

Bitte beschäftigen Sie sich mit folgenden Aspekten aus dem Gebiet „Schwache Wechselwirkung“:

- 1) Reproduzieren Sie die Lösungen der Dirac-Gleichungen
- 2) Überprüfen Sie alle vorkommenden Gleichungen

Lösungen der Dirac-Gleichung (hier: freies Teilchen)

$$(i\gamma^\mu \partial_\mu - m)\Psi = 0$$

Ansatz:

$$\Psi = u(\vec{p})e^{-ip_\mu x^\mu}$$

mit:

$$\partial_\mu e^{-ip_\mu x^\mu} = -ip_\mu e^{-ip_\mu x^\mu}$$

$$(\gamma^\mu p_\mu - m)u(\vec{p}) = 0$$

Definitionen:

$$\not{x} = \gamma^\mu a_\mu = \gamma^0 a_0 - \gamma^k a_k$$

$$(\not{p} - m)u = 0$$

Hinweis: $\not{x}$ ist Matrix !!)

$$(\gamma^0 p_0 - \vec{\gamma} \cdot \vec{p} - m)u = 0 \quad \text{multipliziere mit } \gamma^0$$

$$\left(\underbrace{\gamma^0 \gamma^0}_1 E - \underbrace{\gamma^0 \gamma^0}_1 \vec{\alpha} \cdot \vec{p} - \gamma^0 m \right) u = 0$$

$$(\vec{\alpha} \cdot \vec{p} + \beta m)u = Eu$$



∃ 4 Lösungen (Eigenwerte) zu 4 Eigenvektoren



A triviale Lösung: $\vec{p} = 0$

$$\succ Eu = \beta mu = \begin{pmatrix} mI & 0 \\ 0 & -mI \end{pmatrix} u$$

$$u_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$E = m > 0$$

$$u_2 = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$E = m > 0$$

$$u_1 = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$E = m < 0$$

$$u_4 = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$E = m < 0$$



Lösung mit $\vec{p} \neq 0$

erinnere: $\vec{\alpha} = \begin{pmatrix} 0 & \vec{\sigma} \\ \vec{\sigma} & 0 \end{pmatrix} \quad \beta = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$

$$\gamma (\vec{\alpha} \cdot \vec{p} + \beta m) \begin{pmatrix} \phi \\ \chi \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} m & \vec{\sigma} \cdot \vec{p} \\ \vec{\sigma} \cdot \vec{p} & -m \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \phi \\ \chi \end{pmatrix} = E \begin{pmatrix} \phi \\ \chi \end{pmatrix}$$

① $(\vec{\sigma} \cdot \vec{p}) \chi = (E - m) \phi$

② $(\vec{\sigma} \cdot \vec{p}) \phi = (E + m) \chi$

ϕ, χ sind
Zweiervektoren

1

Lösungen mit positiver Energie

Sei: $\phi^1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$ $\phi^2 = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$ $\chi^1 = \frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{E + m} \phi^1$ $\chi^2 = \frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{E + m} \phi^2$

oder

Lösung 1:

$$u_1 = \begin{pmatrix} \phi^1 \\ \chi^1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \phi^1 \\ \frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{E + m} \phi^1 \end{pmatrix}$$

Lösung 2:

$$u_2 = \begin{pmatrix} \phi^2 \\ \chi^2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \phi^2 \\ \frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{E + m} \phi^2 \end{pmatrix}$$



Lösungen mit negativer Energie

Sei: $\chi^3 = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$ $\chi^4 = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$

$$\phi^3 = \frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{E - m} \chi^3 = -\frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{|E| + m} \chi^3$$
$$\phi^4 = \frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{E - m} \chi^4 = -\frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{|E| + m} \chi^4$$

Lösung 3:

$$u_3 = \begin{pmatrix} \phi^3 \\ \chi^3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{|E| + m} \chi^3 \\ \chi^3 \end{pmatrix}$$

noch zu zeigen:
E ist negativ !!

