

# Die elektromagnetische Masse des Elektrons

Walter. KAUFMANN(Göttingen),  
Physikalische Zeitschrift, 1902, 4 (1b): 54-57,

Auf der vorjährigen Naturforscherversammlung in Hamburg<sup>[1]</sup> konnte ich Ihnen über Versuche berichten, aus denen hervorging, dass das Verhältnis  $\varepsilon/\mu$  der Becquerelstrahlen mit zunehmender Geschwindigkeit abnähme, also wenn man  $\varepsilon$  als konstant betrachtet,  $\mu$  zunähme und zwar um so rascher, je mehr sich die Geschwindigkeit ( $q$ ) der Lichtgeschwindigkeit ( $c$ ) nähert. Ein derartiges Verhalten ergibt sich theoretisch aus der Gleichung für die Energie einer schnell bewegten elektrischen Ladung. Es glückte damals auch, die Resultate mit einer von Herrn SEARLE<sup>[2]</sup> abgeleiteten theoretischen Formel in Einklang zu bringen; jedoch nur unter der Annahme, dass der grösste Teil der Masse des bewegten Elektrons mechanischen, der Rest elektromagnetischen Ursprungs sei. Bald nach Veröffentlichung der damaligen Versuche zeigte jedoch Herr M. ABRAHAM,<sup>[3]</sup> dass die SEARLESche Formel für die Feldenergie des bewegten Elektrons die elektromagnetische Masse nur im Falle einer Beschleunigung in Richtung der Bewegung ohne weiteres zu berechnen gestatte, dass dagegen bei transversaler Beschleunigung, wie sie bei meinen Versuchen vorlag, ein von der SEARLESchen Formel abweichender Ausdruck für die Masse gilt. Ist  $\beta = q/c$ ,  $e$  die Ladung des Elektrons in E. M. E.  $\mu_0$ <sup>[4]</sup> der Wert der elektromagnetischen Masse für kleine Geschwindigkeiten, so ist nach ABRAHAM:

$$1) \quad \frac{\varepsilon}{\mu} = \frac{\varepsilon}{\mu_0} \frac{1}{\psi(\beta)}$$

wobei

$$2) \quad \psi(\beta) = \frac{1}{\beta^2} \left[ \frac{1 + \beta^2}{2\beta} \ln \left( \frac{1 + \beta}{1 - \beta} \right) - 1 \right],$$

(für  $\beta = 0$  wird  $\psi(\beta) = \frac{1}{3}$ ; für  $\beta = 1$  wird  $\psi(\beta) = \infty$ ).

Eine bereits von Herrn ABRAHAM versuchte Vergleichung meiner Versuchsergebnisse mit seiner Formel ergab keine gute Übereinstimmung, die Masse änderte sich schneller als die Theorie verlangte, sodass eine etwa hinzugefügte mechanische Masse hätte negativ angesetzt werden müssen.

Im folgenden soll nun ein rationellerer Wert zur Auswertung der Resultate gezeigt und zugleich an der Hand neuen Versuchsmaterials *die völlige Übereinstimmung zwischen Beobachtung und Theorie nachgewiesen werden*.

Bei den damaligen Berechnungen wurden nämlich die absoluten Werte von  $q$  und  $\varepsilon/\mu$  unter Benutzung der *absoluten Werte* des elektrischen und magnetischen Feldes bestimmt, wobei schon damals die möglichen Fehler zu etwa 5 Proz. geschätzt wurden, Fehler, die viel grösser sind, als die relativen Fehler bei Ausmessung der Platten.

Wegen der grossen Veränderlichkeit von  $\psi(\beta)$  für  $\beta$  nahezu gleich 1 bedeutet aber ein kleiner Fehler von  $\beta$  einen sehr grossen von  $\mu$  (für  $\beta = 0,96$  resp.  $0,98$  ist z.B.  $\psi(\beta) = 3,141$  resp.  $3,745$ , d.h. einem Fehler in der Bestimmung von  $\beta$  von 2 Proz. entspricht ein Fehler von  $\mu$  im Betrage von 19 Proz.).

