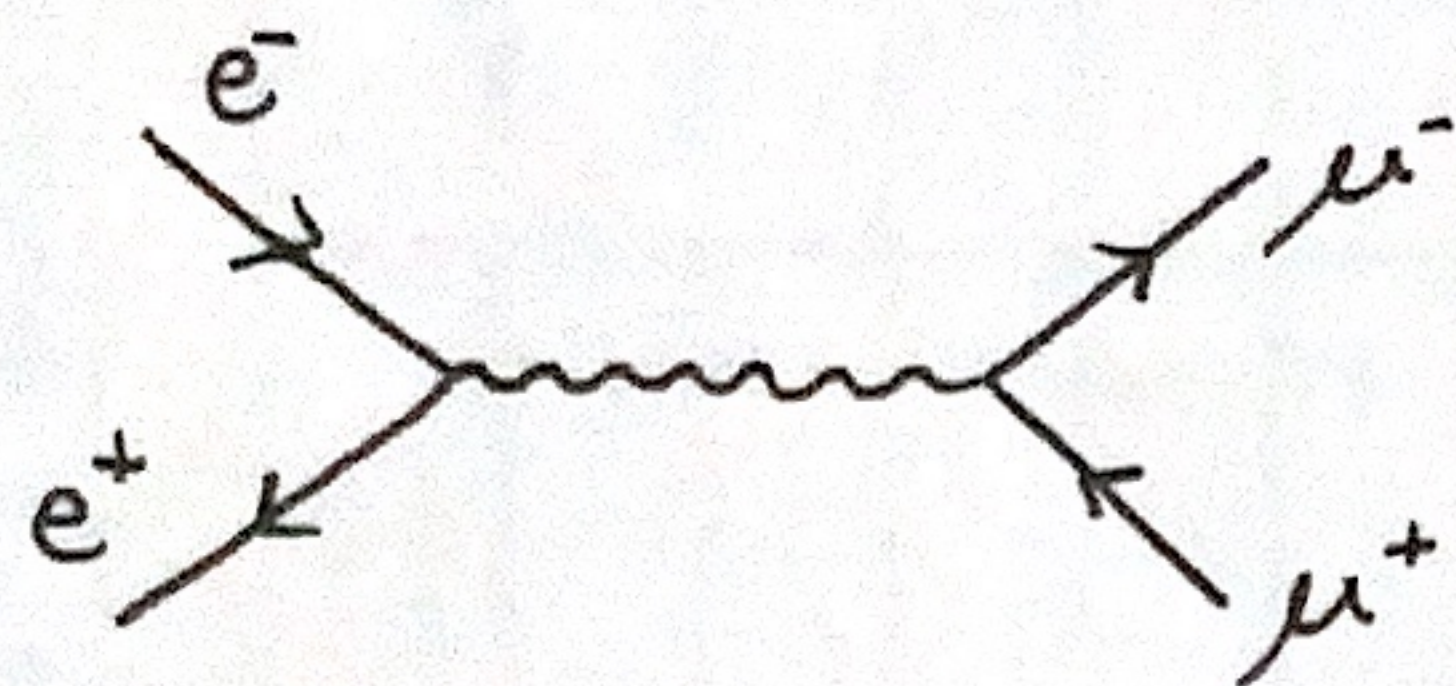


PARTICELLE ELEMENTARI 1

ESERCITAZIONI

FOGLIO 2

1) ABBIAMO IL PROCESSO:



OVVIAMENTE CON LA QED SAREMMO IN GRADO DI CALCOLARE σ , MA IL PROBLEMA CI CHIEDE:

$$\frac{\sigma(\sqrt{s} = 30 \text{ GeV})}{\sigma(\sqrt{s} = 15 \text{ GeV})}$$

PER CUI POSSIAMO FARE ALCUNE CONSIDERAZIONI ED EVITARE TUTTO IL CONTO.

LA σ SICURAMENTE SAPPIAMO ESSERE UN'INVARIANTE, DUNQUE SARÀ COSTRUITA DA SOLI INVARIANTI, OSSIA s, t, u . PERÒ σ È LA SEZIONE D'URTO TOTALE E SAPPIAMO CHE $t = t(\cos\theta)$ E $u = u(\cos\theta)$, PER CUI GLI INVARIANTI SARANNO SOLO s, m_e, m_μ :

$$\sigma = \sigma(s, m_e, m_\mu).$$

LE MASSE SONO SEMPRE INVARIANTI.

NON COMPARE LA MASSA DEL BOSONE DI GAUGE PERCHÈ MASSLESS,

PERÒ MASSE IN 30 GeV O 15 GeV (OSSIA \sqrt{s}) SONO MOLTO MAGGIORI DELLE MASSE m_e ED m_μ SONO TRASCURABILI?

