

Moderne Experimentalphysik III – Teilchen und Hadronen

Karlsruher Institut für Technologie Sommersemester 2020 – 10. Vorlesung (Teil 1)

ULRICH HUSEMANN, KATHRIN VALERIUS







Wiederholung: Symmetrien & Quantenzahlen

- Symmetrien: diskret vs. kontinuierlich, global vs. lokal
- Noether-Theorem: Verbindung von Symmetrien und Erhaltungssätzen
- Quantenmechanik: Verbindung von Symmetrien mit Quantenzahlen
- Symmetrien und Quantenzahlen im Standardmodell:
 - **Eichsymmetrien**: lokale kontinuierliche Symmetrien \rightarrow Dynamik
 - **Diskrete** Symmetrien C, P, T und Kombinationen
 - **Intrinsische** Quantenzahlen der Quarks, Hadronen und Leptonen: Ladung, schwacher Isospin, schwache Hyperladung, Farbladung, Baryonenzahl, Leptonen(familien-)zahl, Flavorquantenzahlen





Wiederholung: diskrete Symmetrien

- Ladungskonjugation C: Teilchen \leftrightarrow Antiteilchen
 - Eigenzustände: neutrale Teilchen und Teilchen-Antiteilchen-Paare
- Parität P: Punktspiegelung am Ursprung
 - Eigenwerte für Skalar: P = +1, Pseudoskalar: P = -1, Vektor: P = -1, Axialvektor: P = +1
 - **Helizität** und **Chiralität** (\rightarrow nächste Folie)
 - Fundamentale Teilchen: Eigenparität (absolutes Vorzeichen: Konvention)
 - Zeitumkehr T: derselbe Wirkungsquerschnitt für Hin-/Rückreaktion
- Diskrete Symmetrien C, P, T: erhalten in starker und elektromagnetischer Wechselwirkung, verletzt in schwacher Wechselwirkung







Wiederholung: Helizität & Chiralität

	Helizität	Chiralität
relevante Größe	relative Ausrichtung von Spin und Impuls	Kopplung ans W-Boson
Operator	h = (s · p)/ s p	γ^5
Interpretation	Drehsinn im physikalischen Raum	abstrakte Händigkeit in Raum der Spinoren
Paritätstransformation	LH ↔ RH (nicht lorentzinvariant)	$L \leftrightarrow R$ (lorentzinvariant)
Helizität		

Helizität und Chiralität identisch f
ür masselose Teilchen



Auflösung Aufgabe 18

Welche Aussagen über die C-, P- und T-Symmetrie sind korrekt?

- A. Neutrale Teilchen sind Eigenzustände der Ladungskonjugation, Teilchen mit ladungsartigen Quantenzahlen ungleich Null nicht.
- B. Ist eine physikalische Theorie nicht zeitumkehrinvariant, sind die Wirkungsquerschnitte für Hin- und Rückreaktion unterschiedlich.
- C. Die Eigenparität von Teilchen und Antiteilchen ist gleich.
- D. Im Grenzfall masseloser Teilchen sind Chiralität und Helizität gleich.
- E. Die Chiralität ist eine gute Quantenzahl, aber nicht lorentzinvariant.









Symmetrien und Erhaltungssätze



Kapitel 5



Schlüsselexperimente zur C-, P- und CP-Verletzung



Kapitel 5.3



Theta-Tau-Rätsel

- Annahme (ca. 1950): alle Wechselwirkungen erhalten Parität
- Beobachtung zweier unterschiedlicher (?) "seltsamer" Teilchen (d. h. relativ lange Lebensdauer) \rightarrow historische Namen: θ^+ , τ^+
 - Teilchen auf gleiche Weise produziert (in starker Wechselwirkung), mit derselben Masse (493,7 MeV/ c^2) und Lebensdauer (1,24·10⁻⁸ s)
 - Zerfall (in schwacher Wechselwirkung) in Endzustände mit unterschiedlicher Parität

Heute:

- θ^+ und τ^+ sind **identisch** (K⁺), aber Parität verletzt
 - Historische Namen für andere Teilchen wiederverwendet, z. B. Tau-Lepton







Theta-Tau-Rätsel

- · Beobachtung: $\theta^+ \to \pi^+ \pi^\circ$ und $\tau^+ \to \pi^+ \pi^-$
- · Paritatus
 - Mit $P(\pi) = -\Lambda$: $P(\pi_{\Lambda} \pi_{Z}) = (-\Lambda)^{Z} \cdot (-\Lambda)^{l_{\Lambda-Z}}$ relatioer Bahn-drehimpuls,
 - $P(\overline{n},\overline{n},\overline{n}_{2}) = P(\overline{n},\overline{n}_{2}) \cdot (-\Lambda) \cdot (-\Lambda)^{\ell_{1}2-3}$ - Für Paritaberhaltung: $J(\theta^{+}) = \ell_{A-2}, \quad J(\tau^{+}) = \ell_{A-2} + \ell_{A2-3}$

Ladunyskonjugation:

$$\hat{C} | \pi^{\circ} \rangle = \hat{C} \frac{1}{\sqrt{21}} | u\bar{u} - d\bar{d} \rangle = + | \pi^{\circ} \rangle \longrightarrow \hat{C} | \pi^{\circ} \pi^{\circ} \rangle =$$

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



$+ (\pi \pi)$





Paritätsverletzung?

Status vor 1956:

- Alle bisherigen Experimente zur starken Wechselwirkung: Parität erhalten
- Generelle Erwartung: **Paritätserhaltung** gilt für alle Wechselwirkungen, aber: Theta-Tau-Rätsel ungelöst

Idee: (Lee, Yang, <u>Phys. Rev. 104 (1956) 254</u>)

- Bis 1956: kein experimenteller Test der Paritätserhaltung in schwacher Wechselwirkung
- Vorschlag: konstruiere zwei spiegelbildliche Experimente zur schwachen Wechselwirkung
- **Unterschiedliche** Resultate → **Paritätsverletzung**





T.D. Lee

PHYSICAL REVIEW

NobelPrize.org

OCTOBER 1, 1956

Question of Parity Conservation in Weak Interactions*

VOLUME 104, NUMBER

T. D. LEE, Columbia University, New York, New York

AND

C. N. YANG, Brookhaven National Laboratory, Upton, New York (Received June 22, 1956)

The question of parity conservation in β decays and in hyperon and meson decays is examined. Possible ents are suggested which might test parity conservation in these interaction

R ECENT experimental data indicate closely identical masses¹ and lifetimes² of the $\theta^+ (\equiv K_{\pi 2}^+)$ and the $\tau^+(\equiv K_{\pi 3}^+)$ mesons. On the other hand, analyses³ that the τ^+ and θ^+ are not the same particle. This poses a rather puzzling situation that has been extensively discussed.

One way out of the difficulty is to assume that parity conservation. parity is not strictly conserved, so that θ^+ and τ^+ are two different decay modes of the same particle, which well in atomic and nuclear physics is a clear indication necessarily has a single mass value and a single lifetime. that the degree of mixing, 3², cannot be large. From We wish to analyze this possibility in the present paper such considerations one can impose the limit $\mathfrak{F}^2 \leq (r/\lambda)^2$, against the background of the existing experimental which for atomic spectroscopy is, in most cases, $\sim 10^{-6}$. evidence of parity conservation. It will become clear In general a less accurate limit obtains for nuclear that existing experiments do indicate parity conservation in strong and electromagnetic interactions to a an indication that parity conservation is violated in weak interactions. This argument is, however, not to than $\mathfrak{T}^2 < 10^{-4}$ be taken seriously because of the paucity of our present knowledge concerning the nature of the strange particles. It supplies rather an incentive for an examination of the question of parity conservation.) To decide unequivocally whether parity is conserved in weak interactions, one must perform an experiment to determine whether weak interactions differentiate the right from the left. Some such possible experiments will be discussed

