

**(I) Exercice 1: Hadrons, mésons et quarks**

- (1) Donner la charge électrique, le spin, le nombre baryonique et l'étrangeté des quarks:  $u, \bar{u}, d, \bar{d}, s$  et  $\bar{s}$ .
- (2) Pourquoi un baryon ne peut pas avoir un spin 1?
- (3) Pourquoi un anti-baryon ne peut pas avoir une charge électrique +2?
- (4) Pourquoi un méson ne peut pas avoir une charge électrique +1 et étrangeté -1?
- (5) La relation Gell-Mann–Nishijima donne la relation entre la charge électrique  $Q$  d'un baryon et 3 autres nombres quantiques, elle s'écrit :

$$Q = I_3 + \frac{B}{2} + \frac{S}{2}. \tag{1}$$

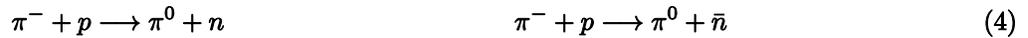
- Nommez les nombres quantiques  $I_3, B$  et  $S$ . Indiquer quand ils sont conservés et quand ils ne le sont pas?
- Faites un tableau des valeurs de ces nombres quantiques pour les hadrons:  $p, \bar{p}, n, \bar{n}, \pi^+, \pi^0, \pi^-, K^+$  et  $K^-$ .

**(II) Exercice 2: Isospin et pions**

Les quarks up et down sont représentés par les doublets d'isospin:

$$q = \begin{pmatrix} u \\ d \end{pmatrix} \qquad \bar{q} = \begin{pmatrix} \bar{d} \\ -\bar{u} \end{pmatrix} \tag{2}$$

- (1) Donner l'isospin et le vecteur  $|I, I_3\rangle$  pour chaque quark et anti-quark.
- (2) Donner tous les vecteurs  $|I, I_3\rangle$  résultants de la composition de  $q \otimes q$  et  $q \otimes \bar{q}$ . Exprimer ces vecteurs en fonction des états  $|u\rangle, |d\rangle, |\bar{u}\rangle$  et  $|\bar{d}\rangle$ .
- (3) Identifier les vecteurs d'état associés au pions  $\pi^+, \pi^0$  et  $\pi^-$ .
- (4) Considérons les réactions suivantes:



- Vérifier la conservation de:  $Q, L_\mu, B, I$  et  $I_3$ .
- Si la réaction est interdite, dites pourquoi. Si elle est autorisée, indiquez la nature de la réaction.

**(III) Problème: collision electron-positron**

Considérons les deux réactions suivantes:



- (1) Tracer les deux diagrammes de Feynman décrivant ces réactions.
- (2) On suppose que les masses des particules sont nulles ( $m_e = m_\mu = m_q = 0$ ). Montrer que les variables de MandelStam vérifient:

$$s + t + u = 0 \tag{6}$$

(3) Montrer que dans le référentiel du centre de masse (CM), les 4-impulsions s'écrivent sous la forme:

$$\begin{aligned} p_1 &= \frac{\sqrt{s}}{2}(1, 0, 0, 1), & p_2 &= \frac{\sqrt{s}}{2}(1, 0, 0, -1), \\ p_3 &= \frac{\sqrt{s}}{2}(1, \sin(\theta), 0, \cos(\theta)), & p_4 &= \frac{\sqrt{s}}{2}(1, -\sin(\theta), 0, -\cos(\theta)) \end{aligned} \quad (7)$$

où  $\theta$  est l'angle polaire.

(4) Montrer que  $t \leq 0$  et  $u \leq 0$ .

(5) Les carrés des amplitudes des réactions (a) et (b) sont donnés par:

$$\overline{\sum} |M_a|^2 = 128 \pi^2 \alpha^2 \frac{p_1 \cdot p_3 p_2 \cdot p_4 + p_1 \cdot p_4 p_2 \cdot p_3}{(p_1 + p_2)^4} \quad (8)$$

$$\overline{\sum} |M_b^q|^2 = 128 \pi^2 \alpha^2 N_c Q_q^2 \frac{p_1 \cdot p_3 p_2 \cdot p_4 + p_1 \cdot p_4 p_2 \cdot p_3}{(p_1 + p_2)^4} \quad (9)$$

où  $\alpha$  est le couplage électromagnétique,  $Q_q$  est la fraction de charge des quarks et  $N_c$  est le nombre de couleur.

