

**Übungsklausur zur Vorlesung
Klassische Theoretische Physik III (Elektrodynamik)**

Institut für Theoretische Teilchenphysik

Prof. Dr. M. Steinhauser, Dr. T. Kasprzik, Dr. L. Mihaila

18.12.2013

Klausur B

Bearbeitungsdauer: 90 Minuten

Name: Gruppe:

Matrikelnummer:

Schreiben Sie bitte auf jedes Blatt Ihren Namen und Ihre Matrikelnummer.
Geben Sie bitte auch das Aufgabenblatt ab.

Aufgabe: 1 2 3 Σ

Hilfsmittel: Es sind keine Hilfsmittel zugelassen.

Aufgabe 1: “Quickies” (14 Punkte)

- a) Wie würden die Maxwell-Gleichungen der Magnetostatik lauten, falls es magnetische Monopole gäbe? (2 Punkte)

Lösung: $\vec{\nabla} \times \vec{B} = \mu_0 \vec{j}_e, \vec{\nabla} \cdot \vec{B} = \mu_0 \rho_m$

- b) Berechnen Sie $\vec{\nabla}_{\vec{r}_2} \frac{1}{|\vec{r}_1 - \vec{a}\vec{r}_2|}$. (2 Punkte)

Lösung: $\vec{\nabla}_{\vec{r}_2} \frac{1}{|\vec{r}_1 - \vec{a}\vec{r}_2|} = a \frac{(\vec{r}_1 - \vec{a}\vec{r}_2)}{|\vec{r}_1 - \vec{a}\vec{r}_2|^3}$ (Kettenregel)

- c) Gegeben sei eine Ladungsverteilung

$$\varrho(\rho, \phi, z) = k \theta(R - \rho) \delta(z) e^{-z^4 \rho^6 \cos^2 \phi}, \quad R > 0,$$

in Zylinderkoordinaten. Die Gesamtladung sei gleich Q . Berechnen Sie k . (4 Punkte)

Lösung:

$$\begin{aligned} Q &= k \int_0^{2\pi} d\phi \int_0^R \rho d\rho \underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} dz \delta(z) e^{-z^4 \rho^6 \cos^2 \phi}}_{=1} \\ &= 2\pi k \int_0^R \rho d\rho = k\pi R^2 \rightarrow k = \frac{Q}{\pi R^2} \end{aligned}$$

- d) Berechnen Sie das magnetische Moment $\vec{m} = \frac{1}{2} \int d^3r (\vec{r} \times \vec{j}(\vec{r}))$ für einen Hohlzylinder der Höhe h mit $R_i < \rho < R_a$, der von einem homogenen Strom I durchflossen wird.

Hinweis: Die Stromdichte ist in Zylinderkoordinaten gegeben durch

$$\vec{j}(\vec{r}) = \frac{I}{h(R_a - R_i)} \theta(R_a - \rho) \theta(\rho - R_i) \theta(h/2 - |z|) \vec{e}_\phi.$$

(6 Punkte)

Lösung: Mit $\vec{r} = \rho\vec{e}_\rho + z\vec{e}_z$ folgt

$$\begin{aligned}
\vec{m} &= \frac{I/2}{h(R_a - R_i)} \int_{-h/2}^{+h/2} dz \int_0^{2\pi} d\phi \int_{R_i}^{R_a} \rho d\rho (\rho\vec{e}_\rho + z\vec{e}_z) \times \vec{e}_\phi \quad (\int_{-h/2}^{+h/2} z dz = 0) \\
&= \pm \frac{I/2}{R_a - R_i} \int_0^{2\pi} d\phi \underbrace{\int_{R_i}^{R_a} \rho^2 d\rho}_{1/3(R_a^3 - R_i^3)} \vec{e}_z \quad (\text{mit } \vec{e}_\rho \times \vec{e}_\phi = \pm\vec{e}_z) \\
&= \pm \frac{\pi I (R_a^3 - R_i^3)}{3 (R_a - R_i)} \vec{e}_z = \pm \frac{\pi I}{3} (R_a^2 + R_a R_i + R_i^2) \vec{e}_z.
\end{aligned}$$

Aufgabe 2: Kugelsymmetrisches Potential (15 Punkte)

Betrachten Sie das kugelsymmetrische Potential

$$\varphi(r) = \frac{k}{\epsilon_0} \frac{1}{(r+a)}, \quad a > 0.$$

- a) Berechnen Sie das elektrische Feld $\vec{E}(\vec{r})$. (3 Punkte)