$$\sigma = \sigma(s).$$

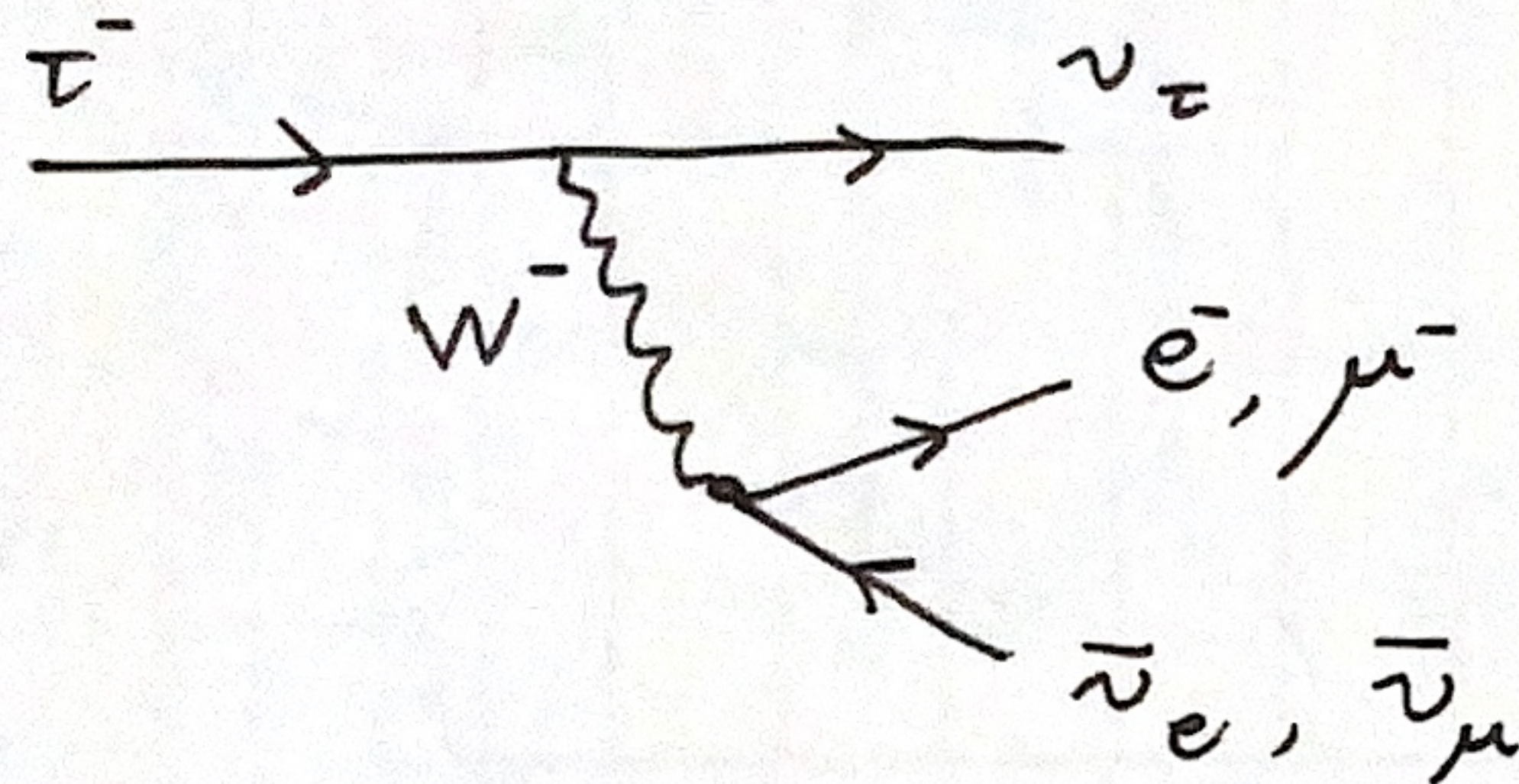
SAPENDO CHE $[\sigma] = \text{GeV}^{-2}$ (NON IN μm^2 STD) $\Rightarrow \sigma \propto 1/s$

DUNQUE:
$$\frac{\sigma(\sqrt{s} = 30 \text{ GeV})}{\sigma(\sqrt{s} = 15 \text{ GeV})} = \frac{(15)^2}{(30)^2} = \frac{1}{4}$$

IL FATTORE DI PROPORZIONALITÀ NON CI INTERESSA CANCELLANDOSI.

VERIFICATO CON I PLOT.

POSSIAMO FARE LA STESSA COSA PER IL PROCESSO:



UNO SECONDA DEI DUE A DEL DEL PROCESSO

ABBIAMO $\Gamma = \Gamma(m_\tau, (m_e, m_\mu), m_W)$ MA GUARDANDO I VALORI

DELLE MASSE m_e, m_μ ESSE SONO TRASCURABILI. PERÒ m_τ, m_W NON CAMBIANO TRA I DUE PROCESSI:

