

---

# Probeklausur in Experimentalphysik 2

Prof. Dr. C. Pfeiderer

Sommersemester 2015

13. Mai 2015

---

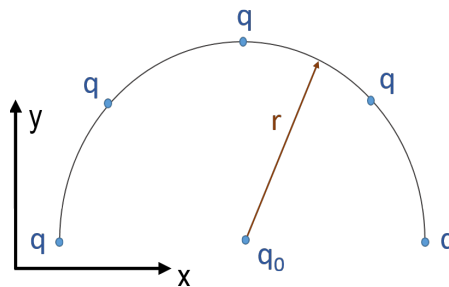
Zugelassene Hilfsmittel:

- 1 Einseitig handbeschriebenes DIN A4 Blatt
- 1 nichtprogrammierbarer Taschenrechner

Die Bearbeitungszeit beträgt 90 Minuten. Es müssen nicht alle Aufgaben vollständig gelöst sein, um die Note 1,0 zu erhalten.

## Aufgabe 1 (3 Punkte)

Fünf gleiche Ladungen  $q$  seien auf einem Halbkreis vom Radius  $r$  gleichmäßig verteilt. Berechnen Sie die Kraft, die auf eine Ladung  $q_0$  im Mittelpunkt des Halbkreises wirkt.



## Lösung

Aus Symmetriegründen ist die x-Komponente der resultierenden Kraft auf die Ladung  $q_0$  null. Wir müssen also nur die y-Komponente der Kräfte zwischen der Ladung  $q_0$  und den beiden Ladungen bei  $45^\circ$  ( $\vec{F}_{45^\circ}$ ) sowie der Kraft zwischen der Ladung  $q_0$  und der Ladung  $q$  auf der Verlängerung der x-Achse betrachten ( $\vec{F}_{0^\circ}$ ). Damit gilt für die Kraft auf  $q_0$ :

[1]

$$\vec{F}_{q_0} = \vec{F}_{0^\circ} + 2 \cdot \vec{F}_{45^\circ} \quad (1)$$

Für die erste Kraft gilt:

$$\vec{F}_{0^\circ} = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_0 q}{r^2} \hat{e}_y \quad (2)$$

[1]

und für die y-Komponenten der andere Kraft gilt:

$$2 \cdot \vec{F}_{45^\circ} = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_0 q}{r^2} \cos(45^\circ) \hat{e}_y = -\frac{2}{\sqrt{2}} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_0 q}{r^2} \hat{e}_y \quad (3)$$

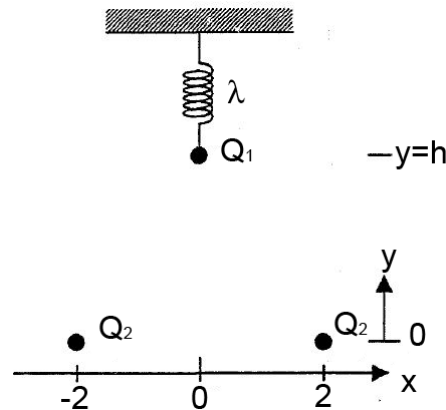
es folgt für die Gesamtkraft:

$$\vec{F}_{q_0} = F_{q_0} \hat{e}_y = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_0 q}{r^2} (1 + \sqrt{2}) \hat{e}_y \quad (4)$$

[1]

## Aufgabe 2 (4 Punkte)

Gegeben sei die folgende Anordnung von drei positiv geladenen Punktladungen (siehe Abbildung). Die Ladung  $Q_1$  ist an der Decke mit einer Feder der Federkonstanten  $\lambda$  befestigt und wird durch die von den beiden Ladungen  $Q_2$  auf sie ausgeübte Kraft aus ihrer Ruhelage  $y = h$  ausgelenkt.



- Bestimmen Sie die resultierende Kraft auf die Ladung  $Q_1$  in Abhängigkeit von  $y$ .
- Der Abstand der beiden Ladungen  $Q_2$  sei nun Null ( $a = 0$ ). Bestimmen Sie die Ladung  $Q_2$  als Funktion von  $y$  so, dass die resultierende Kraft auf die Ladung  $Q_1$  Null wird.