* Work supported in part by the U. S. Atomic Energy Com-[†] Permanent address: Institute for Advanced Study, Princeton,

Phys. Soc. Ser. II, 1, 184 (1956); Barkas, Heckman, and Smith, Bull. Am. Phys. Soc. Ser. II, 1, 184 (1956). Rev 100. 932 (1955);

V. Fitch and K. Motley, Phys. Rev. 101, 496 (1956); Alvarez, Crawford, Good, and Stevenson, Phys. Rev. 101, 503 (1956). ^a R. Dalitz, Phil. Mag. 44, 1068 (1953); E. Fabri, Nuovo cimento 11, 479 (1954). See Orear, Harris, and Taylor [Phys. Rev. 102, 1676 (1956)] for recent experimental results. ^a See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^b See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^b See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Report of the Sixth Annual Rochester Conference on* ^c See, e.g., *Repor*

PRESENT EXPERIMENTAL LIMIT ON PARITY NONCONSERVATION

If parity is not strictly conserved, all atomic and of the decay products of τ^+ strongly suggest on the nuclear states become mixtures consisting mainly of grounds of angular momentum and parity conservation the state they are usually assigned, together with small percentages of states possessing the opposite parity. The

ractional weight of the latter will be called \mathcal{F}^2 . It is a quantity that characterizes the degree of violation of The existence of parity selection rules which work spectroscopy

Parity nonconservation implies the existence of inter high degree of accuracy, but that for the weak inter- actions which mix parities. The strength of such interactions (i.e., decay interactions for the mesons and actions compared to the usual interactions will in hyperons, and various Fermi interactions) parity con- general be characterized by F, so that the mixing will servation is so far only an extrapolated hypothesis be of the order 3². The presence of such interactions nsupported by experimental evidence. (One might would affect angular distributions in nuclear reactions. even say that the present $\theta - \tau$ puzzle may be taken as As we shall see, however, the accuracy of these experiments is not good. The limit on \mathfrak{F}^2 obtained is not better

To give an illustration, let us examine the polarization experiments, since they are closely analogous to some experiments to be discussed later. A proton beam polarized in a direction z perpendicular to its momentum was scattered by nuclei. The scattered intensities were compared⁵ in two directions A and B related to each other by a reflection in the x-y plane, and were found to be identical to within $\sim 1\%$. If the scattering origiates from an ordinary parity-con blus a parity-nonconserving interaction (e.g., $\boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{r}$), then the scattering amplitudes in the directions A and Bare in the proportion $(1+\mathfrak{F})/(1-\mathfrak{F})$, where \mathfrak{F} represents the ratio of the strengths of the two kinds of interactions in the scattering. The experimental result therefore requires $\mathcal{F} < 10^{-2}$, or $\mathcal{F}^2 < 10^{-4}$.

The violation of parity conservation would lead to

to be published). * See, e.g., Chamberlain, Segrè, Tripp, and Ypsilantis, Phys. * See, e.g., Chamberlain, Segrè, Tripp, and Ypsilantis, Phys. Rev. 93, 1430 (1954).

254

Sommersemester 2020



C.N. Yang

Wu-Experiment

Test der Paritätserhaltung im Betazerfall von ⁶⁰Co (C. S. Wu et al., <u>Phys. Rev. 105 (1957) 1413</u>)

Prozess: ${}^{60}\text{Co} \rightarrow {}^{60}\text{Ni}^* + \text{e}^- + \overline{\nu}_{\text{e}}$ $J^{P} = 5^{+}$ $J^{P} = 4^{+}$ Spin 1/2

Frage: Vorzugsrichtung der emittierten Elektronen relativ zum Spin des ⁶⁰Co-Kerns? Falls ja: Parität verletzt.

