peut se calculer sans difficulté particulière et on a, si on suppose $r > 0$:

$J(r, \theta) = r$. On a alors $\int_Q f(x, y) dx dy = \int_K f(r \cos \theta, r \sin \theta) r dr d\theta$ lorsque $Q = \Phi(K)$.

- Intégration par parties

On se donne deux nombres réels a et b de sorte que $a < b$. On rappelle d'abord que la relation classique $\int_a^b \frac{df}{dx} dx = fb - f(a)$ peut s'écrire en introduisant la normale extérieure $n(x)$ aux deux points a et b de la frontière $\partial[a, b]$ de l'intervalle $[a, b]$: $n(a) = -1$ et $n(b) = +1$. Alors $\int_a^b \frac{df}{dx} dx = \sum_{x \in \partial[a, b]} f(x) n(x)$.

Dans le cas de deux dimensions, on se donne une partie bornée Ω du plan \mathbb{R}^2 : elle est incluse dans un rectangle suffisamment grand. On suppose que la frontière, le bord $\partial\Omega$ de Ω est une courbe assez régulière, qu'on note parfois Γ . Par exemple, si Ω est le disque D de centre l'origine et de rayon $R > 0$, son bord ∂D est alors le cercle de centre l'origine et de rayon R .

On note $\bar{\Omega} = \Omega \cup \partial\Omega$ la réunion de Ω et de son bord $\partial\Omega$. On dit que $\bar{\Omega}$ est l'adhérence de Ω .

Pour un point $x \in \partial\Omega$ du bord de Ω , on note $n(x)$ le vecteur normal orienté qui pointe vers l'extérieur de Ω . On rappelle que $n(x)$ est un vecteur unitaire et que le point x est un point quelconque du bord. Dans le cas du disque D , un point du bord peut s'écrire

$x = (x_1, x_2) = (R \cos \theta, R \sin \theta)$ avec $\theta \in [0, 2\pi]$ l'angle polaire usuel. Alors le vecteur normal $n(x)$ a des coordonnées très simples dans ce cas : $n(x) = (\cos \theta, \sin \theta)$.

On se donne enfin une application régulière f définie sur l'adhérence $\bar{\Omega}$: $f : \bar{\Omega} \rightarrow \mathbb{R}$. Alors le théorème d'intégration par parties exprime que l'intégrale d'une dérivée de la fonction f dans le domaine Ω se réduit à une intégrale curviligne sur le bord $\partial\Omega$ du domaine :

$\iint_{\Omega} \frac{\partial f}{\partial x} dx dy = \int_{\partial\Omega} f n_x ds$ et $\iint_{\Omega} \frac{\partial f}{\partial y} dx dy = \int_{\partial\Omega} f n_y ds$. On exprime cette propriété de façon synthétique sous la forme $\iint_{\Omega} \frac{\partial f}{\partial x_j} dx dy = \int_{\partial\Omega} f n_j ds$ pour les deux composantes ($j = 1, 2$) ou même $\iint_{\Omega} \partial_j f dx dy = \int_{\partial\Omega} f n_j ds$ avec $\partial_j \equiv \frac{\partial}{\partial x_j}$.

- Intégrale de la divergence d'un champ de vecteurs

On peut combiner ces deux relations en introduisant un champ de vecteurs

$\Phi: \overline{\Omega} \ni (x, y) \mapsto \Phi(x, y) \equiv (\Phi_x, \Phi_y) \in \mathbb{R}^2$ régulier sur l'adhérence de Ω . La divergence du champ de vecteurs Φ est par définition le champ scalaire $\operatorname{div} \Phi$ défini par $\operatorname{div} \Phi \equiv \frac{\partial \Phi_x}{\partial x} + \frac{\partial \Phi_y}{\partial y}$. Si on note exceptionnellement avec un point le produit scalaire $\Phi \cdot n \equiv \Phi_x n_x + \Phi_y n_y$ le long de la frontière, les deux relations précédentes peuvent s'écrire sous la forme

$$\iint_{\Omega} \operatorname{div} \Phi \, dx \, dy = \int_{\partial \Omega} (\Phi \cdot n) \, ds.$$

