

CÁLCULO INTEGRAL

Juan Diego Barrado Daganzo, Mario Calvarro Marines
e Iker Muñoz Martínez

23 de febrero de 2023¹

¹Última versión de los apuntes en <https://github.com/JuanDiegoBarrado/CalculoIntegral>

Quiénes somos

Somos un grupo de estudiantes de la Universidad Complutense de Madrid, concretamente del Doble Grado de Informática y Matemáticas que queremos compartir unos apuntes de calidad y, como mínimo, ordenados para que os sea más fácil llevar la asignatura al día (sobre todo a estudiantes de Doble Grado).

Estos apuntes son posibles gracias a la colaboración de más alumnos como tú que deciden aportar un granito de arena al proyecto. Puedes contribuir de la siguiente manera:

- Notificando erratas
- Eliminando erratas
- Proponiendo mejoras
- Aportando ejemplos nuevos
- Aportando nuevas versiones

Para contribuir no tienes más que ponerte en contacto con juandbar@ucm.es o dejarnos un *Pull Request* en <https://github.com/JuanDiegoBarrado/CalculoIntegral>. Los detalles para que la contribución de todos sea lo más homogénea posible estarán en el fichero *Contribute.md* de dicho repositorio o, en caso de no aparecer correctamente, podéis poneros en contacto con el correo anteriormente mencionado.

Muchas gracias, esperamos que este documento te sea útil.

Agradecimientos

Queremos dar gracias al Profesor Juan Ferrera. Por ser el profesor que impartió la asignatura de *Cálculo Integral* y por sus notas y trabajo, que han permitido generar este documento y contrastar la calidad de los apuntes con el temario que se imparte durante el curso.

Apuntes Cálculo Integral © 2022 by Juan Diego Barrado Daganzo, Mario Calvarro Marín and Iker Muñoz Martínez is licensed under Attribution-NonCommercial-ShareAlike 4.0 International. To view a copy of this license, visit

<http://creativecommons.org/licenses/by-nc-sa/4.0/>

Índice general

1. Concepto de Medida	3
1.1. Medida	3
1.2. Funciones Medibles	11
2. Integral de Lebesgue	21
2.1. Definición de Integral	21
2.1.1. Propiedades de la integral	25
2.2. Funciones Integrables	29
2.2.1. Cálculo de integrales en \mathbb{R}^n	32
2.3. Teorema del Cambio de Variable	41
2.3.1. Cambios de sistemas de coordenadas	43
2.3.1.1. Coordenadas polares	44
2.3.1.2. Coordenadas cilíndricas	44
2.3.1.3. Coordenadas Esféricas	46
3. Cálculo Vectorial	49
3.1. Integral de línea	49
3.1.1. Definición de curva	49
3.1.2. Concepto de Integral de Línea	53
3.2. Integral de Superficie	57
3.2.1. Concepto de Integral de Superficie	57
3.2.2. Rotacional y Divergencia de un campo	61

Concepto de Medida

En general, la teoría de la integración está sustentada mayoritariamente por el concepto de medida que se tiene en el espacio sobre el que se integra. Pueden darse dos situaciones, que se defina una medida y a partir de ahí la integral correspondiente o puede ocurrir que se defina la integral y a partir de la misma se mida. Nosotros optaremos por definir todo lo relativo a la medida de forma previa, para que la teoría de integración que se desarrollará después esté sustentada en las propiedades métricas con las que dotemos a \mathbb{R}^n y que caracterizarán la teoría posterior.

Medida

El concepto fundamental de esta sección es comprender qué entendemos por medida y que propiedades tiene, así como demostrar que la medida de Lebesgue es un buen instrumento de medida para trabajar en \mathbb{R}^n .

Definición (Medida)

Sea una σ -álgebra (X, M) , una **medida positiva** será $\mu : M \rightarrow \overline{\mathbb{R}^+} \cup \{0\}$ tal que:

- $\mu(\emptyset) = 0$
- $\mu\left(\bigcup_{j=1}^{\infty} A_j\right) = \sum_{i=1}^{\infty} \mu(A_j) \quad A_j \cap A_i = \emptyset, \forall i \neq j. \text{ (}\sigma \text{ aditividad)}$

Definición (Rectángulo)

Definimos un rectángulo en \mathbb{R}^n como el conjunto;

$$Q = [a_1, b_1] \times \dots \times [a_n, b_n] \subset \mathbb{R}^n$$

Además, definimos como **volumen** de Q a

$$v(Q) = (b_n - a_n) \cdots (b_1 - a_1)$$

Definición (Medida exterior de Lebesgue)

Sea $A \subset \mathbb{R}^n$, definimos como **medida exterior** de A a:

$$\mu^*(A) = \inf \sum_{k=1}^{\infty} v(Q_k); \text{ donde } \{Q_k\}_{k=1}^{\infty} \text{ y } A \subset \bigcup_{k=1}^{\infty} Q_k$$

Observación:

Podemos restringir las familias $\{Q_k\}$ a aquellas que tengan $\text{diam } Q_k < \delta$ para un cierto delta y la definición no cambia. Esto es así porque, en el fondo, el conjunto de sumatorios de volúmenes que estamos escogiendo es el mismo, ya que para familias con algún Q_k de diámetro mayor, éste se puede dividir en varios rectángulos más pequeños cuyo volumen suman el de Q_k pero cuyo diámetro es menor que dicho delta.

Definición (Medida nula)

Decimos que A tiene medida nula si podemos encontrar recubrimientos de A con sumatorio de volúmenes tan pequeños como queramos, es decir:

$$\mu^*(A) = 0 \Leftrightarrow \forall \varepsilon > 0 \exists \{Q_k\} \text{ rec. de } A : \sum_{k=1}^{\infty} v(Q_k) < \varepsilon$$

Ejemplo:

1. Si $x_0 \in \mathbb{R}^n$, entonces $\forall \varepsilon > 0, \exists k \in \mathbb{N} : v(Q(x_0)) < \frac{\varepsilon}{2^k}$, luego es de medida nula.
2. Si N numerable, entonces podemos escribir $N = \{x_k\}$, para cada x_k podemos encontrar $Q_k(x_k) : v(Q_k(x_k)) < \frac{\varepsilon}{2^k}$ que lo contenga, luego se tiene que es de medida nula.

Proposición

La medida exterior de Lebesgue cumple las siguientes propiedades:

- **Invariante por traslaciones:**

$$A \subset \mathbb{R}^n, c \in \mathbb{R}^n \Rightarrow \mu^*(c + A) = \mu^*(A)$$

- **Covariante con respecto a la inclusión:**

$$A \subset B \subset \mathbb{R}^n \Rightarrow \mu^*(A) \leq \mu^*(B)$$

- **Semiaditiva:**

$$A, B \in \mathbb{R}^n \Rightarrow \mu^*(A \cup B) \leq \mu^*(A) + \mu^*(B)$$

Demostración:

- Trivial

- Si $\mu^*(B) = +\infty$ es trivial, luego suponemos que no.

Sea $\{Q_k\}$ un recubrimiento de B , como $A \subset B \Rightarrow \{Q_k\}$ es un recubrimiento de A , luego¹

$$\forall \{Q_k\} : \mu^*(A) < \sum_{k=1}^{\infty} v(Q_k) \Rightarrow \mu^*(A) \leq \mu^*(B)$$

- Si $\mu^*(A) = +\infty$ o $\mu^*(B) = +\infty$ es trivial.

Suponiendo ambos finitos, entonces para $\varepsilon > 0$ se tiene que:

$$\begin{cases} \exists \{Q_k\} \text{ rec. de } A : \sum_{k=1}^{\infty} v(Q_k) < \mu^*(A) + \frac{\varepsilon}{2} \\ \exists \{R_k\} \text{ rec. de } B : \sum_{k=1}^{\infty} v(R_k) < \mu^*(B) + \frac{\varepsilon}{2} \end{cases}$$

Consideremos $\{Q_k, R_k\} = \{S_j\}$ donde $S_j = \begin{cases} Q_{\frac{j}{2}}, & j \text{ par} \\ R_{\frac{j+1}{2}}, & j \text{ impar} \end{cases}$. Tenemos trivialmente que $\{S_j\}$ es rec. de $A \cup B$, luego:

$$\mu^*(A \cup B) \leq \sum_{j=1}^{\infty} v(S_j) = \sum_{k=1}^{\infty} v(Q_k) + \sum_{k=1}^{\infty} v(R_k) < \mu^*(A) + \mu^*(B) + \varepsilon$$

Y como dicha desigualdad es para cualquier $\varepsilon > 0$ se tiene la desigualdad del enunciado.

¹Puesto que si eres menor que todos los elementos de un conjunto eres menor o igual que su ínfimo.

Proposición

En cualquier rectángulo, la medida exterior y su volumen coinciden, esto es:

$$\forall Q \subset \mathbb{R}^n : v(Q) = \mu^*(Q)$$

Demostración:

- $\mu^*(Q) \leq v(Q)$:

Tomamos $\varepsilon > 0$ y consideramos la familia $\{Q_k\}$ recubrimiento de Q donde $Q_1 = Q$ y $\forall k \geq 2 : v(Q_k) < \varepsilon/2^k$. De este modo, $\{Q_k\}$ es rec. de Q y además

$$\sum_{k=1}^{\infty} v(Q_k) = v(Q) + \sum_{k=2}^{\infty} v(Q_k) < v(Q) + \sum_{k=2}^{\infty} \frac{\varepsilon}{2^k} < v(Q) + \varepsilon$$

Por tanto, por ser ínfimo y ser para todo epsilon, se tiene:

$$\mu^*(Q) \leq v(Q) + \varepsilon \Rightarrow \mu^*(Q) \leq v(Q)$$

- $v(Q) \leq \mu^*(Q)$:

Observamos que \overline{Q} es la unión de las caras de Q que denotaremos por C_i , por tanto:

$$v(Q) = v(\overline{Q}) \qquad \mu^*(Q) \leq \mu^*(\overline{Q})$$

$$\mu^*(\overline{Q}) = \mu^*(Q \cup (C_1, \dots, C_m)) \leq \mu^*(Q) + \mu^*(C_1) + \dots + \mu^*(C_m) = \mu^*(Q)$$

Luego, concluimos que un cubo cualquiera tiene la misma medida que el mismo cubo, pero cerrado. Por tanto, podemos suponer que Q es cerrado y por ser acotado en \mathbb{R}^n es compacto.

Si el volumen es menor que todos los posibles sumatorios, entonces tendrá que ser menor que el ínfimo, luego basta probar que $v(Q) \leq \sum_{k=1}^{\infty} v(Q_k)$, $\forall \{Q_k\} \ Q \subset \bigcup_{k \in \mathbb{N}} Q_k$.

Como Q lo podíamos considerar compacto, se tiene que dado un recubrimiento $\{Q_k\}_{k=1}^{\infty}$:

$$Q \subset Q_1 \cup \dots \cup Q_N \Rightarrow v(Q) \leq v(Q_1) + \dots + v(Q_N) \leq \sum_{k=1}^{\infty} v(Q_k)$$

Definición

Definimos el **diámetro de un conjunto** como:

$$\text{diam } A = \sup\{\|x - y\| : x, y \in A\}$$

Y definimos la **distancia entre dos conjuntos** como:

$$d(A, B) = \inf\{\|x - y\| : x \in A, y \in B\}$$

Proposición

Para conjuntos a distancia positiva, la medida exterior tiene la propiedad aditiva:

$$d(A, B) > 0 \Rightarrow \mu^*(A \cup B) = \mu^*(A) + \mu^*(B)$$

Demostración:

Si $\mu^*(A \cup B) = +\infty$ entonces es trivial, por tanto, podemos suponer que es finito.

Como conocemos una desigualdad, basta solo probar la otra. Tomamos $\delta > 0 : \delta < \frac{d(A, B)}{2}$ y $\forall \varepsilon > 0 : \exists \{Q_k\}$ rectángulos : $\text{diam } Q_k < \delta$ de forma que $A \cup B \subset \bigcup_{k \in \mathbb{N}} Q_k$, es decir, recubren y además $\sum_{k=1}^{\infty} v(Q_k) < \mu^*(A \cup B) + \varepsilon$.

Estos Q_k tienen la propiedad de que, o bien $Q_k \cap A = \emptyset$, o bien $Q_k \cap B = \emptyset$, ya que si no fuese así existirían $a, b \in \mathbb{R}^n : d(a, b) < \text{diam } Q_k < \delta < d(A, B)$ lo cual es absurdo.

Podemos dividir el recubrimiento entonces en dos conjuntos:

$$\begin{cases} C := \{Q_k : Q_k \cap A \neq \emptyset\} \text{ recubrimiento de } A \\ D := \{Q_k : Q_k \cap B \neq \emptyset\} \text{ recubrimiento de } B \end{cases}$$

Y no incluimos los que no cortan a ninguno puesto que esos sobran, en consecuencia:

$$\mu^*(A \cup B) + \varepsilon \geq \sum_{k=1}^{\infty} v(Q_k) \geq \sum_C v(Q_k) + \sum_D v(Q_k) \geq \mu^*(A) + \mu^*(B)$$

Y como es para todo epsilon, se tiene la desigualdad que nos faltaba.

Teorema (Medida exterior)

La medida exterior de Lebesgue cumple las siguientes propiedades:

1. $\mu^*(\emptyset) = 0$
2. $A \subset B \Rightarrow \mu^*(A) \leq \mu^*(B)$
3. $\mu^*\left(\bigcup_{k \in \mathbb{N}} A_k\right) \leq \sum_{k=1}^{\infty} \mu^*(A_k)$

Demostración:

La propiedad 2 ya la tenemos demostrada, y la propiedad uno viene de aplicar la 2 a un conjunto numerable, puesto que el vacío pertenece a él y este es de medida nula.

Para demostrar la 3, si $\exists k : \mu^*(A_k) = +\infty$ es trivial, luego suponemos que $\mu^*(A_k) < +\infty$ y tomamos $\varepsilon > 0$, entonces para cada A_k hay un recubrimiento que verifica:

$$\forall k \in \mathbb{N}, \exists \{Q_j^k\}_{j=1}^{\infty} : A_k \subset \bigcup_{j \in \mathbb{N}} Q_j^k : \sum_{j=1}^{\infty} v(Q_j^k) < \mu^*(A_k) + \frac{\varepsilon}{2^k}$$

De este modo, como cada A_k está contenido en la unión sobre j de un conjunto $\{Q_j^k\}$ para k concreto, la unión de todos los A_k está contenida en la unión sobre k de dichos recubrimientos, es decir:

$$\bigcup_{k \in \mathbb{N}} A_k \subset \bigcup_{k \in \mathbb{N}} \left(\bigcup_{j \in \mathbb{N}} Q_j^k \right) = \bigcup_{j, k=1}^{\infty} Q_j^k$$

Como $\{Q_j^k\}$ es numerable, lo anterior es una unión numerable de conjuntos numerables, entonces:

$$\mu^*\left(\bigcup_{k \in \mathbb{N}} A_k\right) \leq \sum_{j, k} v(Q_j^k) = \sum_{k=1}^{\infty} \sum_{j=1}^{\infty} v(Q_j^k) < \sum_{k=1}^{\infty} \left(\mu^*(A_k) + \frac{\varepsilon}{2^k} \right) = \left(\sum_{k=1}^{\infty} \mu^*(A_k) \right) + \varepsilon$$

Y como es para todo ε se tiene la desigualdad.

Observación:

La condición de $d(A, B) > 0$ para que la medida exterior de la unión sea la suma de las medidas exteriores no se puede relajar, es decir, existen conjuntos disjuntos en \mathbb{R}^n con $d(A, B) > 0$ para los cuales la medida de la suma no es la suma de las medidas.

$$\exists A, B : A \cap B = \emptyset \wedge \mu^*(A \cup B) < \mu^*(A) + \mu^*(B)$$

Definición (Conjunto Medible)

Sea $A \subset \mathbb{R}^n$, se dice que es **medible** si y sólo si

$$\forall S \subset \mathbb{R}^n : \mu^*(S) = \mu^*(S \cap A) + \mu^*(S \cap A^c)$$

Teorema (De Caratheodory)

Los conjuntos medibles forman una σ -álgebra y la medida exterior de Lebesgue, es decir:

- $\emptyset \in F_\sigma$
- $A \in F_\sigma \Rightarrow A^c \in F_\sigma$
- $\forall k \in \mathbb{N} : A_k \in F_\sigma \Rightarrow \bigcup_{k=1}^{\infty} A_k \in F_\sigma$

Además, la medida exterior de Lebesgue es σ -aditiva cuando la restringimos a los conjuntos medibles, es decir:

$$\mu^*\left(\bigcup_{n \in \mathbb{N}} A_n\right) = \sum_{n=1}^{\infty} \mu^*(A_n)$$

Una vez restringida a la σ -álgebra, la medida exterior de Lebesgue cumple la definición de medida y se denota simplemente por μ .

Proposición

Todo conjunto A de medida nula es medible.

Demostración:

La desigualdad $\mu^*(S) \leq \mu^*(S \cap A) + \mu^*(S \cap A^c)$ siempre es cierta, luego hay que demostrar la otra, es decir:

$$\mu^*(S \cap A) + \mu^*(S \cap A^c) \leq \mu^*(S)$$

Pero esta es trivial, puesto que el primer sumando vale cero ya que es subconjuntos de A y el segundo es subconjunto de S .

Proposición

Los rectángulos Q son conjuntos medibles.

Demostración:

Siempre se cumple que $\mu^*(S) \leq \mu^*(S \cap Q) + \mu^*(S \cap Q^c)$, luego solo es necesario ver la otra, $\mu^*(S \cap Q) + \mu^*(S \cap Q^c) \leq \mu^*(S)$?

Tomemos un recubrimiento cualquiera de S , es decir:

$$\{Q_j\} : S \subset \bigcup_{j \in \mathbb{N}} Q_j$$

Observamos que $\{Q_j \cap Q\}$ siempre son rectángulos que recubren a $S \cap Q$, luego:

$$\mu^*(S \cap Q) \leq \sum_{j=1}^{\infty} v(Q_j \cap Q)$$

A su vez, $\{Q_j \cap Q^c\}$ recubren a $S \cap Q^c$, pero no tienen porqué ser rectángulos. Sin embargo, sí son una unión finita de estos, es decir, para cada $Q_j \cap Q^c$ podemos escribir esta como $Q_j \cap Q^c = R_1 \cup \dots \cup R_m$, por tanto, podemos recubrir mediante rectángulos como:

$$S \cap Q^c \subset \bigcup_{j=1}^{\infty} Q_j \cap Q^c = \bigcup_{j=1}^{\infty} \left(\bigcup_{i=1}^{\infty} R_i^j \right) \Rightarrow \mu^*(S \cap Q^c) \leq \sum_{i=1}^{\infty} v(R_i^j)$$

$$R_1 \cup \dots \cup R_m \cup (Q_j \cap Q) = Q_j \Rightarrow v(Q_j) = v(R_1) + \dots + v(R_m) + v(Q_j \cap Q)$$

En consecuencia, tenemos que:

$$\begin{aligned} \mu^*(S \cap Q) + \mu^*(S \cap Q^c) &\leq \sum_{j=1}^{\infty} v(Q_j \cap Q) + \\ &+ \sum_{j=1}^{\infty} \left(v(Q_j \cap Q) + v(R_1^j) + \dots + v(R_m^j) \right) = \sum_{j=1}^{\infty} v(Q_j) \end{aligned}$$

Proposición

- *Todo conjunto abierto es medible*
- *Todo cerrado es medible*
- *Las uniones numerables de cerrados (conjuntos F_σ) son medibles*
- *Las intersecciones numerables de abiertos (conjuntos G_δ) son medibles*

Proposición

Si $A \subset B$, ambos son conjuntos medibles y $\mu(A) < \infty$, entonces:

$$\mu(B \setminus A) = \mu(B) - \mu(A)$$

Demostración:

Escribimos B como unión disjunta de conjuntos de la forma $B = A \cup (B \setminus A)$, esto implica que $\mu(B) = \mu(A) + \mu(B \setminus A) \Rightarrow \mu(B \setminus A) = \mu(B) - \mu(A)$.

Definición (Sucesión creciente de conjuntos)

Decimos que una sucesión de conjuntos $\{A_k\}$ es creciente y lo denotamos por $\{A_k\} \uparrow$ si y sólo si $A_k \subset A_{k+1} : \forall k \in \mathbb{N}$.

Proposición

Si tenemos una familia de conjuntos crecientes $\{A_k\} \uparrow$ medibles, entonces se tiene que:

$$\mu\left(\bigcup_{k=1}^{\infty} A_k\right) = \lim_{k \rightarrow \infty} \mu(A_k)$$

Demostración:

Si alguno tiene medida infinita se tiene trivialmente, luego podemos suponer que $\forall k \in \mathbb{N} : \mu(A_k) < \infty$.

En primer lugar, vamos a construir la siguiente sucesión de conjuntos:

$$\begin{cases} B_1 = A_1 \\ B_2 = A_2 \setminus A_1 \\ \vdots \\ B_k = A_k \setminus A_{k-1} \end{cases} \Rightarrow \bigcup_{k=1}^{\infty} B_k = \bigcup_{k=1}^{\infty} A_k \Rightarrow \mu\left(\bigcup_{k=1}^{\infty} B_k\right) = \mu\left(\bigcup_{k=1}^{\infty} A_k\right)$$

Sin embargo, como $\{B_k\}_{k=1}^{\infty}$ son disjuntos dos a dos, tenemos que:

$$\begin{aligned} \mu\left(\bigcup_{k=1}^{\infty} B_k\right) &= \sum_{k=1}^{\infty} \mu(B_k) = \sum_{k=1}^{\infty} \mu(A_k \setminus A_{k-1}) = \\ &= \sum_{k=1}^{\infty} \mu(A_k) - \mu(A_{k-1}) = \lim_{k \rightarrow \infty} \mu(A_k) - \mu(\emptyset) = \lim_{k \rightarrow \infty} \mu(A_k) \end{aligned}$$

Definición (Sucesión decreciente de conjuntos)

Decimos que una sucesión de conjuntos $\{A_k\}$ es decreciente y lo denotamos por $\{A_k\} \downarrow$ si y sólo si $A_{k+1} \subset A_k : \forall k \in \mathbb{N}$.

Proposición

Si tenemos una familia de conjuntos decrecientes $\{A_k\} \downarrow$ medibles y $\exists k \in \mathbb{N} : \mu(A_k) < \infty$, entonces se tiene que:

$$\mu\left(\bigcap_{k=1}^{\infty} A_k\right) = \lim_{k \rightarrow \infty} \mu(A_k)$$

Demostración:

Completamente análoga a su homóloga anterior.

Teorema

Sea $A \subset \mathbb{R}^n$. Son equivalentes:

1. A es medible.
2. $\forall \varepsilon > 0, \exists G \supset A$ abierto : $\mu(G \setminus A) < \varepsilon$
3. $A = D \setminus N : D$ es G_δ , $\mu(N) = 0$
4. $A = C \cup N : C$ es F_σ , $\mu(N) = 0$
5. $\forall \varepsilon > 0, \exists F \subset A$ cerrado : $\mu(A \setminus F) < \varepsilon$

Demostración:

■ $1 \Rightarrow 2$:

Supongamos primero que A es acotado. Dado $\varepsilon > 0$, como $\mu(A) < +\infty$ por ser acotado, entonces $\exists \{Q_k\}_{k=1}^{\infty} : A \subset \bigcup_{k=1}^{\infty} Q_k$ de forma que $\sum_{k=1}^{\infty} \mu(Q_k) < \mu(A) + \varepsilon$.