• Exprimer  $\overline{\sum} |M_a|^2$  et  $\overline{\sum} |M_b^q|^2$  en fonction des variables de MandelStam.

• Exprimer  $\overline{\sum} |M_a|^2$  et  $\overline{\sum} |M_b^q|^2$  en fonction de l'angle  $\theta$ .

(6) Calculer les sections efficaces des réactions (a) et (b) et montrer que:

$$\sigma_a = \frac{4}{3} \pi \frac{\alpha^2}{s}, \quad \sigma_b^q = \frac{4}{3} N_c Q_q^2 \pi \frac{\alpha^2}{s}. \quad (10)$$

(7) On suppose que les quarks  $u$ ,  $d$  et  $s$  sont produits dans la réaction (b) et que le rapport  $\sum_q \sigma_b^q / \sigma_a \approx 2$ . Calculez  $N_c$ , commentez le résultat.

## (IV) Appendices

• Classification des hadrons en multiplets:

$$\begin{pmatrix} p \\ n \end{pmatrix} \quad \begin{pmatrix} \bar{n} \\ -\bar{p} \end{pmatrix} \quad \begin{pmatrix} \pi^+ \\ \pi^0 \\ \pi^- \end{pmatrix} \quad \begin{pmatrix} K^+ \\ K^- \end{pmatrix} \quad (11)$$

• Composition des hadrons:

$$p \equiv uud \quad n \equiv udd \quad \pi^+ \equiv u\bar{d} \quad \pi^- \equiv \bar{u}d \quad \pi^0 \equiv u\bar{u}, d\bar{d} \quad K^+ \equiv u\bar{s} \quad K^- \equiv \bar{u}s \quad (12)$$

• Coefficients de Clebsch-Gordan:

$$|jm\rangle = \sum_{j_1, j_2} C_{mm_1 m_2}^{jj_1 j_2} |j_1 m_1\rangle |j_2 m_2\rangle. \quad (13)$$

avec

$$\begin{aligned} C_{11/2 1/2}^{11/2 1/2} &= 1, & C_{-1 -1/2 -1/2}^{11/2 1/2} &= 1. \\ C_{0 1/2 -1/2}^{0 1/2 1/2} &= 1/\sqrt{2}, & C_{0 -1/2 1/2}^{0 1/2 1/2} &= -1/\sqrt{2}. \\ C_{0 1/2 -1/2}^{11/2 1/2} &= 1/\sqrt{2}, & C_{0 -1/2 1/2}^{11/2 1/2} &= 1/\sqrt{2}. \end{aligned}$$

• Variables de MandelStam:

$$s = (p_1 + p_2)^2, \quad t = (p_1 - p_3)^2, \quad u = (p_1 - p_4)^2. \quad (14)$$

• Section efficace (masses nulles):

$$\sigma = \frac{1}{4\sqrt{(p_1 \cdot p_2)^2}} \int \overline{\sum} |M|^2 \frac{d^3 \vec{p}_3}{(2\pi)^3 2E_3} \frac{d^3 \vec{p}_4}{(2\pi)^3 2E_4} (2\pi)^4 \delta^4(p_3 + p_4 - p_1 - p_2). \quad (15)$$

**M. S. ZIDI**  
**Bon courage, بالتوفيق**

**(I) Exercice 1: Hadrons, mésons et quarks (6 Pts)**

(1) Charge électrique, spin, nombre baryonique et l'étrangeté des quarks:  $u, \bar{u}, d, \bar{d}, s$  et  $\bar{s}$  **(1.5 Pts)**.

