

Übungen zur Vorlesung Elektrodynamik für Lehramt

4. Übungszettel

Aufgabe 4.1: Dipol und Quadrupol. Betrachten Sie zwei gegensätzlich geladene Punktteilchen an Orten $\vec{x}_{\pm} = \pm \varepsilon \vec{e}_z$. Bestimmen Sie zunächst das Coulomb-Potential $\phi_{\varepsilon, q}(\vec{x})$ der zugehörigen Ladungsverteilung

$$\varrho(\vec{x}) = q \left(\delta(\vec{x} - \vec{x}_+) - \delta(\vec{x} - \vec{x}_-) \right). \quad (1)$$

Wir bringen die beiden Ladungen nun immer näher zusammen, d.h. wir lassen den Abstand 2ε zwischen den Teilchen gegen null gehen. Gleichzeitig wollen wir jedoch das *Dipolmoment* $2q\varepsilon = p$ fest halten. Zeigen Sie, dass im Limes $\varepsilon \rightarrow 0$ das Coulombpotential dieses *Dipolfelds* die folgende Form annimmt

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \phi_{\varepsilon, q} = p \frac{\vec{e}_z \cdot \vec{x}}{|\vec{x}|^3}. \quad (2)$$

Im Gegensatz zu einem isolierten Punktteilchen, fällt das Potential nun also wie $1/r^2$ statt $1/r$ im Unendlichen ab. Den gleichen Gedankengang wiederholen wir nun mit zwei gegensätzlich orientierten Dipolen, d.h. einem Quadrupol. Wir betrachten also Ladungen $\pm q$ an den Orten

$$\vec{x}_{\pm} = \vec{e}_{\pm}, \quad \vec{y}_{\pm} = -\vec{e}_{\pm}, \quad \text{für} \quad \vec{e}_{\pm} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ \pm 1 \\ 0 \end{pmatrix}. \quad (3)$$

Bestimmen Sie das Coulombpotential der zugehörigen Ladungsverteilung

$$\varrho(\vec{x}) = q \left(\delta(\vec{x} - \vec{x}_+) - \delta(\vec{x} - \vec{x}_-) + \delta(\vec{x} - \vec{y}_+) - \delta(\vec{x} - \vec{y}_-) \right). \quad (4)$$

Wie zuvor betrachten wir nun das Potential im Limes, wo ε gegen null geht, jedoch das *Quadrupolmoment* $Q = 6q\varepsilon^2$ konstant gehalten wird. Bestimmen Sie das Coulombpotential in diesem Limes. Benützen Sie dazu die Taylorreihe

$$\phi(\vec{x} + \vec{\varepsilon}) = \phi(\vec{x}) + (\vec{\varepsilon} \cdot \vec{\nabla})\phi(\vec{x}) + \frac{1}{2}(\vec{\varepsilon} \cdot \vec{\nabla})^2\phi(\vec{x}) + \frac{1}{3!}(\vec{\varepsilon} \cdot \vec{\nabla})^3\phi(\vec{x}) + \dots \quad (5)$$

Aufgabe 4.2: Dünner geladener Ring. Betrachten Sie einen unendlich dünnen Ring mit Radius a und gleichmäßig darauf verteilter Ladung q , der in der $z = 0$ Ebene liegt. Rotationen um die z -Achse erhalten diese Ladungsverteilung. In der Vorlesung sahen wir, dass die allgemeine Lösung für das elektrostatische Potential einer solchen Ladungsverteilung in einer Umgebung mit Azimuthalsymmetrie durch folgende Gleichung gegeben ist

$$\phi(r, \xi) = \sum_{l=0}^{\infty} \left(A_l r^l + B_l r^{-(l+1)} \right) P_l(\xi), \quad (6)$$

wobei A_l und B_l zu bestimmende Konstante sind, $r = |\vec{x}|$ die übliche radiale Koordinate ist und $\xi = \cos \vartheta$ die verbleibende Winkelvariable bezeichnet. Außerdem sind $P_l(\xi)$ die Legendrepolynome,