Como el volumen no depende de que los rectángulos sean abiertos o cerrados, consideramos los Q_k rectángulos abiertos de modo que:

$$G = \bigcup_{k=1}^{\infty} Q_k \text{ abierto} : A \subset G$$

Como $\mu(A) < +\infty$, entonces podemos ver que:

$$\mu(G \setminus A) = \mu(G) - \mu(A) \leq \sum_{k=1}^{\infty} \mu(Q_k) - \mu(A) < \varepsilon$$

En general, si A no es acotado, definimos:

$$A_k := \{x \in A : k-1 \leq \|x\| < k\}$$



Los conjuntos A_k son la intersección de A con coronas disjuntas 2 a 2 concéntricas que descomponen A como:

$$A = \bigcup_{k=1}^{\infty} A_k$$

Si fijamos $\varepsilon > 0$ y como $\mu(A) < +\infty$, podemos aplicar el razonamiento anterior para acotados en cada A_k , luego:

$$\exists G_k \supset A_k \text{ abierto} : \mu(G_k \setminus A_k) < \frac{\varepsilon}{2^k}$$

Por tanto, si consideramos G como la unión de los G_k , tenemos:

$$G = \bigcup_{k=1}^{\infty} G_k \text{ es un abierto} : G \supset A$$

Y se cumple que:

$$\mu(G \setminus A) = \mu\left(\left(\bigcup_{k \in \mathbb{N}} G_k\right) \setminus A\right) \leq \mu\left(\bigcup_{k \in \mathbb{N}} (G_k \setminus A_k)\right) \leq \sum_{k=1}^{\infty} \mu(G_k \setminus A_k) < \sum_{k=1}^{\infty} \frac{\varepsilon}{2^k} = \varepsilon$$

■ $2 \Rightarrow 3$:

$\forall k \in \mathbb{N}$, consideramos $G_k \subset A$ abierto tal que $\mu(G_k \setminus A) < \frac{1}{k}$, después definimos el conjunto:

$$D := \bigcap_{k=1}^{\infty} G_k \text{ que es } G_\delta : D \supset A$$

Como $A = D \setminus (D \setminus A)$, definimos entonces $N = D \setminus A$ y ocurre que:

$$\forall k \in \mathbb{N} : \mu(D \setminus A) \leq \mu(G_k \setminus A) < \frac{1}{k} \Rightarrow \mu(N) = 0$$

■ $3 \Rightarrow 1$:

Tenemos $A = D \setminus N$, o lo que es lo mismo, que $A = D \cap N^c$. D es medible por hipótesis, y N^c es el complementario de un medible, que es medible². Como las intersecciones de medibles son medibles, A es medible.

■ $1 \Rightarrow 5$:

Sea $\varepsilon > 0$, como A es medible, entonces A^c también lo es y, por el apartado 2, tenemos que:

$$\exists G \supset A^c \text{ abierto} : \mu(G \setminus A^c) < \varepsilon$$

Sea $F := G^c$ cerrado, como $A^c \subset G \Rightarrow F = G^c \subset (A^c)^c = A$, por tanto:

$$A \setminus F = (A^c)^c \setminus F = (A^c)^c \cap F^c = G \cap (A^c)^c = G \setminus A^c$$

Luego, se tiene que:

$$\mu(A \setminus F) = \mu(G \setminus A^c) < \varepsilon$$

²Por el teorema de Caratheodory

- $5 \Rightarrow 4$: (Similar a $2 \Rightarrow 3$)
 $\forall k \in \mathbb{N}$, consideramos $F_k \subset A : \mu(A \setminus F_k) < \frac{1}{k}$, después definimos el conjunto:

$$C := \bigcup_{k=1}^{\infty} F_k \text{ es } F_{\sigma} : C \subset A$$

Y la demostración es análoga a la implicación $2 \Rightarrow 3$.

- $4 \Rightarrow 1$

De nuevo y por similitud con $3 \Rightarrow 1$, $A = C \cup N$ es medible por ser unión de medibles.

Funciones Medibles

Comprobadas las propiedades que tiene la medida sobre conjuntos medibles, nos interesa saber qué funciones nos permiten conservar propiedades de medida interesantes. Es aquí donde juegan un papel fundamental las funciones medibles, que permiten asegurar que las preimágenes de abiertos son medibles y, por ello, al trabajar sobre abiertos no debemos preocuparnos sobre las propiedades de medibilidad ya que se conservan también en el conjunto de partida.

Definición

Sea $A \subset \mathbb{R}^n$ medible y $f : A \rightarrow \mathbb{R}^m$, definimos una función **medible** como aquella que verifica:

$$\forall G \subset \mathbb{R}^m \text{ abierto, } f^{-1}(G) \text{ es medible.}$$

Proposición

1. Sea una función $f : \mathbb{R}^m \rightarrow \mathbb{R}^m$, si es continua, entonces es medible.
2. Sea $f : A \rightarrow \mathbb{R}^m$ una función medible y $\varphi : \mathbb{R}^m \rightarrow \mathbb{R}^k$ una función continua³, entonces $\varphi \circ f$ es medible.

Observación:

Como podemos expresar un abierto como recubrimiento de bolas (que con la norma infinito serían cubos) tenemos que $G = \bigcup_{k \in \mathbb{N}} Q_k$, de este modo, se tiene que $f^{-1}(G) = \bigcup_{k \in \mathbb{N}} f^{-1}(Q_k)$ y, en consecuencia, podemos redefinir el concepto de función medible de la siguiente forma:

$$f \text{ medible} \Leftrightarrow f^{-1}(Q) \text{ medible, } \forall Q \subset \mathbb{R}^m \text{ cubo abierto.}$$

Proposición

Sea $f : A \rightarrow \mathbb{R}^m$ una función, es medible si y sólo si cada una de sus componentes es medible.

Demostración:

- \Rightarrow

Cada componente se puede expresar como:

$$f_i = \pi_i \circ f$$

Donde f es medible por hipótesis y $\pi_i(x_1, \dots, x_m) = x_i$ es continua.

- \Leftarrow

Dado $Q = (a_1, b_1) \times \dots \times (a_m, b_m)$ cubo abierto, tenemos que $f^{-1}(Q) = \bigcap_{i=1}^m f_i^{-1}(a_i, b_i)$. Esto es así porque:

$$x \in f^{-1}(Q) \Leftrightarrow f(x) \in Q \Leftrightarrow \forall i \in \mathbb{N} : f_i(x) \in (a_i, b_i)$$

³En general, la composición de medibles no tiene porqué ser medible

Proposición

Sean $f, g : A \subset \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^m$ medibles, se cumplen las siguientes propiedades:

1. $f + g$ medible.
2. $\forall a \in \mathbb{R} : a \cdot f$ medible.
3. $\langle f, g \rangle$ medible.
4. $\|f\|$ medible.

Demostración:

1. Definimos la función $F : A \rightarrow \mathbb{R}^{2m}$ de la forma:

$$F(x) = (f_1(x), \dots, f_m(x), g_1(x), \dots, g_m(x))$$

Y por hipótesis, como las funciones son medibles y cada componente es medible, entonces F es medible. Del mismo modo, definimos:

$$\begin{aligned} + : \mathbb{R}^m \times \mathbb{R}^m &\rightarrow \mathbb{R}^m \\ (u, v) &\mapsto u + v \end{aligned}$$

que trivialmente es continua, por tanto:

$$(f + g)(x) = (+ \circ F)(x)$$

Es medible por composición de medibles con continuas.

2. Trivial
3. Utilizando la misma función F definida en el primer apartado, tenemos que la función:

$$\begin{aligned} \langle, \rangle : \mathbb{R}^m \times \mathbb{R}^m &\rightarrow \mathbb{R} \\ (u, v) &\mapsto \langle u, v \rangle \end{aligned}$$

es continua, luego por composición de nuevo se tiene:

$$\langle f, g \rangle(x) = (\langle, \rangle \circ F)(x)$$

que es medible.

4. Completamente análogo a antes, se trata de ver la siguiente igualdad $\|f\| = \langle f, f \rangle^{\frac{1}{2}}$ y demostrar que es la composición con:

$$\begin{aligned} \sqrt{\bullet} : \mathbb{R}^+ &\rightarrow \mathbb{R}^+ \\ u &\mapsto \sqrt{u} \end{aligned}$$

que es continua.

Esta función es continua. Por tanto, observamos que podemos definir la norma de funciones medibles como composición:

$$\|f\|(x) = (\|\cdot\| \circ F)(x)$$

Como la función producto escalar es continua, y la función F es medible, la composición es medible.

Teorema

Sea $A \subset \mathbb{R}^m$ medible y $f : A \rightarrow \mathbb{R}$, son equivalentes:

1. f medible.

2. $\{x \in A : f(x) < \alpha\} = f^{-1}(-\infty, \alpha)$, es medible $\forall \alpha \in \mathbb{R}$
3. $\{x \in A : f(x) \leq \alpha\} = f^{-1}(-\infty, \alpha]$, es medible $\forall \alpha \in \mathbb{R}$
4. $\{x \in A : f(x) > \alpha\} = f^{-1}(\alpha, +\infty)$, es medible $\forall \alpha \in \mathbb{R}$
5. $\{x \in A : f(x) \geq \alpha\} = f^{-1}[\alpha, +\infty)$, es medible $\forall \alpha \in \mathbb{R}$

Demostración:

Veamos primero que $2 \Leftrightarrow 3 \Leftrightarrow 4 \Leftrightarrow 5$:

■ $2 \Rightarrow 3$

Basta con observar que:

$$f^{-1}(-\infty, \alpha] = \bigcap_{k=1}^{\infty} f^{-1}\left(-\infty, \alpha + \frac{1}{k}\right)$$

Por hipótesis, $\forall k \in \mathbb{N} : f^{-1}(-\infty, \alpha + \frac{1}{k})$ son medibles y, como la intersección numerable de medibles es medible por formar una σ -álgebra, $f^{-1}(-\infty, \alpha]$ es medible.

■ $3 \Rightarrow 4$

Basta con observar que:

$$f^{-1}(\alpha, \infty) = A \cap (f^{-1}(-\infty, \alpha])^c$$

Por hipótesis, $f^{-1}(-\infty, \alpha]$ es medible, y como los conjuntos medibles forman una σ -álgebra por el Lema de Caratheodory, su complementario también es medible. Como A es medible, la intersección también es medible.

■ $4 \Rightarrow 5$

Basta con observar que:

$$f^{-1}[\alpha, +\infty) = \bigcap_{k=1}^{\infty} f^{-1}\left(\alpha - \frac{1}{k}, +\infty\right)$$

Por hipótesis, $\forall k \in \mathbb{N} : f^{-1}(\alpha - \frac{1}{k}, \infty)$ son medibles y, como la intersección numerable de medibles es medible por formar una σ -álgebra, $f^{-1}[\alpha, +\infty)$ es medible.

■ $5 \Rightarrow 2$

Basta con observar que:

$$f^{-1}(-\infty, \alpha) = A \cap (f^{-1}[\alpha, +\infty))^c$$

Por hipótesis, $f^{-1}[\alpha, +\infty)$ es medible y, como los conjuntos medibles forman una σ -álgebra, por el Lema de Caratheodory, su complementario también es medible. Como A es medible, la intersección también es medible.

Veamos que $1 \Rightarrow 2$:

Como $(-\infty, \alpha)$ es un abierto y f es medible, $f^{-1}(-\infty, \alpha)$ es medible.

Veamos que 2 y $4 \Rightarrow 1$:

Sea (α, β) intervalo abierto tal que $\alpha < \beta$, entonces:

$$f^{-1}(\alpha, \beta) = f^{-1}(\alpha, \infty) \cap f^{-1}(-\infty, \beta)$$

Como $f^{-1}(\alpha, \infty)$ y $f^{-1}(-\infty, \beta)$ son medibles por hipótesis y la intersección de medibles es medible, $f^{-1}(\alpha, \beta)$ es medible.

Vamos a ver que la propiedad de ser medible se conserva por sucesiones. Ello nos va a permitir ver que hay muchas funciones medibles más allá de las funciones continuas que ya sabemos que son medibles. Como vamos a tomar límites, nos van a aparecer valores infinitos. Por ello va a ser útil admitir funciones que tomen valores infinitos. Consideraremos funciones del estilo:

$$f : A \rightarrow [-\infty, \infty] = \bar{\mathbb{R}} = \mathbb{R} \cup \{+\infty\} \cup \{-\infty\}$$

Donde $\text{dom} f = \{x \in A : f(x) \in \mathbb{R}\}$

Definición (Función Medible generalizada)

Sea $A \subset \mathbb{R}^n$ un conjunto medible y $f : A \rightarrow [-\infty, \infty]$ una función que toma valores en $\bar{\mathbb{R}}$, decimos que ésta es medible si y sólo si:

- $f^{-1}(+\infty)$ es medible
- $f^{-1}(-\infty)$ es medible
- $f : \text{dom} f \rightarrow \mathbb{R}$ es una función medible.

Donde $\text{dom} f = \{x \in A : f(x) \in \mathbb{R}\}$

Observación:

Podemos descomponer A en forma disjunta como:

$$A = (\text{dom} f) \sqcup (f^{-1}(+\infty)) \sqcup (f^{-1}(-\infty))$$

De lo que se sigue que:

$$\text{dom} f = A \setminus (f^{-1}(+\infty) \sqcup f^{-1}(-\infty))$$

Por tanto, que si A , $f^{-1}(+\infty)$ y $f^{-1}(-\infty)$ son conjuntos medibles, $\text{dom} f$ también lo es.

Proposición

Sea $A \subset \mathbb{R}^n$ medible y sea $\{f_k\}_{k=1}^{\infty}$ una sucesión de funciones donde $\forall k \in \mathbb{N} : f_k : A \rightarrow [-\infty, \infty]$ es medible, entonces:

$$f = \sup_{k \in \mathbb{N}} \{f_k\} \text{ es medible} \qquad f = \inf_{k \in \mathbb{N}} \{f_k\} \text{ es medible}$$

Demostración:

- Podemos expresar $f^{-1}(-\infty)$ como:

$$f^{-1}(-\infty) = \bigcap_{k \in \mathbb{N}} f_k^{-1}(-\infty)$$

Por hipótesis, las f_k son medibles, y por tanto $f_k^{-1}(-\infty)$ es medible, como la intersección numerable de medibles es medible, $f^{-1}(-\infty)$ es medible.

- Del mismo modo, $f^{-1}(+\infty)$ se puede expresar como:

$$f^{-1}(+\infty) = \bigcap_{m \in \mathbb{N}} \bigcup_{k \in \mathbb{N}} \{x : f_k(x) > m\}$$

puesto que tenemos las siguientes equivalencias:

$$\begin{aligned} y \in \bigcap_{m \in \mathbb{N}} \bigcup_{k \in \mathbb{N}} \{x : f_k(x) > m\} &\Leftrightarrow \forall m \in \mathbb{N} : y \in \bigcup_{k \in \mathbb{N}} \{x : f_k(x) > m\} \Leftrightarrow \\ &\Leftrightarrow \forall m \in \mathbb{N} : \exists k_m \in \mathbb{N} : f_{k_m}(y) > m \Leftrightarrow \sup_{k \in \mathbb{N}} f_k(y) = +\infty \Leftrightarrow y \in f^{-1}(+\infty) \end{aligned}$$

Como se trata de la intersección numerable de una unión numerable de conjuntos medibles, $f^{-1}(+\infty)$ es medible.

- Por último, para ver que la función f es medible, hay que ver que para cualquier α el conjunto $f^{-1}(-\infty, \alpha]$ es medible. Para ello, expresamos dicho conjunto como⁴:

$$\{x \in \text{dom } f : f(x) \leq \alpha\} = \bigcap_{k \in \mathbb{N}} \{x \in \text{dom } f_k : f_k(x) \leq \alpha\} = \bigcap_{k \in \mathbb{N}} f_k^{-1}(-\infty, \alpha]$$

Como las f_k son medibles, se trata de una intersección numerable de conjuntos medibles, que es medible. Veamos que dicha igualdad es cierta:

$$\{x \in \text{dom } f : f(x) \leq \alpha\} \Leftrightarrow f(x) \in \mathbb{R} \wedge f(x) \leq \alpha \Leftrightarrow \mathbb{R} \ni \sup f_k(x) \leq \alpha \Leftrightarrow f_k(x) \leq \alpha : \forall k \in \mathbb{N}$$

Para la demostración del ínfimo, basta ver que $f = \inf f_k = -\sup_k(-f_k)$

Proposición

Sea $A \subset \mathbb{R}^m$ medible y $\{f_k\}_{k=1}^{\infty}$ una sucesión de funciones donde $\forall k \in \mathbb{N} : f_k : A \rightarrow [-\infty, \infty]$ son medibles, entonces:

$$\limsup_{k \rightarrow \infty} f_k \wedge \liminf_{k \rightarrow \infty} f_k \text{ son medibles}$$

Demostración:

Observamos que:

$$\begin{aligned} \limsup_{k \rightarrow \infty} f_k &= \inf_{m \in \mathbb{N}} \left(\sup_{k \geq m} f_k \right) \\ \liminf_{k \rightarrow \infty} f_k &= \sup_{m \in \mathbb{N}} \left(\inf_{k \geq m} f_k \right) \end{aligned}$$

Como hemos visto que los supremos de funciones medibles son funciones medibles y los ínfimos también, queda demostrado.

Proposición

Sea $A \subset \mathbb{R}^m$ medible y $\{f_k\}_{k=1}^{\infty}$ una sucesión de funciones donde $\forall k \in \mathbb{N} : f_k : A \rightarrow [-\infty, \infty]$ son medibles, entonces si definimos el conjunto:

$$A_0 = \left\{ x : \exists \lim_{k \rightarrow \infty} f_k(x) \right\} \text{ es medible.}$$

la restricción de f a ese conjunto es medible:

$$f : A_0 \rightarrow [-\infty, \infty] \text{ es medible}$$

Demostración:

Podemos expresar A como la siguiente descomposición:

$$A_0 = A_{\infty} \cup D_0 \cup A^{\infty} : \begin{cases} A_{\infty} = \{x \in A : \lim_{k \rightarrow \infty} f_k(x) = -\infty\} \\ A^{\infty} = \{x \in A : \lim_{k \rightarrow \infty} f_k(x) = \infty\} \\ D_0 = \{x \in A : \lim_{k \rightarrow \infty} f_k(x) \in \mathbb{R}\} \end{cases}$$

Por tanto, si expresamos de la forma adecuada:

$$A_{\infty} = \left(\liminf_{k \rightarrow \infty} f_k \right)^{-1}(-\infty) \text{ es medible.} \quad A^{\infty} = \left(\liminf_{k \rightarrow \infty} f_k \right)^{-1}(\infty) \text{ es medible.}$$

$$D_0 \subset \text{dom} \left(\limsup_{k \rightarrow \infty} f_k \right) \cap \text{dom} \left(\liminf_{k \rightarrow \infty} f_k \right) = D \text{ medible.}$$

$$D_0 = \{x \in D : \limsup_{k \rightarrow \infty} f_k(x) = \liminf_{k \rightarrow \infty} f_k(x)\} = \{x \in D : g(x) = 0\} = g^{-1}(\{0\}) \text{ medible}$$

En consecuencia, concluimos que A_0 es medible.

⁴Porque si el supremo es inferior a a , entonces el resto, que son inferiores, también lo son.

Definición (Propiedad en casi todo punto)

Decimos que una propiedad P se cumple en **casi todo punto** si y sólo si:

$$\exists N \subset \mathbb{R}^m : \mu(N) = 0 \wedge P \text{ se cumple } \forall x \notin N$$

Es decir, solo NO se verifica en un conjunto de medida nula.

Proposición

Si f y $g : A \rightarrow \overline{\mathbb{R}}$ son dos funciones tales que son iguales c.t.p. y una de las dos es medible, entonces la otra lo es.

Demostración:

Sea G abierto hay que ver que $g^{-1}(G)$ es abierto:

$$g^{-1}(G) = (f^{-1}(G) \setminus N_1) \cup N_2 \text{ medible}$$

Donde N_1, N_2 de medida 0 ($N_1, N_2 \subset N$)

Proposición

Si f es el límites de una sucesión de funciones medibles $\{f_k(x)\}_{k=1}^{\infty}$ en casi todo punto, entonces f es medible:

$$\forall k \in \mathbb{N} : f_k \text{ medible y } \lim_{k \rightarrow \infty} f_k(x) = f \text{ (c.t.p.)} \Rightarrow f \text{ medible}$$

Demostración:

Definimos la siguiente función auxiliar:

$$\tilde{f}(x) = \limsup f_k(x)$$

Por ser las f_k medibles y ser \tilde{f} el límite superior de funciones medibles, entonces \tilde{f} es medible y como $f = \tilde{f}$ (c.t.p.) entonces tenemos que f es medible.

Definición (Función Característica)

Sea $E \subset \mathbb{R}^n$ un conjunto cualquiera, definimos la **función característica** de dicho conjunto como:

$$\chi_E : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R} \text{ definida como } \chi_E(x) : \begin{cases} 1 & \text{si } x \in E \\ 0 & \text{si } x \notin E \end{cases}$$

Observación:

Trivialmente, tenemos que χ_E es medible $\Leftrightarrow E$ es medible.

Definición (Función Simple)

Sea χ_{E_k} la función característica del conjunto E_k y $\alpha_k \in \mathbb{R}^n$ un número cualquiera, definimos una **función simple** como:

$$\varphi = \sum_{k=1}^n \alpha_k \chi_{E_k} \text{ es medible}$$

Donde cabe destacar que el sumatorio es **finito**.

Proposición

Sea $f : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ una función continua en c.t.p., entonces es medible.

Demostración:

Podemos expresar la función f de la siguiente forma:

$$f \cdot \chi_{[-N, N]^n} \xrightarrow{N \rightarrow \infty} f$$

Nos restringimos a ese cubo Q y, para cada k , dividimos Q en cubos semiabiertos de lado $\frac{1}{2^k}$, de forma que para un k fijo, tenemos el conjunto de cubos $\{Q_j^k\}_{j=1}^\infty$ donde cada Q_j tiene lado $\frac{1}{2^k}$, es decir:

$$\forall k \in \mathbb{N} : \{Q_j^k\}_{j=1}^\infty \text{ de lado } \frac{1}{2^k} : Q = \bigcup_{j \in \mathbb{N}} Q_j^k$$

A su vez, definimos $C_j^k := \inf\{f(x) : x \in Q_j^k\}$ y para cada k , tomamos la función:

$$\varphi_k = \sum_{j=1}^\infty c_j^k \cdot \chi_{Q_j^k} \text{ medible}$$

Para ver que f es medible, basta ver que aquellos puntos donde la función f sea continua ocurre que $\varphi_k(x_0) \xrightarrow{k \rightarrow \infty} f(x_0)$. Veámoslo:

Si f es continua en $x \in [-N, N]^n$, entonces podemos decir que:

$$\forall \varepsilon > 0, \exists \delta > 0 : \text{ si } \|y - x\| < \delta \Rightarrow |f(y) - f(x)| < \varepsilon.$$

Podemos tomar un $k_0 : Q_j^{k_0}$ contiene a x y verifica $Q_j^{k_0} \subset B(x, \delta)$, luego en este caso tenemos:

$$\begin{aligned} \forall k \geq k_0, Q_j^k &\subset B(x, \delta) \Rightarrow \\ \Rightarrow \forall y \in Q_j^k, \|y - x\| < \delta &\Rightarrow |f(y) - f(x)| < \varepsilon \Rightarrow |c_j^k - f(x)| \leq \varepsilon \text{ donde } c_j^k = \varphi_k(x) \Rightarrow \\ \forall \varepsilon > 0, \exists k_0 : \text{ si } k \geq k_0 &\Rightarrow |\varphi_k(x) - f(x)| \leq \varepsilon \Rightarrow \lim \varphi_k(x) = f(x) \end{aligned}$$

Definición (Oscilación)

Sea $f : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}$ una función y $x_0 \in [a, b]$ un punto del dominio, se define la **oscilación de la función en ese punto** como:

$$o(f, x_0) = \lim_{\delta \rightarrow 0^+} (\sup\{|f(y) - f(x)| : x, y \in (x_0 - \delta, x_0 + \delta)\})$$

Proposición

Una función f es continua en un punto x_0 si y sólo si $o(f, x_0) = 0$.

Teorema (de Lebesgue)

Sea $f : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}$ acotada, entonces dicha función es integrable Riemann si y sólo si el conjunto de puntos de discontinuidad de f tiene medida nula.

$$f \in R[a, b] \Leftrightarrow f \text{ continua c.t.p.}$$

Demostración:

Como f es acotada, tenemos que $\forall x \in [a, b] : |f(x)| \leq M$ y denotamos por el conjunto de puntos de discontinuidad a $D = \{x \in \mathbb{R} : f \text{ discontinua en } x\}$.

- \Leftarrow : supongamos que $\mu(D) = 0$.