$\begin{matrix} \text{Par} \\ \text{Nq} \end{matrix}$	$u$	$\bar{u}$	$d$	$\bar{d}$	$s$	$\bar{s}$
$Q$	$+\frac{2}{3}$	$-\frac{2}{3}$	$-\frac{1}{3}$	$+\frac{1}{3}$	$-\frac{1}{3}$	$+\frac{1}{3}$
$J$	$\frac{1}{2}$	$\frac{1}{2}$	$\frac{1}{2}$	$\frac{1}{2}$	$\frac{1}{2}$	$\frac{1}{2}$
$B$	$+\frac{1}{3}$	$-\frac{1}{3}$	$+\frac{1}{3}$	$-\frac{1}{3}$	$+\frac{1}{3}$	$-\frac{1}{3}$
$S$	0	0	0	0	-1	+1

donc le spin d'un baryon peut avoir un spin 1/2 ou 3/2.

(2) Un baryon ne peut pas avoir un spin 1 car les baryons sont des hadrons constitués de 3 quarks, chaque quark possède un spin 1/2. La composition de 3 états de spin 1/2 donne forcément un état de spin demi-entier. On a: **(1 Pts)**

$$\frac{1}{2} \otimes \frac{1}{2} \otimes \frac{1}{2} \equiv [0 \oplus 1] \otimes \frac{1}{2} \equiv \frac{1}{2} \oplus \frac{3}{2}. \quad (1)$$

(3) Un anti-baryon ne peut pas avoir une charge électrique +2 mais il peut avoir des charges électriques -2, 1, +1 ou 0. L'anti-baryon est constitués de 3 anti-quarks, chaque anti-quark peut avoir une charge électrique  $-2/3$  ou  $+1/3$ . L'anti-baryon peut être composé de 3 anti-quark down, 3 up, 2 up et 1 down, 1 up et 2 down. Voici les charges possible pour l'anti-baryon: **(1 Pts)**

$$\begin{aligned} Q(\bar{q}_u \bar{q}_u \bar{q}_u) &= -\frac{2}{3} - \frac{2}{3} - \frac{2}{3} = -2 \\ Q(\bar{q}_d \bar{q}_d \bar{q}_d) &= +\frac{1}{3} + \frac{1}{3} + \frac{1}{3} = +1 \\ Q(\bar{q}_u \bar{q}_u \bar{q}_d) &= -\frac{2}{3} - \frac{2}{3} + \frac{1}{3} = -1 \\ Q(\bar{q}_u \bar{q}_d \bar{q}_d) &= -\frac{2}{3} + \frac{1}{3} + \frac{1}{3} = 0 \end{aligned} \quad (2)$$

(4) Un méson ne peut pas avoir une charge électrique +1 et étrangeté -1 mais il peut être neutre ou possédant une charge -1. Le méson est composé d'un quark et d'un anti-quark. Si on suppose que le méson possède une étrangeté -1, donc il contient forcément un quark étrange de charge  $-1/3$ . La composante qui reste peut être un anti-quark up ou down, donc les charge possible sont: **(1 Pts)**

$$\begin{aligned} Q(\bar{q}_u s) &= -\frac{2}{3} - \frac{1}{3} = -1 \\ Q(\bar{q}_d s) &= +\frac{1}{3} - \frac{1}{3} = 0 \end{aligned} \quad (3)$$

(5) Nombre quantique  $I_3, B$  et  $S$ : **(1.5 Pts)**

- $I_3$  est 3ème composante de l'isospin,  $B$  est le nombre baryonique et  $S$  est l'étrangeté.
- Nombres quantiques des hadrons:  $p, \bar{p}, n, \bar{n}, \pi^+, \pi^0, \pi^-, K^+$  et  $K^-$ .

$\begin{matrix} \text{Par} \\ \text{Nq} \end{matrix}$	$p$	$\bar{p}$	$n$	$\bar{n}$	$\pi^+$	$\pi^0$	$\pi^-$	$K^+$	$K^-$
$I_3$	$+\frac{1}{2}$	$-\frac{1}{2}$	$-\frac{1}{2}$	$+\frac{1}{2}$	+1	0	-1	$+\frac{1}{2}$	$-\frac{1}{2}$
$B$	+1	-1	+1	-1	0	0	0	0	0
$S$	0	0	0	0	0	0	0	+1	-1

