Physique des particules – L3

TD5

Exercice 1

On souhaite terminer la décomposition en représentations irréductibles de $\mathfrak{sl}(2,\mathbb{C})$ du produit tensoriel $2 \otimes 2 \otimes 2$. On confondra les éléments de l'algèbre et leurs images sous les différentes représentations et on les notera L_z , L_+ et L_- . On note $\{u,d\}$ une base orthonormée de 2 telle que

$$L_z \mathbf{u} = \frac{1}{2} \mathbf{u}, \quad L_z \mathbf{d} = -\frac{1}{2} \mathbf{d}, \quad L_- \mathbf{u} = \mathbf{d}, \quad L_+ \mathbf{d} = \mathbf{u}, \quad L_+ \mathbf{u} = L_- \mathbf{d} = 0.$$
 (1)

Il a été vu en cours que le produit tensoriel contient une représentation irréductible de dimension 4 dont une base orthonormée est {uuu, (duu + udu + uud)/ $\sqrt{3}$, (ddu + dud + udd)/ $\sqrt{3}$, ddd}.

- 1. En utilisant les résultats du TD 3, montrer que $2 \otimes 2 \otimes 2 = 4 \oplus 2 \oplus 2$. On pourra regarder les valeurs propres possibles pour L_z .
- 2. Construire une base orthonormée adaptée à la décomposition précédente. Justifier qu'elle n'est pas unique.

Exercice 2

On souhaite dans cet exercice construire la décomposition en représentations irréductibles de $\mathfrak{sl}(3,\mathbb{C})$ du produit tensoriel $3\otimes 3\otimes 3$. Une base orthonormée de 3 est $\{u,d,s\}$ et dans cette base les générateurs de l'algèbre sont

$$T_{+} = T_{-}^{\dagger} = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad U_{+} = U_{-}^{\dagger} = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad V_{+} = V_{-}^{\dagger} = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix},$$

$$T_3 = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad Y = \frac{1}{3} \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & -2 \end{pmatrix}.$$

Cette représentation est aussi celle dans laquelle on définit l'algèbre :

$$\mathfrak{sl}(3,\mathbb{C}) = \text{Vect}_{\mathbb{C}}(T_+, T_-, U_+, U_-, V_+, V_-, T_3, Y),$$
 (2)

le crochet de Lie étant le commutateur usuel pour les matrices.

1. D'après la forme des générateurs donnée ci-dessus, quel est l'effet des opérateurs d'échelle $T_{\pm},\,U_{\pm}$ et V_{\pm} sur les valeurs propres de T_3 et Y?

Octet		Decuplet	
p, n	940 MeV	Δ	1230 MeV
Σ	1190 MeV	Σ^*	1385 MeV
Λ	1120 MeV		
Ξ	1320 MeV	Ξ*	1533 MeV
		Ω	1670 MeV
	p, n Σ Λ	light baryons. Octet	$\begin{array}{c ccccccccccccccccccccccccccccccccccc$

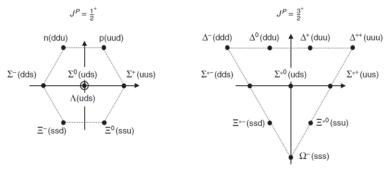


Fig. 9.17 The observed octet and decuplet of light baryon states.

FIGURE 1 – Figure tirée du livre *Modern Particle Physics* de Mark Thomson. Les coordonnées sont les valeurs propres pour les opérateurs T_3 (axe horizontal) et Y (axe vertical).

- 2. Montrer que $3 \otimes 3$ contient une représentation irréductible de dimension 6 dont on donnera une base orthonormée de vecteurs propres de T_3 et Y. On pourra chercher un vecteur annulé par T_- , U_- et V_- puis agir dessus avec T_+ , U_+ et V_+ .
- 3. Montrer que $3 \otimes 3 = 6 \oplus \bar{3}$ où $\bar{3}$ est une représentation irréductible de dimension 3 non équivalente à 3 et dont on donnera une base.
- 4. Montrer que $6 \otimes 3 = 10 \oplus 8$. Expliciter une base de vecteurs propres de T_3 et Y associée à cette décomposition.
- 5. Montrer $\bar{3} \otimes 3 = 8 \oplus 1$. Expliciter une base de vecteurs propres de T_3 et Y associée à cette décomposition.

On a donc $3 \otimes 3 \otimes 3 = 10 \oplus 8 \oplus 8 \oplus 1$. On veut maintenant prendre en compte le spin des quarks.

- 6. On veut que la fonction d'onde décrivant le spin et la saveur soit complètement symétrique sous échange de deux quarks, quel doit être le spin des baryons qui forment le décuplet?
- 7. Montrer qu'en combinant les deux octets de saveur et les deux doublets de spins on peut aussi former des fonctions d'onde complètement symétriques.
- 8. Justifier qu'il n'est pas possible de combiner une fonction d'onde de spin à celle du singulet de saveur pour créer une fonction d'onde complètement symétrique.