

Archiv von Heisenbergs Briefen

von: Werner Heisenberg

an: Pauli

Datum: 17.07.1933

Stichworte: Löchertheorie, Selbstenergie des Elektrons

Ursprung: Pauli Archiv in Genf

Kennzeichen im Pauli Archiv in Genf: heisenberg_0017-0575r

Meyenn-Nummer: 316

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 17.7. 33

VNACHLASS
PROF. W. PAULI

PLC 0017,0575 r

Frederic Pauli! Ich voller Dank für deinen interessanten
und lehrreichen Brief. Zunächst möchte ich dir kurz
skizzieren, was ich mir über die Löchertheorie überlegt habe.

Wenn man mit der Hamiltonfunktion der Quantenel. Syst.
anfangt:

$$(1) \quad E = \sum N_s E_s + \sum_{r\lambda} M_{r\lambda} \hbar \nu_{r\lambda} + \sum \pi_{r\lambda} (P_3^r)^2 \\ + i e \sqrt{\frac{\hbar}{4\pi}} \cdot \sum_{s\lambda} c_{s\lambda}^{r\lambda} N_s \Delta_s V_s V_{\lambda} \Delta_{\lambda} N_{\lambda} (M_{r\lambda}^{\frac{1}{2}} \Delta_{r\lambda}^{-} - \Delta_{r\lambda}^{+} M_{r\lambda}^{\frac{1}{2}}),$$

$$P_3^r = -e \sum N_s \Delta_s V_s V_{\lambda} \Delta_{\lambda} N_{\lambda} d_{s\lambda}^2,$$

(die Bezeichnungen sind dieselben wie in unserer Arbeit)

so kann man sich vorstellen, dass die Summe über positive Energien (von plus ab Index: s+)

und eine über negative Energien (Index α, β). Betrachtet man
ferner die Anzahl N_{α} durch $1 - N_{\alpha}'$ - das ist eine reine Um-
benennung, so ergibt sich

$$(2) \quad E = \sum_s N_s E_s + \sum_{\alpha} E_{\alpha} (1 - N_{\alpha}') + \sum \pi_{r\lambda} (P_3^r)^2 \\ + i e \sqrt{\frac{\hbar}{4\pi}} \left\{ \sum_{s\lambda} c_{s\lambda}^{r\lambda} N_s \Delta_s V_s V_{\lambda} \Delta_{\lambda} N_{\lambda} + \sum_{s\alpha} c_{s\alpha}^{r\lambda} N_s \Delta_s V_s N_{\alpha}' \Delta_{\alpha} V_{\alpha} \right. \\ \left. - \sum_{\alpha\lambda} c_{\alpha\lambda}^{r\lambda} V_{\alpha} \Delta_{\alpha} N_{\alpha}' V_{\lambda} \Delta_{\lambda} N_{\lambda} + \sum_{\alpha\beta} c_{\alpha\beta}^{r\lambda} V_{\alpha} \Delta_{\alpha} N_{\alpha}' N_{\beta}' \Delta_{\beta} V_{\beta} \right\} (M_{r\lambda}^{\frac{1}{2}} \Delta_{r\lambda}^{-})$$

$$P_3^r = -e \left\{ \sum N_s \Delta_s V_s V_{\lambda} \Delta_{\lambda} N_{\lambda} d_{s\lambda}^2 + \sum_{s\alpha} d_{s\alpha}^2 N_s \Delta_s V_s N_{\alpha}' \Delta_{\alpha} V_{\alpha} - \sum_{\alpha\lambda} d_{\alpha\lambda}^2 V_{\alpha} \Delta_{\alpha} N_{\alpha}' V_{\lambda} \Delta_{\lambda} N_{\lambda} \right. \\ \left. + \sum_{\alpha\beta} d_{\alpha\beta}^2 V_{\alpha} \Delta_{\alpha} N_{\alpha}' N_{\beta}' \Delta_{\beta} V_{\beta} \right\}$$

Das Begreifen der Wirkung der unendlichen Bedung
gedacht man einfach durch Begreifen von $\sum E_\alpha$ und durch
Vertauschung der Reihenfolge im letzten Glied der beiden
Gleichungen:

$$E = \sum N_s E_s - \sum N'_\alpha E_\alpha + \sum \pi_k (\bar{P}_3^2)$$

$$+ ie \sqrt{\frac{h}{4\pi}} \left\{ \sum_{st} c_{st}^{\alpha\lambda} N_s \Delta_s V_s V_t \Delta_t N_t - \sum_{s\alpha} c_{s\alpha}^{\alpha\lambda} N_s \Delta_s V_s N'_\alpha \Delta_\alpha V_\alpha - \sum_{\alpha t} c_{\alpha t}^{\alpha\lambda} V_\alpha \Delta_\alpha N'_\alpha V_t \Delta_t N_t \right. \\ \left. + \sum_{\alpha\beta} c_{\alpha\beta}^{\alpha\lambda} N'_\alpha \Delta_\alpha V_\alpha V_\beta \Delta_\beta N'_\beta \right\} (M_{\alpha\lambda}^{\pm} \Delta_{\alpha\lambda}^{\mp} - \Delta_{\alpha\lambda}^{\pm} M_{\alpha\lambda}^{\mp})$$

$$(3) \quad \bar{P}_3^2 = -c \left[\sum_{st} d_{st}^{\alpha\lambda} N_s \Delta_s V_s V_t \Delta_t N_t - \sum_{s\alpha} d_{s\alpha}^{\alpha\lambda} N_s \Delta_s V_s N'_\alpha \Delta_\alpha V_\alpha - \dots \right. \\ \left. + \sum_{\alpha\beta} d_{\alpha\beta}^{\alpha\lambda} N'_\alpha \Delta_\alpha V_\alpha V_\beta \Delta_\beta N'_\beta \right]$$

