

## Physique des particules – L3

## TD 9 (correction)

**Exercice 1**

Il est équivalent de montrer que

$${}^tR((R\vec{a}) \wedge (R\vec{b})) = (\det R)\vec{a} \wedge \vec{b}. \quad (1)$$

La composante  $i$  du membre de gauche est donnée par

$$\begin{aligned} R_{ji}((R\vec{a}) \wedge (R\vec{b}))_j &= R_{ji}\epsilon_{jkl}(R\vec{a})_k(R\vec{b})_l = \epsilon_{jkl}R_{ji}R_{km}R_{ln}a_mb_n \\ &= (\det R)\epsilon_{imn}a_mb_n = (\det R)(\vec{a} \wedge \vec{b})_i. \end{aligned}$$

Pour une matrice orthogonale ( $R \in \mathcal{O}_3(\mathbb{R})$ ) cela se récrit aussi

$$(R\vec{a}) \wedge (R\vec{b}) = (\det R)R(\vec{a} \wedge \vec{b}). \quad (2)$$

Cela signifie que si  $\vec{a}$  et  $\vec{b}$  se transforment en  $R\vec{a}$  et  $R\vec{b}$  sous une transformation orthogonale alors  $\vec{c} = \vec{a} \wedge \vec{b}$  se transforme en  $(\det R)R\vec{c}$ , c'est donc un vecteur axial.

**Exercice 2**

Lors d'un processus ayant lieu au moyen de l'interaction forte on doit avoir, en plus de la conservation du moment cinétique total, conservation de la parité. La parité d'un état est le produit des parités intrinsèques des particules qui le composent et de  $(-1)^l$  où  $l$  est la valeur du moment cinétique orbital.

Dans les deux cas envisagés les particules finales ont un spin nul donc le moment cinétique total final se confond avec le moment cinétique orbital final. À l'inverse les particules initiales ont un moment cinétique orbital nul donc leur moment cinétique se confond avec leur spin. La conservation du moment cinétique implique alors, dans l'état final,  $l = 1$  pour le premier processus et  $l = 0$  pour le second.

Par conséquent on a pour les parités

$$P(\rho^0) = -1 = P(\pi^+)P(\pi^-)(-1)^{l=1} \quad (3)$$

mais

$$P(\eta) = -1 \neq P(\pi^+)P(\pi^-)(-1)^{l=0} \quad (4)$$

ce qui justifie que le second processus ne puisse pas avoir lieu via l'interaction forte.

## Exercice 3

On rappelle que  $P_L = \frac{I_4 - \gamma^5}{2}$  et  $P_R = \frac{I_4 + \gamma^5}{2}$  sont des projecteurs ( $P_L^2 = P_L$  et  $P_R^2 = P_R$ ) qui vérifient en outre

$$P_L P_R = P_R P_L = 0, \quad P_L + P_R = I_4, \quad P_R \gamma^\mu = \gamma^\mu P_L. \quad (5)$$

Les spineurs se décomposent en

$$u = u_L + u_R \quad \text{avec} \quad u_L = P_L u \quad \text{et} \quad u_R = P_R u \quad (6)$$

et

$$v = v_L + v_R \quad \text{avec} \quad v_L = P_R v \quad \text{et} \quad v_R = P_L v. \quad (7)$$

On dit que  $u_L$  et  $v_L$  ont une chiralité gauche tandis que  $u_R$  et  $v_R$  ont une chiralité droite.

Il s'agit pour cet exercice de voir quelles paires de chiralités peuvent donner des contributions non nulles en fonction de l'interaction.

1. Pour l'interaction vectorielle de l'électrodynamique quantique, le courant correspondant à l'interaction  $e^+e^-$  est  $\bar{v}(p_1)\gamma^\mu u(p_2)$ , celui correspondant à l'interaction  $q\bar{q}$  est  $\bar{u}(p_3)\gamma^\mu v(p_4)$ .