## (II) Exercice 2: Isospin et pions (6 Pts)

Les quarks up et down sont représentés par les doublets d'isospin:

$$q = \begin{pmatrix} u \\ d \end{pmatrix} \quad \bar{q} = \begin{pmatrix} \bar{d} \\ -\bar{u} \end{pmatrix} \quad (4)$$

(1) Isospin et vecteur d'état  $|I, I_3\rangle$ : l'isospin des doublets  $q$  et  $\bar{q}$  est  $1/2$ . Voici les vecteurs d'état de chaque fermion **(1 Pts)**:

$$\begin{aligned} u &= \left| \frac{1}{2}, +\frac{1}{2} \right\rangle & d &= \left| \frac{1}{2}, -\frac{1}{2} \right\rangle \\ \bar{u} &= \left| \frac{1}{2}, -\frac{1}{2} \right\rangle & \bar{d} &= \left| \frac{1}{2}, +\frac{1}{2} \right\rangle. \end{aligned} \quad (5)$$

### (2) Composition de $q \otimes q$ et $q \otimes \bar{q}$ (2 Pts):

Les quarks sont des particules d'isospin  $1/2$ , on utilise la relation suivante:

$$|jm\rangle = \sum_{j_1, j_2} C_{mm_1 m_2}^{jj_1 j_2} |j_1 m_1\rangle |j_2 m_2\rangle. \quad (6)$$

où  $C_{mm_1 m_2}^{jj_1 j_2}$  sont les coefficients de Clebsch-Gordan,  $j = j_1 + j_2$ ,  $j_1 - j_2$  et  $m = m_1 + m_2$ .

On trouve:

$$|1/2, m_1\rangle \otimes |1/2, m_2\rangle = \begin{cases} |1, +1\rangle = \left| \frac{1}{2}, +\frac{1}{2} \right\rangle \left| \frac{1}{2}, +\frac{1}{2} \right\rangle \\ |1, 0\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \left( \left| \frac{1}{2}, +\frac{1}{2} \right\rangle \left| \frac{1}{2}, -\frac{1}{2} \right\rangle + \left| \frac{1}{2}, -\frac{1}{2} \right\rangle \left| \frac{1}{2}, +\frac{1}{2} \right\rangle \right) \\ |1, -1\rangle = \left| \frac{1}{2}, -\frac{1}{2} \right\rangle \left| \frac{1}{2}, -\frac{1}{2} \right\rangle \\ |0, 0\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \left( \left| \frac{1}{2}, +\frac{1}{2} \right\rangle \left| \frac{1}{2}, -\frac{1}{2} \right\rangle - \left| \frac{1}{2}, -\frac{1}{2} \right\rangle \left| \frac{1}{2}, +\frac{1}{2} \right\rangle \right) \end{cases} \quad (7)$$

Les coefficients de Clebsch-Gordan dans ce cas sont donnés par

$$\begin{aligned} C_{11/2 1/2}^{11/2 1/2} &= 1, & C_{-1 -1/2 -1/2}^{11/2 1/2} &= 1. \\ C_{0 1/2 -1/2}^{0 1/2 1/2} &= 1/\sqrt{2}, & C_{0 -1/2 1/2}^{0 1/2 1/2} &= -1/\sqrt{2}. \\ C_{0 1/2 -1/2}^{1 1/2 1/2} &= 1/\sqrt{2}, & C_{0 -1/2 1/2}^{1 1/2 1/2} &= 1/\sqrt{2}. \end{aligned}$$

Donc,

- Système  $q \otimes q$ :

$$|1/2, I_3^{(1)}\rangle \otimes |1/2, I_3^{(2)}\rangle = \begin{cases} |11\rangle = uu \\ |10\rangle = (ud + du)/\sqrt{2} \\ |1-1\rangle = dd \\ |00\rangle = (ud - du)/\sqrt{2} \end{cases} \quad (8)$$

- Système  $q \otimes \bar{q}$ :

$$|1/2, I_3^{(1)}\rangle \otimes |1/2, I_3^{(2)}\rangle = \begin{cases} |11\rangle = u\bar{d} \\ |10\rangle = (d\bar{d} - u\bar{u})/\sqrt{2} \\ |1-1\rangle = -d\bar{u} \\ |00\rangle = -(u\bar{u} + d\bar{d})/\sqrt{2} \end{cases} \quad (9)$$

