

Daraus erhält man nun  $l$ , indem ja

$$l = - \frac{1}{4\pi} \left\{ \lim_{r=d} \left( \frac{dv_a}{dn} \right) - \lim_{r=d} \left( \frac{dv_i}{dn} \right) \right\}$$

ist; man bekommt schliesslich:

$$l = - \frac{1}{2} \frac{1}{\sqrt{(d^2 - e^2)(d^2 - e^2 \cos^2 \Theta)}} \times \\ \sum_{n=0}^{n=\infty} (4n + 1) \frac{P_{2n}(0)}{P_{2n}\left(\frac{d}{e}\right)} P_{2n}(\cos \Theta) \int_e^g P_{2n}\left(\frac{r'}{e}\right) r' dr'.$$

Der zweite Theil der Arbeit ermittelt  $u$  und  $k$ . Wird das dreiachsiges Ellipsoid auf elliptische Coordinaten bezogen, also

$$x = \frac{q \mu v}{bc} \text{ u. s. w.,}$$

und bedeutet  $F_0$  die LAMÉ-HERMITE'sche Function zweiter Ordnung und zweiter Art für den Fall, dass in dem Zahlenparameter  $n(n+1)$  das  $n$  gleich Null gesetzt, so folgt:

$$\begin{aligned} u_i &= \pi (g^2 - e^2) F_0(a), \\ u_a &= \pi (g^2 - e^2) F_0(q), \\ k &= \frac{1}{4} \frac{(g^2 - e^2)}{\sqrt{(a^2 - \mu^2)(a^2 - v^2)}}. \end{aligned} \quad Hl.$$

L. SILBERSTEIN. Ueber die Bewegung eines elektrisirten Körpers in einem Dielektricum. Wied. Ann. 48, 262—271, 1893 †.

Es bewege sich der Mittelpunkt  $O$  einer gleichmässig elektrisirten Kugel längs einer Geraden mit der Geschwindigkeit  $\omega$  in einem Dielektricum, dessen spezifische inductive Capacität gleich  $K$  sei. Die Kugel möge sich sammt den von ihrer Oberfläche ausgehenden Inductionsrohren wie ein starres System bewegen. Die aufgespeicherte elektrische Energie wird dann überall im Felde in Richtung des Vectors  $\omega$  mit der Geschwindigkeit  $\omega$  strömen. Dadurch wird ein magnetisches Feld von der Stärke

$$H = K e \omega \frac{\sin \varepsilon}{r^2}$$

erzeugt, wo  $\varepsilon$  den Winkel zwischen der augenblicklichen Bewegungsrichtung und dem Radiusvector  $r$  bedeutet. Die magnetische Kraft wirkt in jedem Punkte des Feldes, wo  $\varepsilon$  von 0 und  $\pi$  verschieden