

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 eben darin, dass man nicht sicher weiß, ob die ^{hier} Streueffekte Komponenten $A_m = 0$ //, $A_m = \pm 1$ \perp polarisiert sind, oder nicht (den Satz von Rubinowicz - Bohm wird man ja doch nicht anwenden dürfen). Unsere theoretischen Gesichtspunkte unterscheiden sich insofern, 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~~ ^{überhaupt} 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 Quantenzahl in aussondern u. von denen dann zirkuläre Komponenten bekommen).

Was aber meine Argumente betrifft, so haben Sie wohl recht, dass dies auch nicht zwingend sind. ~~Ich halte~~ ^{ausführlich} ~~aber~~ ^{mein} ~~aber~~ ^{Gedankengang} der: Aus der Theorie schon ich, dass lineare u. zirkuläre ^{Strahlung} ~~Strahlung~~ ^{ohne Feld} ~~Strahlung~~ ^(Fluoreszenz) ~~Strahlung~~ ^{100% polarisiert} ~~Strahlung~~ ^{ist} ~~Strahlung~~ ⁺ geben, und wenn das Lichtfeld stark ist. Mir schien es dann Best. Kompon. hat Sinn - aber nicht nach dem Brevier!

die einfachste Annahme, dass auch elliptisches Licht 100%
Polarisation ergibt, selbst wenn es stark ist, und mit ~~schlechte~~
kaum beobachtete ja auch bei ellipt. Licht. Aber Sie haben
recht, dass es gar nicht sicher ist, dass die 100% auch gelten,
wenn ^{des} elliptisches Licht stark ist. Wenn es richtig ist, dann
würde es bedeuten, dass das Hg sich wie ein harmonisches
isotropes Oszillator verhält und dann wird man, wie mit der
2 Frequenzen im letzten Brief gemeint war, wohl ~~haben~~ auch im
Fall 100% Polarisation haben. Aber die Annahme des harmoni-
schen isotropen Oszillators folgt eben noch gemittelt aus den 100%
Polarisation bei uniax. u. zirkularem Licht. Z. B. Letztes der
isotrope an harmonische Oszillator dasselbe, gibt jedoch
im elliptischen Licht bei starkem ^{vorher} Lichtfeld (keine 100%, u.
gibt natürlich einen Kamleffekt. Trotzdem weiss ich nicht,
ob der isotrope harmonische Oszillator nicht doch einfacher
zu u. nachvollziehbarer ist. Also - ohne bestimmtes kann man
nicht sagen, ein klassisches Analogon gibt es eben nicht, weil es
nicht um Kombination eines unteilbaren mit einem unteilb.
artigen Term handelt.

Das Lustige dran aber sind die Experimente, die jetzt
wobei bei $40000 \frac{V}{cm}$ noch nichts, wohl aber bei 50000 ein bisschen
u. bei $70000 \frac{V}{cm}$ starke depolarisierende Drehung u. Depolar.
geben. Das kann man wohl veder noch mit noch nach
Dauer verstehen. Dann in Ihrem Sinn als gewöhnlicher Kamleffekt
das zu denken, fand ich kühn: $70000 \frac{V}{cm}$ entsprechen nach
kaum etwa 1 Gauss; also sei die Aufspaltung in Δv 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 dummeren Arbeiten einzugehen, 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 ^{Kristall-G}Gitter und bekommt ein Spektrum 1. Ordnung, 2. Ordnung u. s. v., die Experimente sind längst gemacht u. stehen beim Artikel von Ljankovski 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 ist gleichs 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 ungefähre 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 ^{zu} prinzipiell kontrollierbare Größen vorkommen. (Dassfern scheint mir z. B. die Bohrsche Atomtheorie ein verarbeitbares viel formelreicher, als die Kramersche Dispersionstheorie). Also beim Oszillator heisst die Bewegungsgleichung

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

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

Klassisch heisst sie:

$$\int \sum_m \dot{q}^2 dt = \frac{h}{2\pi m} \sum_m a_m^2(\omega t) \cdot t, \quad \left(\text{wo } q = \sum_i a_i e^{i\omega t \cdot i}; p = m\dot{q} = \sum_i a_i \cdot (\omega t)^{i-1} \right)$$

oder

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

$$h = 2\pi m \sum_i \{ \tilde{a}(n+1, n) \omega(n+1, n) - \tilde{a}(n, n-1) \omega(n, n-1) \}$$

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

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

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):

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

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

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 ganzen Schema noch nicht recht zufrieden. Die
stärkste Einsicht scheint mir das, 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 ^{noch} nicht eindeutig definiert ist - aber ich
will Sie mit solchem Zeug nicht länger langweilen. Genauer
durchgerechnet hat ich den Kofaktor, da kann man die Klammer-
oder u. die Klammer oder 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. Keisenberg.