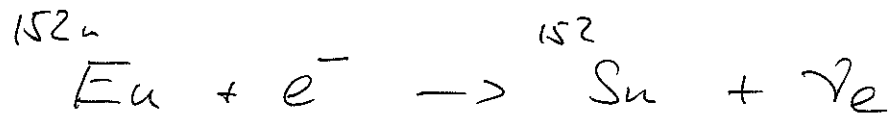


Goldhaber, Sunyar, Brodams (1958)

①



↑

$$t_{1/2} = 9,3 \text{ h}$$

Achsezeit $P = \langle \sigma \cdot p_0 \rangle$ des Neutrinos beim EC

\Rightarrow gleichzeitig Impulsrichtung und Spinrichtung des Neutrinos messbar!

Elektronenimpuls: kein Impulsbeitrag des Hüllenelektrons

$$\Rightarrow \vec{P}_R = -\vec{P}_\nu$$

Richtung des Rückstoßes des ${}^{152}\text{Sm}$ Kerns wird über Resonanz/loweserz gemessen (961 keV) Gammas.

Resonanzfluoreszenz findet normalerweise keine statt! Wg.

Rückstoßenergie

Wenn Strahlungsquelle nicht in Ruhe ist, sondern in Richtung auf den Streuer (${}^{152}\text{Sm}$) zu bewegt (Doppler Effekt)

kein Resonanz-Fluoreszenz statt finden.

Rückstoßimpuls bei γ -Quant mit Energie $h\nu$

(2)

$$P_R(\gamma) = \frac{h\nu}{c}$$

kinetische Energie des Rückstoßkerns beträgt

$$E_R = \frac{P_R^2}{2m_R} = \frac{(h\nu)^2}{2m_R c^2}$$

$$h\nu = 961 \text{ keV}$$

$$m_R = 152$$

$$E_R = \frac{0,961^2}{2 \cdot 152 \cdot 938} \text{ MeV} \approx \underline{\underline{3,2 \text{ eV}}}$$

Aufgrund Lebensdauer des angeregten Zustandes $\tau(\pi^-) \approx 3 \cdot 10^{-14} \text{ sec}$

$$\Rightarrow \Delta E = \frac{h}{\tau} = \frac{0,658 \cdot 10^{-15}}{3 \cdot 10^{-14}} \text{ eV} = \underline{\underline{0,023 \text{ eV}}}$$

\Rightarrow Überlapp des Emissionsspektrums und des Absorptionsspektrums ist minimal

Aus exakten Kernmassen $\Rightarrow E_{\gamma_2} = 950 \text{ keV}$

$$P_R(\gamma) = \frac{E_{\gamma}}{c}$$

$$E_R(\gamma) = \frac{P_R^2(\gamma)}{2m_R} = \frac{E_{\gamma}^2}{2m_R c^2} = \underline{\underline{3,12 \text{ eV}}}$$

Falls Rückstoß genau in Richtung der nachfolgenden Gamma emission

$$P_R = P_R(\nu) - P_R(\gamma) = \frac{E_\gamma - h\nu}{c} = 4 \cdot 10^{-4} \text{ eV}$$

d.h. beide Rückstöße kompensieren sich

$$E_\gamma = E_{exc} + E_R(\nu) - E_R = E_{exc} + 3,12 \text{ eV}$$

(klass. Doppellekt)

=> Integralierung des Emissionsspektrums $\int U(E) dE$ mit $\int W(E) dE$ falls Emission des Neutrons entgegen der Emissionsrichtung des Photons stattfindet
=> "Richtungs-messung über Resonanzfluoreszenz"

Beobachtung des Spins des Neutrons über Drehimpulserhaltung

^{152m}Eu hat Kernspin $J_i = 0$, neg. Parität

$^{152}\text{Sm}^*$ " " " $J_i = 1$, " "

=> "erhaltener" Gam-ma-Teilchen Übergang

Drehimpulserhaltung: $\vec{J}_i + \vec{J}_e = \vec{J}_f + \vec{J}_\nu$

mit $J_i = 0$, $J_e = \frac{1}{2}$, $J_f = 1$ und $J_\nu = \frac{1}{2}$

Flugrichtung des Neutinos als Quantisierungsachse

=> m-Komponente

$$m_e = m_{J_f} + m_\nu$$

für $m_\nu = +\frac{1}{2}$ gibt es zwei Möglichkeiten $m_{J_f} = -1$, $m_e = -\frac{1}{2}$

und $m_{J_f} = 0$, $m_e = +\frac{1}{2}$

d.h. $m_{J_f} = +1$ ist verboten

äquivalent für $m_\nu = -\frac{1}{2}$ => $m_{J_f} = -1$ verboten

=> Longitudinale Polarisation der Neutrinoschale ist Polarisation der ^{152}Sm Kerne zur Richtung der Neutrino Emission zu Folge!