Calculons  $\bar{v}_R \gamma^\mu u_R$  :

$$\begin{aligned} \bar{v}_R \gamma^\mu u_R &= v_R^\dagger \gamma^0 \gamma^\mu u_R = (P_L v_R)^\dagger \gamma^0 \gamma^\mu P_R u_R = v_R^\dagger P_L^\dagger \gamma^0 \gamma^\mu P_R u_R = v_R^\dagger P_L \gamma^0 \gamma^\mu P_R u_R \\ &= v_R^\dagger \gamma^0 P_R \gamma^\mu P_R u_R = v_R^\dagger \gamma^0 \gamma^\mu P_L P_R u_R = 0 \end{aligned}$$

On montre de la même façon que  $\bar{v}_L \gamma^\mu u_L = 0$  mais on ne peut rien dire des combinaisons  $\bar{v}_R \gamma^\mu u_L$  et  $\bar{v}_L \gamma^\mu u_R$  qui peuvent être non nulles. Le terme d'interaction des quarks est similaire, là aussi seules les combinaisons  $LR$  et  $RL$  de la chiralité peuvent contribuer. Il n'y a finalement que quatre combinaisons de la chiralité qui contribuent à l'interaction vectorielle de l'électrodynamique quantique :

$$LR \rightarrow LR, \quad LR \rightarrow RL, \quad RL \rightarrow LR, \quad RL \rightarrow RL. \quad (8)$$

2. Si l'interaction était scalaire le terme correspondant à l'interaction  $e^+e^-$  serait  $\bar{v}(p_1)u(p_2)$ , celui correspondant à l'interaction  $q\bar{q}$  serait  $\bar{u}(p_3)v(p_4)$ . Si l'interaction était pseudo-scalaire ces termes seraient respectivement  $\bar{v}(p_1)\gamma^5 u(p_2)$  et  $\bar{u}(p_3)\gamma^5 v(p_4)$ .

**Interaction scalaire** On commence avec  $\bar{v}_R u_L$  :

$$\bar{v}_R u_L = v_R^\dagger \gamma^0 u_L = (P_L v_R)^\dagger \gamma^0 P_L u_L = v_R^\dagger P_L^\dagger \gamma^0 P_L u_L = v_R^\dagger P_L \gamma^0 P_L u_L = \bar{v}_R P_R P_L u_L = 0. \quad (9)$$

On montre de la même façon que  $\bar{v}_L u_R = 0$  mais on ne peut rien dire des combinaisons  $\bar{v}_R u_R$  et  $\bar{v}_L u_L$  qui peuvent être non nulles. Le terme d'interaction des quarks est similaire, là aussi seules les combinaisons  $LL$  et  $RR$  de la chiralité peuvent contribuer. Finalement pour une interaction scalaire, il n'y a que quatre combinaisons possibles pour la chiralité :

$$LL \rightarrow LL, \quad RR \rightarrow LL, \quad LL \rightarrow RR, \quad RR \rightarrow RR. \quad (10)$$

**Interaction pseudo-scalaire** Le calcul est presque le même puisque  $[\gamma^5, P_L] = [\gamma^5, P_R] = 0$  :

$$\bar{v}_R \gamma^5 u_L = v_R^\dagger \gamma^0 \gamma^5 u_L = (P_L v_R)^\dagger \gamma^0 \gamma^5 P_L u_L = v_R^\dagger P_L^\dagger \gamma^0 \gamma^5 P_L u_L = v_R^\dagger P_L \gamma^0 \gamma^5 P_L u_L = \bar{v}_R \gamma^5 P_R P_L u_L = 0. \quad (11)$$

La conclusion est donc la même que pour le cas précédent, les seules combinaisons possibles pour la chiralité sont

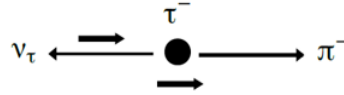
$$LL \rightarrow LL, \quad RR \rightarrow LL, \quad LL \rightarrow RR, \quad RR \rightarrow RR. \quad (12)$$

**Interaction  $S - P$**  Les termes d'interaction sont maintenant  $\bar{v}(1 - \gamma^5)u$  pour l'électron et le positron et  $\bar{u}(1 - \gamma^5)v$  pour le quark et l'antiquark. Le projecteur  $P_L$  présent dans l'interaction a pour conséquence d'annuler les contributions avec un électron de chiralité droite ou un antiquark de chiralité gauche. Finalement, avec ce que l'on a fait ci-dessus on en déduit que la seule combinaison qui survit est

$$LL \rightarrow RR. \quad (13)$$

## Exercice 4

Si l'interaction est de la forme  $V - A$  on a un projecteur  $P_L$  dans le courant donc on ne peut garder que des particules de chiralité gauche et des antiparticules de chiralité droite. Le neutrino étant presque sans masse on peut identifier chiralité et hélicité et comme le spin du neutrino doit être le même que celui du tau initial la seule configuration possible est



Si en revanche l'interaction est de la forme  $V + A$ , il y a un projecteur  $P_R$  dans le courant et on ne peut garder que des particules de chiralité droite et des antiparticules de chiralité gauche. La seule configuration possible est alors

