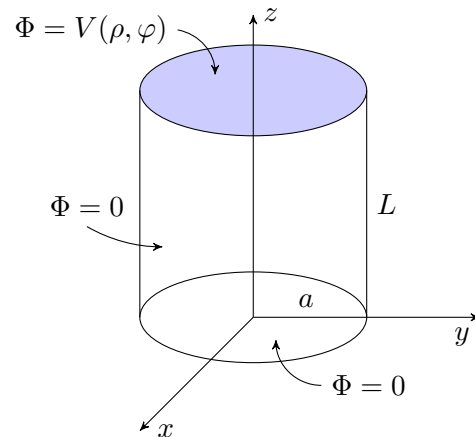


**Übungen zur Theoretischen Physik Ib: Elektrodynamik**  
**Blatt 8 (für die Übungen in der Woche 12.-16.06.)**

---

**1 Randwertprobleme in Zylinderkoordinaten**

Betrachten Sie einen Zylinder mit Radius  $a$  und Höhe  $L$ , dessen Achse auf der  $z$ -Achse liegt (von  $z = 0$  bis  $z = L$ ).



- a) Lösen Sie die Laplacegleichung für dieses Problem innerhalb des Zylinders mit folgenden Randbedingungen:  $\Phi = 0$  auf der Grundfläche und dem Mantel,  $\Phi = V(\rho, \varphi)$  auf der Deckfläche mit einer vorgegebenen Funktion  $V$ . Beginnen Sie mit einem Produktansatz  $\Phi(\rho, \varphi, z) = R(\rho)Q(\varphi)Z(z)$  und zeigen Sie, dass die drei Funktionen die Form

$$\begin{aligned} R(\rho) &= C J_m(k\rho) + D N_m(k\rho), \\ Q(\varphi) &= A \sin(m\varphi) + B \cos(m\varphi), \\ Z(z) &= E \sinh(kz) + F \cosh(kz) \end{aligned}$$

haben. Zeigen Sie weiterhin, dass für die Konstanten

$$D = 0, \quad F = 0, \quad m \in \mathbb{N}, \quad k_{mn} = \frac{x_{mn}}{a}$$

gelten muss, wobei die  $x_{mn}$  die Nullstellen von  $J_m(x)$  sind. Damit hat die allgemeine Lösung innerhalb des Zylinders die Form

$$\Phi(\rho, \varphi, z) = \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} J_m(k_{mn}\rho) \sinh(k_{mn}z) [A_{mn} \sin(m\varphi) + B_{mn} \cos(m\varphi)].$$

Dies ist eine Fourier-Reihe in  $\varphi$  und eine Bessel-Reihe in  $\rho$ . Bestimmen Sie die Koeffizienten  $A_{mn}$  und  $B_{mn}$  aus der Randbedingung bei  $z = L$ .

- b) Im Grenzwert  $a \rightarrow \infty$  wird aus der Bessel-Reihe von Teil a) ein Integral (ähnlich wie in Kap. 3.13.1 der Vorlesung). Betrachten Sie nun die Randbedingungen  $\Phi(\rho, \varphi, z = 0) = V(\rho, \varphi)$  und  $\Phi \rightarrow 0$  für  $z \rightarrow \infty$  und zeigen Sie, dass für  $z \geq 0$  das Potential durch

$$\Phi(\rho, \varphi, z) = \sum_{m=0}^{\infty} \int_0^{\infty} dk J_m(k\rho) e^{-kz} [A_m(k) \sin(m\varphi) + B_m(k) \cos(m\varphi)]$$

gegeben ist. Bestimmen Sie aus der Randbedingung bei  $z = 0$  die Koeffizientenfunktionen  $A_m(k)$  und  $B_m(k)$ . Benutzen Sie dabei die Orthogonalitätsrelation

$$\int_0^{\infty} x dx J_m(kx) J_m(k'x) = \frac{1}{k} \delta(k - k').$$

## 2 Geladener Zylinder

Eine langgestreckte Zylinderoberfläche mit Radius  $R$  trage auf der einen Hälfte eine gleichförmige Oberflächenladung  $\sigma_0$  und auf der anderen Hälfte die entgegengesetzte Ladung  $-\sigma_0$ . Der Zylinder sei entlang der  $z$ -Achse so angeordnet, dass  $+\sigma_0$  im Winkelbereich  $0 < \varphi < \pi$  und  $-\sigma_0$  im Winkelbereich  $\pi < \varphi < 2\pi$  liegt. Berechnen Sie das elektrostatische Potential innerhalb und außerhalb des Zylinders.