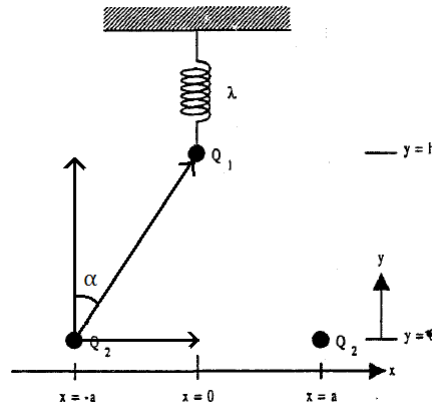
## Lösung

- $Q_1$  wird in positive  $y$ -Richtung ausgelenkt. Es folgt für die Federkraft:

$$\vec{F}_f = -\lambda(y - h) \vec{e}_y = \lambda(h - y) \vec{e}_y \quad (5)$$

Mithilfe des Coulomb'schen Gesetzes können die Kräfte der Ladungen  $Q_2$  auf die Ladung  $Q_1$  wie folgt bestimmt werden:

$$\vec{F}_{el} = \frac{Q_1 Q_2}{4\pi\epsilon_0 (y^2 + a^2)} \begin{pmatrix} \sin \alpha \\ \cos \alpha \end{pmatrix} + \frac{Q_1 Q_2}{4\pi\epsilon_0 (y^2 + a^2)} \begin{pmatrix} -\sin \alpha \\ \cos \alpha \end{pmatrix} \quad (6)$$



$$\Rightarrow \vec{F}_{el} = \frac{2Q_1Q_2}{4\pi\epsilon_0(y^2 + a^2)} \cos \alpha \cdot \vec{e}_y = \frac{2Q_1Q_2y}{4\pi\epsilon_0\sqrt{y^2 + a^2}^3} \cdot \vec{e}_y \quad (7)$$

Die resultierende Kraft auf  $Q_1$  in Abhängigkeit von  $y$  ist somit

$$\vec{F}_{res} = \vec{F}_f + \vec{F}_{el} = \left( \lambda(h - y) + \frac{2Q_1Q_2y}{4\pi\epsilon_0\sqrt{y^2 + a^2}^3} \right) \vec{e}_y \quad (8)$$

[2,5]

(b) Mit  $a = 0$  folgt für die resultierende Kraft auf  $Q_1$ :

$$\vec{F}_{res} = \left( \lambda(h - y) + \frac{2Q_1Q_2}{4\pi\epsilon_0y^2} \right) \vec{e}_y \quad (9)$$

Damit alle Kräfte auf  $Q_1$  verschwinden, muss für  $Q_2$  gelten:

$$0 = \left( \lambda(h - y) + \frac{2Q_1Q_2}{4\pi\epsilon_0y^2} \right) \vec{e}_y \quad (10)$$

$$\Rightarrow Q_2 = -\frac{\lambda(h - y) 2\pi\epsilon_0y^2}{Q_1} \quad (11)$$

[1,5]

### Aufgabe 3 (5 Punkte)

Zwei kleine Goldkugeln mit den Ladungen  $q_{1,2} = \pm 0,5 \cdot 10^{-4}$  C befinden sich im Abstand  $2d = 1$  m auf der x-Achse.

- Welche Kraft wirkt auf die beiden Kugeln? Ist diese anziehend oder abstoßend?
- Wie groß ist das elektrische Feld dieser Ladungsverteilung, der durch die beiden Kugeln gebildet wird, auf der x-Achse? In welche Richtung zeigt das Feld?