- Formule de Green-Riemann

Une variante d'écriture du résultat précédent consiste à réintroduire le vecteur tangent τ , en choisissant une orientation où il est issu du vecteur normal dans une rotation d'angle $+\frac{\pi}{2}$. On a alors $\tau_x = -n_y$ et $\tau_y = n_x$. Comme $\tau_x = \frac{dx}{ds}$ et $\tau_y = \frac{dy}{ds}$, il vient $n_x \, ds = dy$ et $n_y \, ds = -dx$. Si on note $P \equiv \Phi_y$ et $Q \equiv -\Phi_x$, la relation $\iint_{\Omega} \operatorname{div} \Phi \, dx \, dy = \int_{\partial \Omega} (\Phi \cdot n) \, ds$ peut s'écrire aussi $\int_{\partial \Omega} (P \, dx + Q \, dy) = \iint_{\Omega} \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx \, dy$: c'est la relation de Green-Riemann.

- Calcul d'aires

Comme l'aire $|\Omega|$ d'un ensemble borné Ω du plan \mathbb{R}^2 est simplement l'intégrale de la fonction constante égale à 1 puisque $|\Omega| = \iint_{\Omega} dx \, dy$, il suffit de trouver une fonction f telle que $\frac{\partial f}{\partial x} = 1$ pour écrire l'aire avec une simple intégrale curviligne : $|\Omega| = \iint_{\Omega} \frac{\partial f}{\partial x} dx \, dy = \int_{\partial \Omega} f \, n_x \, ds$. Si on choisit par exemple (on peut prendre d'autres fonctions !), $f(x, y) = x$, il vient $|\Omega| = \int_{\partial \Omega} x n_x \, ds$. Par exemple pour le disque D de centre l'origine et de rayon R , On a $x = R \cos \theta$ sur le bord et $n_x = \cos \theta$. On trouve donc $\int_{\partial \Omega} x n_x \, ds = \int_0^{2\pi} R \cos^2 \theta \, d\theta = \pi R^2$ comme on pouvait s'y attendre.

On a bien sûr une relation analogue en remplaçant les dérivées partielles par rapport à la première variable par des dérivées partielles par rapport à la seconde. Si on choisit $f(x, y) = y$, on a $\frac{\partial f}{\partial y} = 1$ et $|\Omega| = \iint_{\Omega} dx \, dy = \int_{\partial \Omega} y n_y \, ds$.

Si on prend la demi-somme entre les deux relations précédentes, on en déduit :

$|\Omega| = \frac{1}{2} \int_{\partial \Omega} (x \, dy - y \, dx)$. En introduisant les coordonnées polaires planes ρ et θ de sorte que $x = \rho \cos \theta$ et $y = \rho \sin \theta$, il vient après quelques lignes de calcul $|\Omega| = \frac{1}{2} \int_{\partial \Omega} \rho^2 \, d\theta$. Cette relation permet de calculer l'aire $S(\theta_0)$ sous-tendue par la spirale d'Archimède d'équation polaire $\rho = a \theta$ entre les valeurs $\theta = 0$ et $\theta = \theta_0$: $S(\theta_0) = \frac{a^2}{6} \theta_0^3$.

Exercices

- Démonstration de la relation d'intégration par parties dans un cas particulier

On se donne le triangle du plan K défini par les relations

$K = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2, x \geq 0, y \geq 0, x + y \leq 1\}$. On se donne aussi une fonction régulière $u: \overline{K} \rightarrow \mathbb{R}$ jusqu'au bord de K .

- Dessiner le triangle K .
- Donner les deux composantes du vecteur n qui constitue la normale extérieure le long des trois côtés du bord ∂K du triangle "plein" K .
- À l'aide du théorème de Fubini, calculer l'intégrale double $I_x = \iint_K \frac{\partial u}{\partial x} dx \, dy$.

d) On note s l'abscisse curviligne le long de la frontière ∂K . Calculer l'intégrale curviligne $J_x = \int_{\partial K} u n_x ds$.

e) Constaté que $I_x = J_x$: le théorème d'intégration par parties est satisfait dans le triangle K pour la première composante.

f) Reprendre les questions c), d) et e) avec I_x remplacé par $I_y = \iint_K \frac{\partial u}{\partial y} dx dy$ et J_x par $J_y = \int_{\partial K} u n_y ds$. On montrera que $I_y = J_y$.