Drehimpulserhaltung für 961keV γ mit Emissionsrichtung

zur \rightarrow -Flugrichtung $\vec{L}(\gamma) = \vec{J}(961\text{keV}) - \vec{J}(0)$

Photonen nur $m_j = \pm 1$ annehmen

(4)

$$\text{Aus } m_j = +\frac{1}{2} \Rightarrow (m_{j_f} = -1, 0) \Rightarrow m_j = -1$$

$$m_j = -\frac{1}{2} \Rightarrow \quad \quad \quad +1, 0 \Rightarrow m_j = +1$$

Helizität d. Neutrinostrahlung $P(\gamma) = \langle \vec{v}_\nu \cdot \vec{p}_\nu(\gamma) \rangle$
wird über die Zirkularpolarisation der diametral
zur γ_2 -Flugrichtung emittierten Gammastrahlung bestimmt.

$$P(\gamma) = \langle \vec{L}_\gamma \cdot \vec{p}_\gamma \rangle$$

Messung d. Zirkularpolarisation des γ 's über WQ
des Compton-Streuung an magnetisierte Eisen

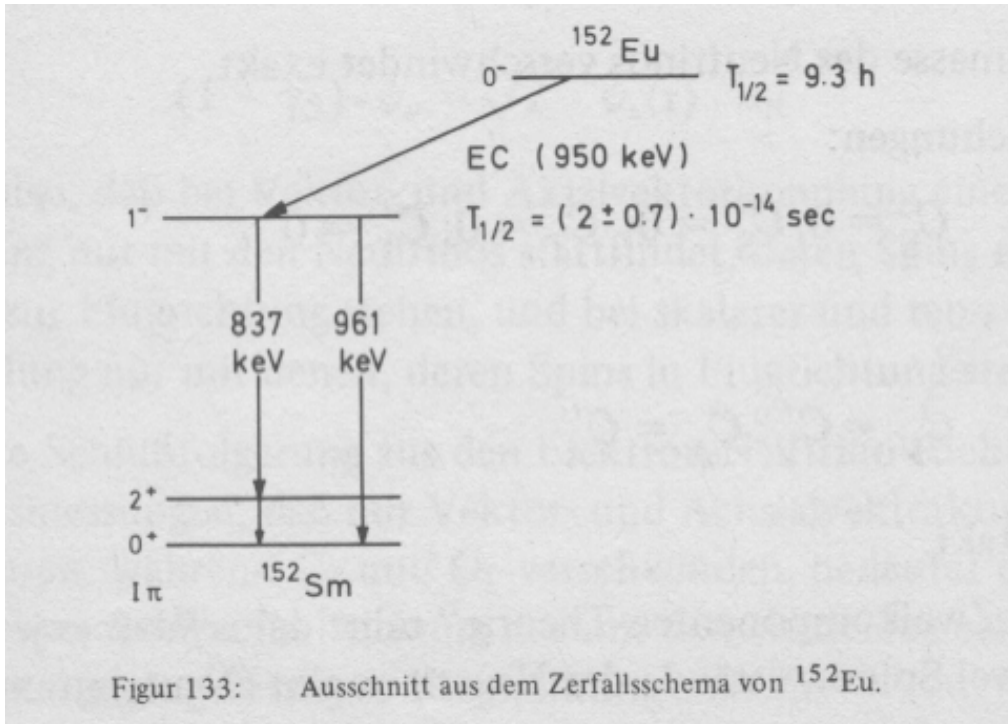
Experimentelle Aufgabe \Rightarrow Folie

$$\text{Experiment } P(\gamma) = -0,66 \pm 0,15$$

Da auch Resonanzstreuung noch möglich ist, wenn der Winkel
nicht genau 180° ist \Rightarrow Korrektur