## Lösung

(a) Das Elektrische Feld der Kugel 1 ist:

$$\vec{E}_1 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1}{r^2} \vec{e}_r \quad (12)$$

daher spürt die Kugel 2 die Kraft

$$F = E_1 q_2 = -\frac{q^2}{4\pi\epsilon_0 (2d)^2} = -22,5 \text{ N (anziehend)} \quad (13)$$

[1]

(b) Wir setzen den Ursprung in die Mitte der beiden Kugeln. Wir erhalten die resultierenden Felder:

Für  $d < x$ :

$$E_1 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{(x+d)^2} \quad E_2 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{-q}{(x-d)^2} \quad (14)$$

$$E_{\text{ges}} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{q}{(x+d)^2} - \frac{q}{(x-d)^2} \right) \quad (15)$$

$$= \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{-4xd}{(x^2-d^2)^2} \right) \quad (16)$$

[2]

Für  $x < -d$ :

$$E_1 = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{(x+d)^2} \quad E_2 = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{-q}{(x-d)^2} \quad (17)$$

$$E_{\text{ges}} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{-q}{(x+d)^2} + \frac{q}{(x-d)^2} \right) \quad (18)$$

$$= \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{4xd}{(x^2-d^2)^2} \right) \quad (19)$$

[1]

Für  $-d < x < d$ :

$$E_1 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{(x+d)^2} \quad E_2 = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{-q}{(x-d)^2} \quad (20)$$

$$E_{\text{ges}} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{q}{(x+d)^2} + \frac{q}{(x-d)^2} \right) \quad (21)$$

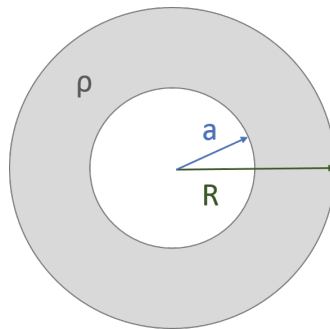
$$= \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{x^2+d^2}{(x^2-d^2)^2} \right) \quad (22)$$

[1]

#### Aufgabe 4 (9 Punkte)

Betrachten Sie die abgebildete Kugelschale mit äußerem Radius  $R$  und innerem Radius  $a$ . Die Schale sei (im Bereich zwischen  $a$  und  $R$ ) mit einer gleichmäßigen Volumenladungsdichte  $\rho_0$  geladen.

- (a) Leiten Sie mithilfe des Satzes von Gauß die elektrische Feldstärke  $E(r)$  als Funktion des Abstandes  $r$  vom Kugelmittelpunkt her. Unterscheiden Sie dabei die Bereiche innerhalb der Kugel, innerhalb des Mantels und außerhalb der Kugel.
- (b) Skizzieren Sie den Verlauf von  $E(r)$ .
- (c) Berechnen Sie das Potential  $\varphi(r)$  in den drei Bereichen, wobei sie als Referenzpunkt  $\varphi(\infty) = 0$  wählen.



#### Lösung

- (a) Zur Berechnung der elektrischen Feldstärke wird der Gaussche Satz verwendet:

$$\oint_{\partial V} \vec{E} \cdot d\vec{A} = \int_V \operatorname{div} \vec{E} \, dV = \int_V \frac{\rho}{\epsilon_0} \, dV, \text{ mit Volumenladungsdichte } \rho.$$

Es handelt sich um ein kugelsymmetrisches Problem, bei dem die  $\vec{E}$ -Feld-Linien radial nach außen zeigen. Als Integrationsgebiet  $V$  wird deshalb eine Kugel mit Radius  $r$  gewählt, deren Mittelpunkt auf dem Mittelpunkt der Metallkugel liegt, und es gilt:

$$\begin{aligned} \oint_{\partial V} \vec{E} \cdot d\vec{A} &\stackrel{\vec{E} \parallel \vec{A}}{=} \oint_{\partial V} E \, dA = E \oint_{\partial V} dA = E \cdot 4\pi r^2 \\ \int_V \frac{\rho}{\epsilon_0} \, dV &= \frac{Q_{\text{innerhalb}}}{\epsilon_0} \\ \Rightarrow E(r) &= \frac{Q_{\text{innerhalb}}}{4\pi\epsilon_0 r^2} \end{aligned}$$

- Für  $r < a$  gilt:

$$Q_{\text{innerhalb}} = 0 \text{ (keine Ladung innerhalb der Kugelschale),}$$

$$\Rightarrow E_i(r) = 0$$

[0,5]

