

Theoretische Physik: Elektrodynamik

Übungsblatt 5

Vorlesung: Matthias Kleinmann Übungen: Cornelia Spee, Michael Gaida, Jonathan Steinberg
Vorlesung: Di. 10–12 (D308) und Fr. 10–12 (D308)
Übungen: Fr. 8:30–10:00 (D115, B030)

Zu bearbeiten bis 14.05.2019

1. Greensfunktion der Poisson-Gleichung [2+2+2 Punkte]

In der Vorlesung haben Sie die Greensfunktion als ein nützliches Werkzeug zum Lösen der Poisson-Gleichung mit Randbedingungen kennengelernt. In dieser Aufgabe geht es darum, die Greensfunktion der (dimensionslosen) Poisson-Gleichung in einer, zwei und drei Dimensionen herzuleiten. (Formal suchen wir die Greensfunktion unter der Randbedingung $\Phi(\mathbf{r}) = 0$ für $|\mathbf{r}| \rightarrow \infty$.)

- (i) Dimension $d = 1$:
Zeigen Sie, dass die δ -Distribution formal durch

$$\delta(x) = \frac{1}{2} \frac{d}{dx} \operatorname{sgn}(x), \quad \text{mit } \operatorname{sgn}(x) = \begin{cases} +1 & \text{für } x > 0, \\ -1 & \text{für } x < 0, \end{cases} \quad (1)$$

dargestellt werden kann und lösen Sie hiermit die Differentialgleichung

$$\frac{d^2}{dx^2} G(x, x') = -\delta(x - x'). \quad (2)$$

- (ii) Dimension $d = 2$:
Bestimmen Sie die Lösung der Differentialgleichung $\Delta_{\mathbf{r}'} G(\mathbf{r}, \mathbf{r}') = -\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')$ in Polarkoordinaten. Gehen Sie dabei vom Ansatz $G(\mathbf{r}, \mathbf{r}') = G(|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|)$ aus, der durch die Translations- und Rotationsinvarianz des Laplace-Operators nahe liegt. Der Laplace-Operator in Polarkoordinaten lautet

$$\Delta_{\mathbf{r}} = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2}{\partial \phi^2}. \quad (3)$$

- (iii) Dimension $d = 3$:
Bestimmen Sie die Lösung der Differentialgleichung $\Delta_{\mathbf{r}'} G(\mathbf{r}, \mathbf{r}') = -\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')$ in Kugelkoordinaten. Der Laplace-Operator in Kugelkoordinaten lautet

$$\Delta_{\mathbf{r}} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2}{\partial \phi^2}. \quad (4)$$

2. Elektrostatisches Randwertproblem 2 [2+1+3+2+3 Punkte]

Wir betrachten eine Punktladung q bei $\mathbf{r} = \mathbf{s}$ und eine leitende, geerdete Kugel mit Radius $a < |\mathbf{s}| \equiv s$ bei $\mathbf{r} = 0$.

- (i) Überprüfen Sie, dass

$$\Phi_0(\mathbf{r}) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{s}|} - \frac{a}{s|\mathbf{r} - \frac{a^2}{s^2}\mathbf{s}|} \right) \quad (5)$$

die Lösung für das Potenzial außerhalb der Kugel ist und auch die Randbedingungen erfüllt.

- (ii) Bestimmen Sie aus der obigen Lösung die Greensfunktion für das Randwertproblem.

Bitte wenden!

- (iii) Berechnen Sie die auf der Oberfläche induzierte Flächenladungsdichte σ .
- (iv) Betrachten Sie nun eine leitende, isolierte Kugel mit fester Gesamtladung Q . Zeigen Sie, dass dann für das Gesamtpotenzial außerhalb der Kugel gilt:

$$\Phi_Q(\mathbf{r}) = \Phi_0(\mathbf{r}) + \frac{sQ + aq}{4\pi\epsilon_0 s|\mathbf{r}|} \quad (6)$$

- (v) Bestimmen Sie für die isolierte Kugel die auf die Punktladung q wirkende Kraft und diskutieren Sie die Fälle $s \gg a$ und $s \approx a$.

3. Sphärische Multipolentwicklung [4 Punkte]

Das Potenzial einer Ladungsverteilung $\rho(\mathbf{r}')$ entwickelt nach Kugelflächenfunktionen lautet:

$$\Phi(\mathbf{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{m=-l}^l \frac{4\pi}{2l+1} q_{lm} \frac{Y_{lm}(\theta, \phi)}{r^{l+1}}, \quad (7)$$

wobei

$$q_{lm} = \int d^3r' \rho(\mathbf{r}') (r')^l Y_{lm}^*(\theta', \phi'). \quad (8)$$

Des Weiteren gilt für die Multipolentwicklung in kartesischen Koordinaten:

$$\Phi(\mathbf{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{q}{r} + \frac{\mathbf{r} \cdot \mathbf{p}}{r^3} + \frac{1}{2} \sum_{i,j} Q_{i,j} \frac{x_i x_j}{r^5} + \dots \right). \quad (9)$$

Zeigen Sie, wie die kartesischen Komponenten der Multipolmomente q , \mathbf{p} und $Q_{i,j}$ und die sphärischen Multipolmomenten q_{lm} , für $l = 0, 1, 2$ in Zusammenhang stehen.