$$\Rightarrow \text{Helizität des Neutrinos } P(\nu) = -1$$

Goldhaber Experiment



Bodenstedt

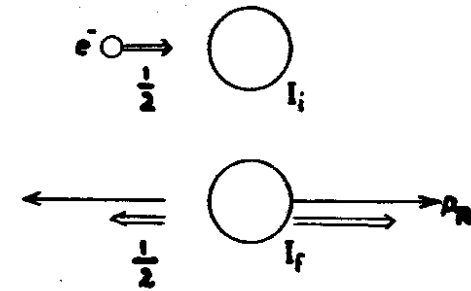
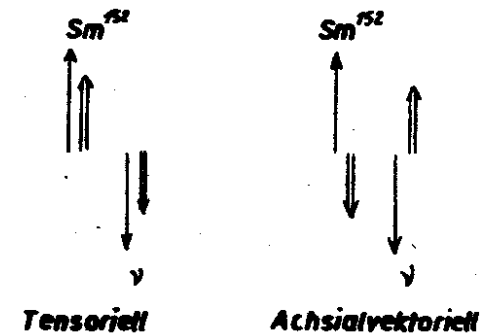
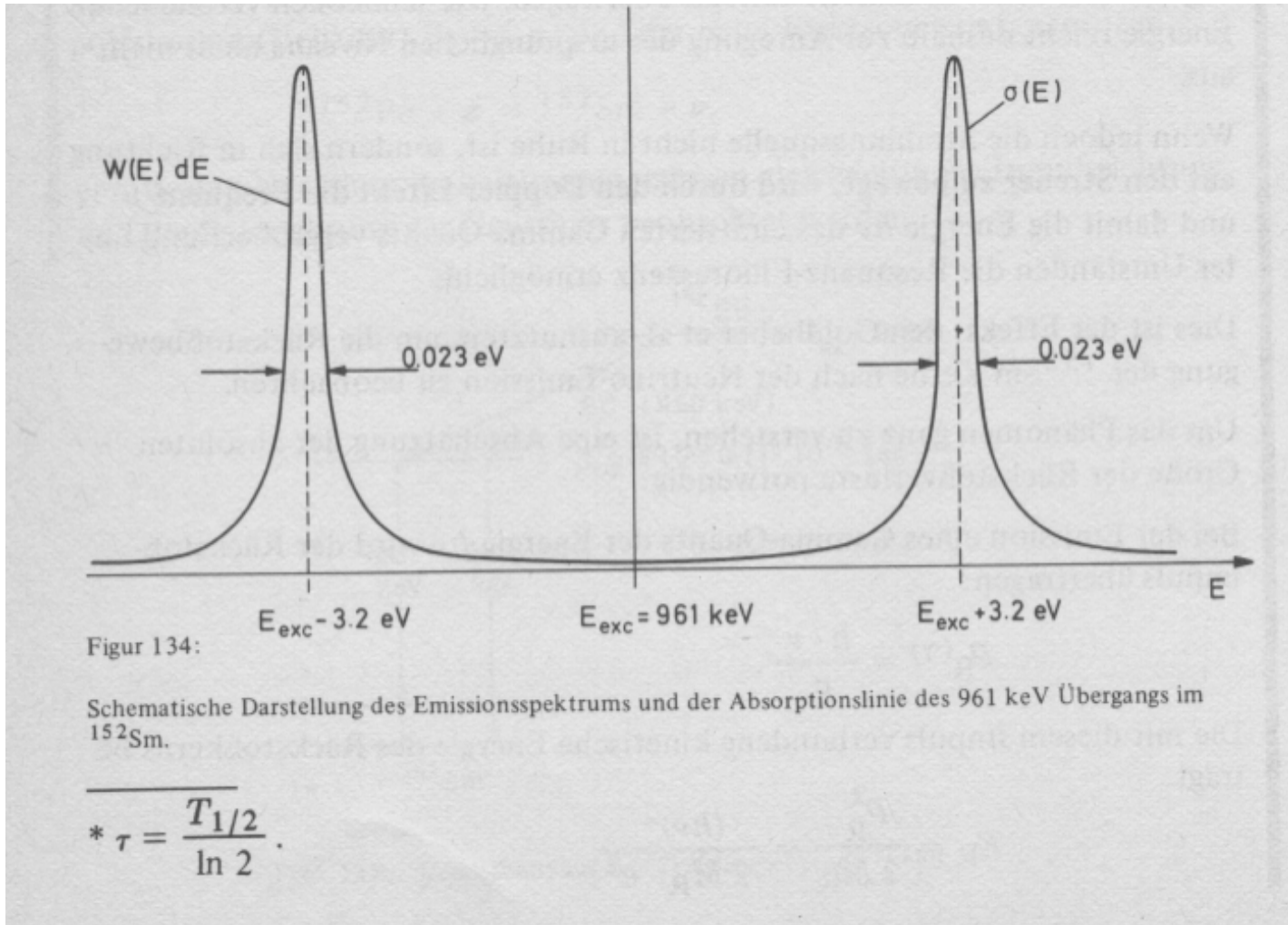