(3) Les pions  $\pi^+$ ,  $\pi^0$  et  $\pi^-$  sont des mésons constitués de quarks  $u$  ( $\bar{u}$ ) et  $d$  ( $\bar{d}$ ). En plus l'isospin de ces mésons égale à 1. Donc, **(1 Pts)**

$$\begin{cases} \pi^+ \equiv |11\rangle = u\bar{d} \\ \pi^0 \equiv |10\rangle = (d\bar{d} - u\bar{u})/\sqrt{2} \\ \pi^- \equiv |1-1\rangle = -d\bar{u} \end{cases} \quad (10)$$

(4) Réactions autorisées et interdites **(2 Pts)**:

$\pi^+ \longrightarrow \mu^+ + \nu_\mu$ <p> <math>Q: 1 = 1 + 0 \checkmark</math>  <math>L_\mu: 0 = -1 + 1 \checkmark</math>  <math>B: 0 = 0 \checkmark</math>  <math>I: 1 \neq 0 \times</math>  <math>I_3: +1 \neq 0 \times</math> </p> <div style="border: 1px solid black; padding: 2px; width: fit-content; margin-left: 20px;">Autorisée. Nature de interaction: faible</div>	$\pi^+ \longrightarrow \mu^+ + \bar{\nu}_\mu$ <p> <math>Q: 1 = 1 + 0 \checkmark</math>  <math>L_\mu: 0 \neq -1 - 1 \times</math>  <math>B: 0 = 0 \checkmark</math>  <math>I: 1 \neq 0 \times</math>  <math>I_3: +1 \neq 0 \times</math> </p> <div style="border: 1px solid black; padding: 2px; width: fit-content; margin-left: 20px;">Interdite, car <math>L_\mu</math> n'est pas conservé</div>
---	--

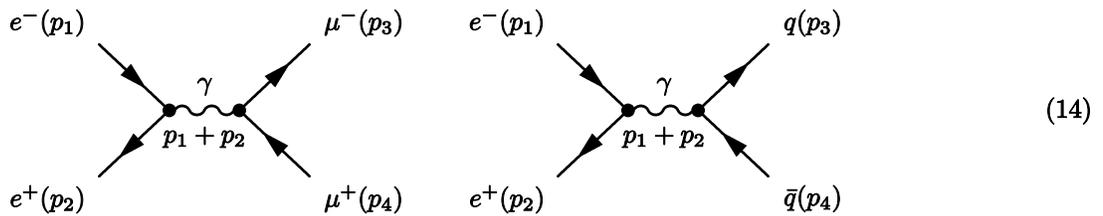
$\pi^- + p \longrightarrow \pi^0 + n$ <p> <math>Q: -1 + 1 = 0 + 0 \checkmark</math>  <math>L_\mu: 0 + 0 = 0 + 0 \checkmark</math>  <math>B: 0 + 1 = 0 + 1 \checkmark</math>  <math>I: 1 \otimes 1/2 = 1 \otimes 1/2 \checkmark</math>  <math>I_3: -1 + 1/2 = 0 - 1/2 \checkmark</math> </p> <div style="border: 1px solid black; padding: 2px; width: fit-content; margin-left: 20px;">Autorisée. Nature de interaction: forte</div>	$\pi^- + p \longrightarrow \pi^0 + \bar{n}$ <p> <math>Q: -1 + 1 = 0 + 0 \checkmark</math>  <math>L_\mu: 0 + 0 = 0 + 0 \checkmark</math>  <math>B: 0 + 1 \neq 0 - 1 \times</math>  <math>I: 1 \otimes 1/2 = 1 \otimes 1/2 \checkmark</math>  <math>I_3: -1 + 1/2 \neq 0 + 1/2 \times</math> </p> <div style="border: 1px solid black; padding: 2px; width: fit-content; margin-left: 20px;">Interdite, car <math>B</math> n'est pas conservé</div>
--	---

(III) Problème: collision electron-positron **(8 Pts)**

Considérons les deux réactions suivantes:

(a)  $e^-(p_1) + e^+(p_2) \longrightarrow \mu^-(p_3) + \mu^+(p_4)$ .      (b)  $e^-(p_1) + e^+(p_2) \longrightarrow q(p_3) + \bar{q}(p_4)$ .      (13)

(1) Diagrammes de Feynman décrivant ces réactions **(1 Pts)**:



(2) Variables de MandelStam **(0.5 Pts)**:

On rappelle que:

$$p_1^2 = p_2^2 = p_3^2 = p_4^2 = 0 \quad p_2 - p_3 - p_4 = -p_1. \quad (15)$$

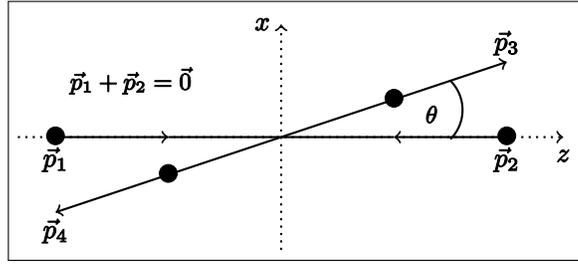
Donc

$$\begin{aligned} s + t + u &= (p_1 + p_2)^2 + (p_1 - p_3)^2 + (p_1 - p_4)^2 \\ &= 3p_1^2 + p_2^2 + p_3^2 + p_4^2 + 2p_1 \cdot p_2 - 2p_1 \cdot p_3 - 2p_1 \cdot p_4 \\ &= 2p_1 \cdot (p_2 - p_3 - p_4) = -2p_1^2 \equiv 0 \end{aligned} \quad (16)$$

(3) Référentiel du centre de masse (CM) **(1 Pts)**:

Dans le référentiel du centre de masse on a:

$$\vec{p}_1 + \vec{p}_2 = \vec{0} \quad \text{donc} \quad \vec{p}_3 + \vec{p}_4 = \vec{0}$$



Selon le schéma, les 4-impulsions prennent les formes suivantes:

$$p_1 = \begin{pmatrix} E_1 \\ 0 \\ 0 \\ |\vec{p}_1| \end{pmatrix} \quad p_2 = \begin{pmatrix} E_2 \\ 0 \\ 0 \\ -|\vec{p}_1| \end{pmatrix} \quad p_3 = \begin{pmatrix} E_3 \\ |\vec{p}_3| \sin(\theta) \\ 0 \\ |\vec{p}_3| \cos(\theta) \end{pmatrix} \quad p_4 = \begin{pmatrix} E_4 \\ -|\vec{p}_3| \sin(\theta) \\ 0 \\ -|\vec{p}_3| \cos(\theta) \end{pmatrix} \quad (17)$$

Car les masses sont nulles on a,

$$p_1^2 = E_1^2 - |\vec{p}_1|^2 = 0 \quad p_2^2 = E_2^2 - |\vec{p}_1|^2 = 0 \quad \implies \quad E_1 = E_2 \equiv E \quad (18)$$

$$p_3^2 = E_3^2 - |\vec{p}_3|^2 = 0 \quad p_4^2 = E_4^2 - |\vec{p}_3|^2 = 0 \quad \implies \quad E_3 = E_4 \equiv E' \quad (19)$$

mais

$$s = (p_1 + p_2)^2 = \begin{pmatrix} E_1 + E_2 \\ \vec{0} \end{pmatrix}^2 = (E_1 + E_2)^2 = 4E^2 \quad \implies \quad E = E_1 = E_2 = |\vec{p}_1| = |\vec{p}_2| = \frac{\sqrt{s}}{2} \quad (20)$$

$$s = (p_3 + p_4)^2 = \begin{pmatrix} E_3 + E_4 \\ \vec{0} \end{pmatrix}^2 = (E_3 + E_4)^2 = 4E'^2 \quad \implies \quad E' = E_3 = E_4 = |\vec{p}_3| = |\vec{p}_4| = \frac{\sqrt{s}}{2} \quad (21)$$

On substitue (20) et (21) dans (17), on trouve:

$$p_1 = \frac{\sqrt{s}}{2} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}, \quad p_2 = \frac{\sqrt{s}}{2} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ -1 \end{pmatrix},$$

$$p_3 = \frac{\sqrt{s}}{2} \begin{pmatrix} 1 \\ \sin(\theta) \\ 0 \\ \cos(\theta) \end{pmatrix}, \quad p_4 = \frac{\sqrt{s}}{2} \begin{pmatrix} 1 \\ -\sin(\theta) \\ 0 \\ -\cos(\theta) \end{pmatrix} \quad (22)$$

où  $\theta$  est l'angle polaire.