- Une expression de la surface d'un domaine bi-dimensionnel

Soit Ω un sous-ensemble du plan \mathbb{R}^2 qu'on suppose borné et de frontière $\partial\Omega$ assez régulière. La normale extérieure à Ω est notée $n(x)$ et elle dépend du point $x \in \partial\Omega$ sur la frontière de Ω . On suppose que le vecteur tangent $\tau(x) \equiv (\frac{dx}{ds}, \frac{dy}{ds})$ est tel que la base $(n(x), \tau(x))$ est un repère local orthonormé direct du plan \mathbb{R}^2 pour le produit scalaire canonique.

On pose $I = \int_{\partial\Omega} (-y \sin^2 x dx + \frac{1}{2}(x + \sin x \cos x) dy)$.

a) Exprimer l'intégrale I à l'aide des deux composantes n_x et n_y de la normale extérieure et de l'abscisse curviligne ds .

b) Mettre en évidence un champ de vecteurs $\Phi \equiv (\Phi_x, \Phi_y)$ défini sur l'ensemble Ω de sorte que $I = \int_{\partial\Omega} (\Phi_x n_x + \Phi_y n_y) ds$.

c) Que vaut $\delta \equiv \text{div}\Phi$?

d) Démontrer que la surface $|\Omega|$ de l'ensemble Ω peut être calculée à l'aide de l'expression $|\Omega| = \int_{\partial\Omega} (-y \sin^2 x dx + \frac{1}{2}(x + \sin x \cos x) dy)$.

- Domaines rectangulaires

Soit D le domaine $D = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2, 0 \leq x \leq 1, 0 \leq y \leq 2\}$.

a) Calculer l'intégrale double $\int_D xy dx dy$.

b) Même question avec l'intégrale $\int \int_D x \sin(x+y) dx dy$ dans le domaine $D = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2, 0 \leq x \leq \pi, 0 \leq y \leq \frac{\pi}{2}\}$.

- Calcul d'aire

Soit $a < b$ et h trois nombres réels strictement positifs. On note A et B les points de coordonnées $(0, a)$ et (h, b) . On appelle P le parallélogramme bordé par l'axe des abscisses, les droites $x = 0$, $x = h$ et la droite AB .

a) A l'aide d'un calcul intégral classique, rappeler la valeur de l'aire de P .

b) Par un calcul d'intégrale double, retrouver ce résultat en utilisant le théorème de Fubini et une intégration d'abord selon y puis ensuite selon x .

- Echange de l'ordre d'intégration

On se donne une fonction f définie pour x et y réels. Ecrire l'expression de l'intégrale double $\int_0^1 dy \int_y^{\sqrt{y}} dx f(x, y)$ obtenue après échange de l'ordre des intégrales.

- Domaine circulaire

a) Soit D le domaine $D = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2, x^2 + y^2 \leq R^2\}$. Calculer l'intégrale double $I = \iint_D x^3 y^2 dx dy$.

b) Même question avec l'intégrale qui s'écrit avec la même expression algébrique mais dans le domaine $D_+ = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2, x \geq 0, x^2 + y^2 \leq R^2\}$: $I_+ = \iint_{D_+} x^3 y^2 dx dy$.

- Domaine elliptique

ALGÈBRE LINÉAIRE ET GÉOMÉTRIE

Soit $a > 0$ et $b > 0$ deux longueurs fixées. On note D l'intersection de l'intérieur de l'ellipse d'équation $\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1$ avec le premier quadrant $Q_+ = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2, x \geq 0, y \geq 0\}$.

a) Dessiner l'ensemble D .

b) Effectuer un changement de variables non banal pour transformer l'intégrale double

$$I = \iint_D xy \, dx \, dy.$$

c) En déduire la surface $|D|$ du quart de domaine elliptique D .

d) Achever le calcul de l'intégrale I .