Tomamos $\varepsilon > 0$ y denotamos por $D_\varepsilon = \{x \in \mathbb{R} : o(f, x) < \varepsilon\}$, que es cerrado porque si tomamos $x_0 \notin D_\varepsilon \Rightarrow o(f, x_0) \geq \varepsilon$, entonces:

$$\exists \delta_0 > 0 : \sup\{|f(y) - f(x)| : x, y \in (x_0 - \delta, x_0 + \delta)\} < \varepsilon$$

De este modo, para cualquier $x_1 \in (x_0 - \delta_0, x_0 + \delta_0)$, podemos escoger un $\delta_1 = \delta_0 - |x_1 - x_0|$ y tenemos que:

$$\sup\{|f(y) - f(x)| : x, y \in (x_1 - \delta_1, x_1 + \delta_1)\} < \varepsilon \Rightarrow o(f, x_1) < \varepsilon \Rightarrow x_1 \notin D_\varepsilon$$

Con lo que su complementario es abierto, luego D_ε es cerrado y por ser acotado, también tenemos que es compacto con medida 0 (porque $D_\varepsilon \subset D$).

Como tiene medida nula:

$$\exists \{I_n\}_{n=1}^\infty : D_\varepsilon \subset \bigcup_{n \in \mathbb{N}} I_n \text{ y } \sum_{n=1}^\infty \mu(I_n) < \varepsilon$$

Pero, al ser compacto, se tiene que:

$$D_\varepsilon \subset I_1 \cup \dots \cup I_N : \mu(I_1) + \dots + \mu(I_N) < \varepsilon$$



Con este recubrimiento finito, generamos una partición formada por a , b y todos los extremos de los intervalos I_j que denotaremos por P . Dicha partición, la expresaremos en términos de otras dos: P_1 que será la formada por los intervalos de la partición P contenidos en algún I_j y P_2 formada por los otros (que en particular no cortan a D_ε , luego la oscilación en estos es $< \varepsilon$). De este modo, tenemos $P = P_1 \cup P_2$.

Para cada intervalo $I \in P_2$, realizamos el siguiente procedimiento:

$$\forall I \in P_2 : (x \in I \Rightarrow o(f, x) < \varepsilon) \Rightarrow \exists I_x \subset I : \forall y, z \in I_x : |f(y) - f(z)| < \varepsilon$$

Y esto puede hacerse porque para cada x , podemos encontrar un δ de forma que en $(x - \delta, x + \delta)$ la oscilación es menor que ε y precisamente ese sería un posible I_x .

Recubrimos I (que es compacto por ser cerrado) por una cantidad finita de estos I_x y, de esta manera, obtenemos en forma de partición (quitando trozos de intervalos si fuese necesario para que sean disjuntos) el intervalo I inicial. Esto, genera otra partición de la parte que correspondía a P_2 que denotamos por P_2^* y definimos $P^* := P_1 \cup P_2^*$ como nueva partición del intervalo.

De este modo, tenemos que:

$$\begin{aligned} U(f, P^*) - L(f, P^*) &= \sum_{I \in P^*} \left(\sup_{x \in I} f(x) - \inf_{x \in I} f(x) \right) \mu(I) = \\ &= \sum_{I \in P_1} \left(\sup_{x \in I} f(x) - \inf_{x \in I} f(x) \right) \mu(I) + \sum_{I \in P_2^*} \left(\sup_{x \in I} f(x) - \inf_{x \in I} f(x) \right) \mu(I) \leq \\ &\leq 2M\varepsilon + \varepsilon(b - a) = (b - a + 2M)\varepsilon \end{aligned}$$

Por el Criterio de Cauchy, f es integrable Riemann.

- \Rightarrow : supongamos que f es integrable Riemann.

Como $D = \bigcup_{n \in \mathbb{N}} D_{\frac{1}{n}}$, basta con ver que $\forall n \in \mathbb{N} : \mu(D_{\frac{1}{n}}) = 0$. Para ello, tomamos $\varepsilon > 0$ y una partición P de $[a, b]$ de forma que $U(f, P) - L(f, P) < \frac{\varepsilon}{n}$.

Denotamos por P_1 a los intervalos de P que cortan a $D_{\frac{1}{n}}$ (con esto estamos asumiendo que los puntos de $D_{\frac{1}{n}}$ no son puntos de los extremos de la partición, pero no pasaría nada porque ese conjunto es de medida nula y la integral es la misma). De este modo, tenemos que:

$$\frac{\varepsilon}{n} > \sum_{I \in P_1} \left(\sup_{x \in I} f(x) - \inf_{x \in I} f(x) \right) \mu(I) \geq \frac{1}{n} \sum_{I \in P_1} \mu(I)$$

Sin embargo, esto quiere decir que:

$$\sum_{I \in P_1} \mu(I) < \varepsilon \text{ pero } D_{\frac{1}{n}} \subset \bigcup_{I \in P_1} I \Rightarrow \mu\left(D_{\frac{1}{n}}\right) = 0$$

Proposición

Si una función f es integrable Riemann, entonces dicha función también es medible.

Demostración:

Por el teorema de antes, $\mu(D) = 0$ lo que implica que f es continua en c.t.p. y, por tanto, es medible.

Integral de Lebesgue

Una vez definida la medida en \mathbb{R}^n , tenemos todos los ingredientes necesarios para desarrollar una teoría de la integrabilidad sólida. Durante este capítulo se va a desarrollar la Integral de Lebesgue, relacionar dicha integral con la integral de Riemann y estudiar las propiedades de las que goza dicho objeto matemático.

Definición de Integral

La definición de la integral de Lebesgue posibilita extender la Integral de Riemann y establecer un cimiento sólido para todas aquellas áreas matemáticas que se nutren de la integración y que poseen situaciones peculiares que hacen las integrales de Riemann inservibles.

Observación:

Recordemos que llamamos función simple a una función con la estructura:

$$\varphi = \sum_{k=1}^m \alpha_k \chi_{E_k}$$

Dicha función cumple que:

- Es una función medible.
- Solo toma un número finito de valores.
- Cualquier función φ que sea medible y solo tome un número finito de valores $(\beta_1, \dots, \beta_r)$ es una función simple, puesto que podemos expresar dicha función como:

$$E_j = \varphi^{-1}(\{\beta_j\}), \text{ medible} \quad \varphi = \sum_{k=1}^r \beta_j \chi_{E_j} \Rightarrow \varphi \text{ es simple.}$$

Definición (Integral)

Sea φ función simple no negativa:

$$\varphi = \sum_{k=1}^m \alpha_k \cdot \chi_{E_k} \text{ donde } (\alpha_k > 0)$$

Definimos la **integral** de dicha función como:

$$I(\varphi) = \sum_{k=1}^m \alpha_k \mu(E_k)$$

Observación:

Como la medida de dichos conjuntos puede ser infinito y los valores $\alpha_k = 0$, es necesario que definamos $0 \cdot (+\infty) = 0$ para poder dar una definición consistente de $I(\varphi) \in [0, +\infty]$.

Proposición

Sea φ función simple, es posible escribir dicha función de distintas formas:

$$\varphi = \sum_{i=1}^m \alpha_i \chi_{E_i} = \sum_{i=1}^p \beta_i \chi_{D_i}$$

entonces la integral coincide para cualquiera que sea la forma escogida:

$$I(\varphi) = \sum_{i=1}^m \alpha_i \mu(E_i) = \sum_{i=1}^p \beta_i \mu(D_i)$$

luego la integral tiene una definición consistente.

Demostración:

Supongamos que $\sum_{i=1}^m \alpha_i \chi_{E_i}$ es la forma canónica de φ , que definimos por aquella en la que las α_i son todas distintas y las E_i son disjuntas. Veamos que es posible llegar a esta expresión desde cualquier otra manteniendo las medidas.

Partiendo de $\sum_{i=1}^p \beta_i \chi_{D_i}$ no canónica, sabemos que es posible que:

- β_i sean distintos.
- E_i sean disjuntos.

Empecemos “separando” los E_i . Para ello observamos que si no son disjuntos es porque existen elementos que pertenecen a la intersección de algunos. Estos elementos tendrán como imagen la suma de los β_i asociadas a los conjuntos que forman esta intersección.

Con esto, podemos definir el conjunto disjunto formado por los E_i eliminándoles los x que pertenecen a varios, pero añadiéndolos a través de las intersecciones con el β'_i asociado formado por la suma anterior. Esto mantiene la medida porque, si $B \subset A \Rightarrow$

$$\mu(A \setminus B) = \mu(A) - \mu(B) \Rightarrow \boxed{\mu(A) = \mu(A \setminus B) + \mu(B)}$$

Es decir, si inicialmente tenemos $\{E_i\}_1^m$ y definimos:

$$\begin{cases} E'_i = E_i \setminus \left(\bigcup_{j \neq i} E_i \cap E_j \right), & 1 \leq i \leq m \\ E'_k = E_i \cap E_j, & i \neq j \end{cases}$$

Los E'_k serán finitos al serlo los E_i . Así, los E'_i serán disjuntos y si aplicamos recursivamente el mismo procedimiento a los E'_k nos quedarán también disjuntos en un número finito de pasos.

Separaremos ahora las β_i , es decir, busquemos una nueva familia que proceda de la que acabamos de formar de tal forma que se mantenga la medida y los coeficientes sean todos distintos. De esta forma, ya tendremos una forma canónica con la misma integral.

Por tanto, si tomamos todas las β_i con el mismo valor y los nuevos conjuntos asociados, podemos definir un nuevo conjunto $A_i = \bigcup_{i=1}^t E_i$ que mantendrá la medida porque:

$$\mu \left(\bigcup_{i=1}^t E_i \right) = \sum_{i=1}^t \mu(E_i)$$

y los $\gamma_k = \sum_{i=1}^t \alpha_i$ serán todos distintos, es decir,

$$\sum_{i=1}^r \gamma_i A_i$$

será la forma canónica que tendrá la misma medida que la forma inicial.

Para comparar dos formas no canónicas, simplemente las pasamos a la canónica y vemos que son iguales.

Proposición

1. Sea $c > 0$ y φ simple no negativa, entonces $I(c \cdot \varphi) = c \cdot I(\varphi)$.
2. Sean φ, ψ simples no negativas, entonces $I(\varphi + \psi) = I(\varphi) + I(\psi)$
3. Si $\varphi \leq \psi$ c.t.p, entonces $I(\varphi) \leq I(\psi)$
4. Si $\varphi = \psi$ c.t.p, entonces $I(\varphi) = I(\psi)$

Observación:

Los conjuntos no tienen porque ser intervalos, si fuese este el caso sería, en el fondo, integrabilidad Riemann.

Proposición

Si φ es una función simple no negativa y $A_1 \cap A_2 = \emptyset$:

$$I(\varphi(x)) = I(\varphi(x) \cdot A_1) + I(\varphi(x) \cdot A_2)$$

Definición (Integral de Lebesgue)

Sea $f : \mathbb{R}^n \rightarrow [0, +\infty]$ una función medible, definimos la **integral de Lebesgue de f** de la siguiente¹ forma:

$$\int_{\mathbb{R}^n} f \, d\mu = \sup_{\varphi \leq f} I(\varphi) \in [0, +\infty]$$

Donde las funciones φ son simples no negativas.

Proposición

Sea φ simple no negativa, la integral de Lebesgue coincide con la integral definida para este tipo de funciones:

$$\int_{\mathbb{R}^n} \varphi \, d\mu = I(\varphi)$$

Demostración:

En primer lugar, la primera desigualdad la tenemos por ser el supremo de las Integrales de las funciones simples menores o iguales que φ , es decir:

$$\varphi \leq \varphi \Rightarrow I(\varphi) \leq \sup_{\psi \leq \varphi} I(\psi) = \int_{\mathbb{R}^n} \varphi \, d\mu$$

Si $\int_{\mathbb{R}^n} \varphi \, d\mu = +\infty$, entonces tenemos que:

$$\forall M > 0, \exists \psi \leq \varphi : I(\psi) \geq M \Rightarrow M \leq I(\psi) \leq I(\varphi) \Rightarrow \forall M > 0 : I(\varphi) \geq M \Rightarrow I(\varphi) = +\infty$$

Si $\int_{\mathbb{R}^n} \varphi \, d\mu < +\infty$, entonces tenemos que:

$$\forall \varepsilon > 0, \exists \psi \leq \varphi : I(\psi) \geq \int_{\mathbb{R}^n} \varphi \, d\mu - \varepsilon \Rightarrow I(\varphi) \geq I(\psi) \geq \int_{\mathbb{R}^n} \varphi \, d\mu - \varepsilon \Rightarrow I(\varphi) \geq \int_{\mathbb{R}^n} \varphi \, d\mu$$

¹La definición no cambia si las funciones $\varphi \leq f$ en c.t.p.

Proposición

Sean $f, g : \mathbb{R}^n \rightarrow [0, +\infty]$ dos funciones medibles tal que $f \leq g$ c.t.p., entonces:

$$\int_{\mathbb{R}^n} f \, d\mu \leq \int_{\mathbb{R}^n} g \, d\mu.$$

Demostración:

Buscamos ver si $\sup I(\varphi) \leq \sup I(\psi)$ donde $\varphi \leq f$ y $\psi \leq g$. Como $\varphi \leq f \leq g$ y $\psi \leq g \Rightarrow$ los φ son un subconjunto de los ψ de tal modo que:

$$\exists \psi' \leq g \text{ tal que } \forall \varphi \leq f, \varphi \leq \psi' \Rightarrow I(\varphi) \leq I(\psi') \Rightarrow \sup I(\varphi) \leq \sup I(\psi)$$

Para el c.t.p usamos que la integral en ese conjunto de medida 0 es 0 por lo que la integral en todo X es la integral en el complementario de dicho conjunto.

Corolario

Sean $f, g : \mathbb{R}^n \rightarrow [0, +\infty]$ dos funciones medibles tal que $f = g$ c.t.p., entonces:

$$\int_{\mathbb{R}^n} f \, d\mu = \int_{\mathbb{R}^n} g \, d\mu$$

Definición (Integral en un conjunto)

Sea $A \subset \mathbb{R}^n$ un conjunto medible y $f : A \rightarrow [0, +\infty]$ una función medible, entonces definimos **la integral de f sobre A** como:

$$\int_A f \, d\mu = \int_{\mathbb{R}^n} f \cdot \chi_A \, d\mu$$

Observación:

En general se trabajará con funciones no infinitas para evitar que la integral sea infinita trivialmente.

Proposición

Si $f : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ es una función medible, entonces el conjunto $\{(x, f(x))\}$ que definimos como la gráfica f tiene medida 0.

Lema

Sea φ función simple no negativa y $\{A_k\}_{k=1}^{\infty} \uparrow A$ sucesión creciente ($A_k \subset A_{k+1} : \bigcup_{k \in \mathbb{N}} A_k = A$) de conjuntos medibles convergentes a A , entonces:

$$\int_A \varphi \, d\mu = \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{A_k} \varphi \, d\mu.$$

Demostración:

Tenemos que $\varphi = \sum_{j=1}^m \alpha_j \cdot \chi_{E_j}$, entonces:

$$\begin{aligned} \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{A_k} \varphi \, d\mu &= \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^n} \varphi \cdot \chi_{A_k} \, d\mu = \\ &= \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^n} \left(\sum_{j=1}^m \alpha_j \cdot \chi_{E_j} \cdot \chi_{A_k} \right) d\mu = \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^n} \left(\sum_{j=1}^m \alpha_j \cdot \chi_{E_j \cap A_k} \right) d\mu = \\ &= \lim_{k \rightarrow \infty} \sum_{j=1}^m \left(\alpha_j \int_{\mathbb{R}^n} \chi_{E_j \cap A_k} d\mu \right) = \lim_{k \rightarrow \infty} \sum_{j=1}^m \alpha_j \cdot \mu(E_j \cap A_k) = \sum_{j=1}^m \alpha_j \cdot \lim_{k \rightarrow \infty} \mu(E_j \cap A_k) = \\ &= \sum_{j=1}^m \alpha_j \cdot \mu(E_j \cap A) = \sum_{j=1}^m \left(\alpha_j \int_{\mathbb{R}^n} \chi_{E_j \cap A} d\mu \right) = \int_{\mathbb{R}^n} \sum_{j=1}^m \alpha_j \chi_{E_j} \chi_A d\mu = \int_{\mathbb{R}^n} \varphi \cdot \chi_A d\mu = \int_A \varphi \, d\mu \end{aligned}$$

Propiedades de la integral

Vamos a demostrar las operaciones y propiedades analíticas que tiene esta nueva definición de integral que se ha dado.

Teorema (Convergencia Monótona)

Supongamos una sucesión creciente de funciones $\{f_k\}_{k=1}^{\infty} \uparrow f$ convergente² a f donde cada función $f_k : \mathbb{R}^n \rightarrow [0, +\infty]$ es medible, entonces:

$$\int_{\mathbb{R}^n} f \, d\mu = \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^n} f_k \, d\mu$$

El teorema también es válido si la convergencia es en c.t.p.

Demostración:

Por la monotonía de la sucesión, tenemos que:

$$\forall k \in \mathbb{N} : f_k \leq f \Rightarrow \int_{\mathbb{R}^n} f_k \, d\mu \leq \int_{\mathbb{R}^n} f \, d\mu$$

Por tanto, tenemos asegurada la convergencia de la sucesión de integrales por ser acotada superiormente y creciente:

$$\left\{ \int_{\mathbb{R}^n} f_k \, d\mu \right\}_{k=1}^{\infty} \uparrow \wedge \exists \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^n} f_k \, d\mu \leq \int_{\mathbb{R}^n} f \, d\mu$$

Fijamos $\varphi \leq f$ simple no negativa y un $c < 1$. De este modo, definimos la siguiente sucesión de conjuntos:

$$A_k = \{x \in \mathbb{R}^n : c \cdot \varphi(x) \leq f_k(x)\}$$

Dicho conjunto es medible para cada k por ser el conjunto de puntos donde una función vale más que 0.

Por ser creciente la sucesión de funciones, es decir, $f_k \leq f_{k+1}$, entonces tenemos que:

$$A_k \subset A_{k+1} \Rightarrow \{A_k\}_{k=1}^{\infty} \uparrow \mathbb{R}^n \text{ ya que } \bigcup_{n \in \mathbb{N}} A_k = \mathbb{R}^n$$

Si $f(x) = \infty$, entonces tenemos que:

$$\lim_k f_k(x) = +\infty \Rightarrow c \cdot \varphi(x) \in \mathbb{R}, \exists k \in \mathbb{N} : c \cdot \varphi(x) < f_k(x) \Rightarrow x \in A_k$$

Por otro lado, si tenemos que $0 < f(x) < \infty$, entonces:

$$\varphi(x) \leq f(x) \Rightarrow c \cdot \varphi(x) < f(x) \Rightarrow \lim_{k \rightarrow \infty} f_k(x) = f(x) \Rightarrow \exists k \in \mathbb{N} : c \cdot \varphi(x) < f_k(x) \Rightarrow x \in A_k$$

Por tanto, por el lema anterior, al tener la sucesión creciente de los A_k , tenemos que:

$$\begin{aligned} c \cdot \int_{\mathbb{R}^n} \varphi \, d\mu &= c \cdot \int_{\mathbb{R}^n \setminus \{x: f(x)=0\}} \varphi \, d\mu = \int_{\mathbb{R}^n \setminus \{x: f(x)=0\}} c \cdot \varphi \, d\mu = \\ &= \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{A_k} c \cdot \varphi \, d\mu \leq \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{A_k} f_k \, d\mu \leq \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^n} f_k \, d\mu \end{aligned}$$

De este modo, como el c es arbitrario, si se hace tender a 1, tenemos que:

$$\int_{\mathbb{R}^n} \varphi \, d\mu \leq \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^n} f_k \, d\mu \stackrel{\forall \varphi}{\Rightarrow} \int_{\mathbb{R}^n} f \, d\mu = \sup_{\varphi \leq f} \int_{\mathbb{R}^n} \varphi \, d\mu \leq \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^n} f_k \, d\mu$$

Y ya tendríamos demostradas las dos desigualdades.

²Esto quiere decir que $f_k \leq f_{k+1}$ y $\lim_{k \rightarrow \infty} f_k(x) = f(x)$ de forma puntual

Observación:

Este resultado sigue siendo cierto si se toman las hipótesis solo en c.t.p. Si ocurriese que $f_k \leq f$ no se cumpliera en un conjunto de medida nula, tomamos f'_k que vale f_k en todos los puntos donde se cumple y 0 en los que no. Como, por definición, $f_k = f'_k$ en c.t.p. la integral es la misma y la demostración no se ve alterada.

Teorema

Sea $f : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}^+$ una función acotada e integrable Riemann, entonces f es integrable Lebesgue y verifica:

$$\int_{[a,b]} f \, d\mu = \int_a^b f(x) \, dx$$

Demostración:

Por ser acotada, $\exists M > 0 : f \leq M \chi_{[a,b]}$, lo que implica que $\int f \, d\mu \leq \int M \cdot \chi_{[a,b]}$, es decir, que es integrable Lebesgue.

Además, por ser integrable Riemann, tenemos que:

$$\begin{aligned} \int_a^b f(x) \, dx &= \sup_{P \in \mathcal{P}} L(f, P) \Rightarrow \exists \{P_k\}_{k=1}^\infty : P_k \leq P_{k+1} : \int_a^b f(x) \, dx = \lim_{k \rightarrow \infty} L(f, P_k) = \\ &= \lim_{k \rightarrow \infty} \sum_{S \in P_k} \inf\{f(x) : x \in S\} \mu(S) = \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{[a,b]} \left(\underbrace{\sum m_S(f) \cdot \chi_S}_{\text{funcion simple}} \right) d\mu = \\ &= \int_{[a,b]} \lim_{k \rightarrow \infty} f_k \, d\mu = \int_{[a,b]} f \, d\mu \end{aligned}$$

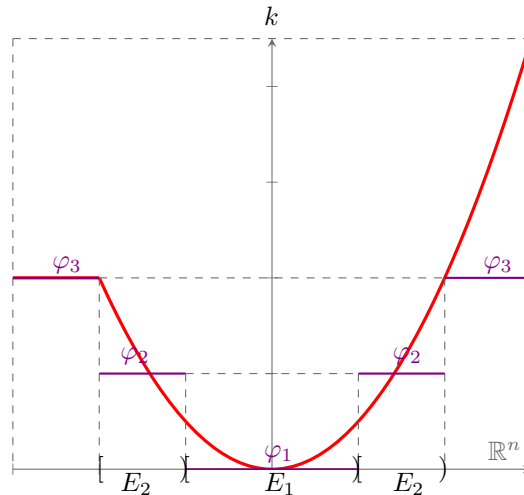
Donde $f_k = \sum m_S(f) \chi_S$ y vemos que por ser crecientes las particiones que hemos tomado, dicha sucesión también lo es y por ello podemos aplicar el teorema.

Proposición

Sea $f : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$ medible no negativa, entonces $\exists \{\varphi_k\}_{k=1}^\infty$ sucesión de funciones simples tal que $\{\varphi_k\}_{k=1}^\infty \uparrow f$ es creciente y converge **puntualmente**³ a f .

Demostración:

En primer lugar, sea $k \geq 1$. Dividimos la imagen de la función en intervalos disjuntos $I_j = [(j-1) \cdot 2^{-k}, j \cdot 2^{-k}]$ donde $j = 1, \dots, k \cdot 2^k$ y la unión de todos los intervalos resulta el intervalo $[0, k)$



³Si la función f es acotada, entonces la convergencia es **uniforme**

Fijado un entero $k > 0$, definimos los siguientes conjuntos:

$$E_j^k := f^{-1}([(j-1) \cdot 2^{-k}, j \cdot 2^{-k}))$$

Con dicha definición, es sencillo ver que los conjuntos son medibles, disjuntos y su unión queda como

$$\bigcup_{j=1}^{k \cdot 2^k} E_j^k = \{x \in \mathbb{R}^n : f(x) < k\}$$

Definimos la siguiente función simple, finita por serlo los E_k^j :

$$\varphi_k := \sum_{j=1}^{k \cdot 2^k} \frac{j-1}{2^k} \chi_{E_j^k}$$

Esto genera una sucesión de funciones creciente que denotamos por $\{\varphi_k\}_{k=1}^\infty \uparrow$.