- Für  $a < r < R$  gilt:

$$Q_{\text{innerhalb}} = \rho_0 \cdot \left( \frac{4}{3}\pi r^3 - \frac{4}{3}\pi a^3 \right)$$

$$= \rho_0 \frac{4}{3}\pi \cdot (r^3 - a^3)$$

$$\Rightarrow E_m(r) = \frac{\rho_0}{3\epsilon_0} \left( r - \frac{a^3}{r^2} \right)$$

[1]

- Für  $R < r$  gilt:

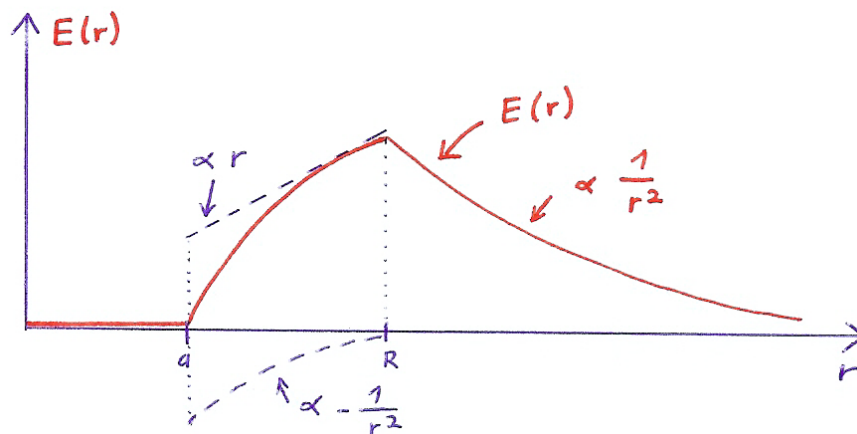
$$Q_{\text{innerhalb}} = \rho_0 \cdot \left( \frac{4}{3}\pi R^3 - \frac{4}{3}\pi a^3 \right)$$

$$= \rho_0 \frac{4}{3}\pi \cdot (R^3 - a^3)$$

$$\Rightarrow E_m(r) = \frac{\rho_0}{3\epsilon_0} \frac{R^3 - a^3}{r^2}$$

[1]

(b)



[1,5]

(c) Mit dem Referenzpunkt  $\varphi(\infty) = 0$  ergibt sich das Potential als:

$$\varphi(r) = - \int_{\infty}^r E(r') dr'$$

- Für  $R < r$  gilt:

$$\begin{aligned}\varphi_a(r) &= - \int_{\infty}^r E_a(r') \, dr' = - \int_{\infty}^r \frac{\rho_0}{3\epsilon_0} \frac{R^3 - a^3}{r'^2} \, dr' \\ &= \frac{\rho_0}{3\epsilon_0} (R^3 - a^3) \left[ \frac{1}{r'} \right]_{r'=\infty}^{r'=r} = \frac{\rho_0}{3\epsilon_0} \frac{R^3 - a^3}{r}\end{aligned}$$

[1]

- Für  $a < r < R$  gilt:

$$\begin{aligned}\varphi_m(r) &= - \int_{\infty}^R E_a(r') \, dr' - \int_R^r E_m(r') \, dr' \\ &= \frac{\rho_0}{3\epsilon_0} \frac{R^3 - a^3}{r} - \frac{\rho_0}{3\epsilon_0} \left[ \frac{1}{2} r'^2 + \frac{a^3}{r'} \right]_{r'=R}^{r'=r} \\ &= \frac{\rho_0}{3\epsilon_0} \left( \frac{R^3 - a^3}{R} - \frac{1}{2} r^2 + \frac{1}{2} R^2 - \frac{a^3}{r} + \frac{a^3}{R} \right) \\ &= \frac{\rho_0}{3\epsilon_0} \left( \frac{3}{2} R^2 - \frac{1}{2} r^2 - \frac{a^3}{r} \right)\end{aligned}$$

[1]

- Für  $r < a$  gilt:

$$\begin{aligned}\varphi_i(r) &= - \int_{\infty}^R E_a(r') \, dr' - \int_R^a E_m(r') \, dr' - \int_a^r E_i(r') \, dr' \\ &= \varphi_m(a) - \int_a^r 0 \, dr' \\ &= \frac{\rho_0}{3\epsilon_0} \left( \frac{3}{2} R^2 - \frac{1}{2} a^2 - \frac{a^3}{a} \right) = \frac{\rho_0}{2\epsilon_0} (R^2 - a^2)\end{aligned}$$

[1]

## Aufgabe 5 (6 Punkte)

Ein Plattenkondensator bestehe aus zwei quadratischen Platten der Seitenlänge  $L = 10$  cm mit dem Abstand  $d = 1$  cm, an die eine variable Spannung  $U$  angelegt werden kann.

