

Quark-Passen

$$\text{vom S. 67: } \delta \hat{\mathcal{L}} = -h_u [\bar{Q}'_{1L} \tilde{\Phi} \bar{u}_R'' + \bar{u}_R'' \tilde{\Phi}^+ Q'_{1L}] \\ - h_d [\bar{Q}'_{1L} \tilde{\Phi} \bar{d}_R'' + \bar{d}_R'' \tilde{\Phi}^+ Q'_{1L}] + 2.+3. \text{ Generation}$$

mit $\hat{Q}'_{1L} = \begin{pmatrix} \bar{u}_L \\ \bar{d}_L \end{pmatrix}$ und $\tilde{\Phi} = \begin{pmatrix} \tilde{\phi}^+ \\ \phi^0 \end{pmatrix} \rightarrow \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 0 \\ v \end{pmatrix}$
 $\tilde{\Phi} = \begin{pmatrix} \tilde{\phi}^{0*} \\ -\tilde{\phi}^{+*} \end{pmatrix} \rightarrow \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} v \\ 0 \end{pmatrix}$

$$\Rightarrow \delta \hat{\mathcal{L}} \Big|_{\text{quadratisch}} = -h_u \frac{v}{\sqrt{2}} [\bar{u}_L \bar{u}_R'' + \bar{u}_R'' \bar{u}_L] \\ - h_d \frac{v}{\sqrt{2}} [\bar{d}_L \bar{d}_R'' + \bar{d}_R'' \bar{d}_L] + 2.+3. \text{ Generation}$$

$$= (\bar{p}_L \bar{d}')^+ \gamma^0 P_R \bar{d}'' = \bar{d}'^+ \bar{p}_L^+ \gamma^0 P_L \bar{d}'' , \quad p_5^+ = p_5^- \quad \left. \right\} \text{s. Übung} \\ = \bar{d}'^+ \gamma^0 P_L \bar{p}_L \bar{d}'' = \bar{d}'^+ \bar{p}_L \bar{d}'' \quad \left. \begin{array}{l} \{ \bar{p}_5, \bar{p}_5 \} = 0 \\ (\text{vgl. Üb. 34.6}) \end{array} \right\} \text{l.o.c}$$

$$= -h_u \frac{v}{\sqrt{2}} [\bar{u} P_R \bar{u}'' + \bar{u}'' P_L \bar{u}] \\ - h_d \frac{v}{\sqrt{2}} [\bar{d}' P_L \bar{d}'' + \bar{d}'' P_L \bar{d}'] + 2.+3. \text{ Generation}$$

benutze jetzt die Freiheit der Definition von \bar{u}'' , \bar{d}'' :

umlegen fest, dass \bar{u}, \bar{d} die "Passmeigen zu finde" bezeichnen,
d.h. $\delta \hat{\mathcal{L}} \Big|_{\text{quadratisch}}$ sollte diagonalisiert sein.

- $\bar{u}'' = \bar{u} \Rightarrow \bar{u} [P_R + P_L] \bar{u} = \bar{u} \bar{u} \Rightarrow \delta \hat{\mathcal{L}} = - \frac{h_u v}{\sqrt{2}} \bar{u} \bar{u}$
(Kette für c, t Quarks) Masse des Up-Quarks $= m_u$

- für die d-Quarks ist die Diagonalsierung etwas komplizierter;
müssen alle drei Generationen gleichzeitig betrachten.

schreibe: $\begin{pmatrix} d' \\ s' \\ b' \end{pmatrix} = V \begin{pmatrix} d \\ s \\ b \end{pmatrix} , \quad \begin{pmatrix} d'' \\ s'' \\ b'' \end{pmatrix} = U \begin{pmatrix} d \\ s \\ b \end{pmatrix}$

mit V, U unitäre Matrizen

dann ist die untere Zeile von $\delta \hat{L}^1$ quad.

$$\delta \hat{L}^1 = -\frac{v}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} d \\ s \\ b \end{pmatrix} V^t \begin{pmatrix} h_d & h_s & h_b \end{pmatrix} U P_R \begin{pmatrix} d \\ s \\ b \end{pmatrix} - \frac{v}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} d \\ s \\ b \end{pmatrix} U^t \begin{pmatrix} h_d & h_s & h_b \end{pmatrix} V P_L \begin{pmatrix} d \\ s \\ b \end{pmatrix}$$

$\stackrel{\text{def}}{=} \text{diag}(h_d, h_s, h_b)$ $\stackrel{\text{def}}{=} \text{diag}(h_d, h_s, h_b)$

gleichsetzen $\delta \hat{L}^1 = 0$: $U \equiv \begin{pmatrix} h_d & h_s & h_b \end{pmatrix} V \begin{pmatrix} h_d & h_s & h_b \end{pmatrix}$

V beliebig

$$= - \begin{pmatrix} h_d v \\ \frac{v}{\sqrt{2}} \end{pmatrix} \tilde{d} \tilde{d} - \begin{pmatrix} h_s v \\ \frac{v}{\sqrt{2}} \end{pmatrix} \tilde{s} \tilde{s} - \begin{pmatrix} h_b v \\ \frac{v}{\sqrt{2}} \end{pmatrix} \tilde{b} \tilde{b}$$

$\stackrel{\text{def}}{=} m_d$ $\stackrel{\text{def}}{=} m_s$ $\stackrel{\text{def}}{=} m_b$

CKM-Matrix

die Matrix V ist eine Verallgemeinerung der Cabibbo-Matrix (S.S. 57), und wird Cabibbo-Kobayashi-Maskawa (CKM)-Matrix genannt (1973).

schräbe: $V \equiv \begin{pmatrix} V_{ud} & V_{us} & V_{ub} \\ V_{cd} & V_{cs} & V_{cb} \\ V_{td} & V_{ts} & V_{tb} \end{pmatrix} \quad \rightarrow \text{Nobelpreis 2008}$

die Matrixelemente V_{ij} ($i, j \in \{u, d, s, b\}$, aber $V^t V = \mathbb{1}$) sind Parameter des STT; können gemessen werden; Resultat (vgl.