Luego, por la definición que se ha dado de los E_j^k , dado $x \in \mathbb{R}^n$, $\exists k \in \mathbb{N} : \forall k \geq k_0 : k > f(x) \Rightarrow x \in E_j^k$ para algún j y, por tanto:

$$\frac{j_{k,x}-1}{2^k} \leq f(x) \leq \frac{j_{k,x}}{2^k} \Rightarrow 0 < f(x) - \varphi_k(x) < \frac{1}{2^k} \Rightarrow \boxed{\lim_{k \rightarrow \infty} \varphi_k(x) = f(x)}$$

Proposición

Si $f, g : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ son funciones medibles no negativas, entonces la integral es aditiva, es decir:

$$\int_{\mathbb{R}^n} (f+g) d\mu = \int_{\mathbb{R}^n} f d\mu + \int_{\mathbb{R}^n} g d\mu$$

Demostración:

Por la proposición anterior, existen dos sucesiones $\{\varphi_k\}_{k=1}^\infty$ y $\{\psi_k\}_{k=1}^\infty$ convergentes a f y a g respectivamente. De este modo, es trivial comprobar que $\{\varphi_k + \psi_k\}_{k=1}^\infty$ converge a $f+g$ y por el Teorema de Convergencia Monótona, tenemos que:

$$\int_{\mathbb{R}^n} (f+g) d\mu = \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^n} (\varphi_k + \psi_k) d\mu = \lim_{k \rightarrow \infty} \left(\int_{\mathbb{R}^n} \varphi_k d\mu + \int_{\mathbb{R}^n} \psi_k d\mu \right) = \int_{\mathbb{R}^n} f d\mu + \int_{\mathbb{R}^n} g d\mu$$

Proposición

Sea $f : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ una función medible no negativa y $c \in \mathbb{R}^+$, entonces:

$$\int_{\mathbb{R}^n} (cf) d\mu = c \int_{\mathbb{R}^n} f d\mu$$

Demostración:

Completamente análoga a la anterior y se deja como ejercicio.

Teorema (Convergencia monótona para series)

Sea $\{f_k\}_{k=1}^\infty$ una sucesión de funciones medibles no negativas, entonces:

$$\int_{\mathbb{R}^n} \left(\sum_{k=1}^\infty f_k \right) d\mu = \sum_{k=1}^\infty \left(\int_{\mathbb{R}^n} f_k d\mu \right)$$

Demostración:

Recordemos que:

$$\sum_{i=1}^N f(x) \leq \sum_{i=1}^{N+1} f(x) \text{ y } \lim_{n \rightarrow \infty} f(x) = f(x)$$

Por tanto, la demostración es prácticamente consecuencia inmediata de los enunciados anteriores y del teorema de convergencia monótona:

$$\begin{aligned} \int_{\mathbb{R}^n} \left(\sum_{k=1}^{\infty} f_k \right) d\mu &= \int_{\mathbb{R}^n} \lim_{m \rightarrow \infty} \left(\sum_{k=1}^m f_k \right) d\mu = \lim_{m \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^n} \left(\sum_{k=1}^m f_k \right) d\mu = \\ &= \lim_{m \rightarrow \infty} \sum_{k=1}^m \left(\int_{\mathbb{R}^n} f_k d\mu \right) = \sum_{k=1}^{\infty} \left(\int_{\mathbb{R}^n} f_k d\mu \right) \end{aligned}$$

Lema (de Fatou)

Sea $\{f_k\}_{k=1}^{\infty}$ una sucesión de funciones medibles no negativas, entonces:

$$\int_{\mathbb{R}^n} \left(\liminf_{k \rightarrow \infty} f_k \right) d\mu \leq \liminf_{k \rightarrow \infty} \left(\int_{\mathbb{R}^n} f_k d\mu \right)$$

Demostración:

Definimos las funciones $g_k = \inf_{m \geq k} f_m \geq 0$ medibles de modo que estas forman una sucesión creciente $\{g_k\}_{k=1}^{\infty} \uparrow$. En consecuencia, basta ver que:

$$\int_{\mathbb{R}^n} \left(\liminf_{k \rightarrow \infty} f_k \right) d\mu = \int_{\mathbb{R}^n} \left(\lim_{k \rightarrow \infty} g_k \right) d\mu = \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^n} g_k d\mu = \liminf_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^n} g_k d\mu \leq \liminf_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^n} f_k d\mu$$

Esta última desigualdad porque al ser $g_k(x) = \inf_{m \geq k} f_m(x) \Rightarrow$

$$g_k(x) \leq f_k(x) \Rightarrow \int_{\mathbb{R}^n} g_k(x) d\mu \leq \int_{\mathbb{R}^n} f_k(x) d\mu$$

Ejercicio: Ver que el lema de Fatou implica el teorema de convergencia monótona.

Ejemplo:

Sea $f_k(x) = k\chi_{[0, \frac{1}{k}]}$, $k \geq 1$. Ver como la desigualdad es estricta.

Proposición

Las integrales impropias se soportan por la integral de Lebesgue:

$$\int_a^{\infty} f(x) dx = \int_{[a, \infty)} f(x) d\mu \qquad \int_a^b f(x) dx = \int_{[a, b]} f(x) d\mu$$

Demostración:

■ Primera

$$\begin{aligned} \int_a^{\infty} f(x) dx &= \lim_{M \rightarrow \infty} \int_a^M f(x) dx = \lim_{m \rightarrow \infty} \int_a^{\infty} f(x) \chi_{[a, M]} dx = \lim_{m \rightarrow \infty} \int_{[a, +\infty]} f \chi_{[a, M]} d\mu = \\ &= \int_{[a, +\infty]} f \chi_{[a, +\infty]} d\mu = \int_{[a, +\infty]} f d\mu. \end{aligned}$$

■ Segunda

$$\begin{aligned} \int_a^b f(x) dx &= \lim_{k \rightarrow \infty} \int_a^{b - \frac{1}{k}} f(x) dx = \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{[a, b - \frac{1}{k}]} f d\mu = \\ &= \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}} f \chi_{[a, b - \frac{1}{k}]} d\mu = \int_{\mathbb{R}} f \chi_{[a, b]} d\mu = \int_{[a, b]} f d\mu. \end{aligned}$$

Funciones Integrables

Hasta ahora no hemos hecho más que definir la integral y las propiedades que tiene y todo ello mayoritariamente para funciones no negativas. En esta sección, el objetivo es ampliar las miras y dar una definición consistente con las propiedades ya vistas para funciones no negativas y así poder sacarle completamente partido al concepto de integral.

Definición

Sea $f : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ una función medible⁴, entonces diremos que es integrable si y sólo si:

$$\int_{\mathbb{R}^n} |f| d\mu < +\infty$$

Observación:

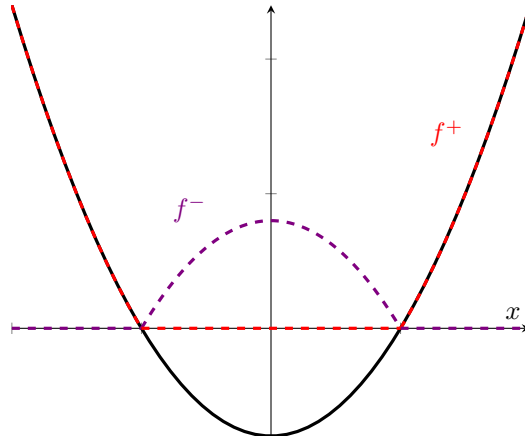
Cabe destacar que dicha definición de integrabilidad para funciones no negativas tiene como consecuencia que puede haber funciones cuya integral en el sentido de Riemann converja (puesto que haya partes negativas que anulen partes positivas), pero que no sea integrable desde el punto de vista de Lebesgue.

Definición

Dada una función medible $f : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$, definimos:

$$f^+ := \max\{f, 0\}$$

$$f^- := -\min\{f, 0\}$$



que verifican las siguientes propiedades:

1. $f^+ \wedge f^-$ son medibles y no negativas.
2. $f^+ - f^- = f$.
3. $f^+ + f^- = |f|$
4. $f^+ \leq |f| \wedge f^- \leq |f|$

Proposición

Si $f : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ es una función integrable, entonces f^+ y f^- son integrables, es decir:

$$\int_{\mathbb{R}^n} f^+ d\mu < +\infty$$

$$\int_{\mathbb{R}^n} f^- d\mu < +\infty$$

⁴No necesariamente no negativa

Demostración:

Basta con ver que ambas funciones están acotadas por el módulo de f y, por tanto, si f es integrable, estas también lo son.

En consecuencia, podemos dar una definición alternativa de la que se ha dado de función integrable que es completamente compatible e intercambiable con la que se ha dado anteriormente.

Definición

Sea $f : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ una función integrable, entonces podemos expresar su integral como:

$$\int_{\mathbb{R}^n} f \, d\mu = \int_{\mathbb{R}^n} f^+ \, d\mu - \int_{\mathbb{R}^n} f^- \, d\mu$$

Observación:

Podríamos dar la misma definición de integrabilidad que se dió para funciones arbitrarias, pero ahora para funciones que toman valores en la recta ampliada. Sin embargo, cabe observar que $A = \{x \in \mathbb{R} : |f(x)| < \infty\}$ tiene que tener medida en caso de que dicha función sea integrable, puesto que:

$$\mu(A) > 0 \Rightarrow \forall k \in \mathbb{N} : k \cdot \chi_A \leq |f| \Rightarrow \int_{\mathbb{R}^n} |f| \, d\mu \geq I(k\chi_A) = k \cdot \mu(A)$$

Dicho de otra manera, siendo $B = \{x : |f(x)| = +\infty\}$ tenemos que:

$$\mu(B) = 0$$

ya que tenemos que, $N_{\chi_A}(x) \leq |f(x)|\chi_A(x)$. Por tanto:

$$\int N_{\chi_A}(x) \, d\mu \leq \int |f(x)|\chi_A(x) \, d\mu < \int |f(x)| \, d\mu < +\infty$$

que solo es posible si $\mu(A) = 0$.

Proposición

Supongamos que tenemos dos funciones $f, g : \mathbb{R}^n \rightarrow [-\infty, \infty]$ y tales que $f = g$ (c.t.p.), entonces tenemos que:

$$f \text{ integrable} \Leftrightarrow g \text{ integrable}$$

Y además las integrales coinciden:

$$\int_{\mathbb{R}^n} f \, d\mu = \int_{\mathbb{R}^n} g \, d\mu$$

Demostración:

Como ya lo tenemos demostrado para funciones no negativas, basta con trabajar con las funciones f^+ y f^- , es decir:

$$f = g \text{ c.t.p.} \Rightarrow \begin{cases} f^+ = g^+ \\ f^- = g^- \end{cases} \text{ c.t.p.} \Rightarrow \int f = \int f^+ - \int f^- = \int g^+ - \int g^- = \int g$$

Proposición

Son equivalentes:

- f integrable

- $|f|$ integrable
- f^+ y f^- integrables

Demostración:

- $3) \rightarrow 1)$

$$\int |f| = \int f^+ + \int f^- < \infty \Rightarrow f \text{ integrable}$$

Lema

Sea f una función integrable, si $f = g - h$ con ambas funciones medibles, no negativas e integrables, entonces se verifica:

$$\int f \, d\mu = \int g \, d\mu - \int h \, d\mu$$

Demostración:

Suponemos sin pérdida de generalidad que las funciones toman valores en $\bar{\mathbb{R}}$, puesto que más adelante se explica como generalizar dicho lema. De este modo, podemos expresar f como:

$$f = f^+ - f^- = g - h \Rightarrow f^+ + h = f^- + g$$

Como todo son funciones no negativas e integrables, la integral de la suma es la suma de las integrales, por tanto:

$$\int f^+ + \int h = \int (f^+ + h) = \int (f^- + g) = \int f^- + \int g \Rightarrow \int f^+ - \int f^- = \int g - \int h$$

Observación:

Este lema es válido para funciones que toman valores en $\bar{\mathbb{R}}$ porque el conjunto donde los valores no son reales es de medida nula. Por tanto, las funciones son iguales en c.t.p. a las funciones de la hipótesis y para esas la demostración es válida, luego para estas también.

Teorema (Operaciones de Integrabilidad)

Sean $f, g : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ dos funciones integrables, entonces la integral de la suma es:

$$\int (f + g) \, d\mu = \int f \, d\mu + \int g \, d\mu$$

Del mismo modo, para $\alpha \in \mathbb{R}$ la integral del producto por α es:

$$\int (\alpha \cdot f) \, d\mu = \alpha \int f \, d\mu$$

Demostración:

Por la desigualdad triangular, $|f + g| \leq |f| + |g|$ y como ambas son funciones no negativas, se les puede aplicar el lema:

$$\int |f + g| \leq \int |f| + \int |g| < \infty$$

De este modo, ya sabemos que al menos la suma es integrable, ahora veamos que la integral es justo la suma de las integrales. Para ello, expresamos la suma de la siguiente forma:

$$f + g = f^+ - f^- + g^+ - g^- = (f^+ + g^+) - (f^- + g^-)$$

Como dichas funciones son no negativas y son integrables, tenemos que

$$\int (f + g) = \int (f^+ + g^+) - \int (f^- + g^-) = \int f^+ + \int g^+ - \int f^- - \int g^- = \int f + \int g$$

Cabe observar que es necesario el lema para probar dicha demostración puesto que no se tiene en general la igualdad:

$$f^+ + g^+ = (f + g)^+$$

Teorema (De convergencia dominada)

Sea $\{f_k\}_{k=1}^{\infty} \rightarrow f$ una sucesión convergente c.t.p. a una función f , donde las funciones $f_k : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ son medibles y $g : \mathbb{R}^n \rightarrow [0, +\infty]$ una función integrable que acota a f c.t.p., es decir, $|f_k| \leq g$ c.t.p., entonces:

$$\int_{\mathbb{R}^n} f \, d\mu = \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^n} f_k \, d\mu$$

Demostración:

Sabemos que $|f| \leq g$ c.t.p, luego tenemos que:

$$\int_{\mathbb{R}^n} |f| \, d\mu \leq \int_{\mathbb{R}^n} g \, d\mu < +\infty$$

Por lo que ya sabemos que al menos f es integrable (y por la misma razón las f_k son integrables).

Como $|f_k| \leq g \Rightarrow g + f_k \geq 0$, de este modo formamos la sucesión de funciones $\{g + f_k\}_{k=1}^{\infty}$ a la que podemos aplicar el lema de Fatou:

$$\begin{aligned} \int_{\mathbb{R}^n} f \, d\mu + \int_{\mathbb{R}^n} g \, d\mu &= \int_{\mathbb{R}^n} (f + g) \, d\mu = \int_{\mathbb{R}^n} \lim_{k \rightarrow \infty} (f_k + g) \, d\mu = \int_{\mathbb{R}^n} \liminf_{k \rightarrow \infty} (f_k + g) \, d\mu \leq \\ &\stackrel{\text{Fatou}}{\leq} \liminf_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^n} (f_k + g) \, d\mu = \liminf_{k \rightarrow \infty} \left(\int_{\mathbb{R}^n} f_k \, d\mu + \int_{\mathbb{R}^n} g \, d\mu \right) = \left(\liminf_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^n} f_k \, d\mu \right) + \int_{\mathbb{R}^n} g \, d\mu \end{aligned}$$

Luego ya tenemos la desigualdad

$$\boxed{\int_{\mathbb{R}^n} f \, d\mu \leq \liminf_{k \rightarrow \infty} \left(\int_{\mathbb{R}^n} f_k \, d\mu \right)}$$

De forma análoga, tomamos la sucesión $\{-f_k + g\}_{k=1}^{\infty}$ y entonces:

$$\begin{aligned} \int_{\mathbb{R}^n} (-f) \, d\mu &\leq \liminf_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^n} (-f_k) \, d\mu \Rightarrow - \int_{\mathbb{R}^n} f \, d\mu \leq \liminf_{k \rightarrow \infty} \left(- \int_{\mathbb{R}^n} f_k \, d\mu \right) = \\ &= - \limsup_{k \rightarrow \infty} \left(\int_{\mathbb{R}^n} f_k \, d\mu \right) \Rightarrow \boxed{\limsup_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^n} f_k \, d\mu \leq \int_{\mathbb{R}^n} f \, d\mu} \end{aligned}$$

Como por la convergencia, se tiene que el límite superior e inferior coinciden con el límite global, se tiene la igualdad.

Cálculo de integrales en \mathbb{R}^n

A pesar de que hemos definido todos los conceptos relativos al cálculo de integrales en \mathbb{R}^n , hasta ahora no hemos visto ningún método efectivo en términos prácticos para calcular integrales superiores a una dimensión. Aquí se desarrolla el Teorema fundamental que nos permite simplificar el cálculo de integrales en \mathbb{R}^n al cálculo de varias integrales en \mathbb{R} .

Definición (Secciones de funciones)

Sea $f : \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ una función que expresaremos como $f(x, y)$ donde $x \in \mathbb{R}^n$ e $y \in \mathbb{R}^n$, llamamos **secciones** de f a:

$$\forall x \in \mathbb{R}^n, f_x : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R} \text{ donde } f_x(y) = f(x, y)$$

Lema

Si f y g verifican el T^a de Tonelli y $a, b \in \mathbb{R}^+$, entonces la composición lineal de las funciones también, es decir, $af + bg$ cumple el T^a de Tonelli.

Demostración:

Se ha de demostrar que en primer lugar, se tiene que:

$$(af + bg)_x = af_x + bg_x$$

Esta combinación lineal será medible, por serlo de funciones medibles y, por tanto:

$$F_{af+bg} = aF_f + bF_g$$

Lema

Si una sucesión de funciones $\{f_k\}_{k=1}^{\infty}$ convergente puntualmente a f cumple el $T^{\mathfrak{U}}$ de Tonelli, entonces f cumple el $T^{\mathfrak{U}}$ Tonelli.

Demostración:

1. Primero, vemos que

$$f_x = \lim_{k \rightarrow \infty} (f_k)_x, \quad (f_k)_x \uparrow f_x$$

que es medible por ser límite de medibles

2. En segundo lugar, como:

$$F = \lim_{k \rightarrow \infty} F_k, \quad \{F_k\}_{k=1}^{\infty} \uparrow F \Rightarrow \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^m} (f_k)_x \, d\mu = \int_{\mathbb{R}^m} f_x \, d\mu$$

3. Por último, tenemos que:

$$\int_{\mathbb{R}^n} F \, d\mu = \int_{\mathbb{R}^n} \lim_{k \rightarrow \infty} F_k \, d\mu = \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^n} F_k \, d\mu = \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^m} f_k \, d\mu = \int_{\mathbb{R}^n} f \, d\mu$$

Como consecuencia de estos lemas el principio de Cavalieri es equivalente al teorema de Tonelli, es decir, basta con probar este principio para probar el teorema de Tonelli.

Teorema (de Tonelli)

Sea $f : \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^m \rightarrow [0, +\infty)$ una función medible, entonces:

1. Para casi todo $x \in \mathbb{R}^n$, f_x es medible en \mathbb{R}^m (y no negativa).
2. La función $F : \mathbb{R}^n \rightarrow [0, +\infty]$ es medible, donde se define como:

$$F(x) = \int_{\mathbb{R}^m} f_x \, d\mu_m$$

3. Se puede dividir la integral en secciones, es decir:

$$\int_{\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^m} f \, d\mu_{nm} = \int_{\mathbb{R}^n} F \, d\mu_n$$

expresado de forma más intuitiva:

$$\int_{\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^m} f(x, y) \, dx \, dy = \int_{\mathbb{R}^n} \left(\int_{\mathbb{R}^m} f(x, y) \, dy \right) dx = \int_{\mathbb{R}^m} \left(\int_{\mathbb{R}^n} f(x, y) \, dx \right) dy$$

Este teorema se podría enunciar de forma análoga para y , siendo entonces las hipótesis:

1. Para casi todo $y \in \mathbb{R}^m$, f_y es medible en \mathbb{R}^n (y no negativa).

2. La función $G : \mathbb{R}^n \rightarrow [0, \infty]$ es medible, donde se define como:

$$G(x) = \int_{\mathbb{R}^n} f_x \, d\mu$$

3. Se puede dividir la integral en secciones, es decir:

$$\int_{\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^m} f \, d\mu = \int_{\mathbb{R}^n} G \, d\mu,$$

expresado de forma más intuitiva:

$$\int_{\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^m} f(x, y) \, dx \, dy = \int_{\mathbb{R}^m} \left(\int_{\mathbb{R}^n} f(x, y) \, dx \right) dy.$$

Demostración:

Para demostrar este teorema para funciones no negativas se irá demostrando para funciones más sencillas e incrementaremos la complejidad de forma gradual hasta llegar a las de las hipótesis.

1. Primeramente consideramos $f = \chi_Q$ donde $Q \subset \mathbb{R}^{n+m}$ es un cubo semiabierto, es decir, $Q = \prod_{i=1}^{n+m} [a_i, b_i)$. Este cubo se puede expresar en términos de otros dos, esto es, $Q = A \times B$ con $A \subset \mathbb{R}^n$ y $B \in \mathbb{R}^m$ cubos semiabiertos. Veamos entonces que:

a)

$$(\chi_Q)_x = \chi_{Q_x} = \begin{cases} \chi_B & x \in A \\ 0 & x \notin A \end{cases} \Rightarrow (\chi_Q)_x$$

$$\text{ya que } Q_x = \begin{cases} B & x \in A \\ \emptyset & x \notin A \end{cases} \Rightarrow \chi_{Q_x} \text{ medible } \forall x \in \mathbb{R}^n$$

b)

$$F(x) = \int_{\mathbb{R}^m} \chi_{Q_x} \, d\mu_m = \begin{cases} \int_{\mathbb{R}^m} \chi_B \, d\mu_m = \mu_m(B) & x \in A \\ 0 & x \notin A \end{cases} \text{ medible } \Rightarrow$$

$$F(x) = \mu_m(B) \cdot \chi_A(x)$$

c)

$$\int_{\mathbb{R}^n} F(x) \, d\mu_n = \mu_m(B) \cdot \mu_n(A) = \mu_{n+m}(Q) = \int_{\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^m} \chi_Q \, d\mu_{n+m}$$

Siendo la 2 igualdad cierta por tratarse de un cubo.

2. Consideramos ahora $f = \chi_G$ donde $G \subset \mathbb{R}^{n+m}$ es un abierto. Por serlo, podemos escribirlo como $G = \bigsqcup_{j=1}^{\infty} Q_j$ donde cada Q_j es un cubo semiabierto y la unión es disjunta.

Denotando $G_k = \bigsqcup_{j=1}^k Q_j$ tenemos que $\chi_{G_k} = \sum_{j=1}^k \chi_{Q_j}$. Por ser dicha función característica suma finita de funciones características de cubos (que ya sabemos que cumplen el Teorema), también cumple el Teorema por el primer lema y además vemos que $\{\chi_{Q_k}\}_{k=1}^{\infty} \uparrow \chi_G$ puntualmente, luego:

$$\chi_G = \sum_{j=1}^{\infty} \chi_{G_j} = \lim_{k \rightarrow \infty} \chi_{G_k}$$

De este modo, basta con aplicar el segundo lema y cumple el Teorema.

3. Supongamos que $f = \chi_D$ donde $D \subset \mathbb{R}^{n+m}$ es un conjunto G_δ . En este caso, es suficiente considerar que D es acotado puesto que D se puede expresar como una unión creciente

$$D = \bigcup_{k=1}^{\infty} D_k$$

donde cada D_k es un G_δ y acotado (por ejemplo, $D_k = D \cap (-k, k)^{n+m}$). De este modo, $\{\chi_{D_k}\}_{k=1}^\infty \uparrow \chi_D$ y usando el segundo lema, ya lo tendríamos.

En consecuencia, supongamos que D es G_δ y acotado, entonces escribimos

$$D = \bigcap_{k=1}^{\infty} G_k$$

donde cada G_k es abierto acotado y $G_1 \supset G_2 \supset G_3 \supset \dots \supset D$. De este modo, construimos la sucesión $\{\chi_{G_k}\}_{k=1}^\infty \downarrow \chi_D$ con la que, usando la versión decreciente de TCM, se puede hacer una demostración análoga a la del segundo lema para obtener que χ_D verifica el teorema.

Alternativamente, como $0 \leq \chi_D \leq \chi_{G_1}$ es integrable y satisface el teorema, entonces se puede aplicar el TCD.