$\Gamma = \Gamma(m_\tau, m_W)$

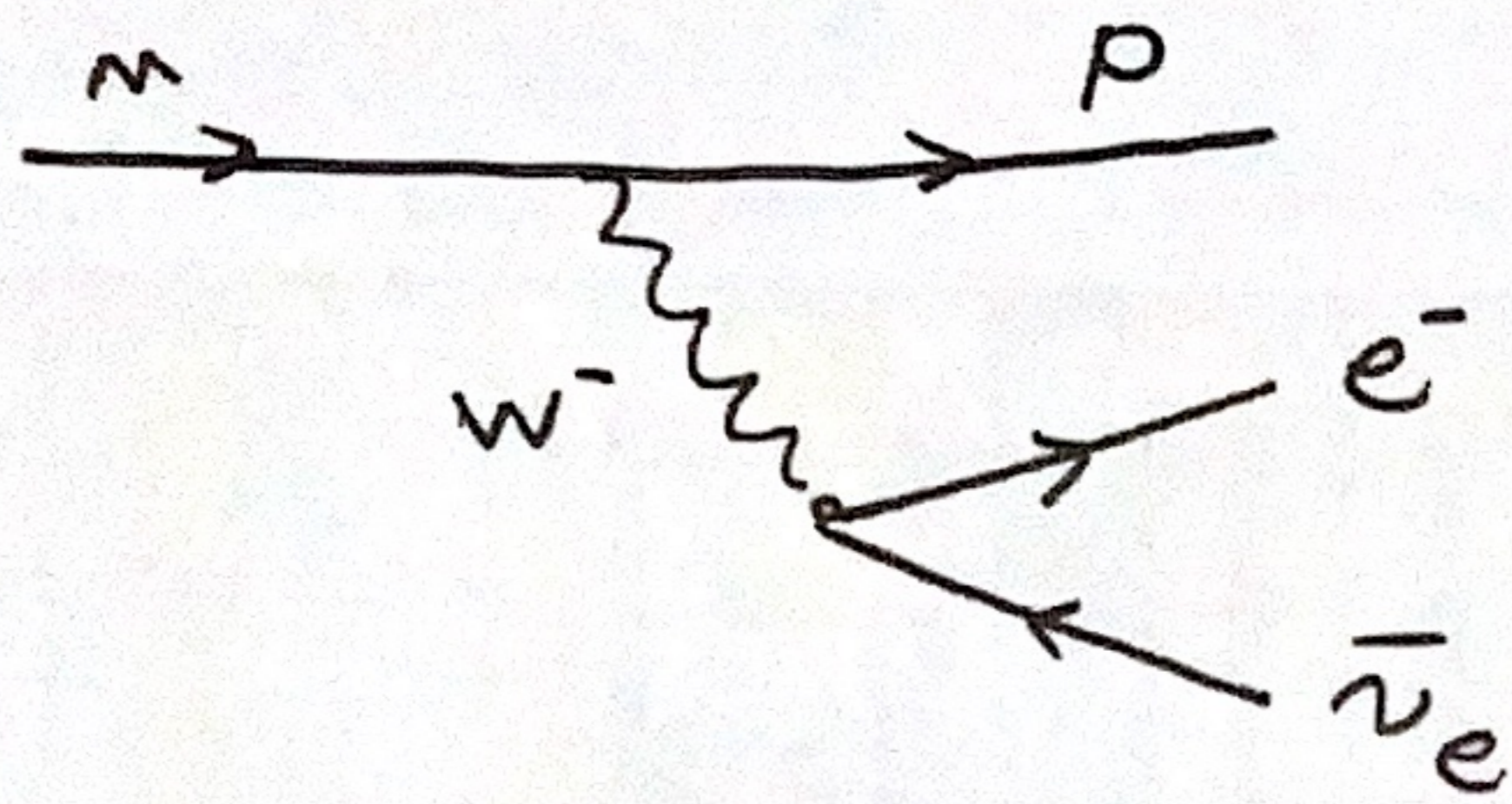
SOLLO STATO FINALE CAMBIA TRA I DUE DECADIMENTI.

$$\Rightarrow \frac{\Gamma(\tau^- \rightarrow e^- \bar{\nu}_e \nu_\tau)}{\Gamma(\tau^- \rightarrow \mu^- \bar{\nu}_\mu \nu_\tau)} = 1$$

2 ANCHE QUANDO È LIBERO IL NEUTRONE HA VITA MEDIA MOLTO LUNGA E BASSISSIMA PROBABILITÀ DI DECADERE. PER QUESTO, SI HA SOLO UN DECADIMENTO POSSIBILE:

$n \rightarrow p e^- \bar{\nu}_e$

RELAZIONE BIUNIVOCA?



ci interessa molto il decadimento di m (o meglio il NON decadimento) poiché è molto importante avere m liberi per innescare molti processi nucleari. Se m avesse vita media molto corta sarebbe molto poco probabile avere un qualsiasi processo.

$$m \rightarrow p + e^- + \bar{\nu}_e$$

SE SORMIAMO LE MASSE: $m_{INIZIALE} \approx m_{FINALE}$ E INFATTI IL DECADIMENTO HA SPAZIO DELLE FASI MOLTO PICCOLO.

\Rightarrow VITA MEDIA MOLTO LUNGA.

POTREMMO CHIEDERCI PERÒ SE ALTRI CANALI DI DECADIMENTO NON SIANO POSSIBILI:

a $m \rightarrow p e^-$ NON È POSSIBILE PERCHÈ NON CONSERVA IL NUMERO LEPTONICO.

MA ANCHE CHE IL MOMENTO ANGOLARE NON È CONSERVATO ESSENDO TUTTE LE PARTICELLE A SPIN $1/2$

$$\frac{1}{2} = \frac{1}{2} + \frac{1}{2} + (\text{MOMENTO ORBITALE})$$

\hookrightarrow SEMPRE INTERO $2EN$ \Rightarrow PER CUI PER OGNI POSSIBILITÀ CHE ABBIAMO NON RIUSCIREMO MAI A CONSERVARE IL MOMENTO ANGOLARE.

b $m \rightarrow \pi^- e \bar{\nu}_e$ QUA IL PROBLEMA È IL NUMERO BARIONICO

\hookrightarrow NON CI FOSSE IL NEUTRINO SI ROMPEREBBE ANCHE LA CONSERVAZIONE DEL NUMERO LEPTONICO

c $m \rightarrow p \pi^-$ QUESTO È PROIBITO PER LA CONSERVAZIONE DELL'ENERGIA ($m_p + m_{\pi^-} > m_m$)

CONDIZIONE DI SOGLIA, SULLE MASSE, NON PUÒ ESSERE SODDISFATTA.

d $m \rightarrow p \gamma$ NON SI CONSERVA LA CARICA ELETTRICA.