Fig. 10.63

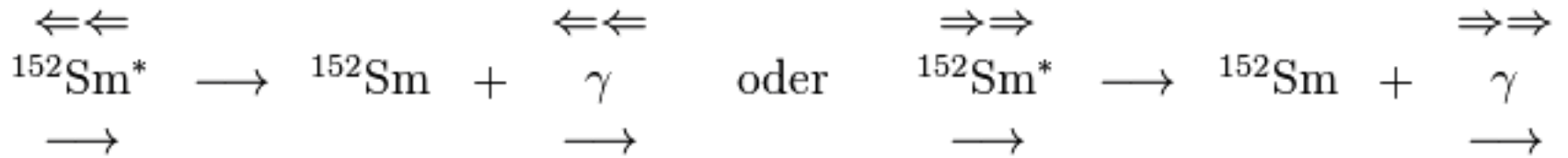


Marmier

Goldhaber Experiment



Mögliche Spin-Kombinationen im Goldhaber-Experiment



Helizität (γ) = Helizität(Sm) = Helizität(ν)

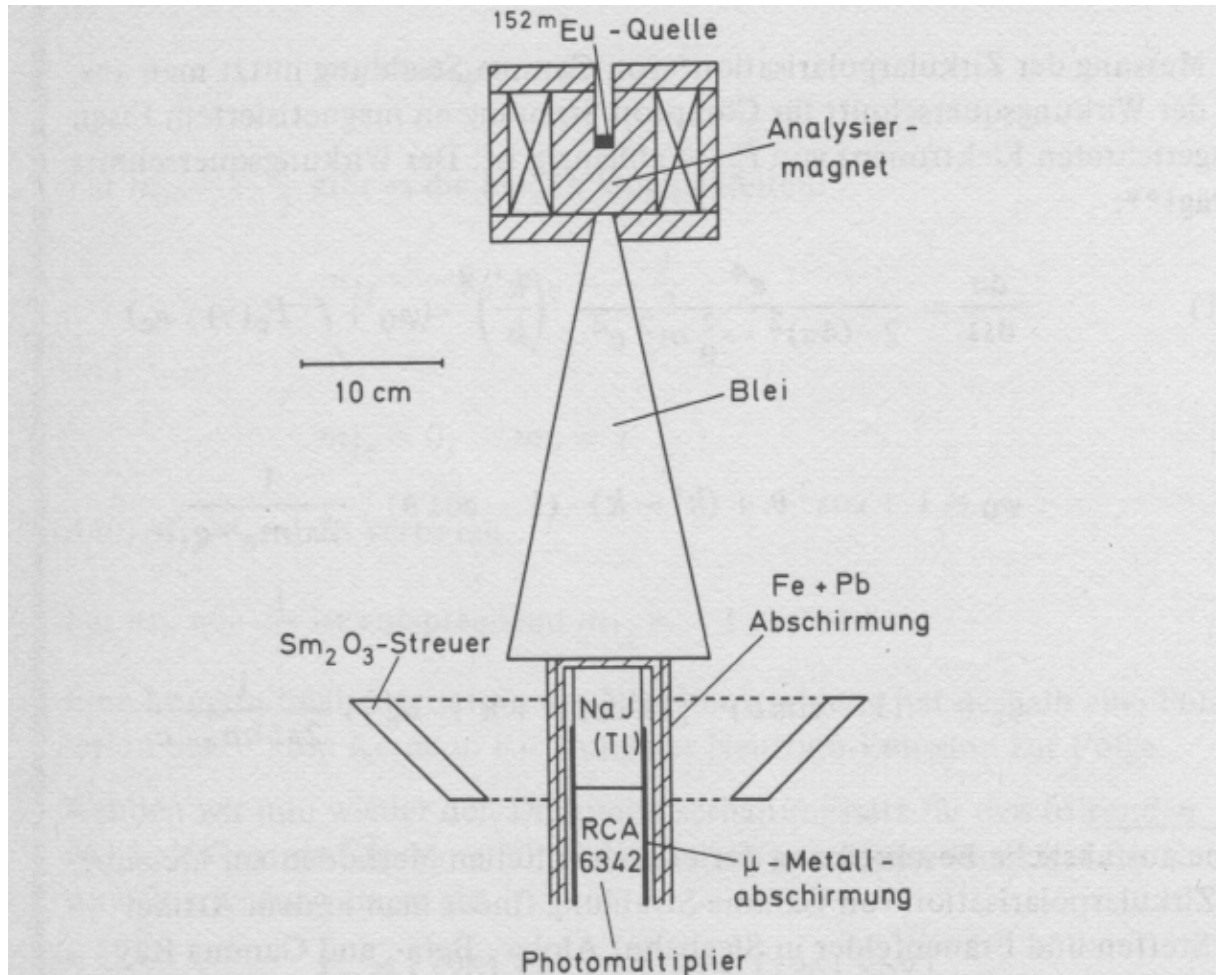


Tensoriell



Achsvektoriell

Goldhaber Experiment



Figur 135:

Experimentelle Anordnung zur Beobachtung der longitudinalen Polarisation der bei einem EC-Zerfall emittierten Neutrinos. Die Figur ist der Arbeit von Goldhaber, Grodzins und Sunyar, Phys.Rev. 109, 1015 (1958), entnommen.