Messgröße: Skalarprodukt aus Kernspin **J**_K und Elektronenimpuls $p_e \rightarrow pseudoskalar$















Wu-Experiment: Aufbau

- Experimentelle Herausforderung: Ausrichtung der Kernspin
 - Kernmagneton: $\mu_{\rm N} \approx 3,15 \cdot 10^{-8} \, {\rm eV/T}$ → Temperatur **O(mK)**, sonst Spinausrichtung durch thermische Effekte behindert
 - Abkühlung der Probe auf 10 mK durch adiabatische Entmagnetisierung
 - Spinausrichung in Magnetfeld (CeMg-Nitrat paramagnetisch mit stark anisotropem g-Faktor)









Adiabatische Entmagnetisierung



- ⁶⁰Co: dünner Film auf Substrat aus paramagnetischem **Salz** mit anisotropem Landé-g-Faktor (Ce-Mg-Nitrat)
- Flüssiges Helium \rightarrow Kühlung auf $T \approx 1$ K und Abkopplung vom Wärmebad durch Abpumpen des Heliums
 - Externes horizontales Magnetfeld H: Ausrichtung der Elektronenhülle des Salzes → leichte Temperaturerhöhung, durch Kühlung kompensiert
- Herunterregeln des Magnetfelds: Magnetisierung geht verloren → Kühlung auf O(mK) durch **Transfer der** thermischen auf magnetische Entropie



Physikalischer Prozess: magnetokalorischer Effekt







Wu-Experiment: Resultate

- Messung des **Polarisationsgrads** von ⁶⁰Co: Anisotropie der Raten des Gammazerfalls von ⁶⁰Ni* (elektromagnetisch \rightarrow paritätserhaltend) mit Szintillationszählern (Nal) in äquatorialer und polarer Position
 - Messung der Zählrate der Elektronen für unterschiedliche **Polung** des Magnetfelds (= Spinausrichtung ⁶⁰Co) Detektor: Szintillationszähler (Anthracen)
- - Vorzugsrichtung der Elektronen: entgegen der Spinausrichtung
 - Elektronenspin parallel zu Kernspin → überwiegend linkshändige Elektronen



Goldhaber-Experiment

Frage: wie stark ist die Paritätsverletzung in elektroschwacher Wechselwirkung? → Messung der Helizität des Neutrinos (Goldhaber, Grodzins, Sunyar, Phys. Rev. 109 (1958) 1015)

Goldhaber-Experiment: bestimme Flugrichtung des Neutrinos aus Kernrückstoß, Spin aus **Spinstruktur** des Zerfalls $\rightarrow h = (s \cdot p)/|s||p|$







Goldhaber-Experiment

Geeignetes Element: Kernisomer ^{152m}Eu (Elektroneneinfang)

 $^{152m}Eu + e^- \rightarrow ^{152}Sm^* + \nu_e$

- Abregung von ¹⁵²Sm* durch γ -Strahlung: $^{152}\text{Sm}^* \rightarrow \,^{152}\text{Sm} + \gamma$
- Nachweis: Kernresonanzfluoreszenz der Photonen in Sm₂O₃-Absorber $\gamma + {}^{152} \text{Sm} \rightarrow {}^{152} \text{Sm}^* \rightarrow {}^{152} \text{Sm} + \gamma$







Goldhaber: Neutrinorichtung

- Bestimmung der Neutrinorichtung mittels Kernresonanzfluoreszenz:
 - Geringe natürliche Linienbreite $\Gamma \approx 10$ meV, aber Rückstoßenergie bei Absorption des Photons ca. $3 \text{ eV} \rightarrow \text{keine Resonanzfluoreszenz möglich}$ Kurze Lebensdauer der Anregung O(10⁻¹⁴ s):
 - emittierender Sm-Kern bewegt (keine Relaxation durch Gitterwechselwirkung)
 - Resonanzbedingung nur erfüllt, wenn Rückstoß in Richtung Absorber ("nach unten") und Neutrinoenergie "passend" → Neutrino "nach oben" emittiert







