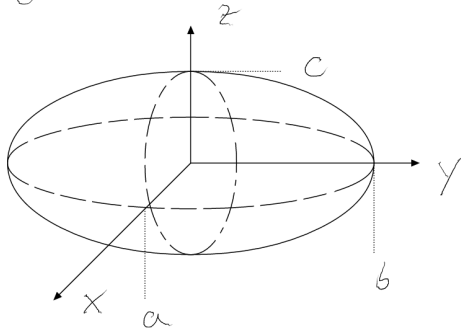


# Elektrodynamik - Übung 3

Markus Pawellek - 144645

Übung: Do 12-14

## Aufgabe 6



$$\rho = \frac{dQ}{dV} = \text{konst. im Bereich des Ellipsoids}$$

$$\Rightarrow \text{Ellipsoid: } \frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2} = 1$$

per Definition gilt für Quadrupolmoment:

$$D_{ik} = \int_V (3x_i x_k - \delta_{ik} r^2) \rho(\vec{r}) d^3\vec{r}$$

$$= \int_V 3x_i x_k \rho(\vec{r}) d^3\vec{r} - \delta_{ik} \int_V r^2 \rho(\vec{r}) d^3\vec{r}$$

$$\text{es gilt nun: } \int_V r^2 \rho(\vec{r}) d^3\vec{r} = \rho \int_{-a}^a \int_{-b(1-\frac{x^2}{a^2})^{\frac{1}{2}}}^{b(1-\frac{x^2}{a^2})^{\frac{1}{2}}} \int_{-c(1-\frac{x^2}{a^2}-\frac{y^2}{b^2})^{\frac{1}{2}}}^{c(1-\frac{x^2}{a^2}-\frac{y^2}{b^2})^{\frac{1}{2}}} (x^2 + y^2 + z^2) dz dy dx$$

$$\Rightarrow \text{Substitution: } x' = \frac{x}{a} \quad y' = \frac{y}{b} \quad z' = \frac{z}{c} \Rightarrow dx = a dx' \quad dy = b dy' \quad dz = c dz'$$

$$\Rightarrow \int_V r^2 \rho d^3\vec{r} \stackrel{(*)}{=} \rho abc \int_{-1}^1 \int_{-\sqrt{1-x'^2}}^{\sqrt{1-x'^2}} \int_{-\sqrt{1-x'^2-y'^2}}^{\sqrt{1-x'^2-y'^2}} (a^2 x'^2 + b^2 y'^2 + c^2 z'^2) dz' dy' dx'$$

(\*) Variablen  $x', y'$  und  $z'$  wurden aufgrund vorhandener Grenzen gleich wieder in  $x, y$  und  $z$  umbenannt

$\Rightarrow$  Integral entspricht jetzt in den Grenzen der Integration über eine Kugel mit Radius 1

$$\Rightarrow \int_V r^2 \rho d^3\vec{r} = \rho abc \int_0^1 \int_0^\pi \int_0^{2\pi} (a^2 x^2 + b^2 y^2 + c^2 z^2) r^2 \sin\vartheta d\varphi d\vartheta dr$$

$$\text{dabei gilt: } x = r \sin\vartheta \cos\varphi \quad y = r \sin\vartheta \sin\varphi \quad z = r \cos\vartheta$$

$$= \rho abc \int_0^1 \int_0^\pi \int_0^{2\pi} (a^2 r^4 \sin^3\vartheta \cos^2\varphi + b^2 r^4 \sin^3\vartheta \sin^2\varphi + c^2 r^4 \cos^2\vartheta \sin\vartheta) d\varphi d\vartheta dr$$

$$= \rho abc \int_0^1 r^4 dr \cdot \left[ \int_0^\pi \sin^3\vartheta d\vartheta \int_0^{2\pi} (a^2 \cos^2\varphi + b^2 \sin^2\varphi) d\varphi + 2\pi c^2 \int_0^\pi \cos^2\vartheta \sin\vartheta d\vartheta \right]$$

$$= \rho_{abc} \cdot \frac{1}{5} \cdot \left[ \frac{4}{3} \cdot (\pi a^2 + \pi b^2) + 2\pi c^2 \cdot \frac{2}{3} \right] = \frac{4\pi \rho_{abc}}{15} (a^2 + b^2 + c^2)$$

Sei nun  $i=k$ :  $\Rightarrow \int_V 3x_i^2 \rho(\vec{r}) d^3\vec{r}$  entspricht gerade dem Integral von vorher über einen der 3 Summanden

$$\Rightarrow \int_V 3x_i^2 \rho d^3\vec{r} = 3 \cdot \frac{4\pi \rho_{abc}}{15} a_i^2 \quad \text{sofern } a_1=a \quad a_2=b \quad a_3=c$$

$$\text{Sei nun } i \neq k: \Rightarrow \int_V 3x_i x_k \rho(\vec{r}) d^3\vec{r} = 3\rho_{abc} a_i a_k \int_0^1 \int_0^\pi \int_0^{2\pi} x_i x_k r^2 \sin\vartheta d\varphi d\vartheta dr$$