(4) Démonstration que  $t \leq 0$  et  $u \leq 0$  (0.5 Pts):

$$t = -\frac{s}{2}(1 - \cos(\theta)) \quad u = -\frac{s}{2}(1 + \cos(\theta)) \quad (23)$$

Car  $|\cos(\theta)| \leq 1$ , on a:

$$-\frac{s}{2}(1 - \cos(\pi)) \leq t \leq -\frac{s}{2}(1 - \cos(0)) \quad \implies \quad -s \leq t \leq 0 \quad (24)$$

$$-\frac{s}{2}(1 + \cos(0)) \leq u \leq -\frac{s}{2}(1 + \cos(\pi)) \quad \implies \quad -s \leq u \leq 0 \quad (25)$$

Car  $s > 0$ , on a toujours:

$$t \leq 0 \quad u \leq 0. \quad (26)$$

(5) Les carrés des amplitudes des réactions (a) et (b) sont donnés par **(1.5 Pts)**:

$$\overline{\sum} |M_a|^2 = 128 \pi^2 \alpha^2 \frac{p_1 \cdot p_3 p_2 \cdot p_4 + p_1 \cdot p_4 p_2 \cdot p_3}{(p_1 + p_2)^4} \quad (27)$$

$$\overline{\sum} |M_b^q|^2 = 128 \pi^2 \alpha^2 N_c Q_q^2 \frac{p_1 \cdot p_3 p_2 \cdot p_4 + p_1 \cdot p_4 p_2 \cdot p_3}{(p_1 + p_2)^4} \quad (28)$$

Car les masses sont nulles, on a:

$$p_1 \cdot p_3 = p_2 \cdot p_4 = -\frac{t}{2} \quad (29)$$

$$p_1 \cdot p_4 = p_2 \cdot p_3 = -\frac{u}{2} \quad (30)$$

Donc,

$$\overline{\sum} |M_a|^2 = 32 \pi^2 \alpha^2 \frac{t^2 + u^2}{s^2} \quad (31)$$

$$\overline{\sum} |M_b^q|^2 = 32 \pi^2 \alpha^2 N_c Q_q^2 \frac{t^2 + u^2}{s^2} \quad (32)$$

On substitue

$$t = -\frac{s}{2}(1 - \cos(\theta)) \quad u = -\frac{s}{2}(1 + \cos(\theta)) \quad (33)$$

on trouve

$$\overline{\sum} |M_a|^2 = 16 \pi^2 \alpha^2 [1 + \cos(\theta)^2] \quad (34)$$

$$\overline{\sum} |M_b^q|^2 = 16 \pi^2 \alpha^2 N_c Q_q^2 [1 + \cos(\theta)^2] \quad (35)$$

(6) Calcul des sections efficaces des réactions (a) et (b) **(3 Pts)**:

$$\sigma = \frac{1}{4 \sqrt{(p_1 \cdot p_2)^2}} \frac{1}{(2\pi)^2} \int \delta^4(p_1 + p_2 - p_3 - p_4) \frac{d^3 \vec{p}_3}{2 E_3} \frac{d^3 \vec{p}_4}{2 E_4} |\overline{M}|^2$$

On utilise:

$$\int \frac{d^3 \vec{p}_4}{2 E_4} = \int d^4 p_4 \delta^+(p_4^2)$$

On intègre sur  $p_4$ :

$$\sigma = \frac{1}{4 \sqrt{(p_1 \cdot p_2)^2}} \frac{1}{(2\pi)^2} \int \frac{|\vec{p}_3|^2 d|\vec{p}_3|}{2 E_3} d\Omega_3 \delta^+((p_1 + p_2 - p_3)^2) |\overline{M}|^2$$

