

# Representaciones irreducibles del grupo de Poincaré

Rafael Córdoba Lopez

Universidad de los Andes

24 de julio de 2025

# Tabla de contenidos

# Simetrías!

Los grupos actúan sobre un conjunto  $\implies$  **simetrías**

# Simetrías!

Los grupos actúan sobre un conjunto  $\implies$  **simetrías**

## 1. Cristales

# Simetrías!

Los grupos actúan sobre un conjunto  $\Rightarrow$  **simetrías**

1. Cristales
2. Invariantes  $\Rightarrow$  Teorema de Noether

# Simetrías!

Los grupos actúan sobre un conjunto  $\Rightarrow$  **simetrías**

1. Cristales
2. Invariantes  $\Rightarrow$  Teorema de Noether
3. Mecánica cuántica

# Simetrías!

Los grupos actúan sobre un conjunto  $\Rightarrow$  simetrías

1. Cristales
2. Invariantes  $\Rightarrow$  Teorema de Noether
3. Mecánica cuántica
4. Relatividad

# Simetrías!

Los grupos actúan sobre un conjunto  $\implies$  **simetrías**

1. Cristales
2. Invariantes  $\implies$  Teorema de Noether
3. Mecánica cuántica
4. Relatividad
5. Partículas elementales

# Simetrías!

Los grupos actúan sobre un conjunto  $\implies$  **simetrías**

1. Cristales
2. Invariantes  $\implies$  Teorema de Noether
3. Mecánica cuántica
4. **Relatividad**
5. **Partículas elementales**

# El espacio tiempo de Minkowski

Un evento bajo un sistema de referencia **inercial** tiene como coordenadas:

$$\mathbf{X}^\mu \equiv \mathbf{X} = (x^0, x^1, x^2, x^3) = (ct, \vec{x})$$

# El espacio tiempo de Minkowski

Un evento bajo un sistema de referencia **inercial** tiene como coordenadas:

$$\mathbf{X}^\mu \equiv \mathbf{X} = (x^0, x^1, x^2, x^3) = (ct, \vec{x})$$

## Definición

El **Espacio-tiempo de Minkowski** es una variedad cuatro dimensional con metrica  $g = \text{diag}(-1, 1, 1, 1)$  con  $(\Delta s)^2 = g_{\mu\nu} X^\mu X_\nu$

$$(\Delta s)^2 = (\Delta s')^2 = ||X|| \quad (1)$$

En cualquier sistema de referencia intercial  $\mathbf{X}'$ .

# ¿Como se relaciona $X$ con $X'$ ?

## Definición

Las transformaciones lineales  $\Lambda$  que preservan (??) forman el **grupo de Lorentz**  $\mathcal{L}$ . i.e Si  $\Lambda \in \mathcal{L}$

$$X' = \Lambda X \implies (\Delta s)^2 = (\Delta s')^2$$

$\Lambda$  tambien es llamada boost de Lorentz.

# El grupo de Poincaré

## Definición

El **grupo de Poincaré**  $\mathcal{P}$  son todas las isometrías del espacio-tiempo de Minkowski i.e.  $\mathcal{L}$  + traslaciones.

Tenemos entonces que  $g \in \mathcal{P}$  es tal que:

$$X' = g \cdot X = \Lambda X + A, \quad \Lambda \in \mathcal{L}, A \in \mathbb{R}^4$$

# El grupo de Poincaré

## Definición

El **grupo de Poincaré**  $\mathcal{P}$  son todas las isometrías del espacio-tiempo de Minkowski i.e.  $\mathcal{L}$  + traslaciones.

Tenemos entonces que  $g \in \mathcal{P}$  es tal que:

$$X' = g \cdot X = \Lambda X + A, \quad \Lambda \in \mathcal{L}, A \in \mathbb{R}^4$$

Equivalentemente, el espacio 'físico' admisible es:

$$\mathcal{P} = \left\{ (\Lambda, a) \mid \Lambda \in L_+^\uparrow, a \in \mathbb{R}^4 \right\}$$

con la regla de multiplicación:

$$(\Lambda', a') \cdot (\Lambda, a) = (\Lambda' \Lambda, \Lambda' a + a'), \quad \Lambda, \Lambda' \in L_+^\uparrow, A \in \mathbb{R}^4$$

# Representaciones

## Definición

Sea  $G$  un grupo, una **representación** del grupo  $G$  en el espacio vectorial  $V$  es un homomorfismo  $D : G \rightarrow GL(V)$ .

