



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

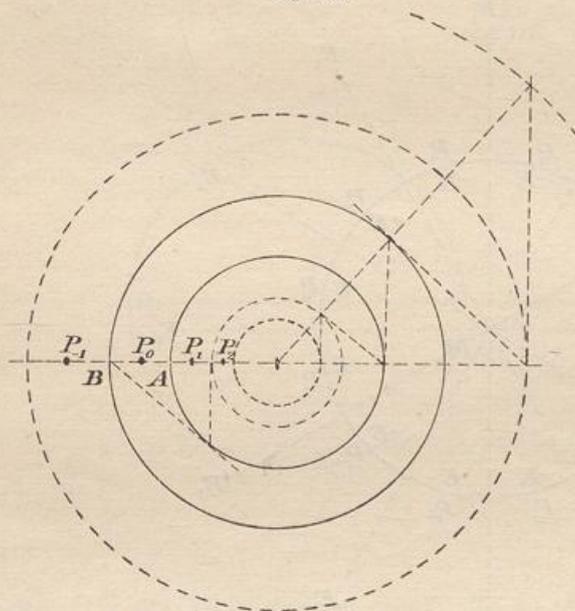
145) Übungsaufgabe für zwei konzentrische Kreise

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

ebene ME_0 in geschlossener Form berechnet werden. Dies ist für jeden Winkel $\alpha = \frac{360^\circ}{2n}$ möglich, sobald n ganze Zahl ist.

Durch Abbildung erhält das Problem hier zwei sich unter α schneidende Kugeln und einen zwischen ihnen „isothermisch“ liegenden Punkt.

Fig. 113.



Im engsten Anschluß an Thomson bezw. Maxwell soll jetzt folgende Aufgabe gelöst werden:

145) **Aufgabe:** Zwei von einander getrennte, jedoch abgeleitete konzentrische Kugelflächen werden von einem zwischen ihnen liegenden Punkte influenziert. Die Mengen der Influenz elektrizitäten sollen bestimmt werden.

Auflösung. Die erste innere Kugel K_1 habe den Radius $OA = b$, die zweite,

äußere K_2 den Radius $OB = b \cdot e^w$. Die Lage des Punktes P sei durch $OP = b \cdot e^u$ bestimmt.

a) Zunächst werde P gegen K_1 gespiegelt, was den Punkt Q_0 geben mag, dann dieser gegen K_2 , was P_1 giebt, dieser gegen K_1 , was Q_2 giebt u. s. w. Dabei ist für jede durch K_1 vermittelte Spiegelung

$$OP \cdot OQ_0 = b^2, \quad OP_1 \cdot OQ_1 = b^2, \quad \dots, \quad OP_s \cdot OQ_s = b^2;$$

für jede durch K_2 vermittelte ist

$$OQ_0 \cdot OP_1 = b^2 e^{2w}, \quad OQ_1 \cdot OP_2 = b^2 e^{2w}, \quad \dots, \quad OQ_{s-1} \cdot OP_s = b^2 e^{2w}.$$

Demnach ist

$$OQ_0 = \frac{b^2}{OP} = \frac{b^2}{b e^u} = b e^{-u},$$

$$OP_1 = \frac{b^2 e^{2w}}{OQ_0} = \frac{b^2 e^{2w}}{b e^{-u}} = b e^{u+2w}$$

$$OQ_1 = \frac{b^2}{OP_1} = \frac{b^2}{b e^{u+2w}} = b e^{-(u+2w)}$$

$$OP_2 = \frac{b^2 e^{2w}}{OQ_1} = \frac{b^2 e^{2w}}{be^{-(u+2w)}} = be^{u+4w}$$

$$OP_s = \frac{b^2 e^{2w}}{OP_{s-1}} = \frac{b^2 e^{2w}}{be^{-(u+2(s-1)w)}} = be^{u+2sw}$$

$$OQ_s = \frac{b^2}{OP_s} = \frac{b^2}{be^{u+2sw}} = be^{-(u+2sw)}.$$

Bezeichnet man die Ladung der Punkte durch die ihnen beigelegten Buchstaben, so daß z. B. P die Ladung von P ist, so wird nach Nr. 139

$$Q_0 = -P \frac{be^{-u}}{b} = -Pe^{-u},$$

$$P_1 = -Q_0 \cdot \frac{OP_1}{e_2} = Pe^{-u} \cdot \frac{be^{u+2w}}{be^w} = Pe^w,$$

$$Q_1 = -P_1 \cdot \frac{OQ_1}{e_1} = -Pe^w \frac{be^{-(u+2w)}}{b} = Pe^{-(u+w)},$$

$$P_2 = -Q_1 \frac{OP_2}{e_2} = Pe^{-(u+w)} \cdot \frac{be^{u+4w}}{be^w} = P \cdot e^{2w},$$

allgemein

$$P_s = Pe^{sw}, \quad Q_s = -Pe^{-(u+sw)}.$$

Dies ist bis ins Unendliche fortzusetzen.