4. Consideramos ahora $f = \chi_N$ donde $\mu_{n+m}(N) = 0$. Por la regularidad de la medida, tenemos que:

$$\forall k \in \mathbb{N}, \exists G_k \subset \mathbb{R}^{n+m} \text{ abierto con } N \subset G_k \text{ y } \mu_{n+m}(G_k \setminus N) < \frac{1}{k}$$

Si definimos $G := \bigcap_{k \in \mathbb{N}} G_k$, entonces vemos que G es un G_δ por ser intersección numerable de abiertos, tal que $N \subset G$ y además:

$$\mu_{n+m}(G \setminus N) \leq \forall k \in \mathbb{N} : \mu_{n+m}(G_k \setminus N) < \frac{1}{k} \xrightarrow{k \rightarrow \infty} 0 \Rightarrow \mu_{n+m}(G) = 0$$

De este modo, hemos encontrado un G_δ que contiene a N . En primer lugar, vemos que χ_G satisface el teorema para casi todo $x \in \mathbb{R}^n$ por el apartado anterior y, por tanto, χ_G es medible, luego:

$$0 = \mu_{n+m}(G) = \int_{\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^m} \chi_G d\mu_{n+m} = \int_{\mathbb{R}^n} \left(\int_{\mathbb{R}^m} \chi_{G_x} d\mu_m \right) d\mu_n.$$

Por tanto, como la integral de dentro es la $F(x)$ del enunciado y es positiva:

$$\mu_m(G_k) = \int_{\mathbb{R}^m} \chi_{G_k} d\mu_m = 0 \text{ en casi todo punto } x \in \mathbb{R}^n$$

Como $N_x \subset G_x \Rightarrow \mu_m(N_x) \leq \mu_m(G_x) = 0 \Rightarrow \mu_m(N_x) = 0$ y además es medible, luego tenemos que $\chi_{N_x} = (\chi_N)_x = f_x$ es medible en para c.t.p. de \mathbb{R}^n .

Para la segunda consecuencia basta ver que:

$$0 \leq F(x) = \int_{\mathbb{R}^m} \chi_{N_x} d\mu_m \leq \int_{\mathbb{R}^m} \chi_{G_x} d\mu_m = 0 \text{ c.t.p. } \in \mathbb{R}^n$$

Por lo que, en particular, F es medible.

Y, por último, hay que ver que la integral se puede iterar:

$$\int_{\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^m} \chi_N d\mu_{n+m} = 0 = \int_{\mathbb{R}^n} \underbrace{F(x)}_{=0} d\mu_n = \int_{\mathbb{R}^n} \left(\int_{\mathbb{R}^m} \chi_{N_x} d\mu_m \right) d\mu_n$$

5. Sea ahora $f = \chi_A$ donde $A \subset \mathbb{R}^{n+m}$ es medible. Por ser medible, sabemos que podemos descomponer A como $A = D \setminus N$, donde D es un G_δ y $\mu_{n+m}(N) = 0$. Por tanto, $D = A \sqcup N \Rightarrow \chi_D = \chi_A + \chi_N$ y, en consecuencia:

$$\chi_A = \chi_D - \chi_N \text{ para c.t.p. } x \in \mathbb{R}^n$$

Y es sencillo ver que también se cumple la igualdad:

$$\chi_{A_x} = \chi_{D_x} - \chi_{N_x} \text{ es medible por (3) y (4)}$$

Para ver la segunda conclusión, tenemos que:

$$F(x) = \int_{\mathbb{R}^m} \chi_{A_x} d\mu_m = \int_{\mathbb{R}^m} \chi_{D_x} d\mu_m$$

puesto que $\mu_m(N_x) = 0$ y entonces es medible para c.t.p. $x \in \mathbb{R}^n$ porque D es G_δ y aplicamos el apartado (3).

Para terminar:

$$\begin{aligned} \int_{\mathbb{R}^n} F(x) d\mu_n &= \int_{\mathbb{R}^n} \left(\int_{\mathbb{R}^m} \chi_{A_x} d\mu_m \right) d\mu_n = \int_{\mathbb{R}^n} \left(\int_{\mathbb{R}^m} \chi_{D_x} d\mu_m \right) d\mu_n = \\ &= \int_{\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^m} \chi_D d\mu_{n+m} = \mu_{n+m}(D) = \mu_{n+m}(A) = \int_{\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^m} \chi_A d\mu_{n+m} \end{aligned}$$

Porque D_x si verificaba ya el Teorema de Tonelli.

6. Sea f función simple, medible, no negativa, entonces f es combinación lineal no negativa de funciones características de conjuntos medibles en $\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^m$ y por el lema trivialmente se tiene.
7. Finalmente, consideramos f medible no negativa. Como para estas funciones hemos demostrado que $\exists \{f_k\}_{k=1}^\infty \uparrow f$ donde cada f_k es simple, medible y no negativa, queda probado por el lema 2 y el apartado 6.

Definición (Secciones de conjuntos)

Si tenemos un conjunto $A \subset \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^m$, podemos definir su **sección** como:

$$A_x = \{y \in \mathbb{R}^m : (x, y) \in A\}$$

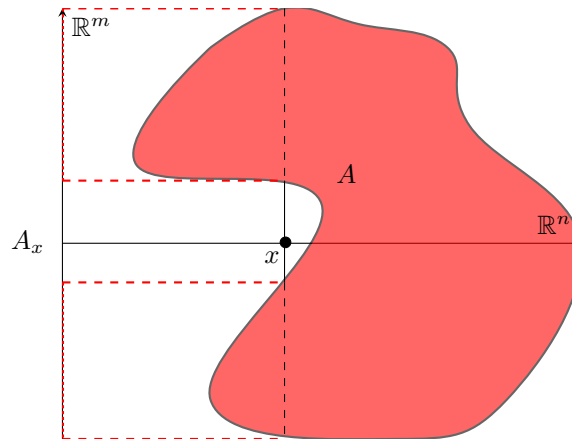
Proposición (Principio de Cavalieri)

Sea $A \subset \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^m$ medible, entonces:

1. Los A_x son medibles c.t.p $x \in \mathbb{R}^n$.
2. La función $F : \mathbb{R}^n \rightarrow [0, +\infty]$ es medible y se define como:

$$F(x) = \mu_m(A_x)$$

3. $\mu_{n+m}(A) = \int_{\mathbb{R}^n} \mu_m(A_x) d\mu_n$



Observación:

Si $N \subset \mathbb{R}^{n+m}$ satisface que $\mu_{n+m}(N) = 0$ hemos visto que para casi todo $x \in \mathbb{R}$ la sección N_x es medible porque tiene medida nula. Sin embargo, puede ocurrir que para algún $x \in \mathbb{R}$ la sección N_x no sea medible en \mathbb{R}^m

Por ejemplo, sea $E \subset \mathbb{R}$ no medible y sea $N = \{0\} \times E \subset \mathbb{R}^2$. Como N está contenido en la recta $\{0\} \times \mathbb{R}$ está claro que $\mu_2(N) = 0$, pero la sección $N_0 = E$ no es medible.

Corolario

Si la medida del conjunto es nula, entonces la medida de casi todas las secciones también lo es.

$$\mu_{n+m}(A) = 0 \Rightarrow \mu_m(A_x) = 0 \text{ c.t.p } x$$

Ejemplo:

Si $A \subset \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^m$:

$$\begin{aligned} \int_A f(x, y) \, dx \, dy &= \int_{\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^m} f(x, y) \chi_A(x, y) \, dx \, dy = \\ \int_{\mathbb{R}^n} \left(\int_{\mathbb{R}^m} f(x, y) \chi_A(y) \, dy \right) dx &= \int_{\mathbb{R}^n} \left(\int_{A_x} f(x, y) \, dy \right) dx \end{aligned}$$

Teorema (de Fubini)

Sea $f : \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^m \rightarrow \mathbb{R}$ integrable. Entonces:

1. Para c.t.p. $x \in \mathbb{R}^n$, f_x es medible en \mathbb{R}^m (y no negativa).
2. La función $F : \mathbb{R}^n \rightarrow [0, \infty]$ es medible en \mathbb{R}^n , donde F está definida en c.t.p. como:

$$F(x) = \int_{\mathbb{R}^m} f_x \, d\mu_m$$

3. Se puede dividir la integral en secciones, es decir:

$$\int_{\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^m} f \, d\mu_{n+m} = \int_{\mathbb{R}^n} F \, d\mu_n,$$

Demostración:

Podemos escribir $f = f^+ - f^-$. De nuevo, es sencillo ver que $\forall x \in \mathbb{R}^n : (f^+)_x = (f_x)^+ \wedge (f^-)_x = (f_x)^-$, por tanto como f^+ y f^- verifican el teorema de Tonelli, entonces f_x^+ y f_x^- son medibles c.t.p. $x \in \mathbb{R}^n$ y como $f_x = (f_x^+) - (f_x^-)$ también es medible c.t.p. $x \in \mathbb{R}^n$.

Tanto la f^+ como la f^- son integrales porque:

$$\int_{\mathbb{R}^n} \left(\int_{\mathbb{R}^m} f_x^+ \, d\mu_m \right) d\mu_n = \int_{\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^m} f^+ \, d\mu_{n+m} < \infty$$

Por tanto, $F(x) = \int_{\mathbb{R}^m} f_x^+ \, d\mu_m + \int_{\mathbb{R}^m} f_x^- \, d\mu_m$ es finita en c.t.p., luego integrable.

Observación:

El problema, en general, es demostrar que una función es integrable para poder aplicar este teorema. Un método útil suele ser demostrar que $\int_{\mathbb{R}^n} \left(\int_{\mathbb{R}^m} |f(x, y)| \, dy \right) dx < \infty$ y como con el valor absoluto es no negativa podemos aplicar Tonelli a $|f|$ y separar la integral para demostrar que f es integrable.

Ejemplo:

Consideramos $E = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2 : 0 \leq x \leq y\}$ y $f(x, y) = e^{-y^2}$ y vamos a ver que es integrable en E y a calcular su integral:

- En primer lugar, $f(x, y) = e^{-y^2} \geq 0$ es medible por ser continua en \mathbb{R}^2 .
- En segundo lugar, como es positiva por el Teorema de Tonelli es integrable y la integral se puede calcular como:

$$\begin{aligned} \int_E f(x, y) \, dx \, dy &= \int_{\mathbb{R}^2} f(x, y) \cdot \chi_E(x, y) \, dx \, dy = \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-y^2} \chi_E(x, y) \, dx \, dy = \\ &= \int_0^{\infty} \int_0^y e^{-y^2} \, dx \, dy = \int_0^{\infty} 2ye^{-y^2} \, dy = \left[\frac{1}{2} (e^{-y^2}) \right]_{y=0}^{y=\infty} = \frac{1}{2} (1 - 0) = \frac{1}{2} \end{aligned}$$

Proposición

Sea $f : [a, \infty) \rightarrow [0, +\infty)$ continua, entonces la integral impropia coincide con la impropia de Riemann

$$\int_{[a, +\infty)} f = \lim_{R \rightarrow \infty} \int_a^R f$$

Nótese que esto se refiere a funciones **positivas**.

Demostración:

Sea $a \leq \{b_k\}_{k=1}^\infty \uparrow \infty$ y definimos $f_k = f \cdot \chi[a, b_k]$. Así, $\{f_k\}_{k=1}^\infty \uparrow f$ luego por el Teorema de la Convergencia Monótona

$$\int_{[a, \infty)} f = \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{[a, \infty)} f_k = \lim_{k \rightarrow \infty} \int_a^{b_k} f$$

Ejemplo:

Consideramos $A = [0, 1] \times [0, +\infty]$ y la función $f(x, y) = e^{-y} \sin(2xy)$ y vamos a demostrar que es integrable y a calcular la integral.

- En primer lugar, para poder aplicar el Teorema de Fubini, necesitamos ver que f es integrable, es decir, $\int_A |f| < \infty$, luego calculamos:

$$|f(x, y)| = |e^{-y} \sin(2xy)| \leq e^{-y}$$

$$\int_A |f(x, y)| \leq \int_A e^{-y} dx dy = \int_0^1 \int_0^\infty e^{-y} dy dx = \left(\int_0^1 1 dx \right) \left(\int_0^\infty e^{-y} dy \right) = 1 < \infty$$

- Una vez que sabemos que es integrable, aplicamos Fubini:

$$\int_A f(x, y) dx dy = \int_0^1 \left(\underbrace{\int_0^\infty e^{-y} \sin(2xy) dy}_{F(x)} \right) dx = **$$

- Veamos primero la $F(x)$:

$$\begin{cases} u = \sin(2xy) & du = 2x \cos(2xy) dy \\ dv = e^{-y} dx & v = -e^{-y} \end{cases} \Rightarrow$$

$$F(x) = \underbrace{[-e^{-y} \sin(x, y)]_0^\infty}_{=0} + \int_0^\infty 2xe^{-y} \cos(2xy) dy$$

$$\begin{cases} u = 2x \cos(2xy) & du = (2x)^2 \cdot (-\sin(2xy)) dy \\ dv = e^{-y} dy & v = -e^{-y} \end{cases}$$

$$F(x) = [-e^{-y} 2x \cos(2xy)]_0^\infty - \int_0^\infty 4x^2 e^{-y} \sin(2xy) dy = 2x - 4x^2 F(x) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow F(x) \cdot (1 + 4x^2) = 2x \Rightarrow F(x) = \frac{2x}{1 + 4x^2}$$

- Volviendo a la integral original:

$$\int_0^1 \frac{1}{4} \cdot \frac{8x}{1 + 4x^2} dx = \frac{1}{4} [\log(1 + 4x^2)]_0^1 = \frac{\log(5)}{4}.$$

Proposición

Sea $f : [a, \infty) \rightarrow \mathbb{R}$ continua, si es integrable, entonces la integral impropia coincide con la impropia de Riemann:

$$\lim_{R \rightarrow \infty} \int_a^R f = \int_{[a, \infty)} f$$

Nótese que esto es cierto para funciones **con valores en \mathbb{R}** .

Demostración:

Sea $a \leq \{b_k\}_{k=1}^\infty \uparrow \infty$ y sean $f_k = f \cdot \chi[a, b_k]$. Entonces, $\{f_k\}_{k=1}^\infty \rightarrow f$ puntualmente y además $|f_k| \leq |f|$, que es integrable en $[a, \infty)$. Así, por el Teorema de la Convergencia Dominada,

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \int_a^{b_k} f = \int_a^\infty f$$

Definición (Funciones definidas por integrales)

Una función viene definida por una integral si tiene la siguiente forma:

$$F(u) = \int_{\mathbb{R}^n} f(x, u) \, dx$$

Donde para un u fijo, se integra la función sobre las componente x libre y en su medida concreta.

Teorema

Sea $\mathcal{U} \subset \mathbb{R}^m$ y sea $f : \mathbb{R}^n \times \mathcal{U} \rightarrow \mathbb{R}$, supongamos que:

1. $\forall u \in \mathcal{U}, f_u : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ es integrable.
2. $\forall x \in \mathbb{R}^n, f_x : \mathcal{U} \rightarrow \mathbb{R}$ es continua.
3. $\exists g : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ integrable tal que $|f(x, u)| \leq g(x), \forall x \in \mathbb{R}^n, \forall u \in \mathcal{U}$

Entonces se verifica la continuidad de la definida por la integral:

$$F(u) = \int_{\mathbb{R}^n} f(x, u) \, dx \text{ es continua en } \mathcal{U}.$$

Demostración:

Sea $\{u_k\}_{k=1}^\infty \subset \mathcal{U}$ con $u_k \rightarrow u_0$ en \mathcal{U} , definimos $\forall k \in \mathbb{N} : f_k = f_{u_k} = f(x, u_k) \rightarrow f(x, u_0)$. Además, como se tiene que $|f_k(x)| = |f(x, u_k)| \leq g(x)$ y esto para $\forall x \in \mathbb{R}^n$ y $\forall k \in \mathbb{N}$, por el TCM:

$$\underbrace{\int_{\mathbb{R}^n} f_k(x) \, dx}_{F(u_k)} \rightarrow \underbrace{\int_{\mathbb{R}^n} f(x, u_0) \, dx}_{=F(u_0)}$$

Teorema (Regla de Leibniz)

Sea $f : \mathbb{R}^n \times [a, b] \rightarrow \mathbb{R}$ una función medible y $F(t) = \int_{\mathbb{R}^n} f(x, t) \, dx$ la definida por la integral de dicha función, supongamos que:

1. $\forall r \in [a, b], f_r : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ es integrable en \mathbb{R}^n .
2. $\forall x \in \mathbb{R}^n : f_x : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}$ es C^1 , donde $f_x(t) = f(x, t)$
3. $\exists g : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ integrable tal que $|\frac{\partial f(x, t)}{\partial t}| \leq g(x) : \forall x \in \mathbb{R}^n$ y $\forall t \in [a, b]$

Entonces F es C^1 en (a, b) y $\forall t \in (a, b)$ podemos definir su derivada:

$$F'(t) = \int_{\mathbb{R}^n} \frac{\partial f(x, t)}{\partial t} dx$$

Demostración:

Vamos a aplicar el Teorema de Fubini y de Tonelli a $\frac{\partial f(x, t)}{\partial t}$

- En primer lugar, como podemos expresar dicha función como:

$$\frac{\partial f}{\partial t}(x, t) = \lim_{s \rightarrow 0^+} \frac{f(x, t+s) - f(x, t)}{s} = \lim_{k \rightarrow \infty} \frac{f(x, t + \frac{1}{k}) - f(x, t)}{\frac{1}{k}}$$

es medible por ser límite puntual de funciones medibles.

- En segundo lugar, como podemos acotarla por una función integrable, es integrable en $\mathbb{R}^n \times [a, b]$:

$$\begin{aligned} \int_{\mathbb{R}^n} \left| \frac{\partial f}{\partial t}(x, t) \right| dx dy &\leq \int_{\mathbb{R}^n \times [a, b]} g(x) dx dt = \int_{\mathbb{R}^n} \left(\int_a^b g(x) dt \right) dx = \\ &= \int_{\mathbb{R}^n} (b-a) g(x) dx = (b-a) \int_{\mathbb{R}^n} g(x) dx < +\infty \end{aligned}$$

- Aplicamos el teorema de Fubini, es decir, $\forall s \in [a, b]$:

$$\begin{aligned} \int_a^s \left(\int_{\mathbb{R}^n} \frac{\partial f}{\partial t}(x, t) dx \right) dt &= \int_{\mathbb{R}^n} \left(\int_a^s \frac{\partial f}{\partial t}(x, t) dt \right) dx = \\ &= \int_{\mathbb{R}^n} (f(x, s) - f(x, a)) dx = F(s) - F(a). \end{aligned}$$

Denotamos:

$$H(t) := \int_{\mathbb{R}^n} \frac{\partial f(x, t)}{\partial t} dx$$

Como $\frac{\partial f(x, t)}{\partial t} = f'_x(t)$ es continua en t y $|\frac{\partial f}{\partial t}| \leq g$, por el Teorema anterior obtenemos que H es continua en $t \in [a, b]$. En consecuencia, vemos que:

$$\int_a^s H(t) dt = F(s) - F(a) \Rightarrow F(s) = F(a) + \int_a^s H(t) dt$$

Por el Teorema Fundamental del Cálculo:

$$F'(t) = H(t), \quad \forall t \in (a, b)$$

Ejemplo:

Supongamos la función

$$F(t) = \int_0^\infty \frac{1 - e^{tx}}{xe^x} dx \quad \text{con } t > -1$$

En primer lugar, veamos que F está bien definida y que es derivable en $t \in (-1, \infty)$:

Dado $t \in (-1, \infty)$ sean $-1 < a < t_0 < b < \infty$. Vamos a demostrar que F es derivable (C^1) en (a, b) . De aquí se deduce que F es derivable (C^1) en $(-1, \infty)$.

1. En primer lugar, veamos que $\forall t > -1 : f_t(x) = \frac{1 - e^{-tx}}{x} e^{-x}$ es una función integrable en $(0, \infty)$:

$$\lim_{x \rightarrow 0^+} \frac{1 - e^{-tx}}{x} = \lim_{x \rightarrow 0^+} \frac{t \cdot e^{-tx}}{1} = t \in \mathbb{R}$$

Luego f_t se extiende con continuidad a $x = 0$, es decir, podemos tomar como $f_t(0) = t$ para que sea continua y la integral no cambia porque solo se diferencia en un punto con la función que realmente tenemos.

Para ver que es integrable, tenemos que ver que su valor absoluto es integrable, es decir:

$$|f_t(x)| = \left| \frac{1 - e^{-tx}}{x} \right| e^{-x} = \frac{|1 - e^{-tx}|}{x} e^{-x}$$

Si $x \geq 1$, entonces vemos que $|f_t(x)| \leq |1 - e^{-tx} e^{-x}| \leq e^{-x} + e^{-(t+1)x}$, de este modo ya es sencillo ver que es integrable puesto que:

$$\int_1^\infty e^{-x} dx < \infty \quad \int_1^\infty e^{-(t+1)x} dx < \infty \text{ porque } t+1 > 0$$

2. En segundo lugar, vamos a ver que la derivada existe y es continua en t :

$$\frac{\partial f(x, t)}{\partial t} = \frac{x e^{-tx}}{x} e^{-x} = e^{-(t+1)x} \text{ existe y es continua en } t$$

3. Por último, tenemos que ver dónde la parcial calculada es integrable:

$$\left| \frac{\partial f}{\partial t}(x, t) \right| = e^{-(t+1)x} \stackrel{t=-1}{\Rightarrow} e^{-(t+1)x} = e^0 = 1 \Rightarrow \text{no integrable en } (0, \infty)$$

Fijamos $-1 < a < b < \infty$ y consideramos el intervalo formado por ambos extremos $[a, b]$. Para un $t \in [a, b] \Rightarrow a \leq t \Rightarrow e^{-(t+1)x} \leq e^{-(a+1)x}$ que podemos tomar como $g(x)$ y vemos que:

$$\int_0^\infty g(x) dx = \int_0^\infty e^{-(a+1)x} dx = \left[\frac{e^{(a+1)x}}{a+1} \right]_0^\infty = \frac{1}{a+1} < \infty \text{ puesto que } a+1 > 0$$

De este modo, F derivable C^1 en (a, b) para cualesquiera $a, b \in (-1, \infty)$, por lo que F es C^1 en $(-1, \infty)$.

Además, podemos calcular la derivada $\forall t \in (a, b)$ y $\forall a, b : -1 < a < b < \infty$ como:

$$F'(t) = \int_0^\infty \frac{\partial f(x, t)}{\partial t} dx = \int_0^\infty e^{-(t+1)x} dx = \left[-\frac{e^{-(t+1)x}}{t+1} \right]_{x=0}^{x=\infty} = \frac{1}{t+1}$$

Por tanto, si escogemos $\forall t > -1$:

$$F(t) = \int \frac{1}{1+t} dt = \log(1+t) + C$$

Y para calcular el valor de la constante de integración basta con ver que:

$$F(0) = \int_0^\infty 0 dt = 0 = \log(1) + C \Rightarrow C = 0$$

Teorema del Cambio de Variable

Del mismo modo que para poder integrar en \mathbb{R} podíamos hacer cambios de variable que simplificasen las expresiones que se debía integrar, es posible definir un teorema equivalente para dimensiones superiores que nos permiten cambiar el sistema de coordenadas sobre el que describir los objetos matemáticos y seguir integrando cómodamente.

Teorema

Sea $T : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$ lineal, si $A \subset \mathbb{R}^n$ es medible, entonces $T(A)$ es medible y se tiene que:

$$\mu_n(T(A)) = |\det(T)| \cdot \mu_n(A)$$

Observación:

En el caso en el que $\det(T) = 0$, entonces T no es sobreyectiva y, por tanto, $T(\mathbb{R}^n)$ es un espacio vectorial propio de \mathbb{R}^n , los cuales tienen $\mu_n(T(\mathbb{R}^n)) = 0$.

Definición (Difeomorfismo)

Sea $U, V \subset \mathbb{R}^n$ abiertos, se dice que $\varphi : U \rightarrow V$ es un **difeomorfismo** si:

1. $\varphi : U \rightarrow V$ es C^1 .
2. $\varphi : U \rightarrow V$ es biyectiva.
3. $\varphi^{-1} : V \rightarrow U$ es C^1

Observación:

Sea $U \subset \mathbb{R}^n$ abierto y $\varphi : U \rightarrow \mathbb{R}^n$ de clase C^1 tal que φ es inyectiva en U y $\det(J\varphi(u)) \neq 0$, $\forall u \in U \Rightarrow$ por el Teorema de la Función Inversa, sabemos que $V = \varphi(U)$ es abierto y su inversa $\varphi^{-1} : V \rightarrow U$ es C^1 . Es decir, $\varphi : U \rightarrow \varphi(U)$ es un difeomorfismo- C^1 .