Zu einer rationellen Verwertung der auf der Platte ausgemessenen Kurve gelangt man also nur, indem man die Relativwerte miteinander vergleicht; man darf die Konstanten der Kurve nicht direkt durch Messung der Apparatdimensionen und des Feldes bestimmen, sondern muss nach der Methode der kleinsten Quadrate die wahrscheinlichsten Werte ermitteln.

Es seien  $y$  resp.  $z$ , die auf der Platte gemessenen elektrischen resp. magnetischen Ablenkungen. Aus diesen lassen sich zwei andere Grössen  $\eta$  resp.  $\zeta$  ableiten, die in einfacher Beziehung zu  $\varepsilon/\mu$  resp.  $q$  stehen. Die  $\eta$  und  $\zeta$  sind den  $y$  und  $z$  angenähert proportional; die Abweichungen von der Proportionalität lassen [55]

Tabelle I.

z cm	y cm	$\beta$	$\psi(\beta)$	$k_2$	$\delta$ Proz.	
0,348	0,0839	0,957	3,08	2,16	-0,6	$k_1=0,532$ $\varepsilon = \sqrt{\frac{\sum \delta^2}{3}} = \pm 0,8$ Proz.
0,461	0,1175	0,907	2,49	2,165	-0,4	
0,576	0,1565	0,847	2,13	2,20	+1,2	
0,688	0,198	0,799	1,96	2,165	-0,4	
				Mittel: 2,173		

Tabelle II.

z cm	y cm	$\beta$	$\psi(\beta)$	$k_2$	$\delta$ Proz.	
0,200	0,0241	0,930		[2,19] <sup>[5]</sup>	[+17,5]	$k_1=0,260$ $\varepsilon = \pm 1,0$ Proz.
0,250	0,0305	0,917	2,69	1,87	+0,4	
0,300	0,0382	0,875	2,56	1,855	-0,4	
0,350	0,0469	0,831	2,26	1,845	-1,0	
0,400	0,0574	0,777	2,065	1,895	+1,7	
0,450	0,0688	0,730	1,89	1,864	0,05	
0,525	0,0856	0,684	1,78	1,850	-0,7	
			1,695	Mittel: 1,863		

Tabelle III.

z cm	y cm	$\beta$	$\psi(\beta)$	$k_2$	$\delta$ Proz.	
0,35	0,0455	0,851	2,147	1,721	-0,1	$k_1=0,258$ $\varepsilon = \pm 1,2$ Proz.
0,45	0,0651	0,766	1,86	1,736	+0,7	
0,50	0,0760	0,727	1,78	1,725	+0,1	
0,60	0,1000	0,6615	1,66	1,727	+0,2	
0,70	0,1230	0,6075	1,595	1,655 <sup>[6]</sup>	-3,9 <sup>[6]</sup>	
				Mittel: 1,723		

Tabelle IV.

z cm	y cm	$\beta$	$\psi(\beta)$	$k_2$	$\delta$ Proz.	
0,150	0,0607	0,963	3,23	8,12	+0,4	$k_1=0,905$ $\varepsilon = \pm 1,4$ Proz.
0,175	0,0720	0,949	2,86	7,99	-1,2	
0,200	0,0835	0,933	2,73	(?) 7,46	[-7,8]	
0,225	0,0991	0,883	2,31	8,32	+2,8	
0,250	0,1132	0,860	2,195	8,09	+0	
0,275	0,1290	0,830	2,06	8,13	+0,5	
0,300	0,1455	0,801	1,96	8,13	+0,5	

0,325	0,1630	0,777	1,89	8,04	-0,6	
0,350	0,1813	0,752	1,83	8,02	-0,9	
0,375	0,1988	0,732	1,785	7,97	-1,5	
				Mittel: 8,09		

sich durch Korrektionsglieder darstellen, die von den Apparatdimensionen abhängen, so dass selbst ziemlich beträchtliche Fehler in der Bestimmung der letzteren die Resultate wenig beeinflussen.<sup>[7]</sup>