Goldhaber-Experiment: Spinstruktur

· Elektroneneinfang; - Gramow-Telles-Ubergane: $J^{P}(E_{L}) = 0 \rightarrow J^{P}(S_{L})$ - Einfang aus K-Schale: $l=0 \rightarrow J_i = \frac{4}{2}$ (Spine) - Impuls- und Drehünpulserhaltung; 152m Ente -3 152 Sm + Ve Oder <math>152 Sm + Ve $\rightarrow \frac{1}{2} \rightarrow 1 \leftarrow \frac{1}{2}$ Spin Impuly

~ ve und Sen*: <u>dieselbe</u> Helizität

Moderne Experimentalphysik III (4010061) – 10. Vorlesung



$$m^*) = 1^-$$









Goldhaber: Helizität der Photonen

- Photonen: Helizität entspricht zirkularer Polarisation (LH/RH)
- Messidee: Wirkungsquerschnitt für Compton-Streuung stark abhängig von Polarisierung des Targets
 - Magnetisierter Eisenblock um 152 Eu-Quelle \rightarrow Energieverlust gestreuter Photonen abhängig von deren zirkularer Polarisation
 - Keine Resonanzabsorption in Sm₂O₃ für Photonen mit Energieverlust

Resultat:

- Erwartung aus Winkelabhängigkeit der Photonenpolarisation: ca. 75% Schlussfolgerung: Messung verträglich mit Neutrinos mit 100% negativer Helizität — nur linkshändige Neutrinos, Parität maximal verletzt
- Photonen mit negativer Helizität, zirkulare Polarisation von (68±14)%





Aufgabe 19

- Wechselwirkung sind korrekt?

 - D. Im Goldhaber-Experiment schließt man über die Helizität des Photons auf die Helizität des Neutrinos.
 - mit gleichen Massen, Ladungen und Spins geben kann.
- Bitte beantworten Sie diese Frage anonym auf ILIAS:



Welche der folgenden Aussagen zur Paritätsverletzung in der schwachen

A. Das Wu-Experiment hat gezeigt, dass die Parität maximal verletzt ist. B. Um im Wu-Experiment die Kernspins von Kobalt auszurichten, werden tiefe Temperaturen und Einbettung in ein paramagnetisches Salz benötigt. C. Aufgrund der Paritätsverletzung nehmen nur Teilchen (Antiteilchen) mit negativer (positiver) Helizität an der schwachen Wechselwirkung teil.

E. Das Theta-Tau-Rätsel hat gezeigt, dass es zwei unterschiedliche Teilchen

https://ilias.studium.kit.edu/goto.php?target=fold 1080516&client id=produktiv







Kurze Zusammenfassung

- Theta-Tau-Rätsel: Zwei unterschiedliche Teilchen (θ^+ , τ^+) mit derselben Masse? Vorschlag: Test der **Paritätsverletzung** in schwacher Wechselwirkung
- (Lee, Yang, 1956)
- Wu-Experiment (1957):
 - Vorzugsrichtung des Elektronenimpulses relativ zum Kernspin im Betazerfall von $^{60}Co \rightarrow Paritätsverletzung$
 - Experimentell: Ausrichtung des Kernspins durch adiabatische Entmagnetisierung
 - Goldhaber-Experiment (1958):
 - Messung der Neutrinohelizität bei Elektroneneinfang von ^{152m}Eu \rightarrow C und P **maximal** verletzt
 - Experimentell: Kernresonanzfluoreszenz

















Moderne Experimentalphysik III – Teilchen und Hadronen

Karlsruher Institut für Technologie Sommersemester 2020 – 10. Vorlesung (Teil 2)

ULRICH HUSEMANN, KATHRIN VALERIUS







Auflösung Aufgabe 19

- Welche der folgenden Aussagen zur Paritätsverletzung in der schwachen Wechselwirkung sind korrekt?
 - A. Das Wu-Experiment hat gezeigt, dass die Parität maximal verletzt ist.
 - B. Um im Wu-Experiment die Kernspins von Kobalt auszurichten, werden tiefe Temperaturen und Einbettung in ein paramagnetisches Salz benötigt.
 - C. Aufgrund der Paritätsverletzung nehmen nur Teilchen (Antiteilchen) mit negativer (positiver) Helizität an der schwachen Wechselwirkung teil.
 - D. Im Goldhaber-Experiment schließt man über die Helizität des Photons auf die Helizität des Neutrinos.
 - E. Das Theta-Tau-Rätsel hat gezeigt, dass es zwei unterschiedliche Teilchen mit gleichen Massen, Ladungen und Spins geben kann.