Lösung:

$$\vec{E}(\vec{r}) = -\vec{\nabla}\varphi(r) = -\frac{\partial\varphi(r)}{\partial r}\vec{\nabla}r = \frac{k}{\epsilon_0} \frac{\vec{e}_r}{(r+a)^2}$$

- b) Berechnen Sie die Ladungsdichte $\rho(r)$.
(Zwischenergebnis: $\rho(r) = 2k\frac{a}{r} \frac{1}{(r+a)^3}$) (4 Punkte)

Lösung:

$$\rho(r) = \epsilon_0 \vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \frac{\epsilon_0}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 E_r) = 2k \frac{a}{r} \frac{1}{(r+a)^3} \quad (\text{Produktregel}).$$

- c) Berechnen Sie die Gesamtladung Q . (4 Punkte)

$$\begin{aligned}
Q &= 2ka \int_{-1}^1 d\cos\theta \int_0^{2\pi} d\phi \int_0^\infty \frac{r dr}{(r+a)^3} \quad (\text{Partielle Integration}) \\
&= 8\pi ka \left(-\frac{1}{2} \frac{r}{(r+a)^2} \Big|_0^\infty + \frac{1}{2} \int_0^\infty \frac{dr}{(r+a)^2} \right) \\
&= 4\pi ka \left[-\frac{r}{(r+a)^2} - \frac{1}{(r+a)} \right]_0^\infty \\
&= 4\pi k \quad (\text{Substitution auch möglich})
\end{aligned}$$

- d) Berechnen Sie die elektrostatische Energie des Feldes gemäß $W = 1/2 \int d^3r \varphi(r)\rho(r)$. (4 Punkte)

$$\begin{aligned}
W &= \frac{4\pi ak^2}{\epsilon_0} \int_0^\infty \frac{r dr}{(r+a)^4} \quad (\text{Substitution } \xi = r+a) \\
&= \frac{4\pi ak^2}{\epsilon_0} \int_a^\infty d\xi \frac{(\xi-a)}{\xi^4} \\
&= \frac{4\pi ak^2}{\epsilon_0} \int_a^\infty d\xi \left(\frac{1}{\xi^3} - \frac{a}{\xi^4} \right) \\
&= \frac{4\pi ak^2}{\epsilon_0} \left[-\frac{1}{2\xi^2} + \frac{1}{3} \frac{a}{\xi^3} \right]_a^\infty \\
&= \frac{2\pi k^2}{3a\epsilon_0}
\end{aligned}$$

Aufgabe 3: Greensche Funktion (11 Punkte)

Betrachten Sie eine unendlich ausgedehnte, leitende Ebene $z = 0$. Die Halbebene $\{x > 0, z = 0\}$ habe das konstante Potential $\varphi_{>} = U$ und die Halbebene $\{x < 0, z = 0\}$ das konstante Potential $\varphi_{<} = -U$.

- a) Geben Sie die Greensche Funktion für Dirichletsche Randbedingungen $G_D(\vec{r}, \vec{r}')$ für den Halbraum $V = \{\vec{r} : z > 0\}$ an. Erinnern Sie sich hierzu an den Zusammenhang mit der Methode der Spiegelladungen. Beachten Sie, dass G_D auf ∂V (d.h. für $z = 0$) verschwinden muss.

Hinweise: Es ist allgemein $G_D(\vec{r}, \vec{r}') = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}'|} + f(\vec{r}, \vec{r}')$, mit $\Delta f(\vec{r}, \vec{r}') = 0$ für alle \vec{r}, \vec{r}' in V . Beachten Sie, dass $\Delta G_D(\vec{r}, \vec{r}') = -1/\epsilon_0 \delta(\vec{r} - \vec{r}')$ für alle \vec{r}, \vec{r}' in V . (4 Punkte)

Lösung: Sei Ladung q am Ort $\vec{r}' = (x', y', z')^T$ und Spiegelladung $q' = -q$ am Ort $\vec{r}'' = (x', y', -z')^T$

$$\begin{aligned}
\Rightarrow \varphi(\vec{r}) &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{q}{|\vec{r} - \vec{r}'|} - \frac{q}{|\vec{r} - \vec{r}''|} \right) \\
&= \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{\sqrt{(x-x')^2 + (y-y')^2 + (z-z')^2}} - \frac{1}{\sqrt{(x-x')^2 + (y-y')^2 + (z+z')^2}} \right)
\end{aligned}$$

Es gilt $\varphi(x, y, z = 0) = 0$

$$\Rightarrow G_D(\vec{r}, \vec{r}') = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{\sqrt{(x-x')^2 + (y-y')^2 + (z-z')^2}} - \frac{1}{\sqrt{(x-x')^2 + (y-y')^2 + (z+z')^2}} \right)$$

- b) Berechnen Sie das Potential an einem beliebigen Punkt P im ladungsfreien Halbraum $z > 0$.