Es bezeichne:  $F$  die Intensität des elektrischen,  $H$  die Intensität des magnetischen Feldes  $k_1$  und  $k_2$  zwei Konstanten; so ist:

$$4) \quad q = c\beta = \frac{F \eta}{H \zeta} = k_1 c \frac{\zeta}{\eta},$$

$$5) \quad \beta = k_1 \frac{\zeta}{\eta},$$

$$6) \quad \frac{\epsilon}{\mu} = \frac{\zeta^2 F}{\eta H^2},$$

sodass unter Berücksichtigung von 1):

$$7) \quad \frac{\eta}{\zeta^2 \epsilon \cdot (\beta)} = \frac{k_1 c \beta \mu_0}{H \cdot \epsilon} = k_2$$

oder

$$8) \quad \frac{\eta}{\zeta^2 \epsilon \cdot (k_1 \frac{\zeta}{\eta})} = k_2$$

Gleichung 8) stellt also die Gleichung  $(\eta, \zeta)$ -Kurve [56] dar, die aus der direkt gemessenen  $(y, z)$ -Kurve durch eine einfache Umformung erhalten ist.

Es entsteht also die Aufgabe, die Konstante  $k_1$  mittels der Methode der kleinsten Quadrate so zu bestimmen, dass der Quotient auf der linken Seite von 8) möglichst konstant wird; ist  $\overline{k_2}$  der Mittelwert sämtlicher gefundenen  $k_2$ , so muss also

$$9) \quad \Sigma \delta^2 = \Sigma (k_2 - \overline{k_2})^2,$$

zu einem Minimum gemacht werden. Wegen der komplizierten Form von  $\epsilon \cdot \left( k_1 \frac{\zeta}{\eta} \right)$  kann dies nur durch Ausprobieren geschehen; nach einiger Übung findet man passende Werte von  $k_1$  sehr bald und zwar leicht auf  $\frac{1}{2}$  Proz. genau.

Ich teile am Schlüsse einige Messungsergebnisse mit.

Tabelle I bezieht sich auf meine alten Beobachtungen, bei denen ein leider damals untergelaufener Rechenfehler, auf den Herr E. Gehrke mich freundlichst aufmerksam machte, beseitigt ist. Tabelle II, III und IV enthalten neue Beobachtungen von bedeutend grösserer Schärfe,<sup>[8]</sup> die ich kürzlich gemacht habe, mit gütiger Unterstützung von Herrn und Frau CURIE, die mir eine kleine Quantität ihres ungemein wertvollen reinen Radiumchlorids zur Verfügung stellten. Die enorme Aktivität dieses Präparates erlaubte die Anwendung sehr kleiner Körnchen als Strahlungsquelle und eines entsprechend feinen Diaphragmas, so dass die Kurven bedeutend feiner wurden als früher und sogar die blosse Spannung der Hochspannungsbatterie (circa 2000 Volt) schon ausreichte, um eine hinreichende Trennung der beiden Äste zu bewirken. Es sind die Kurven II und III mit der Spannung von 2000 Volt aufgenommen, bei Kurve IV wurde durch den l. c. beschriebenen rotierenden Umschalter die Spannung auf etwa 5000 Volt gesteigert. Die Übereinstimmung mit der Theorie ist so gut, als es die Beobachtungsgenauigkeit nur erwarten lässt, da der mittlere Fehler der Einzelwerte bei sämtlichen vier Kurven nur 1 bis 1,4 Proz. beträgt.

Kennt man den Absolutwert von  $H$ , so kann man nach Gl. 7 auch  $\varepsilon/\mu_0$  ermitteln. Ich habe bei den neuen Versuchen  $H$  noch nicht gemessen, bei den alten Versuchen (Tab. I) war  $H = 299$ , woraus sich ergibt

$$10) \quad \varepsilon/\mu_0 = 1,84 \cdot 10^7.$$

in guter Übereinstimmung mit dem für Kathodenstrahlen gefundenen Werte

$$11) \quad \varepsilon/\mu = 1,865 \cdot 10^7.$$

Berechnet man für die Versuche in Tab. I die Konstanten  $k_1$  und  $k_2$  aus den Apparatdimensionen, so findet man für  $k_1$  einen um etwa 7,2 Proz. abweichenden Wert,<sup>[9]</sup> d.h. man erhält für die Geschwindigkeit der schnellsten Strahlen nicht die Lichtgeschwindigkeit, sondern  $2,785 \cdot 10^{10}$ .