L'UNICO DECADIMENTO POSSIBILE (PER LE LEGGI DI CONSERVAZIONE) È QUELLO DEL TESTO.

3) NON ABBIAMO REGOLE DI CONSERVAZIONE PER I MESONI. PER VEDERE I POSSIBILI DECADIMENTI DOBBIAMO BASARCI SU ALTRI TIPI DI SIMMETRIE LEGATE ALLE INTERAZIONI E NON A PRINCIPI PRIMI.

SAPPIAMO CHE EM E FORTE CONSERVANO LA PARITÀ E SONO INVARIANTI PER CONIUGAZIONE CARICA.

CONSERVANO CP.

ABBIAMO:

M = q q̄ con
MESONI

SPIN = $\begin{cases} S_{q\bar{q}} = 0 & \text{MESONI PSEUDO-SCALARI} \\ S_{q\bar{q}} = 1 & \text{MESONI VETTORI} \end{cases}$ ESSENDO I QUARK FERMIONI

SAPPIAMO CHE: $P(F\bar{F}) = (-1)^{L+S}$

$\mathcal{C}(F\bar{F}) = (-1)^{L+S}$

$\mathcal{C}(M\bar{M}) = (-1)^{L+S}$
MESONE ANTI MESONE
TOTALI

PER CUI LE POSSIBILITÀ CHE ABBIAMO SONO:

$\begin{cases} S_{q\bar{q}} = 0 & (M \text{ PSEUDO SCALARI : } \pi, K, \eta, \eta' \dots) & P\mathcal{C} = -+ \\ S_{q\bar{q}} = 1 & (M \text{ VETTORI : } \rho^0 \dots) & P\mathcal{C} = -- \end{cases}$

USANDO QUESTA REGOLA PER DECADIMENTI PORTI ED EM, POSSIAMO VEDERE IN QUALI SONO CONSERVATI CP E DUNQUE QUALI SONO PERMESSI.

VEDIAMO $\mathcal{C}|\gamma\rangle = (-1)^L |\gamma\rangle$

SAPENDO $\mathcal{C}|\eta\rangle = +1|\eta\rangle$ (E $P|\eta\rangle = -1|\eta\rangle$)

E SE PRENDIAMO $\mathcal{C}|3\gamma\rangle = (-1)^3 |\gamma\rangle$

\mathcal{C} È UN \neq QUANTICO MULTIPLICATIVO

DUNQUE NELLO STATO FINALE ABBIAMO -1 MENTRE IN QUELLO INIZIALE +1
=> DECADIMENTO NON POSSIBILE.

ANALIZZARE IP È PIÙ COMPLICATO POICHÈ DOVREMO VEDERE LE POSSIBILI COMBINAZIONI DI MOMENTO ANGOLARE

VEDIAMO
AVENDO

ORA $\eta \rightarrow \pi \pi$
PARTICELLE IDENTICHE

CON π SIA CARICHI CHE NEUTRI, POICHÉ
SI HA $(\pm 1)^2 = +1$, PER CUI:

↳ ESSENDO \mathbb{C} Moltiplicativo.

$$\mathbb{C} |\pi^0 \pi^0\rangle = +1$$

$$\mathbb{C} |\pi^+ \pi^-\rangle = +1$$

E VEDIAMO CHE LA CARICA È CONSERVATA. PERO', VEDENDO LA PARITÀ:

$$P(\pi \pi) = (+1)(-1)^L = +1$$

PER L'INDISTINGUIBILITÀ
DI CUI SOPRA.

L=0 PER
LA CONSERVAZIONE
DEL MOMENTO
ANGOLARE.

CHE NON È CONSERVATA VISTO CHE NELLO STATO INIZIALE $\mathbb{C}(\eta) = -1$.

6

ABBIAMO

$$\rho \rightarrow \pi^+ \pi^-$$

$$\rho^0 \rightarrow \pi^0 \pi^0$$

IN CUI VEDIAMO:

$$\mathbb{C}(\pi \pi) = (-1)^{L+S} = -1$$

S=0 PER π

PER LA CONSERVAZIONE
DEL MOMENTO ANGOLARE

$$J(\rho^0) = 1 \Rightarrow L=1$$

DUNQUE CHE LA CONSERVAZIONE DI CARICA È RISPETTATA.

VEDIAMO ANCHE CHE $P(\pi \pi) = (-1)^L = -1$, DUNQUE ANCHE LA PARITÀ
NON HA PROBLEMI. $L=1$

PERÒ, IL PROBLEMA È PROPRIO $L=1$. INFATTI, IL $\pi^0 \pi^0$ DEVE AVERE FUNZIONE \textcircled{S}
D'ONDA SIMMETRICA (VISTA L'INDISTINGUIBILITÀ), CHE NON È POSSIBILE SE $L=1$.

4

CP SI DEVONO CONSERVARE.