b) Man bilde jetzt P gegen K_2 ab, was Q'_1 giebt, sodann Q'_1 gegen K_1 , was P'_1 giebt, dieses gegen K_2 , was Q'_2 giebt u. s. w. Dann wird entsprechend

$$OQ'_1 = be^{2w-u}, \quad OP'_1 = be^{u-2w}$$

$$OQ'_2 = be^{4w-u}, \quad OP'_2 = be^{u-4w},$$

und allgemein

$$OP'_s = be^{u-2sw}, \quad OQ'_s = be^{2sw-u}.$$

Die Ladungen werden allgemein

$$P'_s = Pe^{-sw}, \quad Q'_s = -Pe^{sw-u}.$$

c) Zu den Niveauflächen sämtlicher Punkte gehören die beiden Kugelflächen und alle ihre gegenseitigen Abbildungen. Die Kugel K_1 mit ihrer Belegung kann durch die innere Punktreihe, die Kugel K_2

mit der ihrigen durch die äußere Punktreihe ersetzt werden. Die innere Reihe enthält alle Punkte P' und Q , die äußere alle Punkte P und Q' , alle P sind positiv, alle Q negativ geladen.

Die Ladung der inneren Kugel ist gleich der Summe der Ladungen aller Q und aller P' . Die einen geben

$$\begin{aligned}\sum_0^{\infty} Q_s &= -P e^{-u} (1 + e^{-w} + e^{-2w} + e^{-3w} + \dots) \\ &= -P \frac{e^{-u}}{1 - e^{-w}} = P \frac{e^{-u} e^w}{e^w - 1} = P \frac{e^{w-u}}{e^w - 1},\end{aligned}$$

die anderen

$$\begin{aligned}\sum_1^{\infty} P'_s &= P e^{-w} (1 + e^{-w} + e^{-2w} + \dots) \\ &= P \frac{e^{-w}}{1 - e^{-w}} = P \frac{1}{e^w - 1}.\end{aligned}$$

Die Ladung der inneren Kugel wird also

$$E_1 = -P \frac{e^{w-u}}{e^w - 1} + P \frac{1}{e^w - 1} = -P \frac{e^{w-u} - 1}{e^w - 1},$$

oder

$$E_1 = -\frac{P}{e^u} \cdot \frac{e^w - e^u}{e^w - 1},$$

oder, da

$$e^u = \frac{OP}{b} = \frac{OP}{OA} \quad \text{und} \quad e^w = \frac{OB}{b} = \frac{OB}{OA}$$

ist,

$$E_1 = -P \cdot \frac{OA}{OP} \cdot \frac{\frac{OB}{b} - \frac{OP}{b}}{\frac{OB}{b} - 1},$$

d. h.

$$E_1 = -P \frac{OA}{OP} \cdot \frac{OB - OP}{OB - OA} = -P \frac{OA \cdot PB}{OP \cdot AB}.$$

d) Die äußeren Punkte geben auf der äußeren Kugel folgende Influenzmengen: P_s mit Ladung $P e^{s w}$ giebt auf der Kugel

$$P_s \cdot \frac{q_s}{OP_s} = P e^{s w} \cdot \frac{b e^w}{b e^{u+2s w}} = P e^{-(u+(s-1)w)}.$$

Dies giebt die Reihe

$$\sum_{s=1}^{\infty} = P e^{-u} [e^0 + e^{-w} + e^{-2w} + \dots] = P \frac{e^{-u}}{1 - e^{-w}} = P \frac{e^{w-u}}{e^w - 1}.$$

Jedes Glied der anderen Gruppe Q'_s mit Ladung $-Pe^{sw-u}$ giebt auf der Außenkugel die Ladung

$$-Pe^{sw-u} \frac{e^s}{OQ'_s} = -Pe^{sw-u} \cdot \frac{be^{sw}}{be^{2sw-u}} = -Pe^{w(1-s)}.$$

Die Summe von $s = 1$ bis $s = \infty$ wird

$$-P[e^w + e^{-w} + e^{-2w} + \dots] = -P \frac{1}{1-e^{-w}} = -P \frac{e^w}{e^w-1}.$$