Es ist sehr wahrscheinlich, dass bei genügender Verfeinerung der Messungen diese Differenz verschwinden wird. Versuche in dieser Richtung sind im Gange.

Zusammenfassend lässt sich jetzt schon sagen, dass die Beobachtungen zu folgenden Schlüssen berechtigen:

*Die Masse der die Becquerelstrahlen bildenden Elektronen ist von der Geschwindigkeit abhängig; die Abhängigkeit ist genau darstellbar durch die Abrahamsche Formel. Es ist demnach die Masse der Elektronen rein elektromagnetischer Natur.*

Der für kleine Geschwindigkeiten berechnete Wert stimmt innerhalb der Beobachtungsfehler mit dem für Kathodenstrahlen gefundenen überein.

(Selbstreferat des Vortragenden.)

## Diskussion.

MEYER (Königsberg): Darf ich fragen, wie berechnet man die Funktion  $\psi(\beta)$ , theoretisch oder durch Messungen?

KAUFMANN: Vielleicht ist es besser, wenn wir erst nach dem Vortrag von ABRAHAM die Diskussion führen.

ABRAHAM (Göttingen): Die theoretische Ableitung bringe ich ja; aber darüber können wir doch sprechen, inwieweit durch die Beobachtungen die von der Theorie verlangte Form der Funktion  $\psi(\beta)$  bestätigt wird

KAUFMANN: Die Vergleichung mit der Theorie erfolgt in erster Linie auf Grund der auf der Platte gemessenen Ablenkungen, indem die beiden von den Apparatdimensionen und Feldstärken abhängigen beiden Konstanten nicht durch absolute Messung, sondern empirisch nach der Methode der kleinsten Quadrate bestimmt werden.

Wenn man absolut bestimmt, kommt man zu einer Übereinstimmung viel schwerer, weil ein Fehler von 1 Proz. in der Bestimmung von  $\beta$  schon Fehler von 10 oder 20 Proz. für  $\psi(\beta)$  giebt. Deshalb ist es nötig, dass man die relativen Werte miteinander vergleicht. Eine absolute Messung habe ich bisher nur für die ersten, älteren Versuche vom vorigen Jahre ausgeführt. Da bekommt man Abweichungen im Werte von  $k_1$  bis zu 7 Proz. Rechnet man nun nach Korrektion dieser Abweichung daraus den Wert  $\varepsilon/\mu_0$  aus, so bekommt man den Wert  $1 \cdot 84 \cdot 10^7$ , während für die Kathodenstrahlen gefunden ist  $1 \cdot 865 \cdot 10^7$ . [57]

MEYER: Ich möchte noch fragen wegen der Mängel der photographischen Platte, die kann man also daran erkennen, dass die Fehler immer an derselben Stelle und in derselben Grösse erfolgen?

KAUFMANN: Diese Fehler sind fast immer da, systematisch, d. h. der Kurve wirklich angehörig sind sie aber nicht, da sie auf den einzelnen Platten an ganz verschiedener Stelle und verschieden nach Grösse und Sinn auftreten.

- 
1. Verhdl. D. Naturf. u. Ärzte Hamburg 1901. II. 1. 45. [Gött. Nachr. 1901. H. 2.](#)
  2. [Phil. Mag \(5\) 44. 340, 1897.](#)
  3. [Gött. Nachr. 1902. H. 1.](#)

4. Ist  $a$  der Radius des Elektrons, so ist  $\mu_0 = \frac{2}{3} \frac{e^2}{a}$  bei Annahme von Flächenladung.
5. Zur Berechnung des Mittelwertes nicht benutzt, weil offenbar durch Plattenfehler oder andere Störungen verfälscht.
6. [6.0](#) [6.1](#) Bei Berechnung des Mittels mit 1/4 Gewicht eingeführt wegen grösserer Ungenauigkeit der Einzeleinstellungen; Punkt liegt am äussersten sichtbaren Ende der Kurve.
7. Über Einzelheiten der Rechnung s. a. W. KAUFMANN Gött. Nachr. 1902. H. 5. (Doch ist dort die Rechnung in etwas abweichender Weise durchgeführt.)
8. Hier werden die Platten gezeigt.
9. W. Kaufmann, Gött. Nachr. 1902. H. 5.