PDG-Brooklet, S. 181 ff): $|V| \approx \begin{pmatrix} 0.97 & 0.23 & 0.004 \\ 0.23 & 0.97 & 0.04 \\ 0.01 & 0.04 & 0.999 \end{pmatrix}$

\rightarrow in der Natur ist V "fast diagonal"!

CP-Vorlesung

Die CKM-Matrix hat etwas mit diesem wichtigen Phänomen zu tun. Erinnerung:

$$(\text{Übung, Aufgabe 38}): |K_s^0\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|K^0\rangle + |\bar{K}^0\rangle) \quad ; \quad \hat{C}^\dagger \hat{P} |K_s^0\rangle = + |K_s^0\rangle$$

$$|K_L^0\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|K^0\rangle - |\bar{K}^0\rangle) \quad ; \quad \hat{C}^\dagger \hat{P} |K_L^0\rangle = - |K_L^0\rangle$$

$$(\text{Skript, S.54}): \hat{CP} |\pi^+ \rangle |\pi^- \rangle = + |\pi^+ \rangle |\pi^- \rangle$$

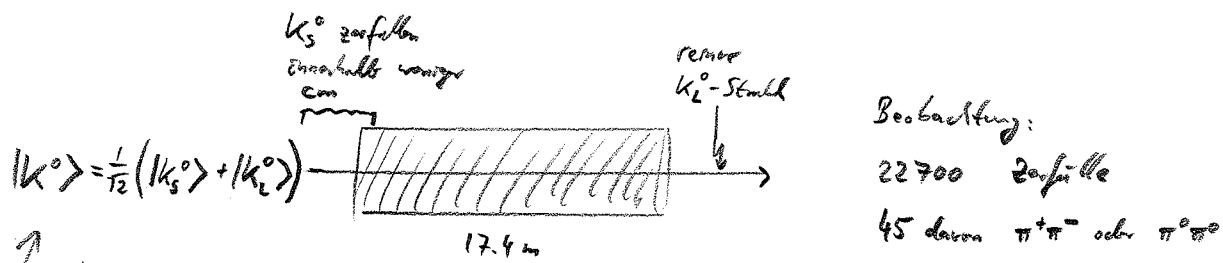
$$\hat{CP} |\pi^0 \rangle |\pi^+ \rangle |\pi^- \rangle = - |\pi^0 \rangle |\pi^+ \rangle |\pi^- \rangle$$

also sind die folgenden Zerfälle erlaubt:

$$K_s^0 \rightarrow \pi^+ \pi^- \quad (\text{PDG-Buchf. } T_{CP} \approx 69\%); \tau \approx 0.9 \cdot 10^{-10} \text{ s} \Rightarrow c\tau \approx 2.7 \text{ cm}$$

$$K_L^0 \rightarrow \pi^0 \pi^+ \pi^- \quad \xrightarrow{\text{häufig: } \pi \bar{\nu} \nu} \quad 13\%; \tau \approx 5.1 \cdot 10^{-8} \text{ s} \Rightarrow c\tau \approx 15.34 \text{ m}$$

Cronin + Fitch - Experiment (1964) \rightarrow [Nobel-Preis 1980]

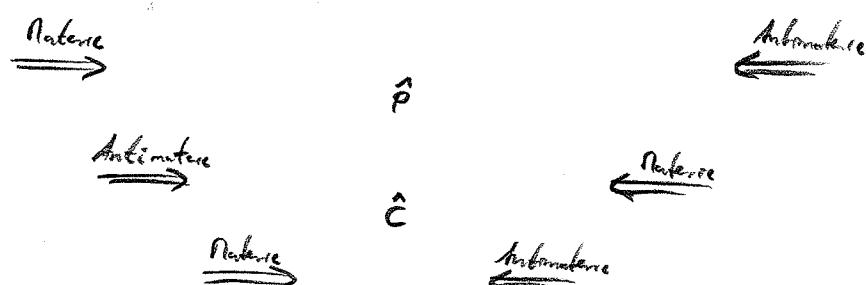


((erzeugt durch starke Wechselwirkung, als
EZ der Seltenskizze ($K^0 \bar{K}^0$));
Zerfall durch schwache Wechselwirkung,
EZ von CP; ((Analogie: Polarisation eines Dauersatzes nützlich))

\Rightarrow d.h.: CP wird verletzt!!!
"CP"

\rightarrow also ist die Natur nicht spiegel-symmetrisch!

Relevanz: CP ist wichtig, weil es somit einen grundsätzlichen Unterschied zwischen Partikel + Antiteilchen gibt!



wenn CP verletzt, ist der untere Zustand ungleich dem oberen; d.h. nach der Raumverteilung kann es einen Rest geben!

\rightarrow wichtige Rolle in der Kosmologie (?)