Erwartung: Axialvektor-Kopplung $\rightarrow P(\gamma) = -1$

Wäre Tensor-Kopplung $\rightarrow P(\gamma) = +1$

\Rightarrow "V-A" Struktur d. Schw. WW

(5)

Cadys Konjugation

Teilchen beschreiben Ket-Vektoren $|q_a\rangle$:= generic
 q_a für additive QZ q, B, S, L, \dots

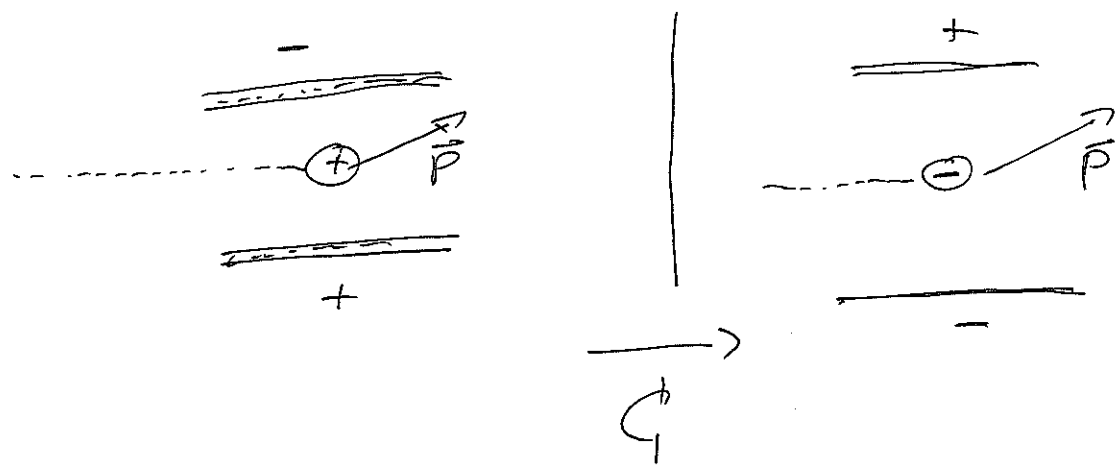
Operatoren der Cadys Konjugation ist definiert

$$C |q_a\rangle = |-q_a\rangle$$

Cadys Konjugation kehrt Vorzeichen der additiven QZ um.