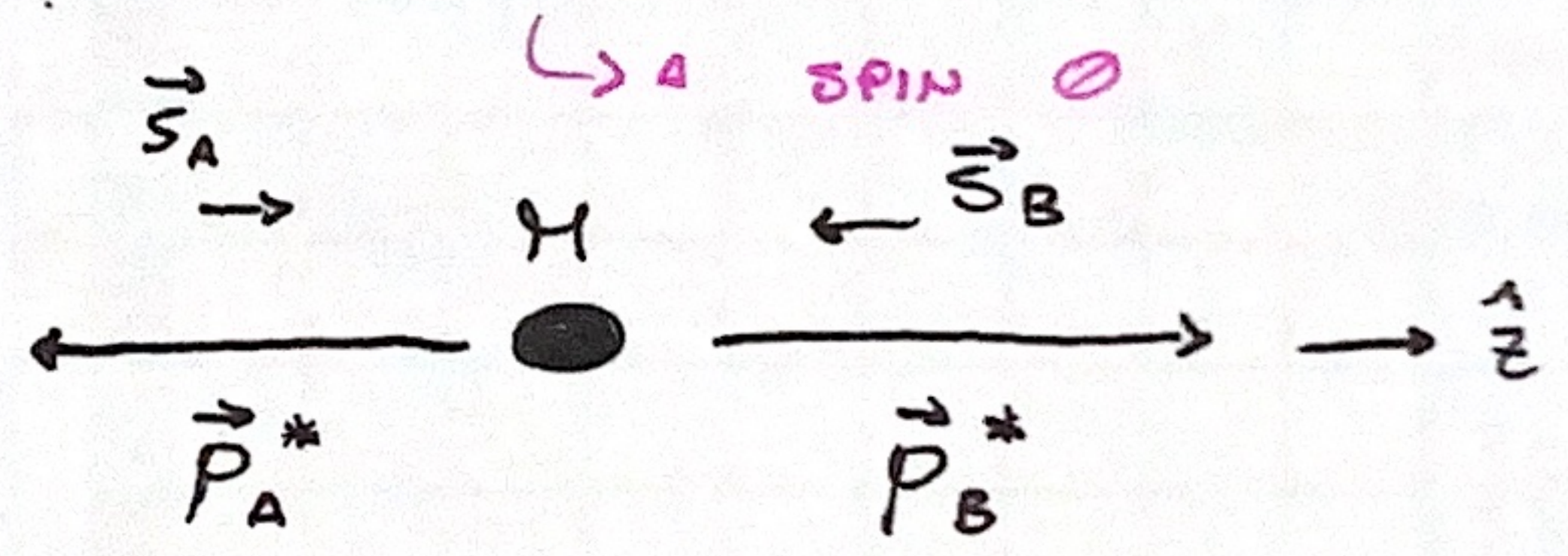
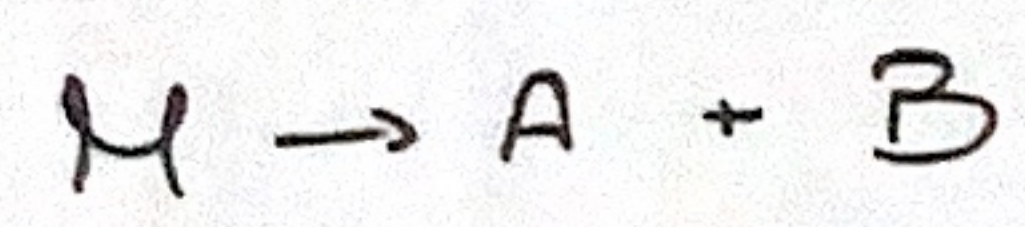
IL DECADIMENTO $K^+ \rightarrow \pi^+ \gamma$ È UN PROCESSO ELETTROMAGNETICO.

IN QUESTO CASO STATO INIZIALE E FINALE NON SONO AUTOSTATI DELLA CONIUGAZIONE DI CARICA (INFATTI $\mathbb{C}(K^+) \Rightarrow K^-$), PER CUI NON ABBIAMO NULLA DA DIRE A RIGUARDO.

I DUE STATI SONO AUTOSTATI DELLA PARITÀ, DUNQUE DOBBIAMO CONTROLLARE LA SUA CONSERVAZIONE. PERÒ, AGGIUSTANDO IL MOMENTO ANGOLARE (l) DEL γ POSSIAMO CONSERVARLA.

PERÒ, IL DECADIMENTO NON AVVIENE, DOBBIAMO PARLARE DEL MOMENTO ANGOLARE.

IL DECADIMENTO (GENERICO) DI UN MESONE È:



NEL C.M. SAPPIAMO $\vec{p}_A = -\vec{p}_B$

PER LA CONSERVAZIONE DEL MOMENTO ANGOLARE ($S_M = 0$):

$$0 = \vec{S}_A + \vec{S}_B + \vec{L}_{AB}$$

POSSIAMO FARE IL PRODOTTO SCALARE PER \vec{p}_A^* :

$$0 = \vec{S}_A \cdot \vec{p}_A^* + \vec{S}_B \cdot \vec{p}_A^* + \vec{L}_{AB} \cdot \vec{p}_A^*$$

UTILIZZIAMO $\vec{p}_A^* = -\vec{p}_B^*$ INSIEME AL FATTO CHE $\vec{L} = \vec{r}_{AB} \times \vec{p}_{AB}$ È SEMPRE \perp AL PIANO DI \vec{p}_A^* E \vec{p}_B^* :

$$0 = \vec{S}_A \cdot \vec{p}_A^* - \vec{S}_B \cdot \vec{p}_B^* + 0$$

SONO MOMENTO E DISTANZA RELATIVA

6

SE DEFINIAMO L'ELICITÀ

$$\lambda = \vec{S} \cdot \vec{p}^*$$

ALLORA ABBIAMO

$$\lambda_A = \lambda_B$$

DEFINITA A MENO DI UNA NORMALIZZAZIONE

CHE È IL CASO DI UN MESONE A SPIN NULLO, (INIZIALE)

ED UN DECADIMENTO A 2 CORPI. SE AVESSIMO PIÙ CORPI AVREMO COSE PIÙ COMPLICATE.