Hinweis: Beachten Sie die Symmetrien des Problems. Welche Funktionen und welche Werte von  $m$  bleiben in der Entwicklung der  $\varphi$ -Abhängigkeit übrig? Lösen Sie die Differentialgleichung, die die  $\rho$ -Abhängigkeit beschreibt, für die möglichen Werte von  $m$  durch einen Potenzansatz  $\rho^\alpha$ .

## 3 Multipolmomente

- Berechnen Sie die Multipolmomente  $q_{\ell m}$  eines Systems aus den folgenden vier Punktladungen:  $q_1 = +q$  bei  $(x, y, z) = (0, a, 0)$ ,  $q_2 = -q$  bei  $(-a, 0, 0)$ ,  $q_3 = +q$  bei  $(0, -a, 0)$  und  $q_4 = -q$  bei  $(a, 0, 0)$ . Versuchen Sie, Ergebnisse für die nichtverschwindenden Momente aller Ordnungen  $\ell$  zu erhalten. Geben Sie auf jeden Fall alle Momente der beiden niedrigsten Ordnungen an.
- Ebenso wie in Teil a), nun jedoch für die drei Ladungen  $q_1 = +q$  bei  $(0, 0, a)$ ,  $q_2 = +q$  bei  $(0, 0, -a)$  und  $q_3 = -2q$  bei  $(0, 0, 0)$ .
- Geben Sie die Multipolentwicklung für das Potential der Ladungsverteilung aus Teil b) an. Plotten Sie den führenden Term in der  $xy$ -Ebene als Funktion des Abstands  $r$  vom Ursprung (für  $r > a$ ).
- Berechnen Sie direkt aus dem Coulomb-Gesetz das exakte Potential dieser Ladungsverteilung in der  $xy$ -Ebene als Funktion von  $r$  und vergleichen Sie mit dem Plot aus Teil c).

## 4 Mittelwerte von Feldern

Zeigen Sie, dass das gemittelte elektrische Feld innerhalb einer Kugel mit Radius  $R$ , das durch die Gesamtheit der Ladungen innerhalb der Kugel hervorgerufen wird, gegeben ist durch

$$\vec{E}_{\text{avg}} = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{p}}{R^3}, \quad (1)$$

wobei  $\vec{p}$  das gesamte Dipolmoment ist und das mittlere Feld durch

$$\vec{E}_{\text{avg}} = \frac{1}{V_{\text{Kugel}}} \int_{\vec{x} \in \text{Kugel}} d^3x \vec{E}(\vec{x})$$

definiert ist. Gehen Sie dabei wie folgt vor:

- Zeigen Sie, dass das mittlere Feld einer Punktladung  $q$ , die an einem Punkt  $\vec{x}$  innerhalb der Kugel sitzt, gleich dem Feld am Punkt  $\vec{x}$  ist, dass von einer gleichförmig geladenen Kugel mit Radius  $R$ , Zentrum am Ursprung und  $\rho = -3q/4\pi R^3$  verursacht wird, nämlich

$$-\frac{3}{4\pi R^3} \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \int_{\text{Kugel}} d^3x' \frac{\vec{x} - \vec{x}'}{|\vec{x} - \vec{x}'|^3}.$$

- Das Integral kann mit dem Gaußschen Integralsatz und der Entwicklung von  $1/|\vec{x} - \vec{x}'|$  in Kugelflächenfunktionen berechnet werden. Zeigen Sie, dass das Ergebnis durch (1) gegeben ist, wobei  $\vec{p}$  das Dipolmoment von  $q$  ist.
- Leiten Sie die Verallgemeinerung auf eine beliebige Ladungsverteilung her.
- Was ergibt sich für das gemittelte Feld innerhalb einer Kugel, das von Ladungen außerhalb der Kugel herrührt?