Aber Impuls, Spin ... bleiben unverändert!

wird auch "Teilchen-Antiteilchen Konjugation" genannt
Alle neuen QZ (B, L, S, \dots) ändern ihr Vorzeichen!



C muß auf
gesamte System angewandt
werden

$$C C |q\rangle = C |-q\rangle = |q\rangle \Rightarrow C^2 = 1$$

Eigenwert ist +1 oder -1,

⇒ Quaternzahl der Ladungs konjugation η_c

$$C |\pi^0\rangle = +1 |\pi^0\rangle \quad \parallel \text{(Ladungssperität)}$$

für Photon $\eta_c = -1$

$$\pi^0 \rightarrow 2\gamma \quad \checkmark$$

$$\pi^0 \rightarrow 3\gamma \quad \text{verboten}$$

+1 (-1)³

Experimentell: $\frac{\pi^0 \rightarrow 3\gamma}{\pi^0 \rightarrow 2\gamma} < 3 \cdot 10^{-8}$

Erhaltung für ζ bei hadronischen WW

(7)

z. Bsp $p\bar{p} \rightarrow \pi^+ \pi^- \pi^0$

$C \rightarrow \bar{p}p \rightarrow \pi^- \pi^+ \pi^0$

Wirkelverlauf
wird für positive
und neg. Proton

ζ bleibt bei elektro. verj. u. starke Wechselw.
erhalten

Zeitumkehr

$$T: \quad t \xrightarrow{T} -t, \quad \vec{x} \xrightarrow{T} \vec{x}$$

da klassisch $p = \frac{dx}{dt}$

$$\Rightarrow \vec{p} \xrightarrow{T} -\vec{p} \quad (\text{Impuls})$$

$$\vec{J} \rightarrow -\vec{J} \quad (\text{Drehimpuls})$$

klassisch: Newton'sche Bwgl., Maxwell GC.

Differenzialgleichung 2. Ordnung \Rightarrow invariant
unter T

QM : itħ $\frac{d}{dt} \psi(t) = H \psi(t)$

nicht invariant für $t \rightarrow -t$

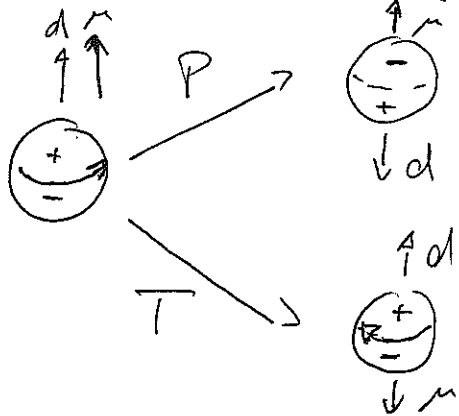
$[H, T] = 0$ wenn $T \psi(t)$ und $\psi(t)$ die gleiche Schrödinger Gl. lösen