PERÒ NEL CASO $K^+ \rightarrow \pi^+ \gamma$ CIÒ NON È RISPETTATO:

K^+ HA SPIN ZERO. ✓

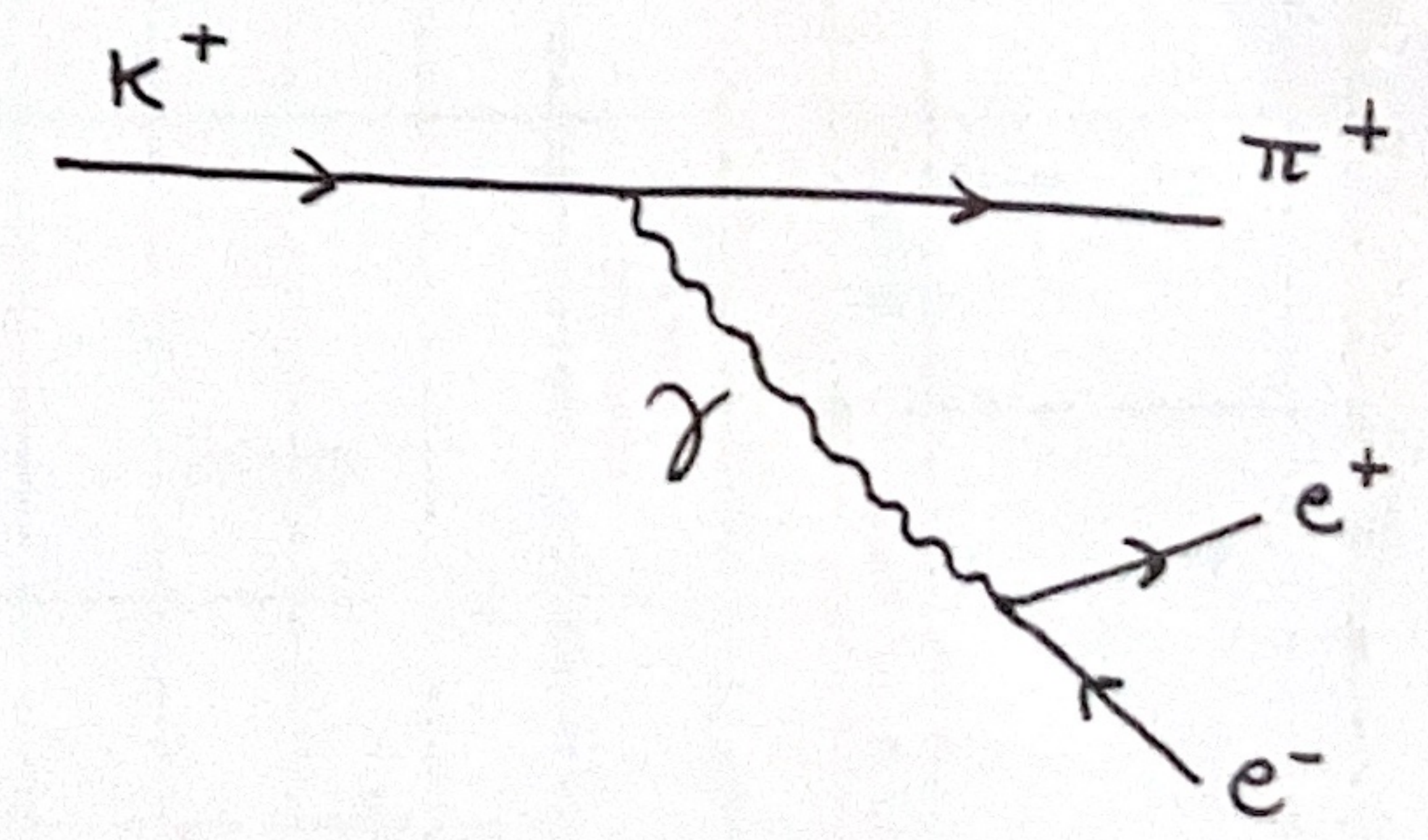
$S_\pi = 0 \Rightarrow \lambda_\pi = 0$
MA $\lambda_\gamma = \pm 1$ ESSENDO MASSLESS

LA CONSERVAZIONE DEL MOMENTO ANGOLARE NON È RISPETTATA.

NOTA PERÒ SE $K^+ \rightarrow \pi^+ e^+ e^-$ ABBIAMO UN DECADIMENTO A 3 CORPI E NON POSSIAMO USARE LA RELAZIONE

AD OGNI MODO, IL DECADIMENTO ESISTE POICHÈ CARICA E PARITÀ SONO CONSERVATI,

ANCHE SE MOLTO SOPPRESSO



5

VIENE DETTO CHE $P(\eta') = -1$ E DOBBIAMO VEDERE QUALI DECADIMENTI SONO PERMESSI.

a) $\eta' \rightarrow \pi^+ \pi^-$ SI HA $P(\pi^+ \pi^-) = (-1)^L = +1 \Rightarrow P(\eta') = -1$ DUNQUE NON È PERMESSO.