- Wie groß ist die Kapazität des Plattenkondensators?
- Es wird nun eine Spannung  $U = 2200$  V angelegt. Wie groß ist dann die Ladung auf einer Platte? Wie groß ist die Flächenladungsdichte?
- Wie groß ist die elektrische Feldstärke zwischen den Platten bei  $U = 2200$  V? Welche Spannung  $U$  darf maximal angelgt werden? (Durchbruchfeldstärke in Luft  $\approx 10^6$  V/m)

- (d) Nun werden Öltröpfchen in den Plattenkondensator eingesprüht (Milikan-Versuch). Bei einem Tröpfchen, das bei der angelegten Spannung von  $U = 2200 \text{ V}$  ruht, bestimmt man einen Radius von  $r = 1,88 \mu\text{m}$ . Die Dichte des Verwendeten Öls beträgt  $\rho_{\text{Öl}} = 0,9 \text{ g cm}^{-3}$ . Mit wie vielen Elementarladungen ist das Öltröpfchen geladen?

**Hinweis:** Ruhendes Tröpfchen bedeutet, dass die Summe der Kräfte auf das Tröpfchen verschwindet.

- (e) Bei welchen allgemeinen Spannungen  $U$  lassen sich noch ruhende Tröpfchen beobachten, die den gleichen Radius haben?

## Lösung

- (a) Kapazität eines Plattenkondensators:

$$C = \epsilon_0 \frac{A}{d} = \epsilon_0 \frac{L^2}{d} = 8,85 \text{ pF} \quad (23)$$

[1]

- (b)

$$Q = CU = 19,5 \text{ nC} = 1,22 \cdot 10^{11} e \quad (24)$$

Auf einer Platte ist  $+Q$ , auf der anderen  $-Q$ :

$$\sigma = \frac{Q}{A} = 1,95 \frac{\mu\text{C}}{\text{m}^2} \quad (25)$$

[1,5]

- (c)

$$E = \frac{U}{d} = 2,2 \cdot 10^5 \frac{\text{V}}{\text{m}} \quad (26)$$

$$E_{\text{durch}} = \frac{U_{\text{max}}}{d} \Rightarrow U_{\text{max}} = E_{\text{durch}} d = 10^4 \text{ V} \quad (27)$$

[1]

- (d) Milikan-Versuch: Die Größe der Tröpfchen bestimmt man z.B. über die Sinkgeschwindigkeit ohne Feld (laminare Strömung). Ein Tröpfchen ruht bei

$$F_G = F_E \quad (28)$$

$$mg = qE = neE \quad (29)$$

$$\Rightarrow n = \frac{\rho \frac{4}{3} \pi r^3 g}{eE} = 6,97 \approx 7 \quad (30)$$

[1,5]

- (e)

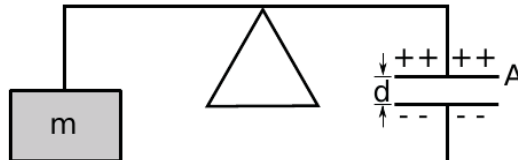
$$n \propto 1/E \propto 1/U \Rightarrow U_n = U_1 \frac{1}{n} \quad (31)$$

[1]



## Aufgabe 6 (4 Punkte)

In der Abbildung ist eine kapazitive Waage gezeigt. Auf der linken Seite der Waage ist ein Gewicht mit Masse  $m$  angebracht, während auf der anderen Seite ein Kondensator mit veränderlichem Plattenabstand  $d$  befestigt ist. Wenn der Plattenkondensator mit einer Spannung  $U$  geladen ist, so ist die Anziehungskraft zwischen den Platten mit der Gewichtskraft der angehängten Masse im Gleichgewicht.