mit $T \psi(t) = \psi^*(-t)$

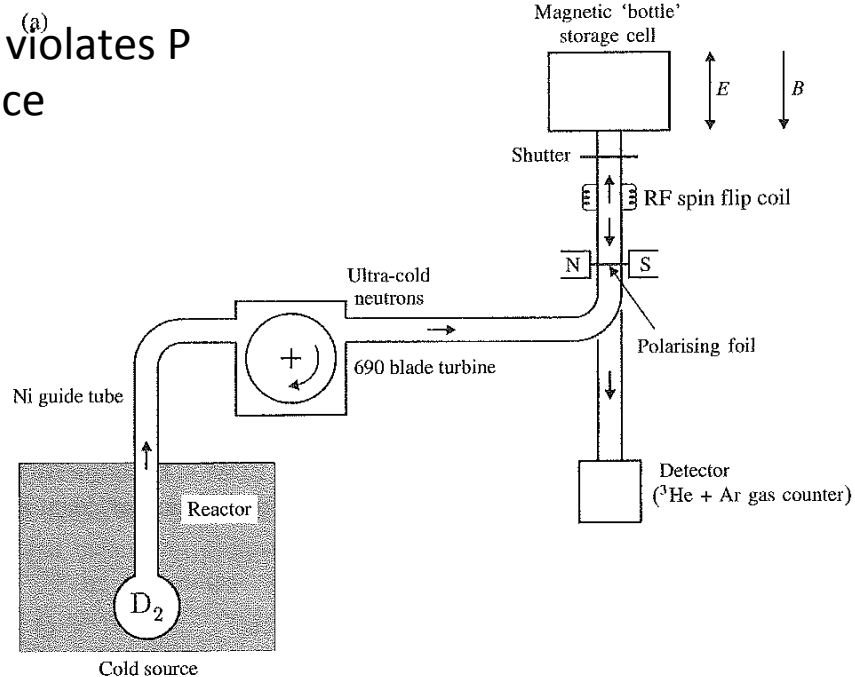
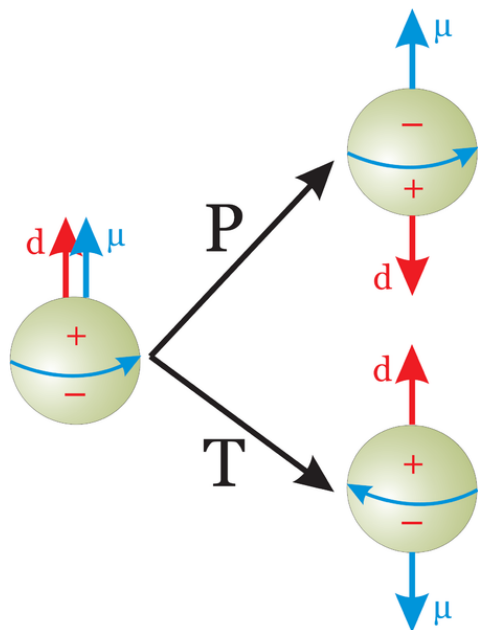
$\psi(x, t) = e^{+i(px - Et)/ħ}$

$T \psi(x, t) = \psi^*(x, -t) = e^{-i(px + Et)/ħ} = e^{i(-px + Et)/ħ}$

Elektrisches Dipolmoment der Teilchen verletzt sowohl P als auch T (Bsp. Neutron)



(a)
Neutron EDM violates P
and T invariance



(b)

Measurement of spin precession frequency ($\nu = \mu B/h$) of ultra cold neutrons (ca. 5 m/s) in a weak B field with a strong parallel E-field which reverses with time (electric dipole interaction)

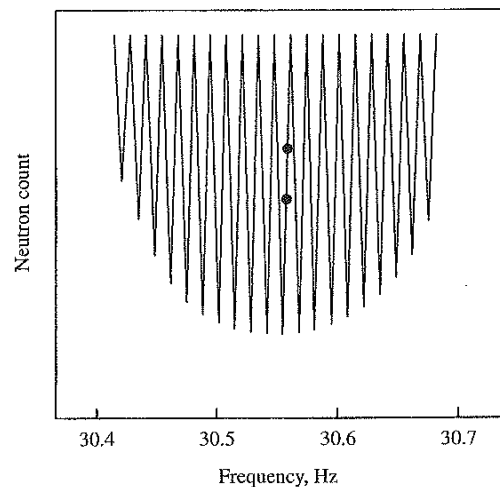


Fig. 3.7. (a) The apparatus at Grenoble for measuring the EDM of the neutron. (b) Neutron count rate as a function of precession frequency. To measure the EDM, the operations are confined to the two working points shown by the dots (after Pendlebury 1993).

