
4. ÜBUNG ZUR ELEKTRODYNAMIK

Besprechung der Präsenzaufgaben: 11.–13.11.2013

Abgabe der schriftlichen Aufgaben: 14.11.2013

S 15 Lebensdauer von Ladungsverteilungen im Inneren von Leitern

(3 Punkte)

Das Ohmsche Gesetz $I = U/R$ kann für isotrope, homogene Leiter in der differentiellen Form

$$\mathbf{j}(\mathbf{x}, t) = \sigma \mathbf{E}(\mathbf{x}, t) \quad (1)$$

geschrieben werden, worin σ eine positive Materialkonstante ist, die sog. *spezifische Leitfähigkeit*.

- (a) Zeigen Sie, dass in einem solchen Leiter die Ladungsdichte $\rho(\mathbf{x}, t)$ der Differentialgleichung

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + 4\pi\sigma\rho = 0 \quad (2)$$

genügt.

- (b) Zeigen Sie durch Lösen dieser Gleichung, dass sich im Inneren des Leiters keine stationäre Ladungsverteilung ausbilden kann. Bestimmen Sie die typische Zeitspanne τ , nach der eine anfänglich vorhandene Ladungsverteilung abgeklungen ist. Wie groß ist τ für Kupfer?

Hinweis: Die spezifische Leitfähigkeit von Kupfer beträgt in Gaußschen Einheiten $\sigma_{\text{Cu}} = 5.4 \cdot 10^{17} \text{ sec}^{-1}$. (In SI-Einheiten entspricht dies $0.6 \cdot 10^8 \text{ S m}$, wobei $1 \text{ S} = 1 \text{ Siemens} = 1 \Omega^{-1}$.)

S 16 Geladener Draht

(4 Punkte)

Bestimmen Sie das Potential und das elektrische Feld eines unendlich langen, leitenden Drahtes mit konstanter Ladungsdichte σ . Der Draht sei dabei gerade (z. B. entlang der z -Achse) und unendlich dünn.

Hinweis: Sie können den Gaußschen Satz und geeignete Methoden benutzen, um das elektrische Feld und daraus das Potential zu berechnen. Alternativ können Sie die allgemeine Lösung der Poisson-Gleichung für das Potential verwenden. Nehmen Sie in diesem Fall zunächst an, dass der Draht eine endliche Länge l hat. Benutzen Sie dann, bevor Sie den Grenzwert $l \rightarrow \infty$ nehmen, die Eichfreiheit, um geeignete Konstanten zum Potential zu addieren. Es gilt

$$\int \frac{dz}{\sqrt{r^2 + z^2}} = \ln \left(z + \sqrt{r^2 + z^2} \right). \quad (3)$$

S 17 Greensches Reziprozitätstheorem

(optional, +3 Punkte)

Es sei φ das von einer Ladungsverteilung ρ verursachte Potential, und φ' das von einer Ladungsverteilung ρ' verursachte Potential. Beweisen Sie das Greensche Reziprozitätstheorem

$$\int \rho(\mathbf{x})\varphi'(\mathbf{x}) d^3x = \int \rho'(\mathbf{x})\varphi(\mathbf{x}) d^3x. \quad (4)$$

Bemerkung: Für den Fall, dass das Volumen, in dem sich obige Ladungsverteilungen befinden, durch leitende Oberflächen berandet ist, lautet das Theorem

$$\int_V \rho\varphi' d^3x + \int_{\partial V} \sigma\varphi' df = \int_V \rho'\varphi d^3x + \int_{\partial V} \sigma'\varphi df, \quad (5)$$

wobei σ bzw. σ' die jeweiligen Flächenladungsdichten auf den Leiteroberflächen sind.

S 18 Ladung vor leitender Kugel

(8 Punkte)

Wir betrachten eine leitende Kugel mit Radius R . Vor der Kugel befinde sich im Abstand $a > R$ vom Kugelmittelpunkt eine punktförmige Ladung q .

- (a) Die Kugel sei geerdet.
 - (i) Bestimmen Sie die Greensche Funktion für diese Situation.
 - (ii) Berechnen Sie das Potential φ und das elektrische Feld \mathbf{E} außerhalb der Kugel. Wie groß ist das Feld innerhalb der Kugel?
 - (iii) Berechnen Sie die induzierte Flächenladungsdichte σ auf der Kugel. Wie groß ist die Gesamtladung der Kugel?
- (b) Die Kugel sei jetzt isoliert und trage eine Ladung Q . Geben Sie auch für diesen Fall das Potential und das elektrische Feld außerhalb der Kugel an.
Hinweis: Das Ergebnis von Teil (a) kann hier hilfreich sein.

P 19 Polare und axiale Vektorfelder

(+5 Punkte)

Wir betrachten das Verhalten von verschiedenen Größen unter orthogonalen Transformationen, die wir durch Matrizen $A \in O(3)$ darstellen, mit $(A)_{ij} = a_{ij}$. Es seien $\lambda(\mathbf{x})$ ein skalares Feld und $\mathbf{v}(\mathbf{x})$ ein Vektorfeld.

- (a) Zeigen Sie:
 - (i) $\nabla\lambda(\mathbf{x})$ ist ein polares Vektorfeld.
 - (ii) $\nabla \cdot \mathbf{v}(\mathbf{x})$ ist ein skalares Feld.
 - (iii) $\nabla \times \mathbf{v}(\mathbf{x})$ ist ein axiales Vektorfeld.