Wiederholung: Paritätsverletzung

- Theta-Tau-Rätsel: Zwei unterschiedliche Teilchen (θ^+ , τ^+) mit derselben Masse?
- Vorschlag: Test der **Paritätsverletzung** in schwacher Wechselwirkung (Lee, Yang, 1956)
- Wu-Experiment (1957):
 - Vorzugsrichtung des Elektronenimpulses relativ zum Kernspin im Betazerfall von $^{60}Co \rightarrow Paritätsverletzung$
 - Experimentell: Ausrichtung des Kernspins durch adiabatische Entmagnetisierung
 - Goldhaber-Experiment (1958):
 - Messung der Neutrinohelizität bei Elektroneneinfang von ^{152m}Eu \rightarrow C und P **maximal** verletzt
 - Experimentell: Kernresonanzfluoreszenz















Schlüsselexperimente zur C-, P- und CP-Verletzung



Kapitel 5.3



CP-Verletzung?

- Gedankenexperiment: Wu-Experiment im C- und P-"Spiegel" Maximale P-Verletzung: keine e- in Richtung des Kernspins emittiert Maximale C-Verletzung: keine e⁺ unter 180° zu Spin des Antikerns emittiert CP-Symmetrie erhalten: Antikern emittiert Positronen in Richtung Kernspin







Bemerkung: Eigenzustände

- Quantenmechanik allgemein: System ist **Eigenzustand** eines Operators Ô, wenn
 - Eigenzustände des Hamilton-Operators = stationäre Zustände
 - Physikalische Teilchen = Masseneigenzustände: stationäre Zustände des Hamilton-Operators für freie Teilchen (d. h. ohne Wechselwirkung)
- Elementarteilchen unterliegen elektroschwacher (und ggf. starker) Wechselwirkung: Im allgemeinen unterschiedliche Eigenzustände des freien und der Wechselwirkungs-Hamilton-Operatoren, verbunden über unitäre Transformationen ("Flavormischung"):

 $|\psi'_{\alpha}\rangle =$

Hadronen: starke Eigenzustände koppeln an Gluonen, elektroschwache **Eigenzustände** koppeln an W- und Z-Bosonen



 $\hat{O} |\psi_n\rangle = O_n |\psi_n\rangle$ (*O_n*: Eigenwerte)

$$\sum_{i} U_{\alpha i} |\psi_i\rangle$$



Neutrale Kaonen und CP-Symmetrie

- Neufrale kaonen:
 - Quashinhalt: $|k^{\circ}\rangle = |d\bar{s}\rangle$, $|\bar{k}^{\circ}\rangle = |s\bar{d}\rangle$ -> starke Eigenzustande
 - Schwache Wechselwirkung: Oszillationen /K°> (K°> durch "Boxdiagramme" $k^{\circ} u + u = \overline{k^{\circ}} \qquad k^{\circ} = \frac{d}{\overline{s}} + \frac{1}{\overline{s}} + \frac{1}{\overline{s}$
 - -> betrachte System aus K° und K°
- · Eigenparität: PIK> = IK> (pseudoshalares Teilchen)
- · Ladunpkonjugation: Ĉ[K9 = [ds) = [k°> $\hat{C}|\bar{K}^{\circ}\rangle = |d\bar{S}\rangle = |K^{\circ}\rangle$