Lösung 4:

$$u_4 = \begin{pmatrix} \phi^4 \\ \chi^4 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{|E| + m} \chi^4 \\ \chi^4 \end{pmatrix}$$

Nachweis der Richtigkeit (Berechnung der E-Eigenwerte)

● für Lösung 1 (E positiv)

$$(\vec{\sigma} \cdot \vec{p})^2 = p^2$$

$$\begin{pmatrix} m & \vec{\sigma} \cdot \vec{p} \\ \vec{\sigma} \cdot \vec{p} & -m \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \phi^1 \\ \frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{E+m} \phi^1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} m\phi^1 + \frac{(\vec{\sigma} \cdot \vec{p})^2}{E+m} \phi^1 \\ \vec{\sigma} \cdot \vec{p} \phi^1 - m \frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{E+m} \phi^1 \end{pmatrix}$$

$$p^2 = E^2 - m^2$$

$$= \begin{pmatrix} \left[m + \frac{p^2}{E+m} \right] \phi^1 \\ \left[(E+m) \frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{E+m} - m \frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{E+m} \right] \phi^1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \left[m + \frac{(E+m)(E-m)}{(E+m)} \right] \phi^1 \\ E \frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{E+m} \phi^1 \end{pmatrix}$$

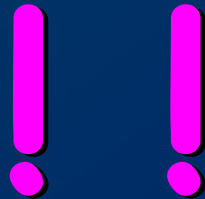
$$= E \begin{pmatrix} \phi^1 \\ \frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{E+m} \phi^1 \end{pmatrix} = E \cdot u_1$$

● ● für Lösung 3 (E negativ)

$$\begin{pmatrix} m & \vec{\sigma} \cdot \vec{p} \\ \vec{\sigma} \cdot \vec{p} & -m \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \frac{-\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{|E|+m} \chi^3 \\ \chi^3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \left[-m \frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{|E|+m} + \vec{\sigma} \cdot \vec{p} \right] \chi^3 \\ \left[\frac{-(\vec{\sigma} \cdot \vec{p})^2}{|E|+m} - m \right] \chi^3 \end{pmatrix}$$

$$= \begin{pmatrix} \left[-m + |E| + m \right] \frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{|E|+m} \chi^3 \\ \left[-\frac{E^2 - m^2}{|E|+m} - m \right] \chi^3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -|E| \frac{-\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{|E|+m} \chi^3 \\ -|E| \chi^3 \end{pmatrix}$$

$$= -|E| u_3$$



Interpretation der Lösungen

1

was bedeutet die zusätzliche Verdoppelung (neben $\pm E$) des Lösungsraums

2

was bedeutet „negative Energie“

(Zur Vereinfachung: $p = p_z$)

$$u_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ \varepsilon \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$u_2 = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \\ -\varepsilon \end{pmatrix}$$

$$u_3 = \begin{pmatrix} -\varepsilon \\ 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$u_4 = \begin{pmatrix} 0 \\ \varepsilon \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$\varepsilon = \frac{p_z}{|E| + m} \sim 1$$

$$\Psi_k = u_k e^{ip_z z}$$

Antwort:

u_1, u_2 sind Teilchen (Fermionen) mit positiver Energie und jeweils entgegengesetzter Spinorientierung

u_3, u_4 sind Teilchen (Fermionen) mit negativer Energie und jeweils entgegengesetzter Spinorientierung

zu 1

definiere **Helizitätsoperator** oder Spinprojektion auf die Bewegungsrichtung

hier:

$$h = \frac{1}{2} \vec{\Sigma} \cdot \hat{p} = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} \vec{\sigma} \cdot \hat{p} & 0 \\ 0 & \vec{\sigma} \cdot \hat{p} \end{pmatrix} \quad \hat{p} = \frac{\vec{p}}{p}$$

$$p = p_z \quad \hookrightarrow \frac{1}{2} \Sigma_3 = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} \sigma_3 & 0 \\ 0 & \sigma_3 \end{pmatrix}$$

$$\hookrightarrow \frac{1}{2} \Sigma_3 u_1 = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ \varepsilon \\ 0 \end{pmatrix} = +\frac{1}{2} u_1$$