On se place dans le référentiel CM:  $\vec{p}_1 + \vec{p}_2 = \vec{p}_3 + \vec{p}_4 = \vec{0}$  et

$$p_1 = \frac{\sqrt{s}}{2} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} \quad p_2 = \frac{\sqrt{s}}{2} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ -1 \end{pmatrix}$$

$$p_3 = \frac{\sqrt{s}}{2} \begin{pmatrix} 1 \\ \sin(\theta) \\ 0 \\ \cos(\theta) \end{pmatrix} \quad p_4 = \frac{\sqrt{s}}{2} \begin{pmatrix} 1 \\ -\sin(\theta) \\ 0 \\ -\cos(\theta) \end{pmatrix}$$

Pour linéariser l'argument de la fonction  $\delta$ , on utilise:

$$\delta(g(x)) = \sum_i \delta(x - x_i) / |g'(x_i)|$$

alors:

$$\delta^+((p_1 + p_2 - p_3)^2) = \delta^+(s - 2\sqrt{s}|\vec{p}_3|) = \frac{\delta(|\vec{p}_3| - \sqrt{s}/2)}{2\sqrt{s}}$$

Donc:

$$\sigma = \frac{1}{32\pi^2 s^{3/2}} \int |\vec{p}_3| d|\vec{p}_3| d\Omega_3 \delta(|\vec{p}_3| - \sqrt{s}/2) |\overline{M}|^2$$

L'intégration sur  $|\vec{p}_3|$  (grâce à la fonction  $\delta$ ):

$$\sigma = \frac{1}{64\pi^2 s} \int_0^{2\pi} d\phi \int_0^\pi \sin(\theta) d\theta |\overline{M}|^2$$

avec

$$d\Omega_3 = \sin(\theta) d\theta d\phi$$

Intégrant sur  $\phi$ :

$$\sigma = \frac{1}{32\pi s} \int_0^\pi \sin(\theta) d\theta |\overline{M}|^2$$

On a:

$$t = -s(1 - \cos(\theta))/2 \qquad u = -s(1 + \cos(\theta))/2$$

donc

$$|\overline{M}|^2 = e^4(1 + \cos(\theta))^2 = 16\pi^2 \alpha^2 (1 + \cos(\theta))^2$$

avec  $\alpha = e^2/(4\pi)$ .

La section efficace différentielle est donnée par:

$$\frac{d\sigma}{d\cos(\theta)} = \frac{\pi}{2s} \alpha^2 (1 + \cos(\theta))^2 \quad (36)$$

La section efficace totale:

$$\sigma = \frac{\pi}{2s} \alpha^2 \int_{-1}^{+1} d\cos(\theta) (1 + \cos(\theta))^2$$

Pour intégrer sur  $\theta$ , on effectue le changement de variable:  $X = \cos(\theta)$ . Alors,

$$\begin{aligned} \sigma &= \frac{\pi}{2s} \alpha^2 \int_{-1}^{+1} dX (1 + X^2) \\ &= \frac{\pi}{2s} \alpha^2 \left[ X + \frac{X^3}{3} \right]_{-1}^{+1} \\ &= \frac{4\pi}{3s} \alpha^2 \end{aligned} \quad (37)$$

Donc,

$$\sigma_a = \frac{4}{3} \pi \frac{\alpha^2}{s}, \qquad \sigma_b^q = \frac{4}{3} N_c Q_q^2 \pi \frac{\alpha^2}{s}. \quad (38)$$

(7) Calcul de  $N_c$  (0.5 Pts):

On a

$$\begin{aligned} \frac{\sum_q \sigma_b^q}{\sigma_a} &= N_c [Q_u^2 + Q_d^2 + Q_s^2] \\ &= N_c \left[ \left(\frac{2}{3}\right)^2 + \left(-\frac{1}{3}\right)^2 + \left(-\frac{1}{3}\right)^2 \right] \\ &= N_c \frac{6}{9} \approx 2 \qquad \implies \qquad N_c = 3. \end{aligned} \quad (39)$$

ce qui montre que les quarks se trouvent dans 3 états de couleur.