~s kein Eigenzustand



$$CP - 2igun m stande;$$

$$|K_{4}^{0}\rangle = \frac{1}{12^{1}} (|K^{0}\rangle - |\overline{K}^{0}\rangle) \implies \widehat{CP} |K_{4}^{0}\rangle = + |K_{4}^{0}\rangle$$

$$|K_{2}^{0}\rangle = \frac{1}{12^{1}} (|K^{0}\rangle + |\overline{K}^{0}\rangle) \implies \widehat{CP} |K_{2}^{0}\rangle = - |K_{2}^{0}\rangle$$

$$\frac{1}{2} Earfall in Pibnen; \quad J^{P} = 0^{-} \implies J^{P} = 0^{-}$$

$$- cP ation puls; \quad 0$$

$$- \widehat{CP} |\overline{M}\overline{M}\rangle = + |\overline{M}\overline{M}\rangle \quad und \quad \widehat{CP} |\overline{M}\overline{M}\rangle = - |\overline{M}\overline{M}\rangle$$

$$\Rightarrow CP - echaltende \ 2erfalle: \quad K_{4}^{0} \Rightarrow \overline{M}\overline{M}, \quad K_{2}^{0} \Rightarrow \overline{M}\overline{M}\overline{M}$$

$$\frac{1}{2} Physikalische Teilchen (Hemmeigen zustöhede);$$

$$\frac{1}{2} Mischung \ aus \ k^{0} \ und \ \overline{K}^{0}$$

$$- K_{5}^{0} (_{4} \ k - short^{4}): \quad \overline{C} \cong 9 \cdot A0^{-M} s$$

$$- K_{2}^{0} (_{4} \ k - long^{4}): \quad \overline{C} \cong 5 \cdot A0^{-8} s$$

$$\frac{1}{2} M_{k}^{0} \cong 498 \ MeV/n$$

$$\frac{1}{2} K_{L}^{0} \stackrel{1}{=} |K_{2}^{0}\rangle$$







Kaonenstrahlen

- "Lebenszyklus" eines Strahls neutraler Kaonen:
 - **Produktion**: Protonen auf Target \rightarrow Eigenzustände der starken Wechselwirkung K⁰, \overline{K}^0 , paarweise Produktion von s $\overline{s} \rightarrow Strangeness erhalten$
 - **Propagation**: K⁰-K¯⁰-Oszillation durch elektroschwache Wechselwirkung (Boxdiagramme) \rightarrow physikalische Teilchen K⁰_L und K⁰_S
 - **Zerfall** durch **elektroschwache** Wechselwirkung in 2π bzw. 3π









Cronin-Fitch-Experiment

- Messidee: (Christenson, Cronin, Fitch, Turlay, PRL 13 (1964) 138)
 - Falls $K_{0S}^{0} = K_{1}^{0}$ und $K_{L}^{0} = K_{2}^{0}$: CP erhalten \rightarrow Zerfall K⁰_L $\rightarrow \pi\pi$ verboten
 - Suche nach $\pi^+\pi^-$ -Endzuständen in reinem K⁰_L-Strahl
 - Präparation K⁰_L-Strahl: (AGS, Brookhaven National Laboratory)
 - \blacksquare 30-GeV-Protonen auf Beryllium-Target \rightarrow Kaonenstrahl mit Impuls 1,1 GeV
 - Mittlere K⁰_S-Flugstrecke für p = 1,1 GeV: $L = \beta \gamma c\tau = \frac{p}{m_{\rm K}c} c\tau \approx 6$ cm \rightarrow lange Zerfallsstrecke (ca. 20 m)
 - Bemerkung: **Regeneration** der K⁰^s durch unterschiedliche starke Wechselwirkung von K_0 und \overline{K}_0 in Absorber \rightarrow Untergrund



J.W. Cronin



NobelPrize.org



Cronin-Fitch-Experiment

Experimenteller Aufbau: Doppelarmspektrometer

- Messgrößen: Impulse der π^{\pm} (magn. Spektrometer)
- Signal: invariante $\pi\pi$ -Masse *m*^{*} ≈ 498 MeV und Winkel des $\pi\pi$ -Systems relativ zum Strahl cos $\theta \approx 1$





Kontrollregion 484 < m^{*} < 494



FIG. 3. Angular distribution in three mass ranges for events with $\cos\theta > 0.9995$.