ESSENDO TUTTI SPIN = 0 $\Rightarrow L = 0$

b) $\eta' \rightarrow \pi^+ \pi^- \eta$ ESSENDO UN DECADIMENTO A 3 CORPI È COMODO DEFINIRE UN MOMENTO ANGOLARE TRA I π E VEDERE COME I DUE RUOTANO (DUNQUE UN ALTRO MOMENTO ANGOLARE) RISPETTO η .

PER LA CONSERVAZIONE DEL MOMENTO ANGOLARE: \sum TUTTI SPIN = 0.

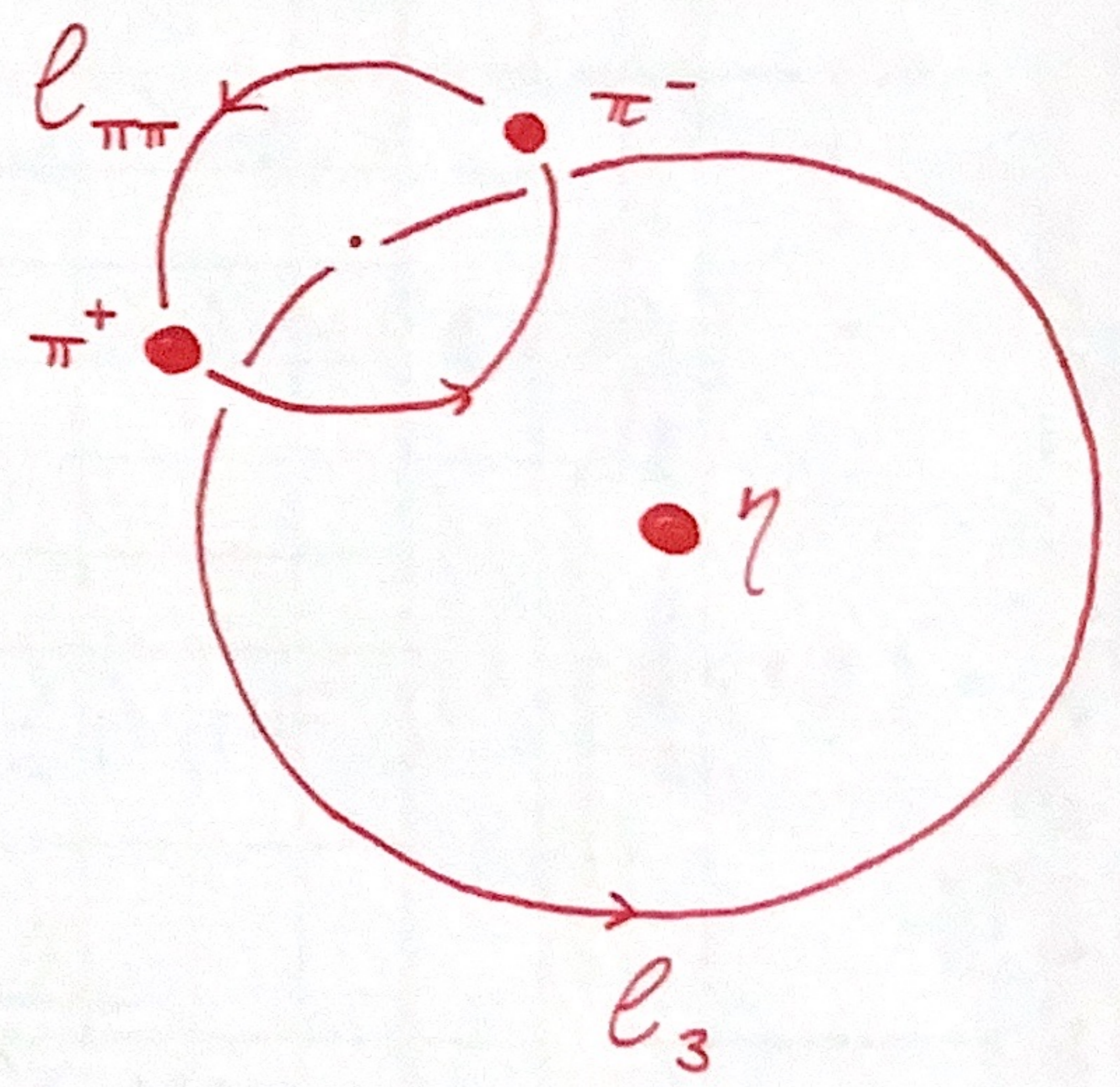
$$l_{\pi\pi} = l_3.$$

POSSIAMO VEDERE LA CONIUGAZIONE DI CARICA:

$$C(\pi^+ \pi^- \eta) = (-1)^{l_{\pi\pi} + S} (+1) = (-1)^{l_{\pi\pi}}$$

$S=0$ SIA NELLO STATO INIZIALE CHE FINALE

SONO 3 AUTOSTATI DI C E QUINDI MOLTIPLICHIAMO I NUMERI QUANTICI



MA AVENDO $C(\eta') = +1 \Rightarrow l_{\pi\pi}$ DEV'ESSERE PARI. INOLTRE VEDIAMO:

$$P(\pi^+ \pi^- \eta) = (-1)^{l_{\pi\pi}} (-1) (-1)^{l_3} = (-1)^{l_{\pi\pi} + l_3 + 1} = -1$$

E POICHÈ $P(\eta') = +1$ ANCHE LA PARITÀ È RISPETTATA.