$$\hookrightarrow \frac{1}{2} \Sigma_3 u_1 = +\frac{1}{2} u_1$$

$$\hookrightarrow \frac{1}{2} \Sigma_3 u_3 = +\frac{1}{2} u_3$$



$$\hookrightarrow \frac{1}{2} \Sigma_3 u_2 = -\frac{1}{2} u_2$$

$$\hookrightarrow \frac{1}{2} \Sigma_3 u_4 = -\frac{1}{2} u_4$$



$$h = \frac{1}{2} \vec{\Sigma} \cdot \hat{p} = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} \vec{\sigma} \cdot \hat{p} & 0 \\ 0 & \vec{\sigma} \cdot \hat{p} \end{pmatrix}$$

Die Helizität h (mit Eigenwerten $\lambda = \pm \frac{1}{2}$) ist eine „gute“ Quantenzahl, die die Spinorientierung längs der Bewegungsrichtung beschreibt.

Hinweis 1: $\vec{p}$ ist die einzige ausgezeichnete Achse für die Spinprojektion)

Hinweis 2: Σ ist i.a. keine konstante der Bewegung, die Kombination $J = L + \frac{1}{2}\Sigma$ ist jedoch eine Erhaltungsgröße

zu 2

(negative Energie?)

Interpretation:

Die zwei Lösungen mit negativer Energie (Fermion mit negativer Energie) lassen sich mit „Anti-Fermionen“ in Verbindung bringen.

Das Anti-Teilchen der Energie E , Impuls $\vec{p}$ wird beschrieben durch die $(-E), (-\vec{p})$ -Lösungen des Teilchens.

$$u_3(-\vec{p})e^{-i(-p)x} := v_2(\vec{p})e^{ip \cdot x}$$

beachte Indizes

$$u_4(-\vec{p})e^{-i(-p)x} := v_1(\vec{p})e^{ip \cdot x}$$

oder

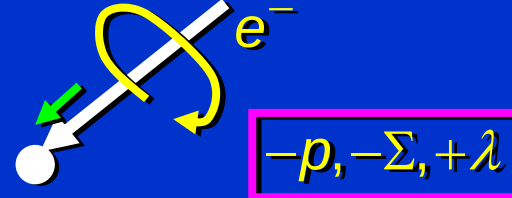
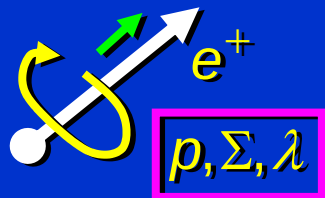
Antiteilchen von

$$u_1(p) \longrightarrow u_4(-p)$$

$$u_2(p) \longrightarrow u_3(-p)$$

oder

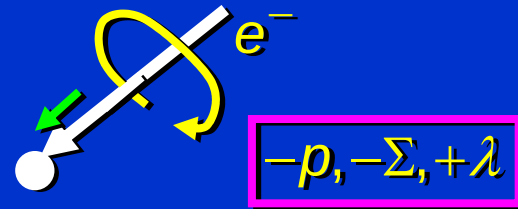
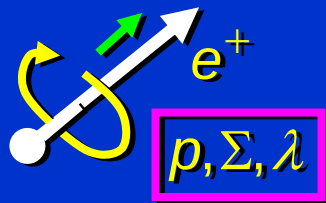
Negative Lösung, Spin $\downarrow \equiv$ Positive Lösung, Spin $\uparrow$



λ invariant !

3 Teilchen („T“) / Antiteilchen („A“) - Bild

Negative Lösung, Spin $\downarrow$ = Positive Lösung, Spin $\uparrow$



4 Es gibt zwei Helizitätszustände für ein Dirac-Teilchen



$$\vec{\Sigma} \cdot \hat{p} \Psi_{Dirac} = \pm \Psi_{Dirac} \quad \vec{\Sigma} = \begin{pmatrix} \vec{\sigma} & 0 \\ 0 & \vec{\sigma} \end{pmatrix}$$

Hinweis:

Die Dirac-Theorie liefert für alle Dirac-Teilchen den „g“-Faktor $g = 2$.
Besitzt ein Spin-1/2 Teilchen einen $g \neq 2$ g-Faktor, so ist dieses kein Elementarteilchen („Punktteilchen“)
(abgesehen von Korrekturtermen höherer Ordnung)

! $g \neq 2 \Rightarrow \exists$ innere Struktur
(Beispiel: Proton, Neutron)

Zusammenfassung

1

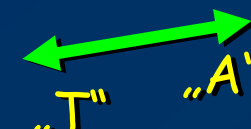
Lösung der Dirac-Gleichung für freies Teilchen

$$\gamma (\gamma^\mu p_\mu - m)u = 0 \quad (\not{p} - m)u = 0$$

mit $\Psi = u(\vec{p})e^{-ip \cdot x} = u(\vec{p})e^{-ip_\mu \cdot x^\mu}$

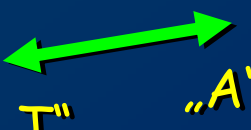
2 Es gibt 4 Lösungen mit jeweils positiver und negativer Energie, und positiver und negativer Helizität

$$u_1 = \begin{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \\ \frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{E+m} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \end{pmatrix} \xrightarrow{p=p_z} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ \varepsilon \\ 0 \end{pmatrix} \uparrow\uparrow \quad v_1(-p) = u_4 = \begin{pmatrix} \frac{-\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{E+m} \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} \\ \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} \end{pmatrix} \xrightarrow{p=p_z} \begin{pmatrix} 0 \\ \varepsilon \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} \downarrow\downarrow$$



 „T“ „A“

$$u_2 = \begin{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} \\ \frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{E+m} \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} \end{pmatrix} \xrightarrow{p=p_z} \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \\ -\varepsilon \end{pmatrix} \downarrow\downarrow \quad v_2(-p) = u_3 = \begin{pmatrix} \frac{-\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{E+m} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \\ \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \end{pmatrix} \xrightarrow{p=p_z} \begin{pmatrix} -\varepsilon \\ 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix} \uparrow\uparrow$$



 „T“ „A“

$$\varepsilon = \left(\frac{p_z}{(E+m)} \right) \quad E \text{ positiv}$$

Helizitäten, Händigkeiten, γ^5 's und alle diese Sachen

1

$$\gamma^5 = \vec{\Sigma} \cdot \hat{p} \quad \begin{array}{l} \text{im relativistischen Limit} \\ \text{Helizitätsprojektor} \end{array}$$

Beweis: (benutze Standard-Darstellung der γ 's)

$$\gamma^5 u_S = \gamma^5 \begin{pmatrix} \phi^S \\ \frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{E+m} \phi^S \end{pmatrix} \quad \boxed{S = 1, 2} \quad m \ll E \quad \succ E = p$$

$$\gamma^5 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\simeq \gamma^5 \begin{pmatrix} \phi^S \\ \vec{\sigma} \cdot \hat{p} \phi^S \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \vec{\sigma} \cdot \hat{p} \phi^S \\ \phi^S \end{pmatrix}$$

mit: $1 \approx \frac{p}{E+m} = \frac{p^2}{p(E+m)} = \frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p} \vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{p(E+m)} = \vec{\sigma} \cdot \hat{p} \frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{(E+m)}$

$$= \vec{\sigma} \cdot \hat{p} \begin{pmatrix} \phi^S \\ \frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{(E+m)} \phi^S \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \vec{\sigma} \cdot \hat{p} & 0 \\ 0 & \vec{\sigma} \cdot \hat{p} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \phi^S \\ \frac{\vec{\sigma} \cdot \vec{p}}{(E+m)} \phi^S \end{pmatrix}$$

$\uparrow \vec{\Sigma} \cdot \hat{p}$

2

$\frac{1}{2}(1-\gamma^5)$ ist Projektor auf Helizität „-“ (linkshändige Komponente)

