

## **Archiv von Heisenbergs Briefen**

von: Werner Heisenberg

an: Pauli

Datum: 26.11.1936

Stichworte: Schauerbildung in der Fermi-Theorie, Isospin-Symmetrie in der Kernphysik, Rücktritt von Stark als Präsident der Notgemeinschaft

Ursprung: Pauli Archiv in Genf

Kennzeichen im Pauli Archiv in Genf: heisenberg\_0017-107r

Meyenn-Nummer: 455

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.

Leipzig 26. 11. 36.

NACHLASS  
PROF. W. PAULI

PLC 0017, 107 r

Lieber Pauli!

Zu den Überlegungen deines Briefes, die ich für ganz richtig halte, möchte ich noch ein paar Zusätze machen: Der wesentliche Effekt einer  $\delta$ -artigen Wechselwirkung ist bei endlich vielen Teilchen nur bei Abstossung Null; bei Anziehung ist er unendlich  $\infty$  alles divergiert. — Deine Vermutung dass die Fermische Theorie ist keineswegs unplanckel, aber die Erhaltung der Teilchenzahl spielt in dieser Frage eine viel größere  $\mathcal{P}$  Rolle, als du meinst. Das liegt an folgendem: Eine  $\delta$ -Wechselwirkung im besprochenen Sinn geht es doch offenbar nur zwischen punktförmigen Teilchen. Die Rechnungen über die Selbstenergie zeigen, dass die „gestalt“ des Elektrons in der An. Gl. Dyn. im wesentlichen durch die Ligandensystem der Diracmatrix repräsentiert wird. In der marelevistischen Klein-Jordantheorie erhält man dass z. B. für die Selbstenergie  $\frac{1}{\kappa_{pp'}} \sum_n \psi_n^*(P) \psi_n(P') = \infty$ . In der  $\mathcal{L}$ -Ladungstheorie tritt an die Stelle der  $\sum_n \psi_n^*(P) \psi_n(P')$  die Diracsche Diracmatrix und man kann etwa sagen: Das Elektron hat nicht mehr die Ladungsdichte  $e \cdot \delta(r-r_0)$ , sondern  $e \frac{(\alpha_1 r - r_0)}{(r-r_0)^4}$ , und daher wird die S. Energ. nur logarithmisch unendlich.

Über  
die  
Lichtquanten

In ähnlicher Weise wird man dann an die Stelle der  $\delta$ -artigen Wechselwirkung  $f \delta(r-r')$  in der Lörchertheorie eine vom Typus  $f \frac{(\alpha, r-r')}{(r-r')^4}$  setzen müssen, die ~~es~~ sicher endliche Wirkungsquerschnitte liefert. Aus diesem Grund möchte ich glauben, dass z. B. für die Bornsche Qu. Th. Dyn. bei den Lichtquanten Scharbildung ~~aussetzt~~ eintritt, dass also auch die gequantelte Bornsche Theorie etwas ~~wenig~~ endliche Wirkungsquerschnitte der Lichtquanten gibt. Ferner kann ebenfalls auch die Fermische Theorie etwas endliches liefern. - Übrigens habe ich die Fermische Theorie niemals allen Ernstes genommen, noch weniger Wellenfeld-Konop. Es hätte sich vielleicht einen gewissen Sinn, die Fermische Theorie ähnlich halbklassisch zu interpretieren, wie ich es in meiner Schauerarbeit gemacht habe, und zu vermuten, dass die ~~die~~ Fehler der bisherigen Theorie erst beim Übergang zur exakten Qu. Theorie liegen. - Könnte es die nicht überlegen, ob in Dirac'scher und Heisenbergscher Bose-Statistiktheorie für die Streuung wieder Vertiefungen ein endliches Wirkungsquerschnitts herbeiführen? (bei Annahme geeigneter nichtlinearer Zusatzglieder; z. B.

$$k = \left[ \left( \frac{\partial \psi}{\partial t} \right)^2 + \sum_i \left( \frac{\partial \psi}{\partial x_i} \right)^2 \right] \left[ 1 + f \psi^* \psi \right]$$

Das wäre wohl sehr reichlich und wohl leichter zu

beantworten, als in Fermis Theorie. —

Die Idee der Amerikaner, dass die Kerne wider allen  
 scheinenden Paradoxen gehen gleich sind, finde ich sehr wichtig.  
 Sie hat auch höchst interessante experimentelle Konsequenzen,  
 v. B. hier, dass die kernendefekte isobaren Kerne sich als  
 angeregte Zustände des stabilsten von ihnen wieder finden  
 lassen müssen (bis auf die Coulombbarriere). Z. B. müsste  
 ${}_{6}^{12}\text{C}$  einen angeregten Zustand besitzen, der <sup>(bis auf Coulombbarriere)</sup> den kernendefekten von  
 ${}_{5}^{12}\text{B}$  hat u. s. w. Man kann die „ $\beta$ “-Koordination einführen  
 ( $\beta_{\xi} = +1$  Neutron,  $= -1$  Proton) und feststellen, dass die Energien  
 nur vom gesamten „ $\beta$ -Spin“ abhängen, nicht aber von der  
 Richtung im  $\beta$ -Raum. Man durch  $\beta$ -Transition können Über-  
 gänge des  $\beta$ -wertes hervorgerufen werden nach bestimmten Aus-  
 wahlregeln u. s. w. —

Deine Kritik der vorstehenden Arbeit ist leider wohl  
 ganz berechtigt und trifft mich auch, denn ich hätte die  
 Rechnungen besser kontrollieren sollen. Da sich gleichzeitig  
 auch in der Arbeit von Dolch Fehler gezeigt haben, bin  
 ich etwas unglücklich darüber, denn ich sehe, dass ich besser  
 auf meine Schüler aufpassen muss. Im ersten Teil dieses  
 Jahres war mir und alle Arbeit etwas von dem Kopf  
 gewachsen und es ging mir bis zur Mittlerezeit miserabel.



Das ist dies natürlich keine Entschuldigung; es werde  
versucht, in Zukunft besser aufzupassen, obwohl es mir  
auch selbst nicht leicht fällt, korrekt zu rechnen. —

Gulser hat für die schweren Kerne (aber für die  
unendliche Kernflüssigkeit ohne Coulombkräfte) versucht,  
die Hartree-Methode nach dem ganz normalen Hartree-  
Verfahren zu verbessern. Schon der erste Schritt, Befestigung der  
ausdrücklich einer Tendenz zur Bildung von  $\alpha$ -Teilchen  
entspricht, liefert eine bedeutende Verbesserung des Energie-  
wertes. Während die gewöhnliche Hartree-(= Thomas-Fermi) Methode  
bei gegebener Reichweite  $a_0 \approx \frac{h}{2m_0 v}$  eine Rydbergkonstante ( $\underline{a}$ ) liefert, die etwa  
doppelt so gross ist, wie die aus den leichten Kernen  
gemednete, reduziert sich der Faktor nach dem ersten  
Schritt von 2 auf etwa 1,4. Gulser will diese Rechnungen  
jetzt noch mit den neuen amerikanischen Kräften wieder-  
holen; dass die bisherigen Resultate scheinen mir ganz  
hoffnungsvoll. — —

Stark ist als Präsident der Notgemeinschaft zurückgetreten  
worden; er hat Deutschlands Goldversorgung durch Ausnutzung  
der Moore sicherstellen wollen und das ist nicht völlig glücklich.  
Leider wird die Notgemeinschaft nicht so leicht wieder aufzutreiben  
sein, wie sie zerstört wurde. — Viele herzliche Grüsse

Dein V. Heisenberg.