Teorema

Sea $\varphi : U \rightarrow V$ un difeomorfismo- C^1 entre dos abiertos de \mathbb{R}^n , si $A \subset U$ es medible, entonces $\varphi(A)$ es medible y se tiene que:

$$\mu(\varphi(A)) = \int_A |\det J\varphi(u)| \, du$$

Observación:

Este teorema es una generalización del anterior, puesto que si $\varphi = T : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$ es un isomorfismo lineal, entonces recuperamos el enunciado anterior.

Teorema (Cambio de variable)

Sea $\varphi : U \rightarrow V$ un difeomorfismo- C^1 donde $U, V \subset \mathbb{R}^n$ abiertos, si $A \subset U$ es medible y $f : V \rightarrow \mathbb{R}$ es integrable en $\varphi(A)$, entonces $f \circ \varphi : U \rightarrow \mathbb{R}$ es integrable en A y la integral se expresa como:

$$\int_{\varphi(A)} f = \int_A f \circ \varphi \cdot |\det J\varphi|$$

Que si tomamos como $A = U$, sería

$$\int_V f = \int_U f \circ \varphi \cdot |\det J\varphi|$$

Si tratamos de ponerlo en una notación más habitual:

$$\int_{\varphi(A)} f(x) \, dx = \int_A f(\varphi(u)) \cdot |\det J\varphi(u)| \, du$$

Observación:

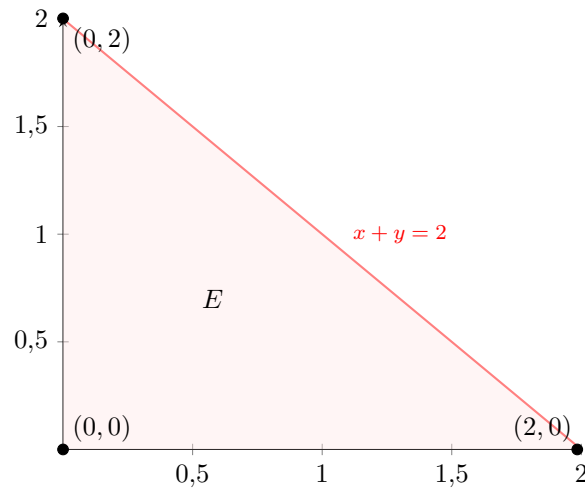
Este teorema es la generalización total de los dos anteriores, ya que si $f = \chi_{\varphi(A)}$ obtenemos el teorema anterior.

Ejemplo:

Supongamos la siguiente integral

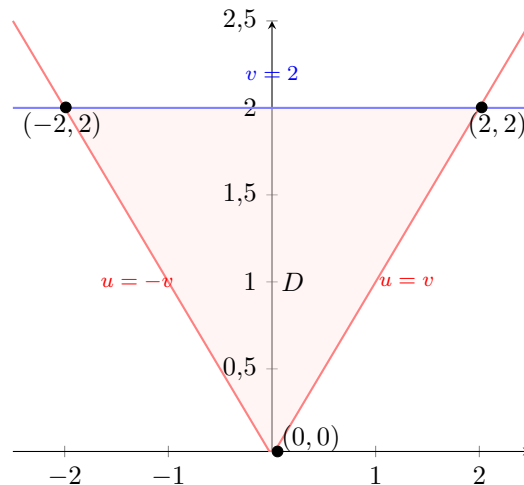
$$\int_E e^{\frac{x-y}{x+y}} \, dx \, dy$$

definiendo E como el triángulo de vértices: $(0, 0)$, $(0, 2)$, $(2, 0)$, es decir:



Si tenemos por ejemplo, la transformación $\varphi^{-1} = \begin{cases} u = x - y \\ v = x + y \end{cases} \Rightarrow \varphi = \begin{cases} x = \frac{u+v}{2} \\ y = \frac{v-u}{2} \end{cases}$, entonces podemos ver que:

$$\varphi^{-1}(x+y=2) \equiv v=2 \quad \varphi^{-1}(y=0) \equiv u=v \quad \varphi^{-1}(x=0) \equiv u=-v$$



Por tanto, $\varphi^{-1}(E) = D$ es un triángulo de vértices: $(0, 0)$, $(2, 2)$ y $(-2, 2)$ y entonces podemos calcular su integral como:

$$\begin{aligned} \int_E f(x, y) \, dx \, dy &= \int_{\varphi(D)} f(x, y) \, dx \, dy = \int_D e^{u/v} \cdot |\det J\varphi(u, v)| \, du \, dv = \\ &= \int_{v=0}^{v=2} \int_{u=-v}^{u=v} e^{u/v} \frac{1}{2} \, du \, dv = \int_{v=0}^{v=2} \frac{1}{2} \left[v e^{u/v} \right]_{u=-v}^{u=v} \, dv = \\ &= \frac{1}{2} \int_0^2 v (e^1 - e^{-1}) \, dv = \frac{e - e^{-1}}{2} \left[\frac{v^2}{2} \right]_{v=0}^{v=2} = e - \frac{1}{2} \end{aligned}$$

Cambios de sistemas de coordenadas

En muchas ocasiones, el trabajo con geometrías concretas suscita dificultades a la hora de ser descrita por los ejes cartesianos para integrar, derivar, hacer un estudio topológico... Para solventar este problema de representación existen ciertos cambios muy significativos en el sistema de coordenadas que facilitan mucho las cosas.

En concreto y con respecto a la integración, principalmente hay tres cambios muy notorios para poder integrar adecuadamente ciertos volúmenes o recintos. Estos cambios frecuentes y útiles se desarrollarán adelante exponiendo sus ventajas e inconvenientes.

Coordenadas polares

Este cambio de sistema de referencia es bastante útil para trabajar con recintos en \mathbb{R}^2 definidos por curvas, cónicas o circunferencias. Parten de la idea de que cada punto del espacio se puede representar a través de la longitud del segmento r que lo une con el origen y del ángulo que forma dicho segmento con el eje de coordenadas.

Definición (Coordenadas Polares)

Se definen las **coordenadas polares** de un punto como la transformación que a cada componente (x, y) le asocia su componente (r, θ) de forma que se verifica:

$$\begin{cases} x = r \cos \theta \\ y = r \sin \theta \end{cases} \quad \text{donde} \quad \begin{cases} r \geq 0 \\ 0 \leq \theta \leq 2\pi \end{cases}$$

Proposición

Sea $\varphi : \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}^2$ de forma que $\varphi(r, \theta) = (r \cos \theta, r \sin \theta)$, la restricción de φ sobre el conjunto $\mathcal{U} = (0, \infty) \times (0, 2\pi)$ cumple que:

- $\varphi(\mathcal{U}) = \mathbb{R}^2 \setminus S$ donde $S = \{(x, 0) \in \mathbb{R}^2 : x \geq 0\}$
- $\varphi|_{\mathcal{U}}$ es un difeomorfismo- C^1)
- $J_{\varphi} = \begin{pmatrix} \cos \theta & -r \sin \theta \\ \sin \theta & r \cos \theta \end{pmatrix}$

Ejemplo:

Supongamos que tenemos que calcular

$$\int_E x^2 + y^2 \, dx \, dy \quad \text{donde} \quad E = \{(x, y) : x^2 + y^2 \leq 1\}$$

Podemos tomar en este caso que:

$$\varphi = \begin{cases} x = r \cos \theta \\ y = r \sin \theta \end{cases} \Rightarrow J_{\varphi} = \begin{pmatrix} \cos \theta & -r \sin \theta \\ \sin \theta & r \cos \theta \end{pmatrix} \Rightarrow \det = r \geq 0$$

Entonces:

$$\int_E x^2 + y^2 \, dx \, dy = \int_{E \setminus S} (x^2 + y^2) \, dx \, dy = \int_{\theta=0}^{\theta=2\pi} \int_{r=0}^{r=1} r^2 \cdot r \, dr \, d\theta = 2\pi \left[\frac{r^4}{4} \right]_0^1 = \frac{\pi}{2}$$

Coordenadas cilíndricas

Este tipo de coordenadas son bastante útiles para extrapolar la situación de las coordenadas polares a \mathbb{R}^3 , de forma que permite sobre cada plano paralelo a \mathbb{R}^2 utilizar la misma representación que hacíamos en polares anteriormente.

Definición (Coordenadas Cilíndricas)

Se definen las **coordenadas cilíndricas** de un punto como la transformación que a cada componente (x, y, z) le asocia su componente (r, θ, z) de forma que se verifica:

$$\begin{cases} x = r \cos \theta \\ y = r \sin \theta \\ z = z \end{cases} \quad \text{donde} \quad \begin{cases} r \geq 0 \\ 0 \leq \theta \leq 2\pi \\ -\infty < z < \infty \end{cases}$$

Proposición

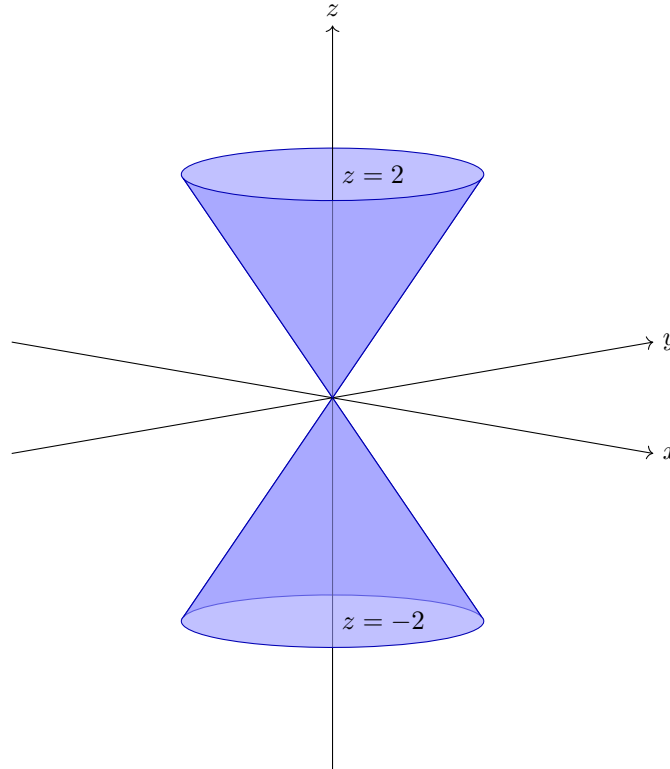
Sea $\varphi : \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$ de forma que $\varphi(r, \theta, z) = (r \cos \theta, r \sin \theta, z)$, la restricción de φ sobre el conjunto $\mathcal{U} = (0, \infty) \times (0, 2\pi) \times (-\infty, \infty)$ cumple que:

- $\varphi(\mathcal{U}) = \mathbb{R}^3 \setminus S$ donde $S = \{(x, 0, z) \in \mathbb{R}^3 : x \geq 0\}$
- $\varphi|_{\mathcal{U}}$ es un difeomorfismo- C^1
- $J_{\varphi} = \begin{pmatrix} \cos \theta & -r \sin \theta & 0 \\ \sin \theta & r \cos \theta & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$

Ejemplo:

Tomando el mismo ejemplo anterior, pero integrando sobre

$$\int_V x^2 + y^2 \, dx \, dy \, dz \quad \text{donde} \quad V = \{(x, y, z) : x^2 + y^2 \leq z^2 \leq 4\}$$



Por cada z tenemos $V_z = \{(x, y) : x^2 + y^2 \leq z^2\}$, por tanto:

$$\begin{aligned} \int_V x^2 + y^2 \, dx \, dy \, dz &= \int_{z=-2}^{z=2} \int_{\theta=0}^{\theta=2\pi} \int_{r=0}^{r=|z|} r^2 \cdot r \, dr \, d\theta \, dz = 2\pi \int_{z=-2}^{z=2} \left(\int_{r=0}^{r=|z|} r^3 \, dr \right) dz \\ &= 2\pi \int_{z=-2}^{z=2} \left[\frac{r^4}{4} \right]_{r=0}^{r=|z|} dz = \frac{\pi}{2} \int_{z=-2}^{z=2} z^4 \, dz = \frac{\pi}{10} [z^5]_{z=-2}^{z=2} = \frac{32\pi}{5} \end{aligned}$$

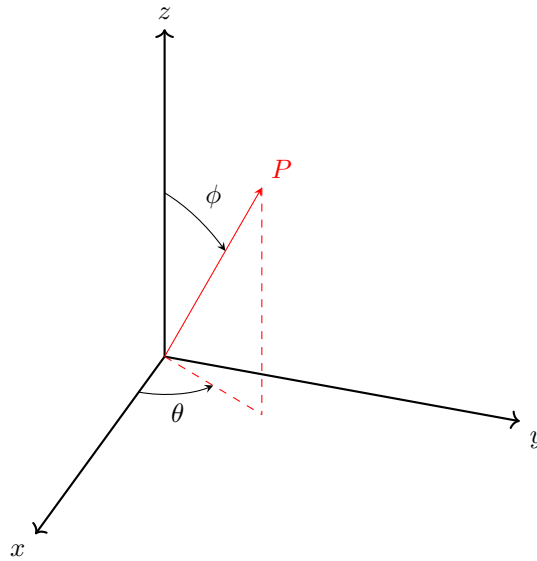
Coordenadas Esféricas

Este tipo de coordenadas también son coordenadas aplicables a \mathbb{R}^3 (puesto que en \mathbb{R}^2 son las polares que se han visto) para situaciones en las que los dominios estén definidos por cónicas o funciones de aspecto radial o centrales.

Definición (Coordenadas Esféricas)

Se definen las **coordenadas esféricas** de un punto como la transformación que a cada componente (x, y, z) le asocia su componente (r, θ, φ) de forma que se verifica:

$$\begin{cases} x = r \cos \theta \sen \varphi \\ y = r \sen \theta \sen \varphi \\ z = r \cos \varphi \end{cases} \quad \text{donde} \quad \begin{cases} r \geq 0 \\ 0 \leq \theta \leq 2\pi \\ 0 \leq \varphi \leq \pi \end{cases}$$



Proposición

Sea $\varphi : \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$ de forma que $\varphi(r, \theta, \varphi) = (r \cos \theta \sen \varphi, r \sen \theta \sen \varphi, r \cos \varphi)$, la restricción de φ sobre el conjunto $\mathcal{U} = (0, \infty) \times (0, 2\pi) \times (0, \pi)$ cumple que:

- $\varphi(\mathcal{U}) = \mathbb{R}^3 \setminus S$ donde $S = \{(x, 0, z) \in \mathbb{R}^3 : x \geq 0\}$
- $\varphi|_{\mathcal{U}}$ es un difeomorfismo- C^1
- $J = \begin{pmatrix} \cos \theta \sen \varphi & -r \sen \theta \sen \varphi & r \cos \theta \cos \varphi \\ \sen \theta \sen \varphi & r \cos \theta \sen \varphi & r \sen \theta \cos \varphi \\ \cos \varphi & 0 & -r \sen \varphi \end{pmatrix}$, luego $\det J = r^2 \sen \varphi$

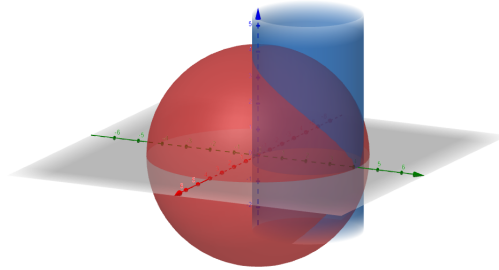
Ejemplo:

Vamos a calcular el volumen de una esfera sólida, dada por $B_R = \{(x, y, z) : x^2 + y^2 + z^2 \leq R^2\}$:

$$\begin{aligned} \text{vol}(B_R) &= \mu_3(B_R) = \int_{B_R} 1 \, dx \, dy \, dz = \\ &= \int_{\theta=0}^{\theta=2\pi} \int_{\varphi=0}^{\varphi=\pi} \int_{r=0}^{r=R} 1 \cdot r^2 \sen \varphi \, dr \, d\varphi \, d\theta = \\ &= \left(\underbrace{\int_{\theta=0}^{2\pi} 1 \, d\theta}_{=2\pi} \right) \cdot \left(\underbrace{\int_{\varphi=0}^{\varphi=\pi} \sen \varphi \, d\varphi}_{=2} \right) \cdot \left(\underbrace{\int_{r=0}^{r=R} r^2 \, dr}_{=\left[\frac{r^3}{3}\right]_0^R = \frac{R^3}{3}} \right) = \frac{4}{3}\pi R^3 \end{aligned}$$

Ejemplo:

Buscamos el volumen limitado por la esfera $x^2 + y^2 + z^2 = A^2$ y el cilindro $x^2 + y^2 = ay$, ($a > 0$).



Vemos que si tomamos coordenadas polares: $r = a \sin \theta$ y además se cumple que:

$$x^2 + y^2 - ay = 0 \Leftrightarrow x^2 + \left(y - \frac{a}{2}\right)^2 = \frac{a^2}{4}$$

Por lo que, considerando $D = \{(x, y) : x^2 + y^2 \leq ay\} = \{(x, y) : x^2 + \left(y - \frac{a}{2}\right)^2 \leq \frac{a^2}{4}\}$ que es la superficie de la base del cilindro, podemos calcular el volumen como:

$$\begin{aligned} vol &= 2 \int_D \sqrt{a^2 - x^2 - y^2} \, dx \, dy = \\ &= 2 \int_{\theta=0}^{\theta=\pi} \int_{r=0}^{r=a \sin \theta} r \sqrt{a^2 - r^2} \, dr \, d\theta = 2 \int_{\theta=0}^{\theta=\pi} \left[-\frac{1}{3} (a^2 - r^2)^{3/2} \right]_{r=0}^{r=a \sin \theta} d\theta = \\ &= \frac{2}{3} \int_{\theta=0}^{\theta=\pi} a^3 - a^3 |\cos \theta|^3 \, d\theta = \frac{4}{3} \int_{\theta=0}^{\theta=\frac{\pi}{2}} a^3 - a^3 \cos^3 \theta \, d\theta = \dots = \boxed{\frac{4}{3} a^3 \left(\frac{\pi}{2} - \frac{2}{3} \right)} \end{aligned}$$

Cálculo Vectorial

Hasta ahora hemos trabajado siempre con funciones cuyo espacio de llegada era \mathbb{R} y se ha hecho todo un trabajo de cimentación de la teoría de la integración para la nueva definición de Lebesgue de la integral. A partir de aquí, se van a dar unas nociones de Cálculo Vectorial, esto es, propiedades de dicha definición de integral para funciones cuyo espacio de llegada es \mathbb{R}^n .

Integral de línea

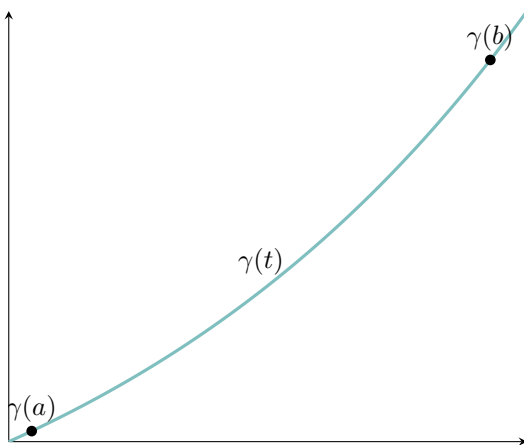
En esta sección, vamos a estudiar como concepto central la integral de línea. Por un lado, para funciones cuyo espacio de llegada es \mathbb{R} puede surgir la pregunta de ¿qué pasa si yo quiero integrar la función en una línea (no necesariamente recta) del plano? Esto calcularía el área bajo la función y sobre dicha línea. Por otro lado, también es razonable pensar qué significa dicha integral si el espacio de llegada es \mathbb{R}^n .

Definición de curva

Para poder desarrollar la pregunta hecha al principio de la sección, es necesario primero definir cómo y qué propiedades tiene esa línea o curva sobre la que vamos a integrar.

Definición

Definimos como **curva en** \mathbb{R}^n a una función $\gamma : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}^n$ continua y C^1 a trozos. En definitiva estamos expresando que:



Ejemplo:

1. Sea $x, y \in \mathbb{R}^n$, podemos definir su envoltura convexa como:

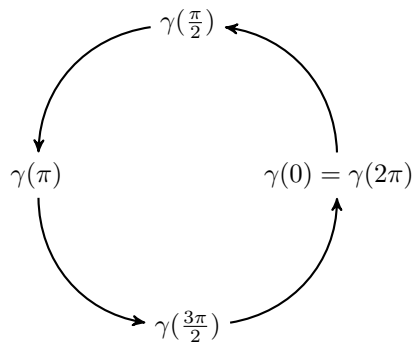
$$[x, y] = \{ty + (1 - t)x : t \in [0, 1]\} = C_0\{x, y\}$$

Esta curva se puede parametrizar de forma que:

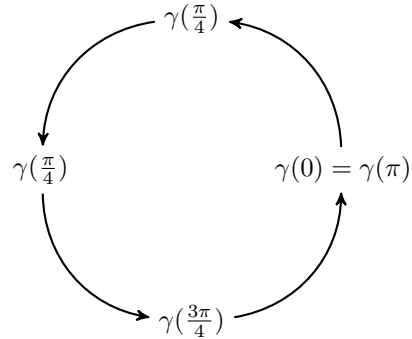
$$\gamma : [0, 1] \rightarrow \mathbb{R}^n$$

$$\gamma(t) = ty + (1 - t)x$$

2. Sea $\gamma : [0, 2\pi] \rightarrow \mathbb{R}^2$, tal que: $\gamma(t) = (\cos t, \sin t)$

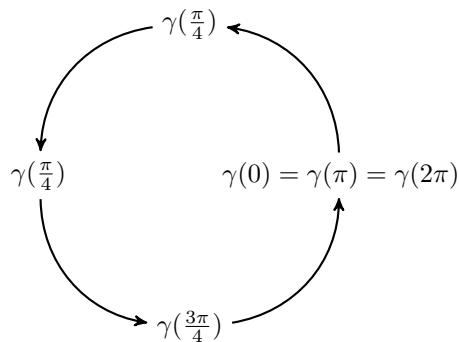


3. Sea $\gamma : [0, \pi] \rightarrow \mathbb{R}^2$, tal que $\gamma(t) = (\cos 2t, \sin 2t)$



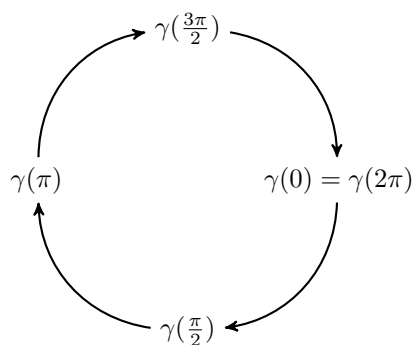
Misma curva que 2 pero tardo la mitad en recorrerla.

4. Sea $\gamma : [0, 2\pi] \rightarrow \mathbb{R}^2$, tal que $\gamma(t) = (\cos 2t, \sin 2t)$



Misma curva que 3 pero la recorro 2 veces.

5. Sea $\gamma [0, 2\pi] \rightarrow \mathbb{R}^2$, tal que $\gamma(t) = (\cos t, -\sin t)$



Misma curva que 2 pero la recorro en sentido contrario.

A pesar de que los cuatro últimos ejemplos tuviesen la misma apariencia, como curva son elementos distintos puesto que importa el sentido de recorrido de la curva, la velocidad a la que se recorre y el número de veces que se recorre.

Observación:

Geoméricamente, $\gamma'(t) \in \mathbb{R}^n$ es el vector tangente de la curva en un determinado punto que apunta en la dirección del movimiento.

Definición (Velocidad de una Curva)

Sea $\gamma : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}^n$ una curva, definimos la **velocidad** de la misma como:

$$v = \|\gamma'(t)\|$$

Que de forma intuitiva, representa el módulo del vector tangente a la curva en ese punto.

Observación:

La condición de C^1 a trozos permite que las curvas puedan poseer “picos”, es decir, que haya puntos donde la derivada no sea continua o donde no sea derivable, por ejemplo:

$$\begin{aligned}\gamma &: [-1, 1] \rightarrow \mathbb{R}^2 \\ \gamma(t) &= (t^2, t^3)\end{aligned}$$

Su derivada será $\gamma'(t) = (2t, 3t^2)$ y un pico en 0.