$\frac{1}{2}(1+\gamma^5)$ ist Projektor auf Helizität „+“ (rechtshändige Komponente)

$$P_R = \frac{1}{2}(1+\gamma^5)$$

im relativistischen Limit

$$P_L = \frac{1}{2}(1-\gamma^5)$$

a)

$$\begin{aligned} P_R \cdot P_R &= \frac{1}{4}(1+\gamma^5)(1+\gamma^5) = \frac{1}{4}(1+2\gamma^5+\gamma^5\gamma^5) \\ &= \frac{1}{4}(2+2\gamma^5) = \frac{1}{2}(1+\gamma^5) \\ &= P_R \end{aligned} \quad \gamma^5 \cdot \gamma^5 = 1$$

b)

$$\begin{aligned} P_R \cdot P_L &= \frac{1}{2}(1+\gamma^5)\frac{1}{2}(1-\gamma^5) \\ &= \frac{1}{4}(1-\gamma^5\gamma^5) \\ &= 0 \end{aligned} \quad \gamma^5 \cdot \gamma^5 = 1$$

$$P_R u(h=+1) = \frac{1}{2}(1+\gamma^5) \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ \varepsilon \\ 0 \end{pmatrix} \simeq \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 1 \\ 1 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ \varepsilon \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$\varepsilon = \frac{p}{E+m} \approx 1$$

$$\gamma^5 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$$

$$= \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1+\varepsilon \\ 0 \\ 1+\varepsilon \\ 0 \end{pmatrix} = \frac{1}{2}(1+\varepsilon) \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix} \approx \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ \varepsilon \\ 0 \end{pmatrix} = u(h=+1)$$

$$P_L u(h=+1) = \frac{1}{2}(1-\gamma^5) \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ \varepsilon \\ 0 \end{pmatrix} \simeq \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & -1 \\ -1 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ \varepsilon \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$= \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1-\varepsilon \\ 0 \\ -(1-\varepsilon) \\ 0 \end{pmatrix} = \frac{1}{2}(1-\varepsilon) \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ -1 \\ 0 \end{pmatrix} \approx 0 \quad \text{für } \varepsilon \approx 1$$

3

Weitere wichtige Beziehungen

a) $\bar{\Psi}_L = ?$

$$\bar{\Psi} = \Psi^\dagger \gamma^0 !!$$

$$\begin{aligned}\bar{\Psi}_L &= \left[\frac{1}{2} (1 - \gamma^5) \Psi \right]^\dagger \gamma^0 = \frac{1}{2} \Psi^\dagger (1 - \gamma^5)^\dagger \gamma^0 \\ &= \frac{1}{2} \Psi^\dagger (1 - \gamma^5) \gamma^0 = \frac{1}{2} \Psi^\dagger \gamma^0 (1 + \gamma^5)\end{aligned}$$

$$(1 - \gamma^5)^\dagger = (1 - \gamma^5)$$

$$\gamma^5 \gamma^0 = -\gamma^0 \gamma^5$$

$$\gamma^5 \gamma^\mu = -\gamma^\mu \gamma^5$$

● $\bar{\Psi}_L = \bar{\Psi} P_R$

b) $\bar{\Psi} \gamma^\mu \Psi = ?$!! Stromoperator !!

$$\begin{aligned}\bar{\Psi} \gamma^\mu \Psi &= \bar{\Psi} (P_L + P_R) \gamma^\mu (P_L + P_R) \Psi \\ &= \bar{\Psi} P_L \gamma^\mu P_L \Psi + \bar{\Psi} P_R \gamma^\mu P_R \Psi + \bar{\Psi} P_R \gamma^\mu P_L \Psi + \bar{\Psi} P_L \gamma^\mu P_R \Psi \\ &= \bar{\Psi} \gamma^\mu P_R P_L \Psi + \bar{\Psi} \gamma^\mu P_L P_R \Psi + \bar{\Psi}_L \gamma^\mu \Psi_L + \bar{\Psi}_R \gamma^\mu \Psi_R\end{aligned}$$

mit $(1 - \gamma^5) \gamma^\mu = \gamma^\mu (1 + \gamma^5)$
 $P_L \gamma^\mu = \gamma^\mu P_R$

