

Archiv von Heisenbergs Briefen

von: Werner Heisenberg

an: Pauli

Datum: 08.06.1924

Stichworte: Einsteins Einwände gegen Bohrs Strahlungstheorie, Borns quantenphysikalische Kopplung zweier Elektronen

Ursprung: Pauli Archiv in Genf

Kennzeichen im Pauli Archiv in Genf: heisenberg_0017-016r

Meyenn-Nummer: 62

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.

Göttinger 8. 6. 1925

PLC 0017, 0164
NACHLASS
✓ PROF. W. PAULI

Lieber Pauli!

Vielen Dank für Ihren Brief. Dass es Ihnen bei Bohm wieder gut gefallen hat, kann ich mir denken; ich freu mich auch schon sehr auf die Zeit im Herbst u. Winter.

Auf Ihre Ansicht über die Drehungstheorie bin ich natürlich auch sehr stark einverstanden. Wenn Sie sich aber mit Einstein (der 2. 7. hier ist) über die Bohrsche Theorie und E. hat handelt Einwände. Es mir scheint mir wirklich ziemlich schlimm, wenigstens weiss ich keinen Ausweg: Einstein sagt im Allgemeinen vieles, auch bei Temperaturgleichgewicht der Drehung immer möglich sein, es

so einzuwickeln, (etwa durch
Beimischung fremder Gase), dass
z.B. das Nivcan 2p eine kürzere
Lebensdauer hat, als ^{etwa} Hs. Jann
heißt dies, dass die Linie 2p-1s
in Emission breiter ist, als in
Absorption - in Widerspruch zum
Kirchhoffschen Gesetz. Wissen Sie
etwas dagegen? Killeitz kann man
sich doch ansprechen.

Etwas anderes will ich Ihnen
erzählen: Born hat sich folgendes
überlegt: Wenn man die Kramers-
sche Dispersionsformel nach einem
der üblichen Störungsschemen
überlegt, so zeigt sich, dass sie
sich naturgemäß auch auf die
Koppelung zweier Elektronen

überlegen lässt (überhaupt auf belie-
bige Kopplungen). Die Rechnung
skizziere ich hier kurz:

$$K_0(\gamma_1 \dots \gamma_2)$$

Störungsfunktion $\lambda K_1 = \sum \xi e^{i \dots}$ mit ω statt ω'

($\bar{\nu}$ = Frequenz der Lichtwelle)

$$\text{Es sei } \bar{K}_1 = 0.$$

Gesucht zunächst $\mathcal{P}(\gamma_1, \gamma_2, t)$, so dass

$$\nu = \frac{\partial \mathcal{P}}{\partial t}, \quad \gamma_1^0 = \frac{\partial \mathcal{P}}{\partial \omega_1}, \quad K^+ = K^0 + \frac{\partial \mathcal{P}}{\partial \omega}$$

$$K_0 = K_0^+ K_0^-$$

$$\frac{\partial K_0}{\partial \gamma_2} \frac{\partial \mathcal{P}}{\partial \omega_2} + K_1 + \frac{\partial \mathcal{P}}{\partial \omega} = 0.$$

$$\frac{1}{2} \frac{\partial K_0}{\partial \gamma_2} \frac{\partial \mathcal{P}}{\partial \omega} + \frac{\partial \mathcal{P}}{\partial \omega_2} \frac{\partial \mathcal{P}}{\partial \omega_1} + \frac{\partial K_1}{\partial \gamma_2} \frac{\partial \mathcal{P}}{\partial \omega} + \frac{\partial \mathcal{P}}{\partial \omega} = K_2^+$$

Es ergibt sich, so viel ich weiß, aber

$$K_2^+ = -\frac{1}{2} \sum (\bar{\nu}_k \frac{\partial}{\partial \gamma_k}) \frac{|\xi_k|^2 (\nu_k \tau)}{(\nu_k)^2 - (\bar{\nu})^2}$$

also die klassische Dispersionsformel;

der Witz ist, dass dies auch gilt für
beliebige K_1 , d. h. für irgendwelche
Koppelungen. Wenn nun Kramers
die Formel

$$\left(\frac{\partial}{\partial \sigma_2}\right) \frac{|K_1| \sqrt{v_2 r}}{(v_2 r) - \sqrt{v_2 r}}$$

in $\Delta \frac{|K_1|^2 v_{qu}}{v_{qu}^2 - \sqrt{v_2 r}}$, verwandelt

soll man dies nicht auch bei
der Koppelung tun? Born hat dies a.
hält dies wohl mit Recht für einen
Anfang einer vernünftigen Quanten-
mechanik der Koppelung. Zugleich
zeigt die Form $K_2 = \Delta \dots$, dass
dies Wasser auf meine Zeeman-
mühle ist!!! Letztere wird ich übrigens
(ohne physikalische Deutung[†]) mit dem
päpstlichen Segen jetzt publizieren, trotz
Tönen. Viele Grüße! Ihr
[†]da nicht vorhanden. V. Heisenberg.