Definición (Longitud de una Curva)

Dada una curva $\gamma : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}^n$, definimos su **longitud** como:

$$\ell(\gamma) = \int_a^b \|\gamma'(t)\| dt$$

Este concepto coincide con la longitud real de la gráfica de la curva, sin embargo no se demuestra por falta de tiempo.

Ejemplo:

Sea $\gamma(t) = (\cos t, \sin t, \cos 2t, \sin 2t) \in \mathbb{R}^4$, donde $t \in [0, \pi]$ vamos a ver que su longitud es:

$$\gamma'(t) = (-\sin t, \cos t, -2\sin 2t, 2\cos 2t) \Rightarrow \|\gamma'(t)\|^2 = \sin^2 t + \cos^2 t + 4\sin^2 2t + 4\cos^2 2t = 5$$

$$\ell(t) = \int_0^\pi \sqrt{5} dt = \pi\sqrt{5}$$

Ejemplo:

Sea $\gamma : [0, \pi] \rightarrow \mathbb{R}^3$ tal que $\gamma(t) = (t, t \sin t, t \cos t)$, entonces podemos calcular su longitud como:

$$\gamma'(t) = (1, \sin t + t \cos t, \cos t - t \sin t)$$

$$\|\gamma'(t)\|^2 = 1 + \sin^2 t + t^2 \cos^2 t + 2t \sin t \cos t + \cos^2 t + t^2 \sin^2 t - 2t \sin t \cos t = 2 + t^2$$

$$\ell(\gamma) = \int_0^\pi \sqrt{t^2 + 2} dt$$

Definición (Curva opuesta)

Dada una curva $\gamma : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}^n$, definimos su **curva opuesta**, que denotamos por $(-\gamma) : [-b, -a] \rightarrow \mathbb{R}^n$, como:

$$(-\gamma)(t) = \gamma(-t)$$

Es decir, fundamentalmente son la misma curva, pero cambia el sentido de recorrido.

Proposición

Sea $\gamma : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}^n$ una curva y $-\gamma : [-b, -a] \rightarrow \mathbb{R}^n$ su opuesta, entonces:

$$\ell(-\gamma) = \ell(\gamma)$$

Definición (Unión de curvas)

Sea dos curvas $\gamma : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}^n$ y $\sigma : [b, c] \rightarrow \mathbb{R}^n$ tal que $\gamma(b) = \sigma(b)$, definimos como la **curva unión** de ambas a la curva $\gamma \vee \sigma : [a, c] \rightarrow \mathbb{R}^n$ definida como:

$$(\gamma \vee \sigma)(t) = \begin{cases} \gamma(t), & \text{si } t \in [a, b] \\ \sigma(t), & \text{si } t \in [b, c] \end{cases}$$

Proposición

Sea dos curvas $\gamma : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}^n$ y $\sigma : [b, c] \rightarrow \mathbb{R}^n$ tal que $\gamma(b) = \sigma(b)$, entonces:

$$\ell(\gamma \vee \sigma) = \ell(\gamma) + \ell(\sigma)$$

Definición (Reparametrización)

Sea $\gamma : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}^n$ una curva y $h : [a', b'] \rightarrow [a, b]$ una función creciente, biyectiva y C^1 a trozos, entonces llamamos **reparametrización** de γ a:

$$\gamma \circ h : [a', b'] \rightarrow \mathbb{R}^n.$$

Proposición

Sea $\gamma : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}^n$ una curva y $h : [a', b'] \rightarrow [a, b]$ que verifican las condiciones de reparametrización de γ , entonces se conserva la longitud de la curva:

$$\ell(\gamma \circ h) = \ell(\gamma)$$

Intuitivamente una forma alternativa de describir la curva no puede cambiar la longitud de la misma.

Demostración:

$$\begin{aligned}\ell(\gamma \circ h) &= \int_{a'}^{b'} \|(\gamma \circ h)'(t)\| dt = \int_{a'}^{b'} \|\gamma'(h(t)) h'(t)\| dt = \int_{a'}^{b'} h'(t) \|\gamma'(h(t))\| dt = \\ &= \int_a^b \|\gamma'(s)\| ds = \ell(\gamma)\end{aligned}$$

Observación:

La reparametrización de una curva conserva la forma, el sentido y la longitud de la curva, pero NO la velocidad de la misma ni aunque los segmentos $[a, b]$ y $[a', b']$ midan lo mismo pues en este caso el tiempo total en completar el recorrido sería el mismo, pero la velocidad puntual en cada punto no.

Concepto de Integral de Línea

Una vez restringido el significado de lo que es una curva y analizadas sus propiedades con respecto a integral, desarrollamos el concepto de integral de línea.

Definición (Integral sobre la curva)

Sea $\gamma : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}^n$ una curva donde $\text{img } \gamma \subset \Omega$ abierto y $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ una función continua, entonces la integral sobre la curva es:

$$\int_{\gamma} f ds = \int_a^b (f \circ \gamma)(t) \|\gamma'(t)\| dt$$

Observación:

Sea γ una curva y f una función continua, entonces es sencillo ver que:

- $\ell(\gamma) = \int_{\gamma} 1 \cdot ds$
- $\int_{\gamma} f ds = \int_{-\gamma} f ds$
- $\int_{\gamma \vee \sigma} f ds = \int_{\gamma} f ds + \int_{\sigma} f ds$

Definición (Integral de Línea)

Sea $\gamma : [a, b] \rightarrow G \subset \mathbb{R}^n$ una curva, $F : G \rightarrow \mathbb{R}^n$ un campo vectorial¹ continuo y el conjunto G abierto, entonces llamamos **integral de línea** de F sobre γ a:

$$\int_{\gamma} F \cdot d\bar{s} = \int_a^b F(\gamma(t)) \cdot \gamma'(t) dt$$

Proposición

1. Tenemos que si σ es una reparametrización de γ , entonces:

$$\int_{\sigma} F \cdot d\bar{s} = \int_{\gamma} F \cdot d\bar{s}$$

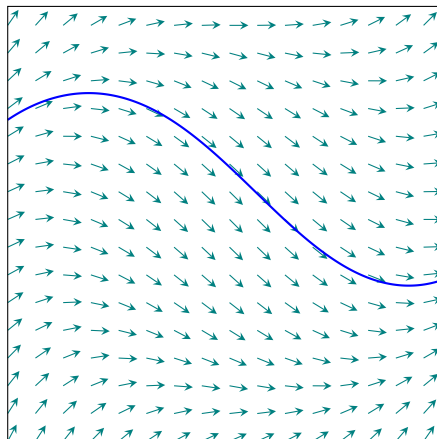
2. Del mismo modo, si $-\gamma$ es la curva opuesta a γ , entonces:

$$\int_{-\gamma} F \cdot d\bar{s} = - \int_{\gamma} F \cdot d\bar{s}$$

¹Este término simplemente indica que es una función entre espacios de la misma dimensión

Observación:

La interpretación geométrica de lo que estamos haciendo es la siguiente:



Realmente en la integral de línea lo que haces es calcular las proyecciones sobre la curva de los vectores del campo en cada punto. De esta forma, sumamos los módulos de dichos vectores a lo largo de toda la curva:

$$\int_{\gamma} F \cdot d\vec{s} = \int_a^b \underbrace{F(\gamma(t)) \cdot \frac{\gamma'(t)}{\|\gamma'(t)\|}}_{\text{proy. sobre la tangente}} \|\gamma'(t)\| dt = \int_a^b F_T(\gamma(t)) \cdot \|\gamma'(t)\| dt = \int_{\gamma} F_T ds$$

Es sencillo ver que $F(\gamma(t))$ es el vector del campo en el punto $\gamma(t)$ y al multiplicarlo por el cociente siguiente, estamos proyectándolo sobre el vector unitario de la dirección tangente.

Definición (Campo conservativo y potencial)

Decimos que un campo $F : G \subset \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$ **deriva de un potencial** si:

$$\exists f : G \rightarrow \mathbb{R} \text{ de modo que } F = \nabla f$$

Del mismo modo, decimos que un campo es **conservativo** si:

$$\forall \gamma \text{ cerrada} : \int_{\gamma} F \cdot d\vec{s} = 0$$

Proposición

Sea $G \subset \mathbb{R}^n$ abierto y $F : G \rightarrow \mathbb{R}^n$ campo vectorial continuo, entonces F deriva de un potencial si y sólo si es conservativo.

Demostración:

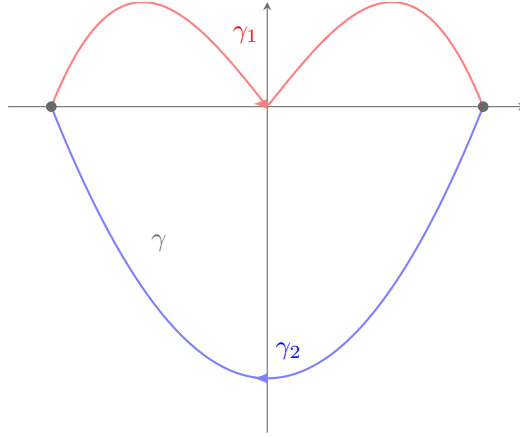
■ \Rightarrow

$$\int_{\gamma} F \cdot d\vec{s} = \int_a^b \nabla f(\gamma(t)) \cdot \gamma'(t) dt = \int_a^b (f \circ \gamma)'(t) dt = (f \circ \gamma)(b) - (f \circ \gamma)(a)$$

Si la curva es cerrada, entonces $\gamma(a) = \gamma(b)$, luego $(f \circ \gamma)(b) - (f \circ \gamma)(a) = 0$.

■ \Leftarrow

Para entender el argumento de la demostración utilizamos como guía el siguiente dibujo:



Es decir, cualquier curva cerrada γ la podemos dividir como $\gamma_1 \vee -\gamma_2$ y además vemos que:

$$0 = \int_{\gamma_1 \vee (-\gamma_2)} F \, d\bar{s} = \int_{\gamma_1} F \cdot d\bar{s} - \int_{\gamma_2} F \cdot d\bar{s} \Rightarrow \int_{\gamma_1} F \cdot d\bar{s} = \int_{\gamma_2} F \cdot d\bar{s}$$

Por razones topológicas, podemos suponer que G es conexo (puesto que cualquier abierto es suma de conexos) y como además G es abierto, entonces es conexo por caminos, es decir, $\forall x \in G : \exists \gamma_x$ que une x_0 con x .

Definimos la función $f : G \rightarrow \mathbb{R}$ de forma que $f(x) = \int_{\gamma_x} F \cdot d\bar{s}$ y para terminar la demostración bastaría con probar que $\nabla f = F$. Por ser el campo continuo, sabemos que:

$$\forall \varepsilon > 0, \exists \delta > 0 : \|F(x+h) - F(x)\| < \varepsilon \text{ si } \|h\| < \delta$$

Y sabiendo esto escogemos el δ de forma que $B(x, \delta) \subset G$ de modo que $x+h \in B(x, \delta)$ y como la bola es convexa, entonces el segmento que denotaremos por $\sigma_n \sim [x, x+h]$ pertenece a la bola. Por tanto:

$$\int_{\gamma_x} F \cdot d\bar{s} + \int_{\sigma_n} F \cdot d\bar{s} = \int_{\gamma_x \vee \sigma_n} F \, d\bar{s} = \int_{\gamma_{x+h}} F \cdot d\bar{s}$$

Por otro lado, tenemos que:

$$f(x+h) - f(x) = \int_{\sigma_n} F \cdot d\bar{s} = \int_0^1 (F(x+th) \cdot h) \, dt$$

Luego, entonces:

$$\begin{aligned} |f(x+h) - f(x) - F(x) \cdot h| &= \left| \int_0^1 F(x+th) \cdot h \, dt - \int_0^1 (F(x) \cdot h) \, dt \right| \\ \left| \int_0^1 (F(x+th) - F(x)) \cdot h \, dt \right| &\underset{\text{D.C-S}}{\leq} \int_0^1 \|F(x+th) - F(x)\| \cdot \|h\| \, dt < \varepsilon \|h\| \end{aligned}$$

Por tanto,

$$\left| \frac{f(x+h) - f(x) - F(x) \cdot h}{\|h\|} \right| < \varepsilon$$

Es decir,

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(x+h) - f(x) - (F(x) \cdot h)}{\|h\|} = 0 \Rightarrow F(x) = \nabla f(x)$$

Teorema (Fórmula de Green)

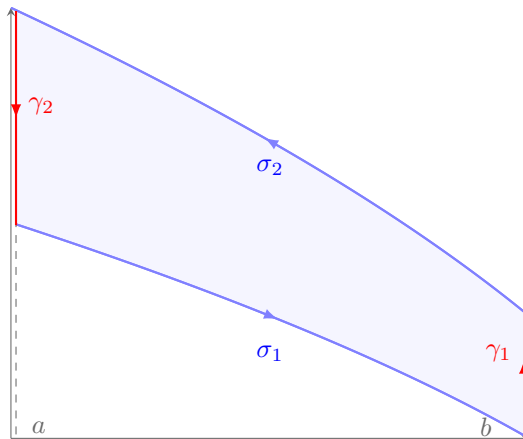
Sea $G \subset \mathbb{R}^2$ un abierto, $P, Q : G \rightarrow \mathbb{R}$ dos funciones C^1 y D un abierto tal que $\bar{D} \subset G$ y donde $\partial D^+ \subset G$ es una curva cerrada, entonces:

$$\int_{\partial D^+} (P, Q) \, d\bar{s} = \iint_D \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) \, dx \, dy$$

Demostración:

La demostración se va a hacer para conjuntos definidos entre funciones puesto que se puede aproximar cualquier conjunto por una poligonal suficientemente semejante al mismo, cualquier poligonal se puede poner como unión de triángulos y los triángulos son conjuntos de este tipo.

Sea $D = \{(x, y) : x \in [a, b] \wedge f(x) \leq y \leq g(x)\}$ con $f, g : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}$ en C^1 a trozos (continuas).



Calculamos, las distintas integrales sobre cada curva:

■

$$\int_{\gamma_i} P dx = \int_{\gamma_i} (P, 0) d\bar{s} = 0$$

■ $\sigma_1(t) = (t, f(x))$:

$$\int_{\sigma_1} P dx = \int_{\sigma_1} (P, 0) ds = \int_a^b (P(t, f(t))) \cdot (1, f'(t)) dt = \int_a^b P(t, f(t)) dt$$

■

$$\int_{\sigma_2} P dx = - \int_{-\sigma_2} P dx = - \int_a^b P(t, g(t)) dt$$

Por tanto, sobre la integral del enunciado tenemos:

$$\begin{aligned} \int_{\partial D^+} P dx &= - \left(\int_a^b P(t, g(t)) dt - \int_a^b P(t, f(t)) dt \right) = \\ &= - \int_a^b \left(\int_{f(x)}^{g(x)} \frac{\partial P(x, y)}{\partial y} dy \right) dx \underbrace{=}_{\text{T. Fubini}} - \iint_D \frac{\partial P}{\partial y}(x, y) dx dy \end{aligned}$$

Suponiendo ahora las funciones sobre y que definen al conjunto, es decir, $D = (x, y) : y \in [c, d] \wedge f(y) \leq x \leq g(y)$ donde $f, g : [c, d] \rightarrow \mathbb{R}$ son C^1 a trozos. La demostración es completamente análoga:

$$\int_{\partial D^+} Q dy \stackrel{\text{ejercicio}}{=} \iint_D \frac{\partial Q}{\partial x} dx dy$$

Por último, si sumamos las dos fórmulas:

$$\iint_{\partial D^+} P dx + Q dy = \iint_D \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy$$

Observación:

En ciertos contextos y suponiendo que tenemos las funciones $P, Q : G \rightarrow \mathbb{R}$, es habitual encontrar el siguiente cambio de notación:

$$\int_{\partial D^+} P \, dx + Q \, dy = \int_{\partial D^+} (P, Q) \, d\bar{s}$$

Proposición (Fórmula del área)

Sea D un conjunto en las condiciones de la Fórmula de Green, entonces podemos calcular su área como:

$$A(D) = \iint_D dx \, dy = \frac{1}{2} \int_{\partial D^+} x \, dy - y \, dx$$

Demostración:

Si escogemos $Q(x, y) = x$ y $P(x, y) = -y$, por el Teorema anterior tendremos que:

$$\int_{\partial D^+} x \, dy - y \, dx = 2 \iint_D dx \, dy = 2A(D)$$

Integral de Superficie

De nuevo, hemos calculado integrales de funciones cuyo espacio de llegada era \mathbb{R} en conjuntos definidos en \mathbb{R}^2 . Sin embargo, ¿qué ocurre si el conjunto de integración no es plano sobre \mathbb{R}^2 si no que puede ser considerado una superficie en \mathbb{R}^3 ? Además, ¿qué estamos haciendo y cómo si el espacio de llegada es \mathbb{R}^n ?

Concepto de Integral de Superficie

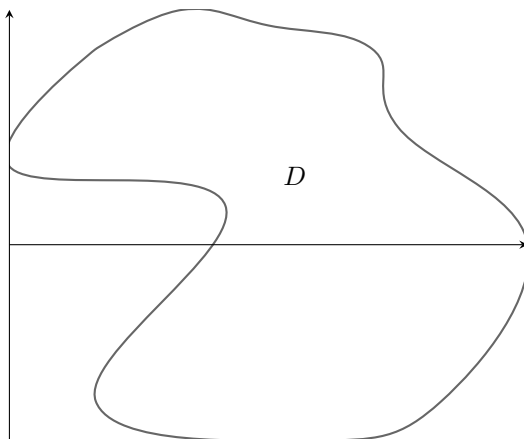
Para poder responder a las preguntas previas es necesario, de nuevo, acotar el concepto de superficie y ver qué propiedades tiene dicha definición con respecto al concepto de integral.

Definición (Superficie)

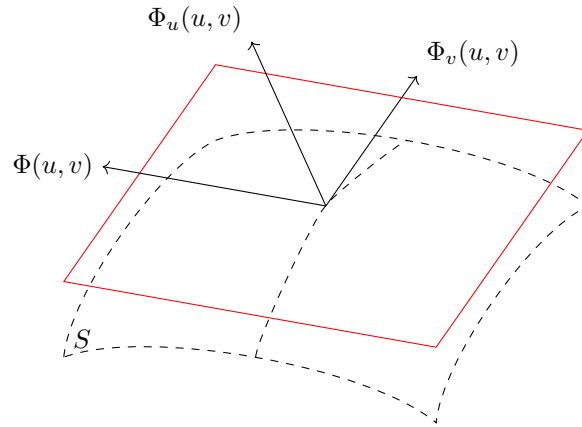
Sea $D \subset \mathbb{R}^2$ abierto y $\Phi : D \rightarrow \mathbb{R}^3$ una función C^1 tal que $\forall (u, v) \in D : \text{rg}(D\Phi(u, v)) = 2$, definimos una **superficie paramétrica** como:

$$\Phi(D) = S$$

Observación:



Aplicando Φ a D obtenemos la superficie paramétrica S



Intuitivamente, estamos diciendo que escogemos un trozo del plano en \mathbb{R}^2 , lo metemos en \mathbb{R}^3 y lo moldeamos como queramos para formar nuestra superficie.

Por la definición que se ha dado, podemos expresar la diferencial como:

$$\begin{pmatrix} \frac{\partial \Phi_1}{\partial u} & \frac{\partial \Phi_1}{\partial v} \\ \frac{\partial \Phi_2}{\partial u} & \frac{\partial \Phi_2}{\partial v} \\ \frac{\partial \Phi_3}{\partial u} & \frac{\partial \Phi_3}{\partial v} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{\partial \Phi}{\partial u} & \frac{\partial \Phi}{\partial v} \end{pmatrix}$$

donde las parciales generales sobre u y v son las tangentes sobre la recta en su respectiva coordenada. Precisamente por esto, el espacio generado por $\langle \Phi_u, \Phi_v \rangle$ es un plano paralelo al tangente a la superficie en ese punto, puesto que los tangentes anteriores son independientes y conforman un sistema generador. El que es realmente será tangente a la superficie es:

$$\Phi(u, v) + \text{img } D\Phi(u, v)$$

Y, por tanto, es razonable pensar que el vector $\frac{\partial \Phi}{\partial u} \times \frac{\partial \Phi}{\partial v}$ será perpendicular a la superficie, por ser perpendicular al plano tangente a la misma.

Notación

A partir de ahora y durante el resto del documento, se utilizarán las siguientes expresiones:

$$\Phi_u = \frac{\partial \Phi}{\partial u} \qquad \Phi_v = \frac{\partial \Phi}{\partial v}$$

para simplificar la complejidad de las expresiones.

Definición (Área de una superficie)

Dada una superficie S en términos de la caracterización anterior, definimos el **área** como:

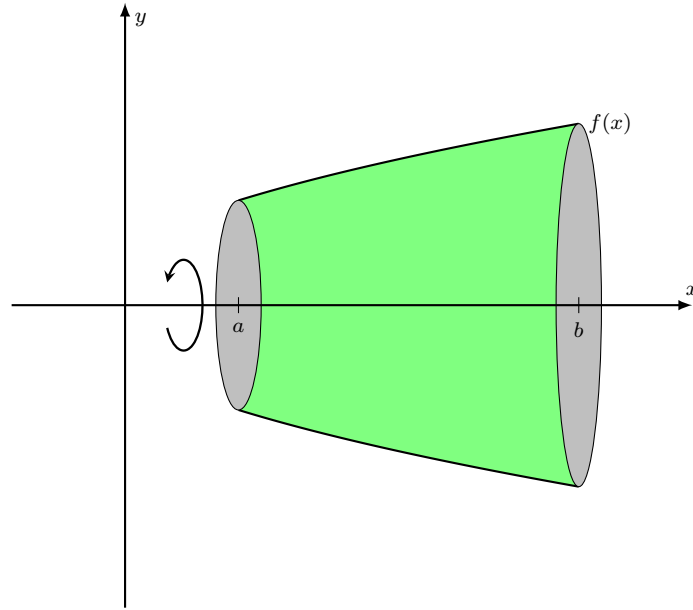
$$A(S) = \iint_D \|\Phi_u \times \Phi_v\| \, du \, dv$$

Cabe destacar que dicha definición coincide² con el concepto geométrico de área de una superficie.

²La demostración se omite por ser muy extensa

Ejemplo:

Sea $f : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}$ de C^1 y $\forall x \in [a, b] : f(x) \geq 0$, podemos calcular el área generada por su revolución de la siguiente forma:



En primer lugar, es necesario parametrizar dicha superficie:

$$\Phi : (a, b) \times (0, 2\pi) \rightarrow \mathbb{R}^3$$

$$\Phi(u, v) = (u, f(u) \cos v, f(u) \sin v)$$

Con esta parametrización, solo renunciamos al borde de puntos de a a b y los puntos del plano horizontal, pero como tienen medida nula no influyen en el resultado, ahora:

$$\begin{cases} \Phi_u = (1, f'(u) \cos v, f'(u) \sin v) \\ \Phi_v = (0, -f(u) \sin v, f(u) \cos v) \end{cases} \Rightarrow$$

$$\Phi_u \times \Phi_v = (f(u) f'(u) [\cos^2 v + \sin^2 v], -f(u) \cos v, -f(u) \sin v)$$

$$\|\Phi_u \times \Phi_v\| = \sqrt{f(u)^2 [f'(u)]^2 + f(u)^2} = f(u) \sqrt{1 + f'(u)^2} \Rightarrow$$

$$A(S) = \int_a^b \left(\int_0^{2\pi} f(u) \sqrt{1 + f'(u)^2} dv \right) du = 2\pi \int_a^b f(u) \sqrt{1 + f'(u)^2} du$$

Vemos finalmente que la expresión final es, en cierta manera, como integrar las áreas de cada anillo desde a hasta b .

Definición (Integral sobre una superficie)

Sea $S \subset G \subset \mathbb{R}^3$ donde G es un abierto y $f : G \rightarrow \mathbb{R}$ continua, definimos la **integral de f sobre S** como:

$$\iint_S f dS = \iint_D f(\Phi(u, v)) \|\Phi_u \times \Phi_v\| du dv$$

donde $\Phi : D \rightarrow \mathbb{R}^3$ es la parametrización de S .

Observación:

Si tomamos como $f = 1$, entonces estamos calculando el área de S .

Proposición

Sea $\varphi : G \rightarrow D$ difeomorfismo de C^1 , entonces:

$$\Phi \circ \varphi : G \rightarrow S \subset \mathbb{R}^3$$

es una reparametrización.