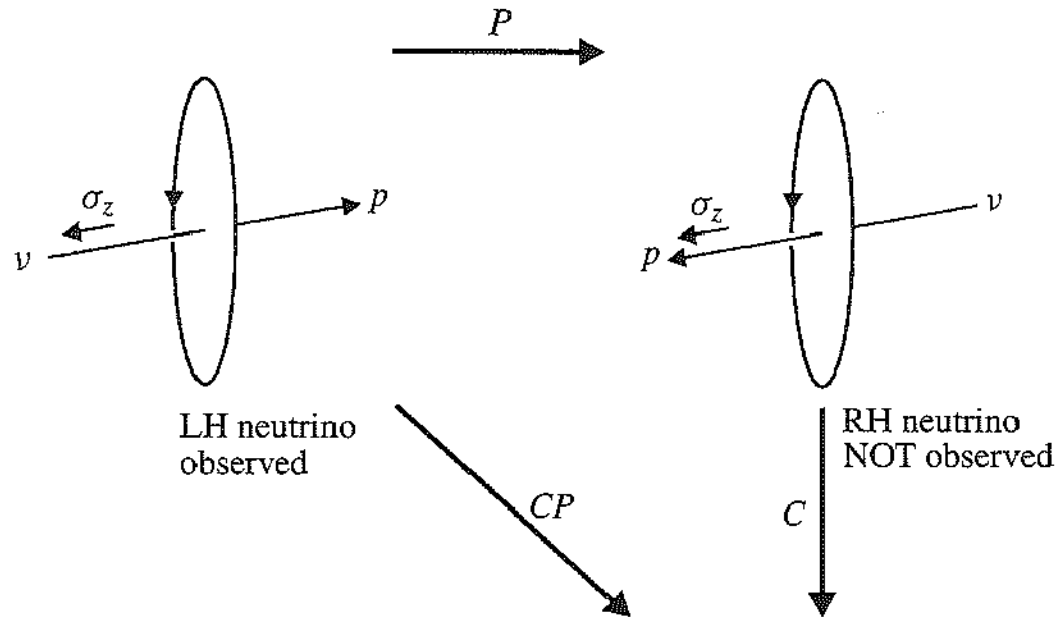
Principle of the EDM experiment at ILL Grenoble

Best limit $<10^{26}$ e cm

New experiment under preparation at TUM (FRMII)

Targeted sensitivity: $<10^{28}$ e cm

C, P und CP Transformationen angewandt auf Neutrino bzw. Anti-Neutrino Zustände



RH antineutrino
observed

Aus Perkins

Table 3.2. *Effect of T and P operations*

Quantity		Effect of T	Effect of P
position	\mathbf{r}	\mathbf{r}	$-\mathbf{r}$
momentum	\mathbf{p}	$-\mathbf{p}$	$-\mathbf{p}$
spin	$\boldsymbol{\sigma}$, axial vector $(\mathbf{r} \times \mathbf{p})$	$-\boldsymbol{\sigma}$	$\boldsymbol{\sigma}$
electric field	$\mathbf{E} (= -\nabla V)$	\mathbf{E}	$-\mathbf{E}$
magnetic field	\mathbf{B} , axial vector	$-\mathbf{B}$	\mathbf{B}
magnetic dipole moment	$\boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{B}$	$\boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{B}$	$\boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{B}$
electric dipole moment	$\boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{E}$	$-\boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{E}$	$-\boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{E}$
longitudinal polarisation	$\boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{p}$	$\boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{p}$	$-\boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{p}$
transverse polarisation	$\boldsymbol{\sigma} \cdot (\mathbf{p}_1 \times \mathbf{p}_2)$	$-\boldsymbol{\sigma} \cdot (\mathbf{p}_1 \times \mathbf{p}_2)$	$\boldsymbol{\sigma} \cdot (\mathbf{p}_1 \times \mathbf{p}_2)$

CPT Theorem

All interactions are invariant under the successive operation of C, P and T taken in any order

Table 3.1. *Tests of the CPT theorem*

Measured quantity	Limit or value
$(M_{K^0} - M_{\bar{K}^0}) / (M_{K^0} + M_{\bar{K}^0})$	$< 10^{-19}$
$(M_{e^+} - M_{e^-}) / (M_{e^+} + M_{e^-})$	$< 4 \times 10^{-8}$
$(M_{\Lambda} - M_{\bar{\Lambda}}) / (M_{\Lambda} + M_{\bar{\Lambda}})$	$(-5 \pm 5) \times 10^{-6}$
$(Q_p - Q_{\bar{p}}) / e$	$< 2 \times 10^{-5}$
$\left(\frac{Q_p}{M_p} - \frac{Q_{\bar{p}}}{M_{\bar{p}}} \right) / \left(\frac{Q_p}{M_p} + \frac{Q_{\bar{p}}}{M_{\bar{p}}} \right)$	$(8 \pm 6) \times 10^{-10}$
$(\mu_{e^+} - \mu_{e^-}) / (\mu_{e^+} + \mu_{e^-})$	$-(3 \pm 5) \times 10^{-13}$
$(\tau_{\mu^+} - \tau_{\mu^-}) / (\tau_{\mu^+} + \tau_{\mu^-})$	$< 10^{-4}$