Im ganzen ist die Belegung

$$-P \frac{e^w}{e^w-1} + P \frac{e^{w-u}}{e^w-1} = -P \frac{e^w - e^{w-u}}{e^w-1}.$$

Setzt man wieder

$$e^w = \frac{OB}{OA} \quad \text{und} \quad e^u = \frac{OP}{OA}$$

ein, so erhält man als Ladung

$$E_2 = -P \cdot \frac{OB}{OP} \cdot \frac{AP}{AB}.$$

e) Dabei ist

$$\begin{aligned} E_1 + E_2 &= -P \left[\frac{OA}{OP} \cdot \frac{PB}{AB} + \frac{OB}{OP} \cdot \frac{AP}{AB} \right] = -P \frac{OA \cdot PB + (OA + AB) AP}{OP \cdot AB} \\ &= -P \frac{OA(PB + AP) + AB \cdot AP}{OP \cdot AB} = -P \cdot \frac{OA \cdot AB + AB \cdot AP}{OP \cdot AB} \\ &= -P \cdot \frac{OA + AP}{OP} = -P. \end{aligned}$$

Die beiden Kugeln zusammengenommen verhalten sich also wie ein geschlossener Hohlraum, bei dem die Influenz-
elektrizität dieselbe Menge hat, wie die influenzierende.

Ferner ist

$$E_1 : E_2 = OA \cdot PB : OB \cdot PA.$$

[Sind OA und OB unendlich groß, aber AB endlich, so ist

$$E_1 : E_2 = PB : AP,$$

d. h. auf parallelen Ebenen verhalten sich die Mengen der Influenz-
elektrizität umgekehrt, wie die Abstände von der Ladung P_1 und
zwar ist

$$E_1 = -P \frac{PB}{AB}, \quad E_2 = -P \cdot \frac{AP}{AB}.$$

Damit ist ein wichtiges Resultat für das allgemeine Ebenenproblem
gefunden, welches ganz ähnlich, wie das Kugelproblem, auf zwei
Gruppen von Punkten führt.]

Liegt bei den konzentrischen Kugeln P auf der isothermisch teilenden Kugel, so ist

$$OA \cdot OB = OP^2 = (OA + AP)(OB - BP),$$

also

$$OA \cdot OB = OA \cdot OB + OB \cdot AP - BP(OA + AP),$$

d. h.

$$OB \cdot AP = BP \cdot OA + BP \cdot AP = BP \cdot OP.$$

Demnach wird in diesem Falle

$$\begin{aligned} E_1 &= -E \frac{OA \cdot BP}{OP \cdot AB} = -E \frac{OB \cdot AP - BP \cdot AP}{OP \cdot AB} \\ &= -E \frac{AP \cdot (OB - BP)}{OP \cdot AB} = -E \frac{AP \cdot OP}{OP \cdot AB} = -E \frac{AP}{AB}. \\ E_2 &= -E \frac{OB \cdot AP}{OP \cdot AB} = -E \frac{BP \cdot OP}{OP \cdot AB} = -E \frac{BP}{AB}. \end{aligned}$$

Das Verhältnis vereinfacht sich also zu

$$E_1 : E_2 = AP : BP,$$

während

$$E_1 + E_2 = -E$$

bleibt.

[Sind die Kreise unendlich groß, also Parallelebenen, so liegt jetzt P auf der den Zwischenraum halbierenden Parallelebene und es wird $AP = BP$, also $E_1 = E_2$.]

In diesem Falle bilden die Radien der Bildpunkte, ebenso die der Ladungen, eine einfachere geometrische Reihe (letztere mit wechselnden Vorzeichen), so daß die Rechnung einige Erleichterungen bietet, namentlich wenn man $OP_1 = 1$ setzt.

Die Berechnung der Dichtigkeit in jedem Punkte hat so zu erfolgen, daß man bei der Innenkugel nach der früheren Dichtigkeitsformel für jeden Innenpunkt und seine Ladung die Dichtigkeiten festsetzt und die oszillierende Reihe aufstellt. Die Summierung derselben macht im allgemeinen Schwierigkeiten, da sie aber schnell konvergiert, ist der Fehler leicht einzugrenzen, denn die Summe liegt zwischen der Summe der n ersten und der Summe der $(n + 1)$ ersten Glieder. — Durch Abbildung kann man zu excentrischen Kreisen und auseinanderliegenden Kreisen übergehen.

Weitere Beispiele, besonders auch die Übertragung des Problems der Kreisscheibe auf die Kugelkalotte, findet man bei Maxwell und Thomson. Die Fruchtbarkeit der Methode ergibt sich aber schon aus den hier behandelten Problemen.