

Master M1 de *Sciences de la Matière*

2021-2022

École Normale Supérieure et Université Claude Bernard de Lyon

Intervenants: Eric Brillaux et Léo Mangeolle

## TD Quantification des Champs Libres

### TD 2: Groupe de Lorentz (1)

#### Répétition des concepts du cours

- 1) Soit  $\mathcal{T}_{\Lambda,a}$  un élément du groupe de Poincaré, qui permet le développement au premier ordre

$$\mathcal{T}_{\Lambda,a} = \mathbb{1} + i \left( -a^\mu P_\mu + \frac{1}{2} \omega^{\mu\nu} M_{\mu\nu} \right), \quad \text{avec} \quad \mathbb{1} = \mathcal{T}_{\mathbb{1}_{4 \times 4}, 0}.$$

Déterminer l'algèbre des générateurs.

- 2) On rappelle le vecteur de Pauli-Lubanski  $W_\mu = \frac{1}{2} \epsilon_{\mu\nu\rho\tau} M^{\nu\rho} P^\tau$ . En utilisant l'algèbre de Poincaré, calculer

$$[W_\mu, P_\nu], \quad [W_\mu, M_{\rho\sigma}],$$

et vérifier que  $W^2 = W_\mu W^\mu$  est un opérateur de Casimir du groupe de Poincaré.

- 3) Tracer les branches des hyperboles de type  $M^2 = (p^0)^2 - (p^1)^2$  et rappeler que deux points sont reliés par transformations de Lorentz (en 2 dimensions).

#### Exercice I: Morphisme entre $SL(2, \mathbb{C})$ et le groupe de Lorentz

Une base de l'espace vectoriel des matrices hermitiques  $2 \times 2$  est donnée par les matrices

$$\sigma^0 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \sigma^1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad \sigma^2 = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad \sigma^3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}.$$

Soit  $a = (a^0, a^1, a^2, a^3)^T \in \mathbb{R}^4$ . On lui associe la matrice hermitique

$$m(a) = \eta_{\mu\nu} a^\mu \sigma^\nu = a^\mu \sigma_\mu = a^0 \mathbb{1}_{2 \times 2} - \vec{a} \cdot \vec{\sigma}.$$

- 1) On rappelle que les matrices de Pauli satisfont les identités

$$\begin{aligned} \{\sigma^i, \sigma^j\} &= \sigma^i \sigma^j + \sigma^j \sigma^i = 2 \delta^{ij} \mathbb{1}_{2 \times 2}, & \forall i, j = 1, 2, 3, \\ -(\sigma^i)^T &= \epsilon \cdot \sigma^i \cdot \epsilon^{-1}, & \text{avec} \quad \epsilon = i\sigma^2 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}. \end{aligned}$$

On définit

$$\tilde{m}(a) = \epsilon \cdot (m(a))^T \cdot \epsilon^{-1}.$$

Montrer que l'on a

$$\tilde{m}(a) = a^0 \mathbb{1}_{2 \times 2} + \vec{a} \cdot \vec{\sigma}, \quad \text{et} \quad \tilde{m}(a) \cdot m(a) = a^\mu a_\mu \mathbb{1}_{2 \times 2}.$$

2) On considère le groupe  $SL(2, \mathbb{C})$ : soit

$$M_{n \times n}(K) = \{\text{matrices inversibles } n \times n \text{ avec coeffs. dans } \mathbb{C}\}$$

on définit

$$SL(n, \mathbb{C}) = \{A \in M_{n \times n}(\mathbb{C}) | \det A = 1\}.$$

Donc  $SL(2, \mathbb{C})$  est le groupe des matrices complexes  $2 \times 2$  de déterminant 1 (avec comme loi de composition le simple produit des matrices). Soit  $g \in SL(2, \mathbb{C})$ , montrer que

$$g^{-1} = \epsilon \cdot g^T \cdot \epsilon^{-1}.$$

3) Le groupe  $SL(2, \mathbb{C})$  agit sur les matrices hermitiques  $2 \times 2$  par

$$g \in SL(2, \mathbb{C}) : \quad m(a) \longrightarrow m(a_g) = g \cdot m(a) \cdot g^\dagger.$$

a) Vérifier que l'on a  $\tilde{m}(a_g) = (g^\dagger)^{-1} \cdot \tilde{m}(a) \cdot g^{-1}$ .

b) En déduire que la transformation qui fait passer de  $a$  à  $a_g$  conserve le carré lorentzien

$$(a_g)^\mu (a_g)_\mu = a^\mu a_\mu.$$

c) Le résultat précédent a pour conséquence que le quadrivecteur  $a_g$  est relié au quadrivecteur  $a$  par une transformation de Lorentz qu'on notera  $\Lambda(g)$ . On admettra que ce dernier appartient à  $SO^\uparrow(1, 3)$ , c.à.d.  $\det(\Lambda(g)) = 1$  et  $\Lambda(g)^0_0 \geq 1$ . On a donc construit une application

$$\begin{aligned} \Lambda : \quad SL(2, \mathbb{C}) &\longrightarrow SO^\uparrow(1, 3) \\ g &\longmapsto \Lambda(g). \end{aligned}$$

Montrer qu'il s'agit d'un morphisme de groupe, c.à.d. qu'il respecte le produit de groupe  $SL(2, \mathbb{C})$

$$\Lambda(g_1 * g_2) = \Lambda(g_1) \cdot \Lambda(g_2),$$

ou  $*$  est le produit de  $SL(2, \mathbb{C})$  et  $\cdot$  est le produit matriciel.

