

## **Archiv von Heisenbergs Briefen**

von: Werner Heisenberg

an: Pauli

Datum: 24.06.1925

Stichworte: Neue Quantenmechanik des anharmonischen Oszillators,  
Fortsetzung der Diskussion des Hanle-Effekts

Ursprung: Pauli Archiv in Genf

Kennzeichen im Pauli Archiv in Genf: heisenberg\_0017-018r

Meyenn-Nummer: 93

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 24.6. 1925 NACHLASS  
PROF. W. PAULI

Lieber Pauli!

Unwissenheit des Streueffekts weiß ich nicht, ob es überhaupt möglich  
ist, zu einer eindeutigen Entscheidung zu gelangen. Der Grund liegt  
oben darin, dass man nicht sicher weiß, ob die <sup>hier</sup> Streueffekte kom-  
ponenten  $A_m = 0$  //,  $A_m = \pm 1$  + polarisiert sind, oder nicht (den  
Satz von Rubinowicz - Bohm wird man ja doch nicht anwenden  
dürfen). Unsere theoretischen Gesichtspunkte unterscheiden sich  
insoweit, als Sie die Aufspaltung als gegeben ansehen und  
geeignete Oszillatoren zu ihrer Darstellung verwenden, während  
ich mich stets an die Mechanik des Modells zu halten  
suche. Aus dem letzteren Grunde nehme ich auch an,  
dass es sich ~~hier~~ bei den 6. Komponenten stets um zirkuläre  
Schwingungen handelt - denn beim Modell ist dies zweifellos  
der Fall, sofern ~~es~~ <sup>überhaupt</sup> eine Aufspaltung vorhanden ist (oder wie  
ich nicht hier, aber das gilt doch, gleich ist, für jedes axial-  
symmetrische Feld?). - , die mir zufällig, weil alle Ströme  
zusammenwirken, unpolarisiert werden (drei Ansätze der zirkulären  
Komp. hat doch auch prinzipiell einen Sinn, denn man  
könnte ja nach den Strömen versenden alle Ströme mit  
bestimmter Quantenwahl zu unterscheiden u. von denen dann  
nur die zirkulären Komponenten bekommen).

Was aber meine Argumente betrifft, so haben Sie wohl recht,  
dass dies nicht zwingend sind. ~~Ich halte~~  
Ausführlich vor mein Gedankengang der: Aus der Theorie schon  
ich, dass lineare u. zirkuläre <sup>Strahlung</sup> ~~Strahlung~~ <sup>ohne Feld</sup> ~~Strahlung~~ <sup>Fluoreszenz</sup>  
100% polarisiert <sup>ist</sup> +  
geben, und wenn das Lichtfeld stark ist. Mir schien es dann  
Birk. kompon. hat Sinn - aber nicht nach dem Birkhoff!

die einfachste Annahme, dass auch elliptisches Licht 100% Polarisation ergibt, selbst wenn es stark ist, und mit ~~schlechte~~ kannte beobachtete ja auch bei ellipt. Licht. Aber Sie haben recht, dass es gar nicht sicher ist, dass die 100% auch gelten, wenn <sup>des</sup> elliptisches Licht stark ist. Wenn es richtig ist, dann würde es bedenklich, dass das Hg sich wie ein harmonisches isotroper Oszillator verhält und dann wird man, wie mit der 2 Frequenzen im letzten Brief gemeint war, wohl ~~haben~~ auch im Feld 100% Polarisation haben. Aber die Annahme des harmonischen isotropen Oszillators folgt eben noch gemittelt aus den 100% Polarisation bei uniax. u. zirkularem Licht. Z. B. Letztes der isotrope an harmonische Oszillator desselbe, gibt jedoch in elliptischen Licht bei starkem ~~Feld~~ Lichtfeld <sup>vorher</sup> keine 100%, u. gibt natürlich einen Kanaleffekt. Trotzdem weiss ich nicht, ob der isotrope harmonische Oszillator nicht doch einfacher ~~ist~~ u. natürlicher ist. Also - ohne bestimmtes kann man nicht sagen, ein klassisches Analogon gibt es eben nicht, weil es sich um Kombination eines unteilbaren mit einem nichtteilbaren Termi handelt.