Demostración:

Tenemos que:

$$D(\Phi \circ \varphi)(u, v) = D\Phi(\varphi(u, v)) \circ D\varphi(u, v)$$

Proposición

El área de una superficie se mantiene invariante ante reparametrizaciones:

$$\iint_D f((\Phi \circ \varphi)(x, y)) \|(\Phi \circ \varphi)_x (\Phi \circ \varphi)_y\| \, dx \, dy$$

Este área es la misma puesto que:

$$\|(\Phi \circ \varphi)_x \times (\Phi \circ \varphi)_y\| = |\det D\varphi(x, y)| \|\Phi_u(\varphi(x, y)) \times \Phi_v(\varphi(x, y))\|$$

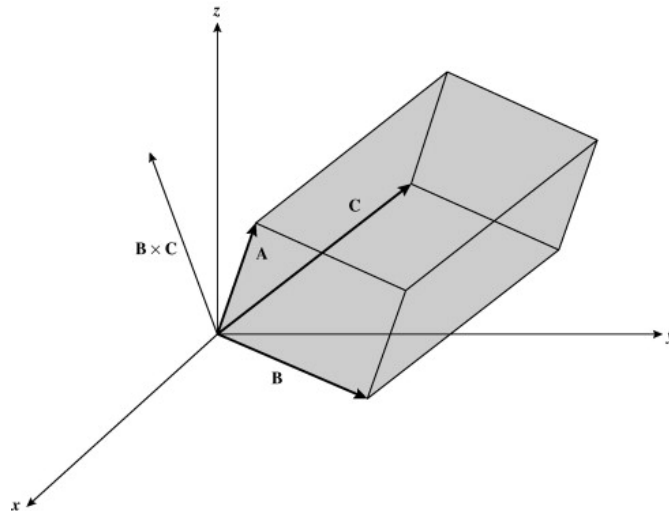
Definición (Integral de Superficie)

Sea $G \subset \mathbb{R}^3$ un abierto, $S \subset G$ una superficie en él parametrizada por $\Phi : D \rightarrow S$ y $F : G \rightarrow \mathbb{R}^3$ un campo continuo, definimos la **integral de superficie** de F sobre S a:

$$\iint_S F \, d\bar{S} = \iint_D F(\Phi(u, v)) \cdot (\Phi_u \times \Phi_v) \, du \, dv$$

Observación:

Del mismo modo que se hizo con las integrales de línea, aquí la idea intuitiva es que $F(\Phi(u, v))$ es el vector que asigna el campo al punto $\Phi(u, v)$ de la superficie, pues dicho vector se proyecta sobre el vector normal a la superficie en ese punto que es $\Phi_u \times \Phi_v$ y sumamos todos esos vectores. Es decir, si recordamos el producto mixto de vectores, esto es, $a \cdot b \times c$ esta expresión nos daba el volumen del paralelepípedo formado por los 3 vectores, luego de alguna forma estamos sumando los volúmenes generados por un trozo diferencial de superficie.



Por tanto, esta integral nos permite calcular el **flujo** del campo que atraviesa la superficie. Además, es necesario tener en cuenta las siguientes características:

- El signo de la integral depende de la parametrización, luego habrá que determinar algún sistema para diferenciar la integral.
- Si F es tangente a $S \Rightarrow \iint_S F \, d\bar{S} = 0$.

Para hacer más patente el significado de la integral de superficie vemos que:

$$\begin{aligned} \iint_S F \, d\bar{S} &= \iint_D F(\Phi(u, v)) \cdot (\Phi_u \times \Phi_v) = \\ &= \iint_D F(\Phi(u, v)) \cdot \underbrace{\frac{\Phi_u \times \Phi_v}{\|\Phi_u \times \Phi_v\|}}_{\vec{n}} \cdot \|\Phi_u \times \Phi_v\| = \iint_S F_{\vec{n}} \, dS \end{aligned}$$

Es decir, estamos haciendo una integral sobre una superficie de la función que proyecta el campo sobre el vector normal.

Proposición

La integral de superficie es invariante por reparametrizaciones siempre que conserven la orientación. De hecho, en caso de que no la conserven únicamente cambia el signo de la integral.

Ejemplo:

Sea:

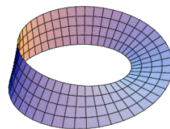
$$\vec{n} = \frac{\Phi_u \times \Phi_v}{\|\Phi_u \times \Phi_v\|}$$

y también:

$$S \rightarrow \mathbb{R}^n, p \mapsto \begin{cases} \vec{n}_p \\ -\vec{n}_p \end{cases}$$

Siempre que se pueda hacer esta “selección” de forma continua diremos que la superficie es **orientable**. En el caso de una esfera, solo habrá dos posibles orientaciones.

Como superficie no orientable tenemos la banda de Möbius.



Rotacional y Divergencia de un campo

Se van a desarrollar dos conceptos fundamentales en el análisis vectorial que son la divergencia y el rotacional de un campo. Estos elementos matemáticos son esenciales en áreas como la mecánica de fluidos, la aerodinámica o física y permiten analizar las características que tiene un campo concreto sobre el espacio en el que está definido.

Definición (Borde de una superficie)

Sea D el recinto interior a una curva γ y $\Phi : D \rightarrow \mathbb{R}^3$ la parametrización de una superficie que se puede extender de forma inyectiva y C^1 a \bar{D} , es decir, a ∂D , definimos el **borde de S** como:

$$\partial S = \Phi(\partial D)$$

Esta definición permite trabajar siempre con conjuntos D muy regulares donde ∂D es una curva cerrada cuyo interior es D .

Observación:

Por la definición que se ha dado, tenemos que:

$$[a, b] \xrightarrow{\gamma} \mathbb{R}^2 \xrightarrow{\Phi} \mathbb{R}^3$$

Luego $\Phi \circ \gamma$ parametriza a la curva ∂S , por tanto, es razonable pensar qué orientación inducir a dicha curva para que todo se mantenga uniforme (ya hemos visto que la integral depende de la orientación). Tomemos las siguientes orientaciones:

- Sabemos la orientación de S a través de Φ .
- Sabemos la orientación de γ a través de D

Éstas orientaciones determinan una orientación concreta de la curva definida por $\Phi \circ \gamma$. Cuando dada una superficie se toma como orientación de su borde la que viene dada por éste proceso, decimos que la superficie y su borde están orientados de forma compatible.

Definición (Rotacional)

Sea el campo $F : \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$ llamamos **rotacional** de F a:

$$\text{rot } F = \nabla \times F = \begin{vmatrix} i & j & k \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ F_1 & F_2 & F_3 \end{vmatrix} = \left(\frac{\partial F_3}{\partial y} - \frac{\partial F_2}{\partial z}, \frac{\partial F_1}{\partial z} - \frac{\partial F_3}{\partial x}, \frac{\partial F_2}{\partial x} - \frac{\partial F_1}{\partial y} \right)$$

Observación:

En cierta manera, el rotacional mide la cantidad de giro que provoca el campo en un punto concreto del mismo. Si éste es distinto de 0 hay giro (positivo o negativo determinan el sentido) y si éste es cercano a 0 quiere decir que no hay giro.

Teorema (de Stokes)

Dada una superficie orientada S con borde orientado de forma compatible y un campo F de clase C^1 , entonces:

$$\iint_S \text{rot } F \, d\bar{S} = \int_{\partial S} F \, d\bar{s}$$

Demostración:

La demostración se va a hacer para el caso en que la superficie es la gráfica de una función, puesto que es posible demostrar que cualquier superficie se puede poner en términos de otras que sean de esta forma.

Por un lado, la parametrización $\Phi : D \rightarrow \mathbb{R}^3$ de la superficie nos indica que

$$\Phi(x, y) = (x, y, f(x, y)) \Rightarrow \Phi_x \times \Phi_y = \left(\frac{-\partial f}{\partial x}, \frac{-\partial f}{\partial y}, 1 \right)$$

la orientación que se toma es hacia las z positivas por ser un 1 la tercera coordenada.

Del mismo modo, tomamos la parametrización $\sigma : I \rightarrow \mathbb{R}^2$ de la curva ∂D de la forma:

$$\sigma(t) = (x(t), y(t))$$

Estas dos elecciones, inducen una parametrización en ∂S tal que:

$$\partial D \xrightarrow{\Phi \circ \sigma} \partial S \xrightarrow{\Phi \circ \sigma = \gamma} \gamma : I \rightarrow \mathbb{R}^3$$

$$\gamma(t) = (x(t), y(t), f(x(t), y(t)))$$

Por tanto, por un lado:

$$\begin{aligned} \iint_S \text{rot } F \, d\bar{S} &= \int_D \text{rot } F \cdot (\Phi_x \times \Phi_y) \, dx \, dy = \\ &= \iint_D \left(\left(\frac{\partial F_3}{\partial y} - \frac{\partial F_2}{\partial z} \right) \left(-\frac{\partial f}{\partial x} \right) + \left(\frac{\partial F_1}{\partial z} - \frac{\partial F_3}{\partial x} \right) \left(-\frac{\partial f}{\partial y} \right) + \left(\frac{\partial F_2}{\partial x} - \frac{\partial F_1}{\partial y} \right) \right) \end{aligned}$$

Por el otro lado:

$$\begin{aligned} \int_{\partial S} F \, d\bar{s} &= \int_a^b (F_1, F_2, F_3) \cdot \left(x'(t), y'(t), \frac{\partial f}{\partial x} x'(t) + \frac{\partial f}{\partial y} y'(t) \right) dt = \\ &= \int_a^b \left(F_1 x'(t) - F_2 y'(t) + F_3 \left(\frac{\partial f}{\partial x} x'(t) + \frac{\partial f}{\partial y} y'(t) \right) \right) dt = \\ &= \int_{\partial D} \left(F_1 + F_3 \frac{\partial f}{\partial x} \right) dx + \left(F_2 + F_3 \frac{\partial f}{\partial y} \right) dy \stackrel{\text{F. Green}}{=} \\ &= \iint_D \frac{\partial}{\partial x} \left(F_2 + F_3 \frac{\partial f}{\partial y} \right) - \frac{\partial}{\partial y} \left(F_1 + F_3 \frac{\partial f}{\partial x} \right) dx \, dy \end{aligned}$$

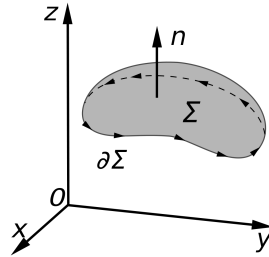
Y desarrollando se ve que las dos cosas son iguales.

Observación:

La interpretación geométrica del teorema nos viene de nuevo a remarcar el significado profundo del rotacional: el grado de giro (que viene dado por el rotacional) en un área S es más o menos como:

$$\int_S \text{rot } F \, d\bar{S} \approx \|\text{rot } F(p)\| \cdot \text{Area}(S)$$

pero el teorema dice que se puede calcular también como la integral de línea de F sobre el borde de dicha superficie. Como vimos que la integral de línea era sumar los módulos de las proyecciones del campo sobre las tangentes de la curva, en cierta manera estamos sumando todos los vectores de giro en el borde tal y como muestra el siguiente dibujo:



Teorema

Sea $F : \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3 \in C^1$. Son equivalentes:

- F es conservativo.
- $\exists f : \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}$ de C^2 de modo que $F = \nabla f$
- $\text{rot } F = 0$

Demostración:

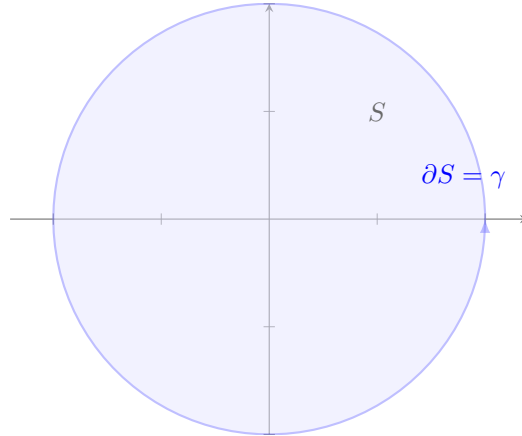
La implicación 1) \Rightarrow 2) ya la vimos cuando definimos lo que era un campo conservativo, luego sólo faltan las otras.

■ 2) \Rightarrow 3)

Esta implicación es inmediata porque el T^a de Schwarz nos asegura que las parciales segundas cruzadas son iguales, luego para $F = \left(\frac{\partial f}{\partial x}, \frac{\partial f}{\partial y}, \frac{\partial f}{\partial z} \right)$, tenemos que:

$$\text{rot } F = \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ \frac{\partial f}{\partial x} & \frac{\partial f}{\partial y} & \frac{\partial f}{\partial z} \end{vmatrix} \underbrace{=}_{T.Schwarz} (0, 0, 0)$$

■ 3 \Rightarrow 1):



Sea S , si tomamos $\partial S = \gamma$ como curva, entonces por ser el rotacional nulo y el Teorema de Stokes, sabemos que:

$$\int_{\gamma} F \, d\vec{s} = \iint_S \text{rot } F \, d\vec{S} = 0$$

La demostración no es del todo rigurosa porque falta demostrar que para una curva cualquiera, existe una superficie de la que es borde y esto es más extenso de demostrar (pero cierto).

Observación:

Precisamente de la última observación se deduce que el resultado NO es cierto si F no tiene dominio en todo \mathbb{R}^3 o, si se quiere precisar más, si no tiene dominio en un conjunto simplemente conexo (que no haya tubos infinitos que me agujeren una posible superficie).

Ejemplo:

Sea $G = \mathbb{R}^3 \setminus Z$ y $F : G \rightarrow \mathbb{R}^3$ con $F(x, y, z) = \left(\frac{-y}{x^2+y^2}, \frac{x}{x^2+y^2}, 0 \right)$, vemos que $\text{rot } F = (0, 0, 0)$ porque trivialmente las dos primeras componentes son 0, pero la tercera componente además:

$$\frac{\partial \left(\frac{x}{x^2+y^2} \right)}{\partial x} - \frac{\partial \left(\frac{-y}{x^2+y^2} \right)}{\partial y} = \frac{x^2 + y^2 - 2x^2}{(x^2 + y^2)^2} + \frac{x^2 + y^2 - 2y^2}{(x^2 + y^2)^2} = 0$$

Tomamos la curva:

$$\begin{aligned} \gamma : [0, 2\pi] &\rightarrow \mathbb{R}^3 \\ \gamma(t) &= (\cos t, \sin t, 0) \end{aligned}$$

Y vemos que:

$$\int_{\gamma} F \, d\vec{s} = \int_0^{2\pi} (-\sin t, \cos t, 0) \cdot (-\sin t, \cos t, 0) \, dt = \int_0^{2\pi} \cos^2 t + \sin^2 t \, dt = 2\pi$$

Este ejemplo hace evidente la necesidad de que el dominio sea \mathbb{R}^3 ya que no podemos construir una superficie con la curva formada por la circunferencia unidad que no corte al eje Z .

Definición (Divergencia)

Sea $F : G \rightarrow \mathbb{R}^3$ un campo de C^1 y $G \subset \mathbb{R}^3$ un abierto, llamamos **divergencia** de F a:

$$\operatorname{div} F = \frac{\partial F_1}{\partial x} + \frac{\partial F_2}{\partial y} + \frac{\partial F_3}{\partial z} = \nabla \cdot F$$

Observación:

La idea intuitiva detrás del concepto de la divergencia es la cantidad de flujo que sale o entra en un punto del campo, es decir, que para divergencias cercanas a 0 tendremos puntos donde no hay casi flujo de campo, pero para divergencias lejanas a 0 tendremos puntos donde entra más campo o sale más campo (depende del signo).

Proposición

Sea H un campo C^2 , entonces $\operatorname{div}(\operatorname{rot} H) = 0$. Luego que la divergencia de un campo sea 0 será condición necesaria para ser el rotacional de algún otro.

Demostración:

De nuevo, por el Teorema de Schwarz para las parciales segundas cruzadas:

$$\left(\underbrace{\frac{\partial H_3}{\partial y} - \frac{\partial H_2}{\partial z}}_{\frac{\partial}{\partial x}}, \underbrace{\frac{\partial H_1}{\partial z} - \frac{\partial H_3}{\partial x}}_{\frac{\partial}{\partial y}}, \underbrace{\frac{\partial H_2}{\partial x} - \frac{\partial H_1}{\partial y}}_{\frac{\partial}{\partial z}} \right) = 0$$

Teorema

Sea $F : \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$ un campo de C^1 tal que su $\operatorname{div} F = 0$, entonces $\exists G$ campo de C^2 tal que $F = \operatorname{rot} G$.

Demostración:

El G que es rotacional de F viene dado por:

$$\begin{cases} G_1(x, y, z) = \int_0^z F_2(x, y, t) dt - \int_0^y F_3(x, t, 0) dt \\ G_2(x, y, z) = - \int_0^z F_1(x, y, t) dt \\ G_3(x, y, z) = 0 \end{cases}$$

Observación:

1. G no es único, puesto que si tenemos un campo H con $H_3 \neq 0$, entonces $\operatorname{rot} H = F = \operatorname{rot} G \Rightarrow H \neq G$.
2. El campo gravitatorio es un contraejemplo en el caso de que quitemos un punto del dominio del campo, luego tiene que estar definido en \mathbb{R}^3 .

Teorema (de la Divergencia de Gauss)

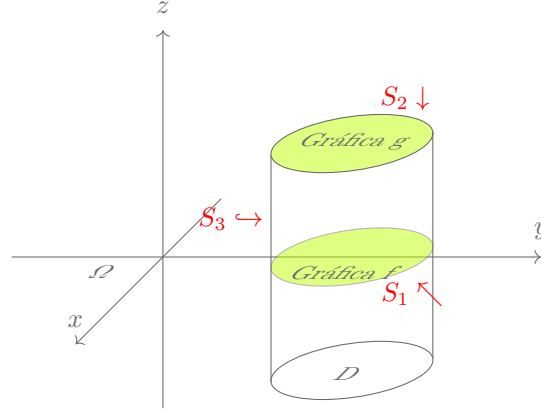
Sea $\Omega \subset \mathbb{R}^3$ dominio³ con la frontera $\partial\Omega$ orientada hacia el exterior y sea $F : G \rightarrow \mathbb{R}^3$ un campo de C^1 donde $\bar{\Omega} \subset G$ y G es un abierto, entonces:

$$\iint_{\partial\Omega} F \, d\bar{S} = \iiint_{\Omega} \operatorname{div} F$$

³Esto quiere decir que $\overset{\circ}{\Omega} = \hat{\Omega}$, que $\bar{\Omega} = \bar{\hat{\Omega}}$ y que $\partial\Omega$ acota a Ω

Demostración:

Demostremos para el caso en el que suponemos $\Omega = \{(x, y, z) : f(x, y) \leq z \leq g(x, y)\}$ con $f, g : D \rightarrow \mathbb{R}$ de C^1 , $D \subset \mathbb{R}^2$ y $f \leq g$.



Sea $F = (F_1, F_2, F_3)$ y $\int_{\Omega} \operatorname{div} F = \int_{\Omega} \left(\frac{\partial F_1}{\partial x} + \frac{\partial F_2}{\partial y} + \frac{\partial F_3}{\partial z} \right) dx dy dz$. En primer lugar, podemos dividir $\partial\Omega = S_1 \cup S_2 \cup S_3$. Luego, tenemos que:

$$\int_{\Omega} \frac{\partial F_3}{\partial z} dx dy dz = \int_D \left[\int_{f(x,y)}^{g(x,y)} \frac{\partial F_3}{\partial z} dz \right] dx dy = \int_D F_3(x, y, g(x, y)) - F_3(x, y, f(x, y)) dx dy$$

Por el otro lado, tenemos:

$$\iint_{\partial\Omega} (0, 0, F_3) d\bar{S} = \int_{S_1} (0, 0, F_3) + \iint_{S_2} (0, 0, F_3) + \underbrace{\iint_{S_3} (0, 0, F_3)}_{=0 \text{ (por perpendicularidad)}}$$

Parametrizamos la superficie S_1 , tomando $\Phi : D \rightarrow \mathbb{R}^3$ tal que $\Phi(x, y, f(x, y))$, luego:

$$\begin{cases} \Phi_x = \left(1, 0, \frac{\partial f}{\partial x} \right) \\ \Phi_y = \left(0, 1, \frac{\partial f}{\partial y} \right) \end{cases} \Rightarrow \Phi_x \times \Phi_y = \left(-\frac{\partial f}{\partial x}, -\frac{\partial f}{\partial y}, 1 \right)$$

Con esto:

$$\begin{aligned} \iint_{S_1} (0, 0, F_3) d\bar{S} &= \int_{S_1} [(0, 0, F_3) \cdot n_1] dS = \iint_{S_1} F_3(x, y, f(x, y)) \cdot \frac{-1}{\sqrt{1 + \left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial f}{\partial y}\right)^2}} dS \\ &= - \iint_D F_3(x, y, f(x, y)) \frac{1}{\sqrt{1 + \frac{\partial f^2}{\partial x^2} + \frac{\partial f^2}{\partial y^2}}} \cdot \sqrt{1 + \frac{\partial f^2}{\partial x^2} + \frac{\partial f^2}{\partial y^2}} dS = - \iint_D F_3(x, y, f(x, y)) dx dy \end{aligned}$$

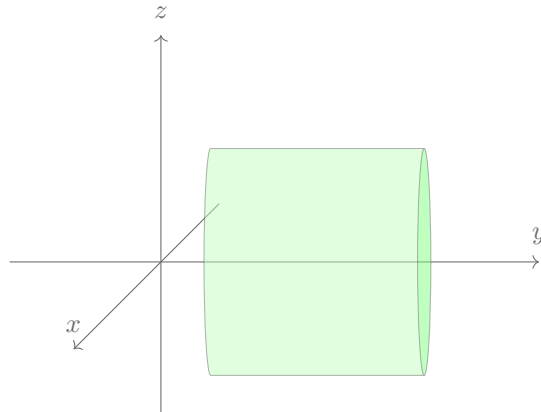
Calculando ahora sobre la superficie S_2 , tenemos que:

$$\iint_{S_2} (0, 0, F_3) d\bar{S} = \iint_D F_3(x, y, g(x, y)) dx dy$$

Por tanto, hemos probado que:

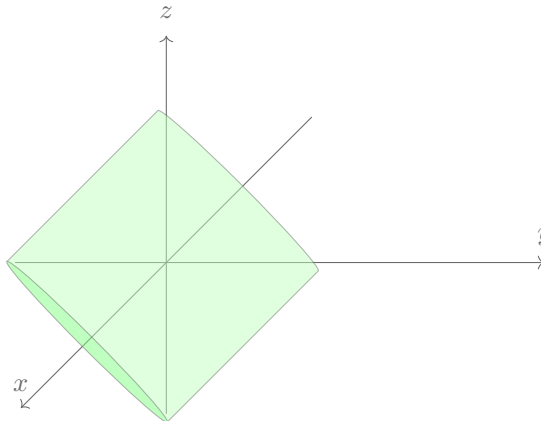
$$\int_{\Omega} \frac{\partial F_3}{\partial z} dx dy dz = \iint_{\Omega} (0, 0, F_3) d\bar{S}$$

De modo completamente análogo y escribiéndolo todo para que sean funciones en el otro eje, es decir $(x, z) \mapsto y$, tenemos que:



$$\int_{\Omega} \frac{\partial F_2}{\partial y} dx dy dz = \int_{\partial\Omega} (0, F_2, 0) d\bar{S}$$

Y, de nuevo si consideramos funciones del tipo $(y, z) \mapsto x$



$$\int_{\Omega} \frac{\partial F_1}{\partial x} dx dy dz = \int_{\partial\Omega} (F_1, 0, 0) d\bar{S}$$

Consecuentemente, sumando estas últimas ecuaciones obtenemos el resultado del enunciado.

Observación:

La idea que subyace tras este teorema es que la cantidad de flujo de campo que atraviesa un conjunto Ω puede expresarse en términos de la divergencia de cada punto de dicho recinto, es decir, como podemos ver aproximado $\iiint_{\Omega} \operatorname{div} F dx dy dz \approx \operatorname{div} F(p) \cdot V(\Omega)$, entendemos que estamos sumando las divergencias del campo en cada punto de dicho conjunto. El teorema por tanto afirma que calcular eso es lo mismo que calcular el flujo a través de la superficie, que se expresa como $\iint_S F d\bar{S}$.