- Berechnen sie die Spannung  $U^*$ , die bei einer Masse  $m$  für ein Gleichgewicht erforderlich ist, wenn die Platten den Abstand  $d^*$  und den Flächeninhalt  $A$  haben. Randeffekte beim Kondensator sind zu vernachlässigen.
- Ist die Waage stabil? Betrachten Sie dazu den Fall, dass die Waage zunächst im Gleichgewicht ist und anschließend die Platten etwas zusammengedrückt werden. Stabil ist die Waage dann, wenn die Platten nicht zusammenklappen sondern ins Gleichgewicht zurückkehren.

## Lösung

- Wir bezeichnen den Abstand der Platten von einander mit  $d$ . Die Kraft  $F$  auf die obere Platte hängt mit der beim Laden des Kondensators verrichteten mechanischen Arbeit  $dW$  zusammen über

$$dW = dE_{\text{mech}} = -Fdd \quad (32)$$

Auflösen nach der Kraft ergibt

$$F = -\frac{dE_{\text{mech}}}{dd}. \quad (33)$$

[1]

Die im Kondensator gespeicherte elektrische Energie ist

$$E_{\text{el}} = \frac{1}{2}CU^2 = \frac{1}{2}\frac{\epsilon_0 A}{d}U^2 \quad (34)$$

Mit  $E_{\text{el}} = -E_{\text{mech}}$  folgt

$$F = \frac{dE_{\text{el}}}{dd} = -\frac{1}{2}\frac{\epsilon_0 A}{d^2}U^2. \quad (35)$$

[1]

Anwenden des zweiten Newton'schen Axioms  $\sum F = 0$  auf den Körper mit der Masse  $m$  ergibt

$$mg - \frac{\epsilon_0 A}{2d^2}U^2 = 0 \quad (36)$$

Daher gilt für die gesuchte Spannung

$$U = d\sqrt{\frac{2mg}{\epsilon_0 A}}. \quad (37)$$

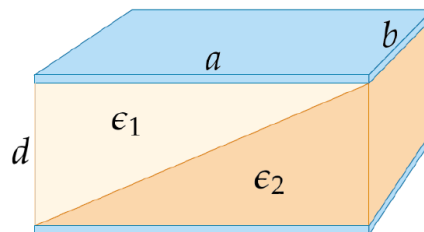
[1]

- (b) Da die Kraft  $F$  mit abnehmendem Abstand  $d$  zunimmt, liegt kein Gleichgewicht vor. Die Waage ist also instabil.

[1]

### Aufgabe 7 (5 Punkte)

Berechnen Sie die Kapazität des abgebildeten Kondensators, der mit zwei verschiedenen Dielektrika mit Dielektrizitätszahlen  $\epsilon_1$  und  $\epsilon_2$  gefüllt ist. Setzen Sie dann  $\epsilon_1 = \epsilon_2$  und überprüfen Sie, ob Sie die Formel für den mit einem einzelnen Dielektrikum gefüllten Kondensator erhalten, ob Ihr Ergebnis also richtig ist.



### Lösung

Seien  $d_1(x)$  und  $d_2(x)$  die verschiedenen Dicken der Dielektrika  $\epsilon_1$  und  $\epsilon_2$  in Abhängigkeit von  $x$  (mit  $x \in [0, a]$ ). Aus der Zeichnung lassen sich dafür die folgenden linearen Beziehungen bestimmen.

$$d_1(x) = d \left(1 - \frac{x}{a}\right) \quad d_2(x) = \frac{d}{a}x \quad (38)$$

[1]

Für die Berechnung der Kapazität betrachten wir einen infinitesimal kleinen Abschnitt des Kondensators der Breite  $dx$ . Für einen solchen kleinen Teil ist die Dicke der beiden Dielektrika konstant und man kann also die übliche Formel für die Reihenschaltung zweier Kondensatoren benutzen.

$$C_{tot} = \left( \frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2} \right)^{-1} \quad (39)$$