4) Soit  $g \in SL(2, \mathbb{C})$ . Vérifier d'abord que  $\Lambda(-g) = \Lambda(g)$ . En déduire que l'application  $g \rightarrow \Lambda(g)$  n'est pas une bijection de  $SL(2, \mathbb{C})$  dans  $SO^\uparrow(1, 3)$ .

5) On se restreint dans cette question à des transformations qui appartiennent au sous-groupe  $SU(2)$  de  $SL(2, \mathbb{C})$ , c.à.d. que l'on considère des matrices  $g$  qui sont de déterminant +1, mais sont aussi unitaires  $g^\dagger = g^{-1}$ . Montrer que l'on a dans ce cas  $a_g^0 = a^0$ . Quel est le sous-groupe du groupe de Lorentz auquel appartient  $\Lambda(g)$ ?

6) On considère la transformation de  $SU(2)$

$$g_\alpha = \begin{pmatrix} e^{\frac{i\alpha}{2}} & 0 \\ 0 & e^{-\frac{i\alpha}{2}} \end{pmatrix}, \quad \text{avec} \quad \alpha \in \mathbb{R}.$$

Montrer que

$$\Lambda(g_\alpha) = \Lambda_\alpha = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \cos \alpha & \sin \alpha & 0 \\ 0 & -\sin \alpha & \cos \alpha & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}.$$

- 7) La transformation  $\Lambda_\alpha$  est une rotation d'un angle  $\alpha$  autour de l'axe 3, on peut donc se limiter pour les valeurs de  $\alpha$  à l'intervalle  $[0, 2\pi[$ . Essayons d'inverser l'application qu'on a défini entre  $SL(2, \mathbb{C})$  et  $SO^\uparrow(1, 3)$ . On considère l'application d'une partie de  $SO^\uparrow(1, 3)$  vers une partie de  $SL(2, \mathbb{C})$  définie par  $g(\Lambda_g) = g_\alpha$ . Montrer

a)  $\lim_{\alpha \rightarrow 2\pi} g(\Lambda_\alpha) = -\mathbb{1}_{2 \times 2}$ .

b)  $g(\Lambda_\alpha) * g(\Lambda_\beta) = \begin{cases} g(\Lambda_\alpha \cdot \Lambda_\beta) & \text{si } \alpha + \beta < 2\pi, \\ -g(\Lambda_\alpha \cdot \Lambda_\beta) & \text{si } \alpha + \beta \geq 2\pi. \end{cases}$

- 8) On considère les quatre matrices  $4 \times 4$  appelées matrices de Dirac

$$\gamma^0 = \begin{pmatrix} 0 & \mathbb{1}_{2 \times 2} \\ \mathbb{1}_{2 \times 2} & 0 \end{pmatrix}, \quad \text{et} \quad \gamma^i = \begin{pmatrix} 0 & \sigma^i \\ -\sigma^i & 0 \end{pmatrix}, \quad \forall i = 1, 2, 3.$$

- a) Vérifier qu'elles satisfont les relations d'anticommutation

$$\{\gamma^\mu, \gamma^\nu\} = 2\eta^{\mu\nu} \mathbb{1}_{4 \times 4},$$

qu'est aussi appelé l'algèbre de Clifford.

**Remarque:** Il y a plusieurs façons d'écrire des matrices qui satisfont l'algèbre de Clifford. La représentation considérée ici est appelée représentation chirale des matrices de Dirac.

- b) Montrer qu'on peut écrire une combinaison linéaire des matrices  $\gamma^\mu$  sous la forme

$$a_\mu \gamma^\mu = \begin{pmatrix} 0 & m(a) \\ \tilde{m}(a) & 0 \end{pmatrix}.$$

- c) On introduit la matrice diagonale par bloc

$$S(g) = \begin{pmatrix} g & 0 \\ 0 & (g^\dagger)^{-1} \end{pmatrix}, \quad \text{avec} \quad g \in SL(2, \mathbb{C}).$$

Montrer que l'on a

$$S(g_1 * g_2) = S(g_1) \cdot S(g_2), \quad \text{et} \quad \gamma^0 \cdot (S(g))^\dagger \cdot \gamma^0 = S(g)^{-1}.$$

- d) Enfin, vérifier la relation

$$S(g) \cdot a_\mu \gamma^\mu \cdot S(g)^{-1} = (a_g)_\mu \gamma^\mu,$$

que l'on peut encore écrire

$$S(g) \cdot \gamma^\mu \cdot S(g)^{-1} = (\Lambda(g)^{-1})^\mu{}_\nu \gamma^\nu.$$