die über folgende Entwicklung definiert sind

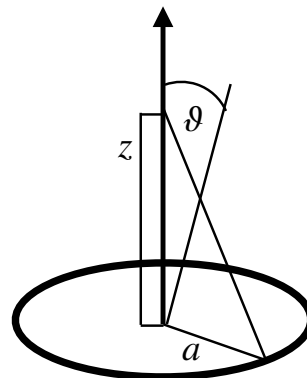
$$\frac{1}{\sqrt{1+t^2-2t\xi}} = \sum_{l=0}^{\infty} t^l P_l(\xi). \tag{7}$$

Zeigen Sie zunächst, dass mit dieser Normierung sofort folgt, dass $P_l(\xi = 1) = 1$.

Der Wert des Potentials entlang der z -Achse lässt sich bestimmen, indem die Symmetrie des zugrundeliegenden Problems berücksichtigt wird. Erläutern Sie auf diese Weise, wieso entlang der positiven z -Achse, das Potential durch den Ausdruck

$$\phi(z, 1) = \frac{q}{\sqrt{z^2 + a^2}} \tag{8}$$

gegeben sein muss. Entwickeln Sie diesen Ausdruck für $z < a$ und $z > a$ in eine Potenzreihe. Vergleichen Sie diesen Ausdruck mit (6) und bestimmen Sie die Koeffizienten A_l und B_l in den Bereichen $r > a$ und $r < a$.

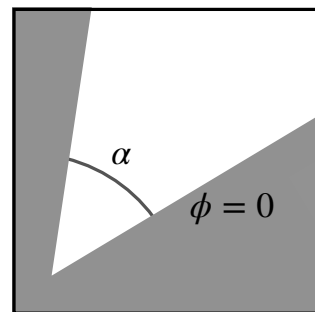


Aufgabe 4.3: Potential und Ladungsdichte an einer zwei-dimensionalen Ecke (Präsenzübung). Wir betrachten eine zwei-dimensionale Ecke in der x - y -Ebene mit Öffnungswinkel α und Translations-symmetrie entlang z . Bestimmen Sie das Potential und die Ladungsdichte an den geerdeten Wänden der Ecke. Es bieten sich dazu Zylinderkoordinaten an,

$$\vec{x}(\rho, \varphi, z) = \begin{pmatrix} x(\rho, \varphi, z) \\ y(\rho, \varphi, z) \\ z(\rho, \varphi, z) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \rho \cos \varphi \\ \rho \sin \varphi \\ z \end{pmatrix}.$$

Der zugehörige Laplaceoperator ist

$$\Delta\phi = \frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial \rho} \left(\rho \frac{\partial \phi}{\partial \rho} \right) + \frac{1}{\rho^2} \frac{\partial^2 \phi}{\partial \varphi^2} + \frac{\partial^2 \phi}{\partial z^2}.$$



Betrachten Sie nun den Produktansatz für partikuläre Lösungen,

$$\phi(\rho, \varphi) = R_\nu(\rho) \sin(\nu(\varphi - \varphi_0)).$$

Bestimmen Sie für festes ν die Integrationskonstante φ_0 sowie die Funktion $R_\nu(\rho)$ unter den Randbedingungen $\lim_{\rho \rightarrow 0} R_\nu(\rho) = 0$ und $\phi(\rho, 0) = \phi(\rho, \alpha) = 0$. Bestimmen Sie für diese Lösung die Ladungsdichte auf der Platte. Beachten Sie dazu, dass der Normalenvektor auf die Eckwände gerade $\frac{1}{\rho} \partial_\varphi \vec{x}$ ist. Diskutieren Sie, wie sich die Ladungsdichte in der Umgebung der Spitze mit dem Öffnungswinkel α ändert. Was geschieht beim Übergang von spitzen zu stumpfen Winkeln α ?