Hinweis: Schreiben Sie die Rotation mit Hilfe des ϵ_{ijk} -Tensors. Diese Relation gilt vor und nach der Transformation. Beachten Sie außerdem, dass für orthogonale Transformationen $\det A = \pm 1$, d. h. $(\det A)^2 = 1$, und $\epsilon'_{ijk} = a_{il}a_{jm}a_{kn}\epsilon_{lmn} = (\det A)\epsilon_{ijk}$.

- (b) Zeigen Sie, dass das elektrische Feld \mathbf{E} ein polarer Vektor ist, während die magnetische Induktion \mathbf{B} ein axialer Vektor ist.

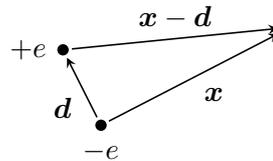
Hinweis: Eine Möglichkeit, dies zu zeigen, ist durch Inspektion der Lorentzkraft.

S 20 Elektrischer Dipol und Quadrupol

(5 + 2 Punkte)

Wir wollen in dieser Aufgabe die in der Vorlesung allgemein durchgeführte Multipolentwicklung konkret für einen elektrischen Dipol und einen elektrischen Quadrupol durchführen.

- (a) Betrachten Sie einen elektrischen Dipol aus zwei Ladungen: $-e$ im Ursprung und $+e$ bei \mathbf{d} , siehe Skizze.



Das Potential ist offensichtlich durch

$$\varphi(\mathbf{x}) = e \left(-\frac{1}{|\mathbf{x}|} + \frac{1}{|\mathbf{x} - \mathbf{d}|} \right) \quad (6)$$

gegeben. Wir wollen eine Taylor-Entwicklung für $|\mathbf{d}| \ll |\mathbf{x}| = r$ durchführen.

- (i) Nutzen Sie die mehrdimensionale Taylor-Formel, um φ für kleine \mathbf{d} zu entwickeln. Zeigen Sie, dass das Monopolmoment verschwindet und dass die führende Multipolordnung das Potential des Dipols ist,

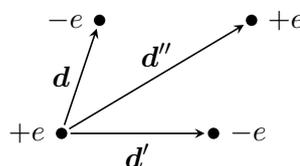
$$\varphi_{(1)}(\mathbf{x}) = \frac{\mathbf{p} \cdot \mathbf{x}}{r^3}, \quad (7)$$

worin $\mathbf{p} = e\mathbf{d}$ das *elektrische Dipolmoment* ist. Berechnen Sie auch das resultierende Dipolfeld $\mathbf{E}_{(1)}(\mathbf{x})$. Wie fallen $\varphi_{(1)}(\mathbf{x})$ und $\mathbf{E}_{(1)}(\mathbf{x})$ für große r ab?

- (ii) (optional, +2 Punkte)

Nun seien die Koordinaten so gewählt, dass $\mathbf{p} = p\mathbf{e}_z$. Drücken Sie die (kartesischen) Komponenten von $\mathbf{E}_{(1)}$ in Kugelkoordinaten (r, φ, θ) aus.

- (b) Betrachten Sie einen elektrischen Quadrupol mit vier betragsgleichen Ladungen, die als Parallelogramm angeordnet sind, siehe Skizze.



Es gilt $\mathbf{d}'' = \mathbf{d} + \mathbf{d}'$. Der Ursprung liege im unteren linken Punkt. Das Potential ist

$$\varphi(\mathbf{x}) = e \left(\frac{1}{r} - \frac{1}{|\mathbf{x} - \mathbf{d}|} - \frac{1}{|\mathbf{x} - \mathbf{d}'|} + \frac{1}{|\mathbf{x} - \mathbf{d}''|} \right). \quad (8)$$

- (i) Zeigen Sie, dass in der Taylor-Entwicklung in \mathbf{d}, \mathbf{d}' und \mathbf{d}'' Monopol- und Dipolordnung verschwinden. Führen Sie den symmetrischen Tensor $\hat{q}_{kl} = 3e(d_k d'_l + d'_k d_l)$ als Hilfsgröße ein und zeigen Sie, dass die führende Multipolordnung gegeben ist durch

$$\varphi_{(2)}(\mathbf{x}) = \frac{1}{6} \sum_{k,l=1}^3 \hat{q}_{kl} \frac{\partial^2}{\partial x_k \partial x_l} \frac{1}{r}. \quad (9)$$

- (ii) Zeigen Sie, dass $\varphi_{(2)}(\mathbf{x})$ unverändert bleibt, wenn wir \hat{q}_{kl} durch Addition eines Terms $a\delta_{kl}$, $a \in \mathbb{R}$, modifizieren.
Hinweis: Da wir am „Fernfeld“ $r \gg |\mathbf{d}|$ interessiert sind, können Sie $r \neq 0$ annehmen.
- (iii) Bestimmen Sie a so, dass $q_{kl} = \hat{q}_{kl} + a\delta_{kl}$ symmetrisch und spurfrei (und damit ein irreduzibler Tensor) ist. Geben Sie q_{kl} und $\varphi_{(2)}(\mathbf{x})$ explizit an. Wie fällt $\varphi_{(2)}(\mathbf{x})$ für große r ab?

Weitere Informationen unter:

<http://www.thphys.uni-heidelberg.de/~ewerz/ed13.html>