Hinweis: Verwenden Sie kartesische Koordinaten. Gehen Sie von der allgemeinen Darstellung des Potentials

$$\varphi(\vec{r}) = \int_V d^3r' \varrho(\vec{r}') G_D(\vec{r}, \vec{r}') - \epsilon_0 \oint_{\partial V} \varphi(\vec{r}') \frac{\partial G_D}{\partial n'} df'$$

aus, wobei \vec{n}' die nach außen gerichtete Flächennormale auf ∂V ist ($\partial G_D / \partial n' = \vec{n}' \cdot \vec{\nabla}_{\vec{r}'} G_D$). (5 Punkte)

Lösung: $\varrho(\vec{r}') = 0 \Rightarrow$

$$\varphi(\vec{r}) = \epsilon_0 \int_{-\infty}^{\infty} dx' \int_{-\infty}^{\infty} dy' \varphi(x', y', z' = 0) \frac{\partial G_D}{\partial z'} \Big|_{z'=0},$$

wobei

$$\frac{\partial G_D}{\partial z'} \Big|_{z'=0} = \frac{2z}{[(x-x')^2 + (y-y')^2 + z^2]^{3/2}}$$

und $\varphi(x', y', z' = 0) = U$ für $x > 0$ und $-U$ für $x < 0$.
 N.B.: $\vec{n}' = -\vec{e}_z$.

$$\begin{aligned} \varphi(\vec{r}) &= \frac{Uz}{2\pi} \left[\int_0^\infty dx' - \int_{-\infty}^0 dx' \right] \int_{-\infty}^\infty dy' [(x-x')^2 + (y-y')^2 + z^2]^{-3/2} \\ &= \frac{Uz}{2\pi} \left[\int_0^\infty dx' - \int_{-\infty}^0 dx' \right] \left[\frac{y'-y}{(x-x')^2 + z^2} [(x-x')^2 + (y-y')^2 + z^2]^{-1/2} \right] \Big|_{-\infty}^\infty \\ &= \frac{Uz}{2\pi} \left[\int_0^\infty dx' - \int_{-\infty}^0 dx' \right] \frac{2}{(x-x')^2 + z^2} = \frac{Uz}{\pi} \left[\frac{1}{z} \arctan \frac{x'-x}{z} \Big|_0^\infty - \frac{1}{z} \arctan \frac{x'-x}{z} \Big|_{-\infty}^0 \right] \\ &= \frac{U}{\pi} \left[\frac{\pi}{2} + \arctan \frac{x}{z} + \arctan \frac{x}{z} - \frac{\pi}{2} \right] = \frac{2U}{\pi} \arctan \frac{x}{z} \end{aligned}$$

c) Das Resultat für das Potential aus Teil b) lautet

$$\varphi(\vec{r}) = \frac{2U}{\pi} \arctan \frac{x}{z}.$$

Zeigen Sie, dass für $z \rightarrow 0$ sich wieder

$$\varphi(x, y, 0) = U \quad \text{für } x > 0, \quad -U \quad \text{für } x < 0$$

ergibt.

(2 Punkte)

Lösung: Für $z \rightarrow 0$ und $x > 0$

$$\arctan \frac{x}{z} = \frac{\pi}{2} \quad \Rightarrow \quad \varphi(x, y, 0) = U.$$

Für $z \rightarrow 0$ und $x < 0$

$$\arctan \frac{x}{z} = -\frac{\pi}{2} \quad \Rightarrow \quad \varphi(x, y, 0) = -U.$$

Weitere nützliche Formeln:

Divergenz in Kugelkoordinaten:

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{A} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 A_r) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} (A_\theta \sin \theta) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial A_\phi}{\partial \phi}$$

Gradient in Kugelkoordinaten:

$$\vec{\nabla} \psi = \frac{\partial \psi}{\partial r} \vec{e}_r + \frac{1}{r} \frac{\partial \psi}{\partial \theta} \vec{e}_\theta + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial \psi}{\partial \phi} \vec{e}_\phi$$