Das Begreifen von $\sum E_\alpha$ ist hier wohl unbedenklich, weil
die elektrostatische Selbstenergie. Fraglich erscheint jedoch, ob
die Vertauschung der Reihenfolge im letzten Glied (d.h.
Begreifen eines Ausdrucks der Form $\sum_{\alpha} c_{\alpha\alpha}^{\alpha\lambda} (M_{\alpha\lambda}^{\pm} \Delta_{\alpha\lambda}^{\mp} - \Delta_{\alpha\lambda}^{\pm} M_{\alpha\lambda}^{\mp})$)
die relativistische Invarianz stört. Hierüber bin ich mir
noch ganz klar. Eher scheint mir aber folgendes:
Angenommen wir schreiben in (3) nicht nur die Elektronen
sondern auch die Protonen (Anzahlen L_s und L_α , bezeich-
nendsglieder $C_{st}^{\alpha\lambda}$ u. $D_{st}^{\alpha\lambda}$) hinein so kommt statt (3)

$$(4) \quad E = \sum N_s E_s - \sum N'_\alpha E_\alpha + \sum L_s E_s^p - \sum L'_\alpha E_\alpha^p + \sum \pi_k (\bar{P}_3^2) \\ + ie \sqrt{\frac{h}{4\pi}} \left\{ \dots c_{\alpha\beta}^{\alpha\lambda} N'_\alpha \Delta_\alpha V_\alpha V_\beta \Delta_\beta N'_\beta \right\} \\ - ie \sqrt{\frac{h}{4\pi}} \left\{ \dots - d_{\alpha\beta}^{\alpha\lambda} L'_\alpha \Delta_\alpha V_\alpha V_\beta \Delta_\beta L'_\beta \right\}$$

Dieser Ausdruck unterscheidet sich von dem der normalen
Qu. Gl. dyn. ausser durch $\sum E_\alpha + \sum E_\alpha^p$ nur durch

$$\left(\sum c_{\alpha\alpha}^{11} - \sum c_{\alpha\alpha}^{21} \right) (M_{11}^{\frac{1}{2}} \dots), \text{ in } P_3^1 \text{ heisst das entsprechende}$$

$$\text{Korrigenda-Glied } \sum d_{\alpha\alpha}^{11} - \sum D_{\alpha\alpha}^{11}.$$

Nun ist "Korrektur" $d_{\alpha\alpha} = D_{\alpha\alpha}$, also fällt die Summe,
wenn man gliedweise subtrahiert, weg, ebenso geht es
bei $\sum (c_{\alpha\alpha}^{11} - c_{\alpha\alpha}^{21})$, wobei hier jedoch noch mitberücksichtigt
werden muss, dass die Impulse in allen Richtungen stehen
können. In anderen Worten: Nimmt man Elektronen u.

Protonen vor, ist das bei "vollkommen der"
"Feldtheorie" wie Bezüge der mündlichen Aussagen
auf. Ich glaube also, der Schwinkel, der darin besteht,

dass man (2) durch (3) ersetzt, ist nicht schlimmer
als irgendein anderer Schwinkel der Qu. Gl. dyn. (Selbstkonst.!),
und Schema (3) scheint mir daher genau so solid
(oder wenig solid) fundiert wie die ganze Qu. Gl. dyn.

Ich glaube deshalb ziemlich fest an die Lötter Theorie
und meine, man solle in Zukunft alle Probleme,
z. B. die Trennung von p -Strahlen in Kernen, mit Schema

(3) rechnen.

deren Wellenlänge vergleichbar mit Kundineinstößen ist, geben die gewöhnlichen Kerne ein Maximum der gestreuten Neutronen bei kleinen Winkeln, während die Auslenkungs Kerne ein Maximum der gestreuten Protonen bei kleinen Winkeln geben. Leider ist experimentell nichts bekannt.

Von der Zuspaltung der Neutronen in Helium u. Proton betroffen, so meine ich: Vom Standpunkt seiner Theorie aus müsste man halt stets sagen: Zuspaltung in Helium, Proton und Neutron, wobei letzteres ein Elementarteilchen mit Spin $\frac{1}{2}$ sein müsste. Auch dann würden Auslenkungs Kerne entstehen. An Blocher u. Anderson glaubt er zunächst. Wie weit er an Teilchenphysik glaubt, weiß er nicht genau. Die Energiebilanz beim β -Zusammenfall scheint mir empirisch ~~bestimmt~~ wahrscheinlich für die Halbwertszeit massgebend.

Dass der Li_6 -Kern $i = 1$ hat, scheint mir auch plausibel. Trotzdem bringt die Annahme, das Neutron habe entgegengesetzten Spin wie das Proton, ~~was die es mit~~ (Blocher hatte mit dieser These schon beschäftigt) Blocher lange diskutiert hat, viele Schwierigkeiten mit sich, die g -Werte der anderen Kerne deuten (vgl. Fermi u. Segré) viel mehr darauf hin, dass Neutron das magnetische Moment Null anzunehmen.

Lo, das ist alles, was ich über die Kerne weis, bedauerlicherweise.
Ich freue mich auf die Diskussionen in Kopenhagen
im April. Bist du im Sommer in Zürich?
Wenn ja, so komme ich vielleicht, sofern das mit
den neuen Gesetzen in Deutschland vereinbar ist,
für ein paar Tage nach Zürich.

Kurzweiliger
Gruß

Dein
H. Keisenberg.