L'UNICO VINCOW CHE ABBIAMO È SCEGLIERE $l_{\pi\pi} = l_3 =$ PARI.

c $\eta' \rightarrow \gamma \eta$

COME L'ESERCIZIO 4) LA CONSERVAZIONE DEL
 MOMENTO ANGOLARE NON PERMETTE IL DECADIMENTO.
 IN PIÙ ANCHE LA CONIUGAZIONE DI CARICA
 NON È SODDISFATTA.

$\hookrightarrow C(\eta') = C(\gamma)C(\eta) \Rightarrow +1 = -1.$
 $C(\eta') = C(\eta)$
 $C(\gamma) = -1$

d $\eta' \rightarrow K^+ K^- \eta$

LE MASSE NON PERMETTONO IL
 DECADIMENTO.

e $\eta' \rightarrow 2\gamma$

LA PARITÀ $P(2\gamma)$ LA POSSIAMO AGGIUSTARE
 GIOCANDO CON IL MOMENTO ANGOLARE DEI γ ,
 PER CUI È OK. IN PIÙ SI HA:

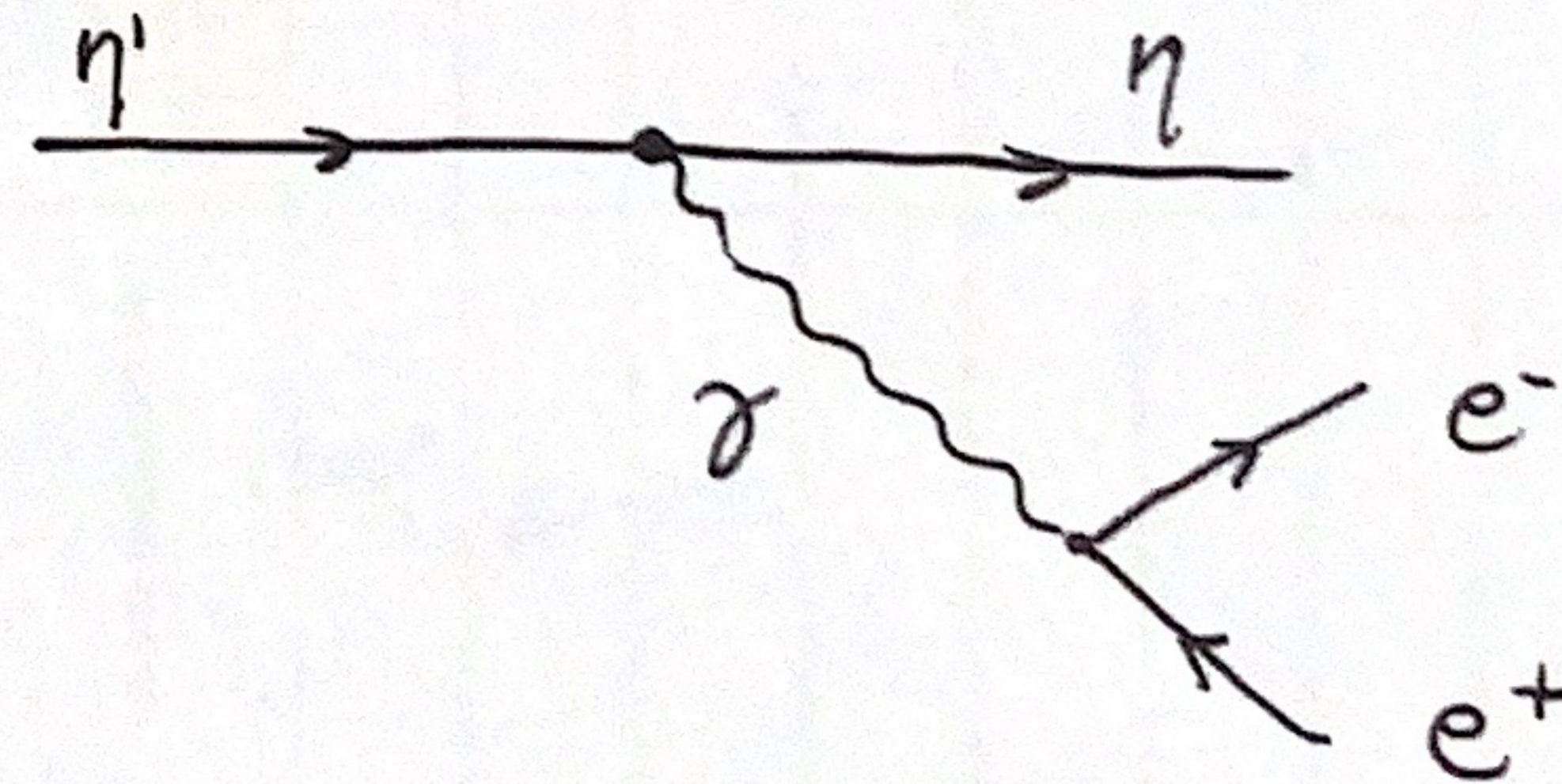
$C(\eta') = +1$, $C(2\gamma) = (C(\gamma))^2 = +1$

DUNQUE È PERMESSO.

f $\eta' \rightarrow 3\gamma$

STESSO DISCORSO DEL SE HA CON $C(3\gamma) = -1$
 NON È PERMESSO

g ABBIAMO $\eta' \rightarrow e^+ e^- \eta$



IL PROBLEMA PERÒ QUA È
 CHE IL VERTICE DI QED
 (TRA $\eta' \eta \gamma$) NON CONSERVA
 LA CARICA:

$C(\eta') = C(\eta) = +1$

MA $C(\gamma) = -1.$

\Rightarrow NON È PERMESSO.