Für den infinitesimal kleinen Abschnitt des Kondensators haben wir also unter Verwendung der üblichen Formel zur Berechnung der Kapazität eines Kondensators ( $C = \epsilon\epsilon_0 A/d$ )

$$dC = \left( \frac{d_1(x)}{\epsilon_0 \epsilon_1 b dx} + \frac{d_2(x)}{\epsilon_0 \epsilon_2 b dx} \right)^{-1} \quad (40)$$

[1]

mit  $A = bdx$  für den infinitesimal breiten Abschnitt. Setzt man die oben erhaltenen Ausdrücke für  $d_1(x)$  und  $d_2(x)$  ein, so erhält man

$$dC = \varepsilon_0 b \left( \frac{d \left(1 - \frac{x}{a}\right)}{\varepsilon_1} + \frac{\frac{d}{a}x}{\varepsilon_2} \right)^{-1} dx \quad (41)$$

$$= \varepsilon_0 ab \left( \frac{\varepsilon_2 d(a - x) + \varepsilon_1 x d}{\varepsilon_1 \varepsilon_2} \right)^{-1} dx \quad (42)$$

$$= \frac{\varepsilon_0 \varepsilon_1 \varepsilon_2 ab}{d} \frac{1}{\varepsilon_2 a + (\varepsilon_1 - \varepsilon_2)x} dx \quad (43)$$

[1]

Integriert man abschließend über die ganze Länge der Kante, erhält man die Gesamtkapazität

$$C = \frac{\varepsilon_0 \varepsilon_1 \varepsilon_2 ab}{d} \int_0^a \frac{1}{\varepsilon_2 a + (\varepsilon_1 - \varepsilon_2)x} dx \quad (44)$$

$$= \frac{\varepsilon_0 \varepsilon_1 b}{d} \int_0^a \frac{1}{1 + \frac{\varepsilon_1 - \varepsilon_2}{\varepsilon_2 a} x} dx \quad (45)$$

$$= \frac{\varepsilon_0 \varepsilon_1 b}{d} \frac{\varepsilon_2 a}{\varepsilon_1 - \varepsilon_2} \left[ \ln \left( 1 + \frac{\varepsilon_1 - \varepsilon_2}{\varepsilon_2 a} x \right) \right]_0^a \quad (46)$$

$$= \frac{\varepsilon_0 \varepsilon_1 \varepsilon_2 ab}{d(\varepsilon_1 - \varepsilon_2)} \ln \left( \frac{\varepsilon_1}{\varepsilon_2} \right) \quad (47)$$

(48)

[1]

Für die Auswertung des Falls  $\varepsilon_1 = \varepsilon_2$  lassen wir im Grenzfall  $\varepsilon_1$  gegen  $\varepsilon_2$  laufen; einfaches Einsetzen würde zum singulären Ausdruck  $0/0$  führen.

$$\lim_{\varepsilon_1 \rightarrow \varepsilon_2} C = \lim_{\varepsilon_1 \rightarrow \varepsilon_2} \frac{\varepsilon_0 \varepsilon_1 \varepsilon_2 ab}{d(\varepsilon_1 - \varepsilon_2)} \ln \left( \frac{\varepsilon_1}{\varepsilon_2} \right) \quad (49)$$

$$= \frac{\varepsilon_0 \varepsilon_2^2 ab}{d} \lim_{\varepsilon_1 \rightarrow \varepsilon_2} \frac{\ln \left( \frac{\varepsilon_1}{\varepsilon_2} \right)}{(\varepsilon_1 - \varepsilon_2)} \quad (50)$$

$$= \frac{\varepsilon_0 \varepsilon_2^2 ab}{d} \lim_{\varepsilon_1 \rightarrow \varepsilon_2} \frac{\varepsilon_2}{\varepsilon_1} \frac{1}{\varepsilon_2} \quad (51)$$

$$= \frac{\varepsilon_0 \varepsilon_2 ab}{d} \quad (52)$$

Für das Auswerten des Limes wurde die Regel von L'Hospital angewendet.

[1]

## Konstanten

Elektrische Feldkonstante:  $\epsilon_0 = 8.85 \cdot 10^{-12} \text{CV}^{-1}\text{m}^{-1}$   
Elementarladung:  $e = 1.60 \cdot 10^{-19} \text{C}$