● $\bar{\Psi} \gamma^\mu \Psi = \bar{\Psi}_L \gamma^\mu \Psi_L + \bar{\Psi}_R \gamma^\mu \Psi_R$

d.h.: da e-m-Kopplung vom Typ $(\bar{\Psi}\gamma^\mu\Psi)$ ist, gibt es

- 1.) keine Helizitätsübergänge
- 2.) keine Paritätsbrechnung

c) $\bar{\Psi}_L\gamma^\mu\Psi_L = ?$ Operator der schwachen Wechselwirkung

$$\begin{aligned}\bar{\Psi}_L\gamma^\mu\Psi_L &= \bar{\Psi}P_R\gamma^\mu P_L\Psi \\ &= \bar{\Psi}\gamma^\mu P_L P_L\Psi\end{aligned}$$

$$P_L P_L = P_L$$

$$\bar{\Psi}_L\gamma^\mu\Psi_L = \frac{1}{2}\bar{\Psi}\gamma^\mu(1-\gamma^5)\Psi$$

!

$$\gamma^\mu - \gamma^\mu\gamma^5$$

Vektor - Axialvektor Kopplung

d) $\bar{\Psi}_R\gamma^\mu\Psi_L = ?$

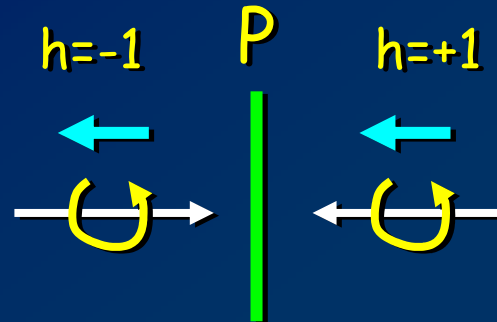
$$\begin{aligned}&= \bar{\Psi}P_L\gamma^\mu P_L\Psi \\ &= \bar{\Psi}\gamma^\mu P_R P_L\Psi\end{aligned}$$

$$\bar{\Psi}_R\gamma^\mu\Psi_L = 0$$

!

d.h.: Eine WW der Form $\gamma^\mu (1 - \gamma^5) = \gamma^\mu - \gamma^\mu \gamma^5$ (V-A Form) lässt nur **linkshändige** Teilchen miteinander wechselwirken

(damit maximal paritätsverletzend !!)



$$P: r \longrightarrow -r$$

$$P: \vec{r} \times \vec{p} \longrightarrow \vec{r} \times \vec{p}$$

Da $e: = e_R + e_L$ kann nur die linkshändige Komponente $(1 - \gamma^5)e \sim e_L$ (beachte Masse !!) an der schwachen WW teilnehmen.

masselose Fermionen (Neutrinos) - Eigenschaften

Dirac GL: $H\Psi = (\vec{\alpha} \cdot \vec{p} + \beta m)\Psi$

für $m = 0$:
$$\left. \begin{aligned} E\phi &= \vec{\sigma} \cdot \vec{p}\phi \\ E\chi &= -\vec{\sigma} \cdot \vec{p}\chi \end{aligned} \right\} \text{entkoppelt } E = p !!$$

oder:

$$\phi = \vec{\sigma} \cdot \hat{p}\phi$$

$$\chi = -\vec{\sigma} \cdot \hat{p}\chi$$

es gibt:
$$\begin{array}{cccc} \nu_L, & \nu_R, & \bar{\nu}_L, & \bar{\nu}_R \\ h = & -1 & +1 & -1 & +1 \end{array}$$

Frage: Wer sind die 4 Neutrinos

Antwort:

Wir kennen nur 2

● Für $m(\nu) = 0$ und WW vom Typ (V-A) bleiben die rechtshändigen ν unsichtbar

● Für $m(\nu) \neq 0 \succ \frac{1}{2}\gamma^5 \neq \frac{1}{2}\Sigma \cdot \hat{p}$

➤ Komponenten beider Helizitäten nehmen an der schwachen WW teil:

d.h.: $n \longrightarrow p + e^- + \bar{\nu}_L$ rechtshändig

$n \not\longrightarrow p + e^- + \bar{\nu}_R$ linkshändig

Vorsicht:

endliche Masse führt noch nicht (notwendigerweise) zum Effekt der Oszillation