



UNIVERSITÄTS-  
BIBLIOTHEK  
PADERBORN

## **Die Ingenieur-Mathematik in elementarer Behandlung**

Das Potential und seine Anwendung auf die Theorien der Gravitation, des Magnetismus, der Elektrizität, der Wärme und der Hydrodynamik

**Holzmüller, Gustav**

**Leipzig, 1898**

70) Batterie Leydener Flaschen bei Parallelschaltung

---

[urn:nbn:de:hbz:466:1-77934](https://nbn-resolving.org/urn:nbn:de:hbz:466:1-77934)

$$\frac{\delta_1}{\delta_2} = \frac{L_1}{L_2} \cdot \frac{e_2^2}{e_1^2} = \frac{e_1}{e_2} \cdot \frac{e_2^2}{e_1^2} = \frac{e_2}{e_1},$$

folglich:

Die Dichtigkeiten der Ladungen verhalten sich umgekehrt wie die Radien.

Ist eine der Kugeln sehr klein, so wird die Dichtigkeit  $\delta$  und damit die Oberflächenspannung  $2\pi\delta^2$  so groß, daß die bekannte büschelförmige Ausstrahlung eintritt, die naturgemäß bei Spitzen am stärksten hervortreten wird. Mit feineren Hilfsmitteln läßt sich beweisen, daß bei Ladung eines beliebig gestalteten Konduktors die Dichte der Belegung umgekehrt proportional dem Krümmungsradius ist.

70) Batterie Leydener Flaschen, nebeneinander geschaltet.

Mehrere kugelförmige Leydener Flaschen vom Innenradius  $r$  und

Außenradius  $\varrho$  und von

der Glasdicke  $d = \varrho - r$

mögen so verbunden

werden, daß alle Kerne

unter sich und alle Schalen

unter sich kommunizieren.

Die letzte Schale sei nach

der Erde abgeleitet. Be-

findet sich auf jedem Kerne die Ladung  $+E$ , so ist die Gesamtladung gleich  $nE$ . Das Potential der abgeleiteten Schalen ist Null. Das Potential jedes Kernes ist

$$V = \frac{E}{r} - \frac{E_1}{\varrho} = E \left( \frac{1}{r} - \frac{1}{\varrho} \right) = E \frac{\varrho - r}{r\varrho} = \frac{Ed}{r\varrho}.$$

Liegen nämlich die Flaschen so weit auseinander, daß man von der Influenzwirkung der einen auf die anderen absehen kann, so darf man wie früher  $E_1$  absolut gleich  $E$  setzen. Der Draht ist so dünn zu denken, daß die auf ihm befindliche Elektrizität außer Acht bleiben kann. Aus  $V = \frac{Ed}{r\varrho}$  folgt  $E = \frac{Vr\varrho}{d}$ , also ist die Gesamtladung gleich

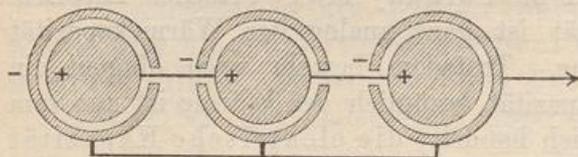
$$nE = \frac{nVr\varrho}{d}.$$

Die Energie der Ladung jedes Kernes ist gleich

$$E^2 \cdot \frac{\varrho - r}{2\varrho r} = \frac{E^2 d}{2\varrho r},$$

also die gesamte Energie gleich  $n \frac{E^2 d}{2\varrho r}$  oder auch gleich

Fig. 49.



$$\frac{n}{2} \cdot \frac{V^2 r^2 \varrho^2}{d^2} \cdot \frac{d}{\varrho r} = \frac{n V^2 r \varrho}{2 d}$$

Die Energie der Ladung ist also proportional dem Quadrate der Ladung oder auch dem Quadrate des Potentials.

Sie ist aber auch abhängig von  $r\varrho$  und  $d$ . Ist  $d$  sehr klein gegen  $r$  und  $\varrho$ , so kann man  $r\varrho = r(r+d) = r^2 + rd$  gleich  $r^2$  setzen [ $r\varrho = r^2(1 + \frac{d}{r}) = r^2$  für  $\frac{d}{r} = 0$ ]. Dann ist die Energie gleich

$$n E^2 \frac{d}{2 r^2} = \frac{2 n E^2 d \pi}{4 r^2 \pi} = \frac{2 n E^2 d \pi}{O}$$

$$\text{bezw. } \frac{n V^2 r^2}{2 d} = \frac{4 n V^2 r^2 \pi}{8 \pi d} = \frac{n V^2 O}{8 \pi d},$$

wo  $O$  die Oberfläche ist. Stimmen demnach in zwei Fällen die Ladungen überein, so ist die Energie proportional der Glasdicke  $d$  und umgekehrt proportional der Fläche der inneren Kugelschalen. Ist dagegen das Potential in zwei Fällen dasselbe, so ist die Energie proportional der Oberfläche  $nO$  und umgekehrt proportional der Glasdicke.

Die Kapazität ist gleich

$$\frac{\text{Ladung}}{\text{Potential}} = \frac{n E}{\left(\frac{E d}{r \varrho}\right)} = \frac{n r \varrho}{d},$$

also das  $n$ fache der Kapazität einer einzelnen Flasche.

71) Batterie Leydener Flaschen, nacheinander geschaltet. (Franklinsche oder Kaskaden-Batterie.)

Alle inneren Radien seien gleich  $r$ , alle äußeren gleich  $\varrho$ , die Innenladungen seien  $J_1, J_2, J_3, \dots$ , alle äußeren  $-A_1, -A_2, -A_3, \dots$ , die Innenpotentiale  $V_1, V_2, V_3, \dots$ , die Außenpotentiale  $U_1, U_2, U_3, \dots$ . Jede Schale sei

mit dem benachbarten Kern, die eine Schale mit der Erde verbunden. Die Glasdicke sei wieder  $d$ . Die nach Ladung der ersten Kugel mit  $J_1$  sich

bildenden Influenzelektrizitäten sind, da bei der Scheidung jedesmal gleiche Mengen sich trennen, paarweise gleich, also  $-A_1 = -J_2$ ,  $-A_2 = -J_3, \dots, -A_{n-1} = -J_n$ . Der Verbindungen wegen sind ebenso je zwei Potentiale einander gleich.  $U_1 = V_2, U_2 = V_3, \dots, U_{n-1} = V_n$ , nur das letzte  $U_n$  ist gleich Null, weil die Schale

Fig. 50.