Das Lustige dran aber sind die Experimente, die jetzt zwar bei  $40000 \frac{V}{cm}$  noch mehr, wohl aber bei 50000 ein bisschen u. bei  $70000 \frac{V}{cm}$  starke ~~Depolarisation~~ Drehung u. Depolar. geben. Das kann man wohl veder noch mit noch nach Zahlen verstehen. Dann in Ihrem Sinn als gewöhnlicher Kanaleffekt das zu denken, fand ich kühn:  $70000 \frac{V}{cm}$  entsprechen nach Kanäle etwa 1 Gauss; also sei die Aufspaltung in  $\Delta v$  etwa  $97 \cdot 10^{-5}$ ,

\* klassisches Analogon vielleicht doch - da auch im Magnetf.

2) doch möglich, Übergangswahrsch. viel kleiner!  
100mal kleiner!

117

während Lederburg bei Na u. 100 000 V doch schon so etwas, wie  $\frac{1}{100} A^0 \sim \frac{1}{100} 0,03$  in  $A^0$  hat, d.h. der Starkoeffekt bei Hg ver etwa mindestens 1000 mal kleiner, als der bei Na.

Bevor ich auf meine eigenen dummen Arbeiten eingehe, will ich Ihnen noch etwas Lustiges schreiben: Sie kennen doch die neue kristallinische Arbeit über die Atome, die sich nach Wellentheorie bewegen? Man sende diese Theorie auf langsame Elektronen an und erhält die Ramsauer'schen Edelgas-Kristalle (Streuung des Lichts an kolloidaler "lange Verteilen") oder noch besser: man schreibe langsame Elektronen auf ein <sup>Kristall-G</sup>Gitter und bekommt ein Spektrum 1. Ordnung, 2. Ordnung u. s. v., die Experimente sind längst gemacht u. stehen beim Artikel von Lunkovski u. Gomer! (wer sie gemacht hat, der Name bringt ich nicht mehr heraus, er benutzt aber sehr kristallgitter Metall, das durchgeglüht war, also "Einkristalle"). Ob das nicht ist, was ich hier schreibe, weiss ich nicht, behauptet mir das von Kr. Glesser hier und ich glaube beinahe. —

Schnelle Elekt.  
Al. anders wie PT.

Über meine eigenen Arbeiten hat ich fast keine Lust zu schreiben, weil mir selbst alles noch unklar ist und ich nur ungefähr ahne, wie es werden wird, aber vielleicht sind die Grundgedanken doch richtig. Grundidee ist: Bei der Berechnung von irgendwelcher Größe, als Energie, Frequenz u. s. w. dürfen nur Berechnungen <sup>wirden</sup> in dem prinzipiell kontrollierbaren Größen vorkommen. (Dassfern scheint mir z. B. die Bohrsche Atomtheorie ein Verstoß zu sein viel formaler, als die Kramersche Dispersionstheorie). Also beim Oszillator heisst die Bewegungsgleichung

$$\ddot{q} + \omega^2 q = 0; \text{ setzt man symbolisch an } q = a(n, n-1) e^{i\omega(n, n-1)t}$$

$$q = a(n, n-1) e^{i\omega(n, n-1)t}, \text{ so kriegt man natürlich}$$

$$\omega(n, n-1) = \omega_0; \text{ beim anharmonischen Oszillator}$$

gegebenes ~~kleinstes~~ ~~oder~~ ~~das~~ bekommt man z.B.

$$\ddot{q} + \omega_0^2 q + \lambda q^2 = 0.$$

$$a_2(n, n-2) (-\omega(n, n-2) + \omega_0^2) + \lambda a_2(n, n-1) a_2(n-1, n-2) = 0.$$

u. p. v.

das vorliegende ist aber die Festlegung der Konstanten, d.h. die Quantenbedingung:

Klassisch heisst sie:

$$\int \sum_m \dot{q}^2 dt = \frac{h}{h} \quad \left( \text{wo } q = \sum_i a_i e^{i\omega_i t}; \quad p = m\dot{q} = \sum_i a_i \cdot (\omega_i) e^{i\omega_i t} \right)$$

oder

$$1 = \frac{1}{m} \sum_i \frac{1}{\omega_i} \cdot (a_i^2 \omega_i), \quad \text{dies wird quanten theoretisch}$$

$$h = \frac{1}{m} \sum_i \left\{ \tilde{a}(n+1, n) \omega(n+1, n) - \tilde{a}(n, n-1) \omega(n, n-1) \right\}$$

Aber beim Oszillator  $\left( q = \frac{1}{2} [a(n, n+1) e^{i\omega t} + a(n, n-1) e^{-i\omega t}] \right)$

$$h = \frac{1}{m} [a(n, n+1) - a(n, n-1)] \omega_0$$

Durch diese Gleichung, könnte man meinen, sind die  $a(n, n-1)$  nur bis auf eine additive Konstante ermittelbar. Dies ist aber nicht der Fall; denn es muss einen tiefsten Zustand geben, von dem aus keine Sprünge mehr möglich sind; die Definitheit des Normalkustandes ist, dass die  $a$  verschwindet (nach abwärts) verschwinden. Hierdurch ist die Konstante festgelegt. Nummeriert man die Zahl  $n$  noch so, dass für den Normalkustand  $n=0$  ist (dies ist keine physikalische Aussage), so ergibt sich:

$$a^2(n, n-1) = \frac{n h}{m \pi \omega_0}$$

Die Energie ist (die Quadrate von  $\dot{q}$  und  $q$  sind wieder symmetrisch gemittelt):

$$W = \frac{m}{2} (\dot{q}^2 + \omega_0^2 q^2) = \frac{m}{2} \left[ -\omega_0^2 \frac{(a(n, n+1) e^{i\omega t} + a(n, n-1) e^{-i\omega t})^2}{4} + \omega_0^2 \frac{a(n, n+1) e^{i\omega t} - a(n, n-1) e^{-i\omega t}}{4} \right]$$

$$= \frac{m}{2} \omega_0^2 \frac{\tilde{a}(n, n+1) + a(n, n-1)}{2} = \frac{(n + \frac{1}{2}) \omega_0 h}{2\pi}$$

Für den anharmonischen Oszillator ergibt sich in verschiedenen Form, B':  $E = (n + \frac{1}{2}) h \nu + \beta (n^2 + n + \frac{1}{2})$

17

Ich war Ihnen sehr dankbar, wenn Sie mir schneller könnten,  
welche Argumente im ungunsten dieser Formel sprechen.  
Abgesehen von der Formulierung der Quantenbedingung bin ich  
mit dem grossen Schema noch nicht recht zufrieden. Der  
stärkste Einwand scheint mir der, dass die Energie, als Funktion  
des  $q$  u.  $\dot{q}$  geschrieben, im allgemeinen keine Konstante zu werden  
braucht, auch wenn die Bewegungsgleichungen erfüllt sind; es liegt  
dies letzten Endes daran, dass die Fourier'sches Produkt  
zweier Fourierreihen <sup>noch</sup> nicht eindeutig definiert ist - aber ich  
will Sie mit solchem Zeug nicht länger langweilen. Genauer  
durchgerechnet hat ich den Kofaktor, da kann man die Konig-  
schen u. die Kramers'schen Formeln bekommen, aber, wie gesagt,  
ich muss das Verfahren noch eine Zeitlang nach der Poisson'schen  
Methode behandeln. Auch würde ich gern verstehen, was eigentlich  
die Bewegungsgleichungen bedeuten, wenn man sie als Relation  
zwischen die Übergangswahrscheinlichkeiten auffasst. - Viel grüsse  
an alle Künzburger!

Mr. G. Keiserberg.