

der obige Massenterm (mit $\vec{L}_{12} = \begin{pmatrix} \nu_e \\ e_e \end{pmatrix}$) genügt noch nicht [da $\bar{\nu}_e \nu_e = 0$]. Es gibt aber einige Varianten dann (s. z.B. [Gottman/Greenwood, Kap. 19-21]) ...

Resultat: nach $\hat{\Phi} \rightarrow \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} \nu \\ 0 \end{pmatrix}$ bekommen Neutrinos eine Masse $m_\nu \sim \frac{h_\nu^2 v^2 / 2}{m_{\text{GUT}}}$

bisher kennen wir die leichtesten / schwersten Fermionmassen

als $m_e = \frac{h_e v}{\sqrt{2}} \approx 0.5 \text{ MeV}$, $m_t = \frac{h_t v}{\sqrt{2}} \approx 175 \text{ GeV}$

Vermutung: h_ν sollte in diesem Bereich der Yukawa-Kopplungen liegen, also $h_e \lesssim h_\nu \lesssim h_t$

aus Übung, Aufg. 55: $m_{\text{GUT}} \gtrsim 10^{15} \text{ GeV}$

also $\frac{(0.5 \text{ MeV})^2}{10^{15} \text{ GeV}} \approx \frac{10^{11} \text{ eV}^2}{10^{24} \text{ eV}} \lesssim m_\nu \lesssim \frac{(175 \text{ GeV})^2}{10^{15} \text{ GeV}} \approx \frac{10^{22} \text{ eV}^2}{10^{24} \text{ eV}}$

$$10^{-13} \text{ eV} \lesssim m_\nu \lesssim 10^{-2} \text{ eV}$$

Experimentelle Bestimmung der Neutrinomassen

wie kann man so kleine Massen messen?

(a) direkt

Tritium β -Zerfall ($\tau_{1/2} = 12.32 \text{ Jahre}$)



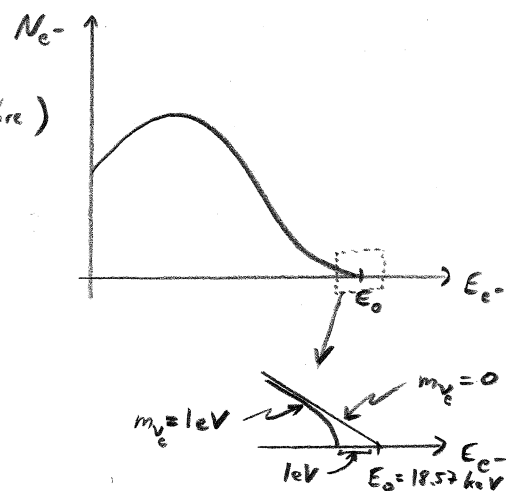
sehr schwierige Messung!

Pamex Experiment 1997-2001:

$$m_{\nu_e} < 2.2 \text{ eV}$$

KATRIN (Karlsruhe Tritium Neutrino Experiment) 2009 - ...

$$\text{Ziel: } m_{\nu_e} < 0.2 \text{ eV}$$



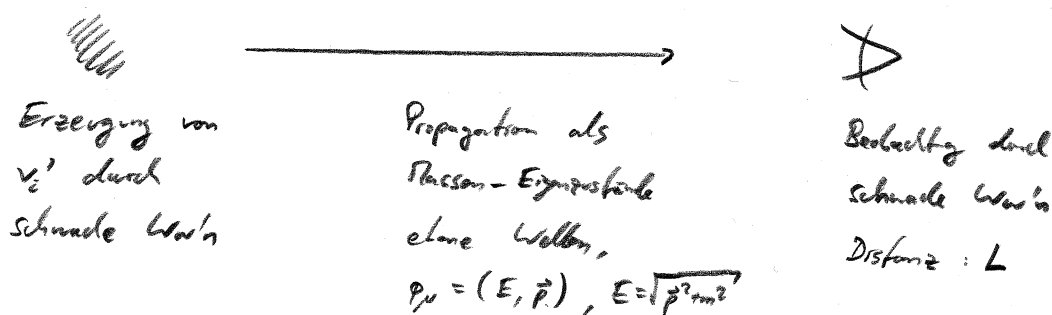
"präziseste Messung der Welt"

(6) indirekt

Massendifferenzen sind leichter zu messen, da sie zu Neutrino-Oszillationen führen:

In Analogie zu den Quarks sind die in schwachen WW's erzeugten ν 's (falls massiv) LK's von Masseneigenzuständen.
(hier: betrachte der Einfachheit halber nur 2 Generationen)

schwache
EZ $\rightarrow \begin{pmatrix} \nu_1' \\ \nu_2' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos \theta & \sin \theta \\ -\sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \nu_1 \\ \nu_2 \end{pmatrix} \leftarrow \text{Massen-EZ}$



betrachte z.B. Propagation eines ν_1'

$$|\nu_1'(t, L)\rangle = \cos \theta |\nu_1\rangle e^{-iEt + i p_1 L} + \sin \theta |\nu_2\rangle e^{-iEt + i p_2 L}$$

$$\langle \nu_2' | = -\sin \theta \langle \nu_1 | + \cos \theta \langle \nu_2 |$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \langle \nu_2' | \nu_1'(t, L) \rangle &= \underbrace{\cos \theta \sin \theta}_{= \frac{1}{2} \sin(2\theta)} e^{-iEt} \underbrace{\left(e^{i p_2 L} - e^{i p_1 L} \right)}_{= e^{i(p_1 + p_2) \frac{L}{2}} \left(e^{i(p_2 - p_1) \frac{L}{2}} - e^{i(p_1 - p_2) \frac{L}{2}} \right)} \\ &= i \sin(2\theta) e^{-iEt} e^{i(p_1 + p_2) \frac{L}{2}} \underbrace{\sin\left((p_2 - p_1) \frac{L}{2}\right)}_{= 2i \sin\left((p_2 - p_1) \frac{L}{2}\right)} \\ &= i \sin(2\theta) e^{-iEt} e^{i(p_1 + p_2) \frac{L}{2}} \sin\left((p_2 - p_1) \frac{L}{2}\right) \end{aligned}$$

also ist die Wahrscheinlichkeit für einen Übergang

$$P(1' \rightarrow 2') = |\langle \nu_2' | \nu_1'(t, L) \rangle|^2 = \sin^2(2\theta) \sin^2\left((p_2 - p_1) \frac{L}{2}\right)$$

für $E \gg m_i$ ist $p_i = \sqrt{E^2 - m_i^2} \approx E - \frac{1}{2} \frac{m_i^2}{E} + \mathcal{O}\left(\frac{m_i^4}{E^3}\right)$

$$\Rightarrow \boxed{P(1' \rightarrow 2') = \sin^2(2\theta) \sin^2\left(\frac{(m_1^2 - m_2^2)L}{4E}\right)}$$

$\equiv \Delta m^2$

setzen wir nun "typische" Einheiten in den 2. Summanden:

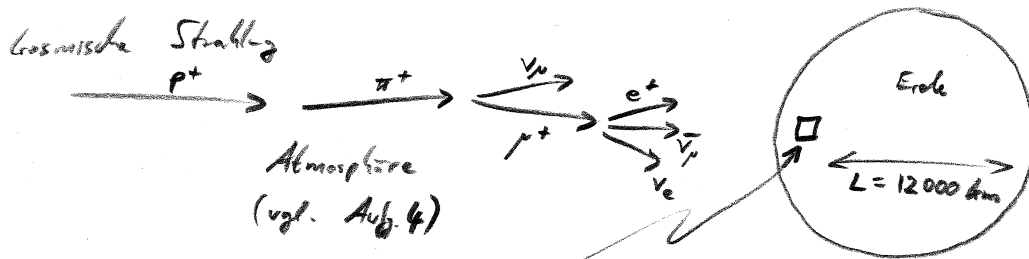
$$\frac{L}{4E} \text{ km}^2 = \frac{L [\text{km}] \text{ km}^2 [\text{eV}^2]}{E [\text{GeV}]} = \frac{10^3 \text{ m} \cdot 10^{-18} \text{ GeV}^2}{4 \cdot \text{GeV}} = \frac{1}{4} \text{ km} \cdot \text{GeV} \approx \frac{5}{4} \approx 1.25$$

→ eine Oszillation kann für $\frac{L}{4E} \text{ km}^2 \sim 1$ beobachtet werden;
für $E \sim \text{GeV}$ und $\text{km} \ll \text{eV}$ braucht man also $L \gg \text{km}$.

⇒ große Abstände nötig im Experiment!

mehrere Möglichkeiten:

(1) Atmosphärische Neutrinos



ν -Detektor Super-Kamiokande₉₆ (in stillgelegter Mine, unter den japanischen Alpen; 50 000 Tonnen reines Wasser; Photomultiplier) 11200 Stück 0.5m Durchmesser

ν -Nachweis über Streuung von geladenem Strom:

$$\nu_\mu + N \rightarrow \mu + N, \quad \nu_e + N \rightarrow e + N$$

geladenes Lepton nachweisbar (Photonen; Cherenkov-Strahlung)

atmosphärische ν 's werden auf allen Seiten der Erde erzeugt!

man findet aber: $\frac{\text{Fluss von } \nu_\mu \text{ nach oben}}{\nu_\mu} = 0.54 \pm 0.04$

hier: $E \approx \text{einige GeV}$; $L \approx 12000 \text{ km}$

Interpretation: $\nu_\mu \rightarrow \nu_e$ Oszillation

$$|m_{\nu_\mu}^2 - m_{\nu_e}^2| \approx (2 \pm 1) \cdot 10^{-3} \text{ eV}^2$$

$$\sin^2 \theta_{\mu e} > 0.9$$