

## 1 Formules utiles

$$\sigma_1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \quad \sigma_2 = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \quad \sigma_3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \quad \sigma_i \sigma_j = \delta_{ij} \mathbb{1} + i\epsilon_{ijk} \sigma_k$$

Transformation de  $\mathcal{L}_+^\uparrow$  générale :  $\Lambda = \exp(i\vec{\phi} \cdot \vec{K} + i\vec{\theta} \cdot \vec{J})$

Pour des quadrivecteurs,

$$\omega^\mu{}_\nu = (i\vec{\phi} \cdot \vec{K} + i\vec{\theta} \cdot \vec{J})^\mu{}_\nu = \begin{pmatrix} 0 & -\phi_1 & -\phi_2 & -\phi_3 \\ -\phi_1 & 0 & \theta_3 & -\theta_2 \\ -\phi_2 & -\theta_3 & 0 & \theta_1 \\ -\phi_3 & \theta_2 & -\theta_1 & 0 \end{pmatrix}$$

Algèbre de Lie du groupe de Lorentz restreint : deux  $\mathfrak{su}(2)$  indépendants dont les générateurs sont  $\vec{N}_\pm = (\vec{J} \pm i\vec{K})/2$ .

Générateur des rotations (pour éviter des confusions, on note ces matrices  $3 \times 3$  en minuscule) :  $(j_k)_{ij} = -i\epsilon_{ijk}$ .

## 2 Représentations du groupe de Lorentz restreint

On se propose ici d'étudier les représentations de  $\mathcal{L}_+^\uparrow$  de dimension 2.

1. Exprimez  $J_i$  et  $K_i$  en fonction des matrices de Pauli pour la représentation  $(\frac{1}{2}, 0)$  et pour la représentation  $(0, \frac{1}{2})$ .

2. Écrivez la matrice  $M_L(\vec{\theta}, \vec{\phi})$  associée à une transformation générale de Lorentz restreint dans la représentation  $(\frac{1}{2}, 0)$  (Il faut utiliser l'exponentielle d'une transformation infinitésimale). De la même façon, écrivez la matrice  $M_R(\vec{\theta}, \vec{\phi})$  pour la représentation  $(0, \frac{1}{2})$ . Rem : les indices  $R$  et  $L$  signifient *gauche* et *droite*. On sent que la parité doit avoir un rôle dans cette histoire...

3. Ces deux représentations sont-elles équivalentes ? Pour répondre à cette question, il suffit d'étudier le voisinage de l'identité...

4. Montrez que  $M_R = (M_L^\dagger)^{-1}$ .

5. On considère les spineurs  $\psi_L$  et  $\chi_R$  (vecteurs colonnes à deux entrées complexes) se transformant sous une transformation de  $\mathcal{L}_+^\uparrow$  par action des matrices  $M_L$  et  $M_R$ . Comment se transforme  $\psi_L^\dagger \cdot \chi_R$  ?

6. Comment se transforme  $\psi_L^*$  ? En utilisant l'égalité (que vous démontrerez)  $\sigma_2 \sigma_i \sigma_2 = -\sigma_i^*$  valable pour tout  $i$ , montrez que  $\sigma_2 \psi_L^*$  se transforme comme un spineur *droit*. Qu'en est-il de  $\sigma_2 \chi_R^*$  ? On dispose ainsi d'une opération (appelée conjugaison de charge<sup>1</sup>) pour construire un spineur *gauche* à partir d'un spineur *droit* :  $\psi_R = \psi_L^C = i\sigma_2 \psi_L^*$  et qui transforme réciproquement un spineur *droit* en un spineur *gauche* :  $\chi_L = \chi_R^C = -i\sigma_2 \chi_R^*$

<sup>1</sup>pour des raisons qui s'éclaireront dans la suite du cours...

### 3 Comment construire des quadrivecteurs à base de spineurs

On considère les spineurs gauche  $\psi_L \chi_L$  et les spineurs droit  $\psi_R$  et  $\chi_R$ .

1. Comment se transforme  $\psi_L^\dagger$  ?
2. Comment se transforme  $\psi_L^\dagger \tilde{\Sigma}^\mu \chi_L$ , où  $\tilde{\Sigma}^\mu = (\mathbb{1}, -\sigma_i)$  (considérez une transformation proche de l'identité...) ? Et  $\psi_R^\dagger \Sigma^\mu \chi_R$  avec  $\Sigma^\mu = (\mathbb{1}, \sigma_i)$  ?

### 4 Parité

L'étude précédente a été menée sur le groupe de Lorentz restreint. On veut maintenant comprendre ce qui se passe sous l'opération de parité  $P$  (changement de signe des composantes spatiales).