- $\forall a, b \in G \quad D(a)D(b) = D(ag)$

Consideraremos el caso  $V \simeq \mathbb{C}^n$

# Representaciones

## Definición

Sea  $G$  un grupo, una **representación** del grupo  $G$  en el espacio vectorial  $V$  es un homomorfismo  $D : G \rightarrow GL(V)$ .

- $\forall a, b \in G \quad D(a)D(b) = D(ab)$

Consideraremos el caso  $V \simeq \mathbb{C}^n$

Una representación  $D$  de  $G$  sobre  $V$  es **unitaria** si  $V$  tiene un producto interno hermitico tal que:

$$\langle \mathbf{v} | \mathbf{w} \rangle = \langle D(g)(\mathbf{v}) | D(g)(\mathbf{w}) \rangle, \quad \forall \mathbf{v}, \mathbf{w} \in V, g \in G$$

# Representaciones

## Definición

Sea  $G$  un grupo, una **representación** del grupo  $G$  en el espacio vectorial  $V$  es un homomorfismo  $D : G \rightarrow GL(V)$ .

- $\forall a, b \in G \quad D(a)D(b) = D(ab)$

Consideraremos el caso  $V \simeq \mathbb{C}^n$

Una representación  $D$  de  $G$  sobre  $V$  es **unitaria** si  $V$  tiene un producto interno hermitico tal que:

$$\langle \mathbf{v} | \mathbf{w} \rangle = \langle D(g)(\mathbf{v}) | D(g)(\mathbf{w}) \rangle, \quad \forall \mathbf{v}, \mathbf{w} \in V, g \in G$$

La representación  $D$  sobre  $V$  es **irreducible** si sus únicos espacios invariantes son  $V$  y  $\{0\}$

# ¿Por que usar una representación?

El grupo Dihedral  $D_8 \iff$  Símetrias del cuadrado

Representación:

$$\begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \quad \begin{pmatrix} -1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \quad \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \quad \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}$$

# ¿Por que usar una representación?

El grupo Dihedral  $D_8 \iff$  Símetrias del cuadrado  
Representación:

$$\begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \quad \begin{pmatrix} -1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \quad \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \quad \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}$$

Trabajamos con matrices!

# El concepto de partícula de Wigner

¿Como clasificar las partículas elementales?

Modelo de Wigner (1931):

'Teoría de grupos y su aplicaciones a la mecánica cuántica de espectros atómicos'

Mecánica cuántica + Relatividad especial.

# El concepto de partícula de Wigner

¿Como clasificar las partículas elementales?

Modelo de Wigner (1931):

'Teoría de grupos y su aplicaciones a la mecánica cuántica de espectros atómicos'

Mecánica cuántica + Relatividad especial.

1. **Diferenciar** partículas  $\implies$  grupos

# El concepto de partícula de Wigner

¿Como clasificar las partículas elementales?

Modelo de Wigner (1931):

'Teoría de grupos y su aplicaciones a la mecánica cuántica de espectros atómicos'

Mecánica cuántica + Relatividad especial.

1. Diferenciar partículas  $\implies$  grupos
2. Partículas **elementales**  $\implies$  Irreducibilidad

# El teorema de Wigner

## Teorema

*En el espacio de Hilbert del sistema de partículas cualquier transformación de simetría  $S$  de un estado  $\Psi$  se puede representar en el espacio de Hilbert de estados por un operador lineal y unitario ó antilineal y antiunitario.*

# El teorema de Wigner

## Teorema

*En el espacio de Hilbert del sistema de partículas cualquier transformación de simetría  $S$  de un estado  $\Psi$  se puede representar en el espacio de Hilbert de estados por un operador lineal y unitario ó antilineal y antiunitario.*

1. Cualquier partícula es una representación irreducible de  $\mathcal{G}$

# El teorema de Wigner

## Teorema

*En el espacio de Hilbert del sistema de partículas cualquier transformación de simetría  $S$  de un estado  $\Psi$  se puede representar en el espacio de Hilbert de estados por un operador lineal y unitario ó antilineal y antiunitario.*

1. Cualquier partícula es una representación irreducible de  $\mathcal{G}$
2. El grupo  $\mathcal{G}$  es  $sl(2, \mathbb{C}) \otimes \mathbb{R}^{1,3} := sl(2, \mathbb{C}) \rtimes \text{translaciones}$

