

Archiv von Heisenbergs Briefen

von: Werner Heisenberg

an: Pauli

Datum: 30.12.1957

Stichworte: Kommentar zu Paulis Lecture Notes, Indefiniter Charakter der Metrik, Unklarheit über Symmetrien für Ladungs- und Baryonenzahl-Erhaltung

Ursprung: Pauli Archiv in Genf

Kennzeichen im Pauli Archiv in Genf: heisenberg_0017-1675r

Meyenn-Nummer: 2815

Veröffentlichung mit freundlicher Genehmigung der Familie Heisenberg und des Pauli-Archivs in Genf.

Copyright (c) Heisenberg-Gesellschaft e. V., München, VR 204617, 2016

Reproduktion (auch auszugsweise) nur mit Erlaubnis der Rechteinhaber.

Göttingen 20.12.57.

Beantwortet 2. I.

NACHLASS
PROF. W. PAULI 1/154

Lieber Pauli!

Über dein Bericht vom 25. - 27. ^{a. die Lecture - notes} Ich möchte dir gleich ein paar vorläufige Bemerkungen dazu schreiben, obwohl ich sicher noch etwas Zeit brauche, um alles richtig zu verarbeiten.

Als wesentlichen Fortschritt empfinde ich, dass du jetzt bei der Aufgabe, aus den Gruppen die U.R. herzuleiten, ausdrücklich auf den indefiniten Charakter des Metrik im Hilbert-Raum Bezug nimmst. Das ist sicher ein notwendiger Schritt und hängt mit den Voraussetzungen für die beiden exakten Sequenzen (\mathcal{Q} u. \mathcal{N}) zusammen (siehe unten!). - Zum Formalen muss ich hier zunächst ein Verwarnungszeichen aufstellen: Man soll in der indefiniten Metrik weder η noch die Größe η^H einzuführen, sondern ausschließlich η^* d.h. das pseudohermitisch-konjugierte betrachten. Die anderen Bildungen sind ja nicht kovariant bei Drehungen im Hilbertraum und können daher nur die schrecklichsten Bewirungen stiften*).

Man muss zum Inhalt: Auch beim Lesen deiner Überlegungen kann ich noch keine Klarheit über folgenden Punkt bekommen: Die Größe V in der U.R.

*) Es wäre doch schrecklich, wenn man etwa anfinge, in der Rel. Theorie Bildungen wie $x^{\check{}} + y^{\check{}} + z^{\check{}} + (kt)^{\check{}}$ zu betrachten!

ist doch zunächst so etwas, wie, sagen wir, ein äußeres
elektrisches Feld \mathcal{E} in der Hamiltonfunktion des Vakuums.
 V stört die Invarianz gegen die Gruppen (A) u. (B),
ähnlich wie \mathcal{E} die Invarianz gegen Raumdrehungen stört.
Natürlich kann man eine entsprechende Transformation
von \mathcal{E} vornehmen, d.h. \mathcal{E} mitdrehen, denn bleibt wieder
alles invariant. Aber diese Art der Invarianz garantiert
ja keine Behauptungssätze - es sei denn, dass das System
so erweitert wird, dass auch \mathcal{E} und seine Quellen dazugehören.
In unserem Fall kann man natürlich auch
 V d.h. die Σ_h „mitdrehen“, d.h. die pseudounitären
Transformationen am bekanntesten ausführen. Aber auch das
garantiert keine Behauptungssätze - es sei denn, dass wieder
die Σ_h in irgendeiner Art echte dynamische Bereiche des
Systems werden. Ich sehe also zunächst überhaupt noch
nicht die Quellen für die beiden obigen Behauptungssätze
für Q und N . (Beynen sehe ich den Grund dafür,
dass τ_3 - das ja nicht identisch ist mit Q !! - und
noch mod. 2 erhalten bleibt).

In irgendeiner Weise müssen die Σ_h also jedenfalls
dynamische Bereiche des Systems werden. Dann aber
wird es zwar ~~immer~~ zwei Transformationen u. Invarianten
geben, die die Erhaltung von Q und N garantieren, aber
nicht mehr die vollen Gruppen A und B, denn

den Bospin ist ja gar keine „gute“ Anzahlzahl in der elektrischen Welt.

Also komme ich zur Hauptfrage meines vorletzten Briefs zurück: Welches sind die beiden Invariantengruppen, die - im Gegensatz zu der Gesamtgruppe $U(4)$ - auch in der elektrischen Welt streng gültig bleiben und damit die Behaltung von Q u. N gewährleisten? Oder ist es keine Meinung, dass diese Invarianten gar nicht einfach analytisch (etwa unter Benutzung der Σ_4) formuliert werden können?? Ich habe dazu eine Bemerkung, die sich nicht in der Arbeit mit Acoli aufgedrängt hat: In der konventionellen Feldtheorie kann man den Behaltungsverstoß der Ladung auch in differentieller Form aussprechen, man kann eine räumliche Ladungs- u. Stromdichte definieren. Dies wird hier sicher nicht mehr möglich sein. Durch die undefinierte Metrik sind die lokalen Verhältnisse so weit kompromittiert, dass eine lokale Stromdichte nicht mehr verlässlich definiert werden kann. Aber gerade dieser Zustand wird in der undefinierten Metrik durch die Mathematik so geschickt ausgeglichen, dass die Ladungserhaltung sogar asymptotisch wiederkehrt.

Also scheitert mir trotz dieser Meinung an dieser „Hauptfrage“. - Noch etwas zu den „strenge Weltlichen“:

Solange man nur die ψ als Operatoren im Hilbert-Raum zur Verfügung hat und seine Transformationen $A \rightarrow B$ dem Spin bedeuten (insbesondere $e^{i\alpha}$ des τ_3), würden Teilchen mit halbzahligem Spin auch stets halbzahligem Spin haben müssen; d.h. es würde keine „Strange particles“ geben. Diese Teilchen gibt es erst, wenn man neben den ψ noch andere Operatoren (V oder c oder Σ_k u. s. v.) hat, die erlauben den halbzahligem Spin ohne Teilchen zugeben können. Zur Darstellung der „Strange particles“ braucht man sicher diese Operatoren; zur Unterscheidung von Proton u. Neutron braucht man sie wahrscheinlich auch. Hast Du jetzt eine bestimmte Meinung über die Form der Eigenfunktion von Proton, Neutron, Λ_0 , Σ_0 u. s. v. ? Da wirst mir ja jedenfalls ähnlich, wie ich früher schrieb, aus ψ_+ und ψ_-^c oder ψ_+ u. ψ_- das ist natürlich wieder die Frage nach den Symmetrieeigenschaften! zusammenzusetzen; aber wie sieht das glaube aus ?? ✓

Wenn das Qualitative, nämlich die Gruppentheorie, klar ist, werden wir mit dem Quantitativen schon weiterkommen. Die Tamm-Dancoffmethode ist nicht so schlecht, wie sie Dir jetzt scheint, und wir werden damit ein ordentliches Stück weit kommen. Aber schreib mir bitte Deine genaue Meinung über die V. R. u. die Erhaltungssätze für N u. Q; Du hast so viel mehr Befahrung über Gruppentheorie und C-Transformation u. Lorentzinvarianz, dass ich Dir hier gern die bockend lasse!

Alles Gute zum Neuen Jahr, das offenbar viele schon wissenschaftliche Arbeit für uns bereit hält!

Dein Z. Weinberg