1. Calculez  $PAP$  pour une transformation de  $\mathcal{L}_+^\dagger$  proche de l'identité.
2. En exponentiant cette formule, trouvez  $PAP$  pour une transformation quelconque.
3. À la lumière de la question précédente, comment peut-on interpréter la différence entre  $M_L$  et  $M_R$  de l'exercice 2 ?
4. Afin de représenter l'action de la parité, on associe à chaque spineur gauche  $\psi_L$  un spineur droit  $\psi_R$ . L'action de la parité est d'échanger ces spineurs. À l'aide de  $\psi_L, \psi_R$  et  $\chi_L, \chi_R$ , construisez un scalaire et un pseudo-scalaire sous le groupe de Lorentz orthochrone (le second change de signe sous parité, le premier non).
5. Construisez un quadrivecteur et un pseudo-quadrivecteur à partir des deux spineurs.

### 5 Relation entre Lorentz restreint et $\text{SL}(2, \mathbb{C})$

On se propose ici d'étudier la relation entre  $\text{SO}(3, 1)$  et  $\text{SL}(2, \mathbb{C})$ . Cet exercice ressemble beaucoup à celui sur la relation entre  $\text{SO}(3)$  et  $\text{SU}(2)$ . On va explicitement construire une application de  $\text{SL}(2, \mathbb{C})$  dans  $\text{SO}(3, 1)$  et vérifier que cette application préserve la loi de composition (homomorphisme). On verra qu'en fait, il existe deux représentations inéquivalentes de  $\text{SO}(3, 1)$ .

1. On définit  $\Sigma^\mu = (\mathbb{1}, \sigma_i)$  et  $\tilde{\Sigma}^\mu = (\mathbb{1}, -\sigma_i)$ . On peut comme d'habitude faire descendre les indices à l'aide du tenseur  $g_{\mu\nu}$ . Montrez que  $\frac{1}{2} \text{Tr} \Sigma^\mu \tilde{\Sigma}^\nu = g^{\mu\nu}$ .
2. On considère l'ensemble des matrices hermitiennes ( $U^\dagger = U$ ). Avec combien de réels peut-on paramétrer cet ensemble ? Montrez que l'on peut écrire toute matrice hermitienne sous la forme  $X = x^\mu \Sigma_\mu$ .
3. Exprimez  $\det X$  en terme des  $x^\mu$ .
4.  $\text{SL}(2, \mathbb{C})$  est le groupe des matrices  $2 \times 2$  de déterminant unité. Avec combien de réels peut-on paramétrer ce groupe ?
5. Si  $M$  est une matrice de ce groupe, montrez que  $MXM^\dagger$  est hermitique, et peut donc être décomposé sur les matrices  $\Sigma^\mu$  :  $MXM^\dagger = x'^\mu \Sigma_\mu$ . Montrez que  $x^\mu x_\mu = x'^\mu x'_\mu$ . Quel est le groupe engendré par ces transformations ?
6. On exprime le changement de coordonnées sous la forme  $x'^\mu = \Lambda(M)^\mu_\nu x^\nu$ . Vérifiez que cette application est un homomorphisme (respecte la structure de groupe).
7. Exprimez  $\Lambda(M)^\mu_\nu$  en fonction de la matrice  $M$ . Observez que cette application associe la même transformée de Lorentz aux matrices  $M$  et  $-M$ . Ceci justifie la relation  $\mathcal{L}_+^\dagger = \text{SL}(2, \mathbb{C}) / \mathbb{Z}_2$
8. Vérifiez que l'homomorphisme que vous avez construit est compatible avec l'application  $M_L(\vec{\theta}, \vec{\phi})$ . Il vous suffit de regarder les transformations proches de l'identité... On notera dans la suite cette application  $\Lambda_L(M)$ .

9. Qu'en est-il de  $M_R(\vec{\theta}, \vec{\phi})$ ? En fait, on peut refaire toute la discussion précédente en intervertissant les  $\Sigma^\mu$  et les  $\tilde{\Sigma}^\mu$  (convainquez-vous en). On construit ainsi l'application  $\Lambda_R(M)$  (que vous écrirez). Vérifiez que cette application est compatible (au voisinage de l'identité) avec  $M_R(\vec{\theta}, \vec{\phi})$ .

## 6 Autres représentations de $\text{SO}(3)$ ?

1. On associe à une rotation d'angle  $\theta$  autour du vecteur  $\hat{n}$  la matrice de  $\text{SO}(3)$   $T(\theta, \hat{n}) = \exp(-i\theta \hat{n} \cdot \vec{J})$  (attention au signe!) avec la même définition des  $J$  que dans les exercices précédents ( $(J_k)_{ij} = -i\epsilon_{ijk}$ ). Est-ce que cette application engendre une représentation du groupe des rotations ?

2. On considère les trois matrices  $\tau_i = -\sigma_i^*$  obtenues en prenant le complexe conjugué des matrices de Pauli. Trouvez les relations de commutation des  $\tau_i$ . Est-ce que  $\exp(i\frac{\theta}{2} \hat{n} \cdot \vec{\tau}) = \{\exp(i\frac{\theta}{2} \hat{n} \cdot \vec{\sigma})\}^*$  engendre une représentation du groupe des rotations ?

3. Cette représentation est-elle indépendante (inéquivalente) de celle engendrée par  $\exp(i\frac{\theta}{2} \hat{n} \cdot \vec{\sigma})$  ?