# El teorema de Wigner

## Teorema

*En el espacio de Hilbert del sistema de partículas cualquier transformación de simetría  $S$  de un estado  $\Psi$  se puede representar en el espacio de Hilbert de estados por un operador lineal y unitario ó antilineal y antiunitario.*

1. Cualquier partícula es una representación irreducible de  $\mathcal{G}$
2. El grupo  $\mathcal{G}$  es  $sl(2, \mathbb{C}) \otimes \mathbb{R}^{1,3} := sl(2, \mathbb{C}) \rtimes \text{translaciones}$
3. Las irreps se parametrizan por  $s = 0, 1/2, 1, 3/2, \dots$  y  $m \geq 0$

Las partículas se definen por dos parámetros! Spin  $s$  y masa  $m$ !

# Representación del grupo de Lorentz I

Veamos la relación de  $sl(2, \mathbb{C})$  con el grupo de Lorentz.

$$X = \begin{pmatrix} x_0 + x_3 & x_1 - ix_2 \\ x_1 + ix_2 & x_0 - x_3 \end{pmatrix} \text{ representa } \tilde{\mathbf{X}} = \begin{pmatrix} x_0 \\ x_1 \\ x_2 \\ x_3 \end{pmatrix} \in \mathbb{R}^4$$

Note:  $\det X = (\Delta s)^2$ .

Si definimos:

$$\sigma_1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \quad \sigma_2 = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \quad \sigma_3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

Entonces tenemos  $X = x_0 e + x_1 \sigma_1 + x_2 \sigma_2 + x_3 \sigma_3$

## Representación del grupo de Lorentz II

- Si  $M \in sl(2, \mathbb{C})$  entonces  $||MXM^*|| = (det M)^2 ||X|| = ||X||$

## Representación del grupo de Lorentz II

- Si  $M \in sl(2, \mathbb{C})$  entonces  $\|MXM^*\| = (\det M)^2 \|X\| = \|X\|$
- $\phi : sl(2, \mathbb{C}) \rightarrow \mathcal{L}$  representa una transformación de Lorentz.

## Representación del grupo de Lorentz II

- Si  $M \in sl(2, \mathbb{C})$  entonces  $\|MXM^*\| = (\det M)^2 \|X\| = \|X\|$
- $\phi : sl(2, \mathbb{C}) \rightarrow \mathcal{L}$  representa una transformación de Lorentz.
- Note  $\phi(M) = \phi(-M)$  Por tanto, la representación no es 1 – 1

## Representación del grupo de Lorentz II

- Si  $M \in sl(2, \mathbb{C})$  entonces  $\|MXM^*\| = (\det M)^2 \|X\| = \|X\|$
- $\phi : sl(2, \mathbb{C}) \rightarrow \mathcal{L}$  representa una transformación de Lorentz.
- Note  $\phi(M) = \phi(-M)$  Por tanto, la representación no es 1 – 1
- $sl(2, \mathbb{C})$  es un grupo continuo con  $\det > 0$ .

## Representación del grupo de Lorentz II

- Si  $M \in sl(2, \mathbb{C})$  entonces  $\|MXM^*\| = (\det M)^2 \|X\| = \|X\|$
- $\phi : sl(2, \mathbb{C}) \rightarrow \mathcal{L}$  representa una transformación de Lorentz.
- Note  $\phi(M) = \phi(-M)$  Por tanto, la representación no es 1 – 1
- $sl(2, \mathbb{C})$  es un grupo continuo con  $\det > 0$ .
- $\det \Lambda$  puede ser negativo  $\implies L_+^\uparrow$  es espacio físicamente admisible.

# Simetrías, carga, color, etc.

Grupo de Poincaré  $\implies$  Spin  $s$  y masa  $m$ .

Simetrias internas:

- Carga electrica
- Carga de color  $\implies$  irreps  $SU(3)$
- isospin  $\implies$  irreps  $SU(2)$
- Extrañeza

# Bibliografía I



Y. Ohnuki

Unitary representations of the Poincaré group and relativistic  
wave equations

Nagoya University, 1988.



B. Simon

Representations of finite and compact groups

AMS, 1996.



S. Sternberg

Group theory and physics

Cambridge University press, 1994.

# Bibliografía II



S. Mitchell

Why representation theory?

<https://sites.math.washington.edu/~mitchell/AlgF/whyrep.pdf>,  
2014.