Sommersemester 2020







ОF





CP-Verletzung im Kaonsystem

- **CP-Verletzung in der Mischung** von K⁰ und K⁰ (", indirekte CP-Verletzung")
 - Physikalische Zustände K_{0S} , K_{1L} sind nicht CP-Eigenzustände K_{11} , K_{21} , kleine Beimischung (0.2%) des jeweils anderen Zustands:
 - Grund: unterschiedliche Raten für Umwandlung K⁰ \rightarrow \overline{K}^0 und $\overline{K}^0 \rightarrow$ K⁰

$$\begin{split} |K_{S}^{0}\rangle &= \frac{1}{\sqrt{1+|\varepsilon|^{2}}} \left(|K_{1}^{0}\rangle + \varepsilon |K_{2}^{0}\rangle\right) \\ |K_{L}^{0}\rangle &= \frac{1}{\sqrt{1+|\varepsilon|^{2}}} \left(|K_{2}^{0}\rangle + \varepsilon |K_{1}^{0}\rangle\right) \end{split}$$





Resultat: 45 ± 9 Kandidaten für K⁰_L $\rightarrow \pi^+\pi^-$ in 22.700 K⁰_L-Zerfällen

mit kleinem (komplexen) Parameter ε , PDG 2018: $|\varepsilon| = 2,228(11) \cdot 10^{-3}$



CP-Verletzung im Zerfall

- Weiterer Mechanismus: **CP-Verletzung im Zerfall** (",direkte CP-Verletzung")
 - Unterschiedliche Raten für $K^0 \rightarrow \pi \pi$ und $\overline{K}^0 \rightarrow \pi \pi$, K^{0}_2 zerfällt direkt in $\pi \pi$
 - Observable: **Doppelverhältnis** der Zerfallsbreiten $R = \frac{\Gamma(\mathsf{K}_{L}^{0} \to \pi^{0} \pi^{0}) / \Gamma(\mathsf{K}_{S}^{0} \to \pi^{0} \pi^{0})}{\Gamma(\mathsf{K}_{I}^{0} \to \pi^{+} \pi^{-}) / \Gamma(\mathsf{K}_{S}^{0} \to \pi^{+} \pi^{-})} \approx 1 - 6 \operatorname{Re}\left(\frac{\varepsilon'}{\varepsilon}\right)$
- Trick: K_{L}^{0} und K_{S}^{0} -Strahl im selben Experiment NA31/NA48 (CERN) und E731 (Fermilab) PDG 2019: Re(ϵ'/ϵ) = 1,66(23)·10⁻³



Pinguindiagramm

Open Knowledge Foundation, CC BY-SA 2.0









Kurze Zusammenfassung

- System neutraler Kaonen:
 - Mischung von K⁰ und \overline{K}^0 durch schwache Wechselwirkung $\rightarrow K^0 - \overline{K}^0 Oszillationen$
 - Physikalische Teilchen: K_{L}^{0} ("K-long"), K_{S}^{0} ("K-short") \rightarrow CP-Eigenzustände?
- Cronin-Fitch-Experiment (1964):
 - K⁰_L-Strahl (BNL) \rightarrow Nachweis von K⁰_L $\rightarrow \pi\pi$ mit Doppelarmspektrometer
 - Ca. 0.2% der K⁰ (erwarteter CP-Eigenwert –1) zerfallen in $\pi\pi$ (CP = +1) \rightarrow CP-Verletzung in der Mischung von K⁰ und \overline{K}^0
 - (= indirekte CP-Verletzung, 10⁻³-Effekt)
 - Spätere Experimente: System neutraler Kaonen zeigt auch **CP-Verletzung im Zerfall** (= direkte CP-Verletzung, 10⁻⁶-Effekt)