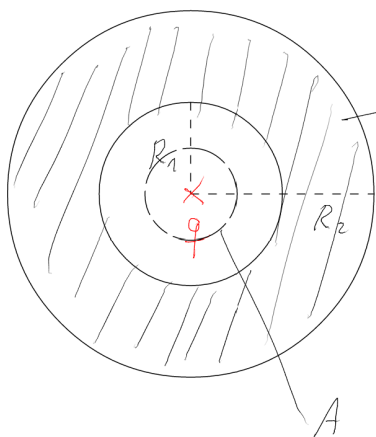
$\Rightarrow$  da Integrationsvariablen unabhängig voneinander sind, muss als Ergebnis Null folgen, aufgrund Integration über  $\varphi$

$$\int_0^{2\pi} \sin\varphi d\varphi = \int_0^{2\pi} \cos\varphi d\varphi = \int_0^{2\pi} \sin\varphi \cos\varphi d\varphi = 0$$

$$\Rightarrow \int_V 3x_i x_k \rho(\vec{r}) d^3\vec{r} = 0 \quad \text{für } i \neq k$$

$$\Rightarrow D_{ik} = \frac{4\pi \rho_{abc}}{15} \begin{pmatrix} 2a^2 - b^2 - c^2 & 0 & 0 \\ 0 & 2b^2 - a^2 - c^2 & 0 \\ 0 & 0 & 2c^2 - a^2 - b^2 \end{pmatrix}$$

## Aufgabe 7



Leiter ist neutral und isoliert.

$\Rightarrow$  im Inneren gilt erste Maxwell'sche Gleichung:

$$\oint_A \vec{E} d\vec{f} \stackrel{(\vec{E} \parallel d\vec{f})}{=} |\vec{E}| 4\pi r^2 = \frac{q}{\epsilon_0}$$

$\Rightarrow$  für  $r < R_1$  gilt:

$$U(r) = \frac{q}{4\pi \epsilon_0 r}$$

$\Rightarrow$  im Leiter ist Potential konstant, außerdem steht  $\vec{E}$  bereits senkrecht auf der Oberfläche.

$$\Rightarrow (\text{da } U \text{ stetig}) \quad U(r) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R_1} \quad \text{für } R_1 \leq r < R_2$$

$\Rightarrow$  Oberflächenladung der inneren Schale ( $R_1$ ) muss gerade  $-q$  sein, damit im Inneren des Leiters das Potential konstant ist

$\Rightarrow$  um Neutralität des Leiters zu erhalten, muss Gesamtladung der zweiten Schale wieder  $+q$  sein

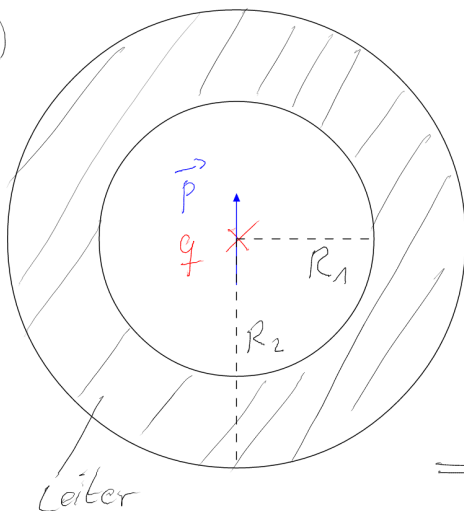
$$\Rightarrow U(r) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r} + C \quad \text{wobei} \quad U(R_2) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R_1}$$

$$\Rightarrow U(R_2) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R_2} + C \Rightarrow C = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right)$$

$$\Rightarrow U(r) = \begin{cases} \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r} & r < R_1 \\ \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R_1} & R_1 \leq r < R_2 \\ \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{r} + \frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right) & R_2 \leq r \end{cases}$$

## Aufgabe 8

a)



– zusätzlicher Dipol  $\vec{p}$  im Zentrum

$$\Rightarrow \text{o.E. } \vec{p} = p \vec{k} = p \vec{e}_z$$

$\Rightarrow$  Potential des Dipols im Ursprung:

$$U_p(\vec{r}) = \frac{\vec{p} \cdot \vec{r}}{4\pi\epsilon_0 r^3} = \frac{pz}{4\pi\epsilon_0 r^3}$$

$\Rightarrow$  Gesamtpotential der inneren Anordnung:

$$U_{pq}(\vec{r}) = \frac{pz}{4\pi\epsilon_0 r^3} + \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

$\Rightarrow$  innere Kugelschale bildet Äquipotentialfläche  $\Rightarrow$  Ladungen auf innerer Kugelschale ordnen sich so an, dass Feld abgeschirmt wird, da sonst im Inneren des Leiters nicht  $E=0$  gelten würde.

$\Rightarrow$  gesucht ist Potential  $U_1$ , sodass  $U_{pq} + U_1 = \text{konst}$  für alle  $\vec{r}$  mit  $|\vec{r}| = R_1$

$$\Rightarrow U_{pg}(\vec{r}) = \frac{\rho z}{4\pi\epsilon_0 R_1^3} + \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R_1} \quad \text{für } |\vec{r}| = R_1$$

$$\Rightarrow U_i(\vec{r}) = \frac{-\rho z}{4\pi\epsilon_0 R_1^3} \quad (\text{Potential für homogenes Magnetfeld})$$

$$\Rightarrow U = U_{pg} + U_i = \frac{\rho z}{4\pi\epsilon_0 r^3} + \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r} - \frac{\rho z}{4\pi\epsilon_0 R_1^3} \quad \text{ist konstant für } |\vec{r}| = R_1$$

im Leiter herrscht wieder ein konstantes Potential, welches  $U(R_1)$  ist. Der Dipol an sich ist neutral.  $\Rightarrow$  Durch ihn wird auf innerer Kugelschale eine inhomogene Ladungsverteilung verursacht, welche aber insgesamt neutral sein muss. Nur durch die Ladung  $q$  wird die inhomogene Verteilung nicht neutral.  $\Rightarrow$  Gesamtladung auf innerer Schale ist immer noch  $-q$ .

$\Rightarrow$  äußere Schale bildet Ladung von  $+q$  auf

$\Rightarrow$  da  $\vec{E}$  senkrecht stehen muss wie vorher, ändert sich das Potential für  $r > R_2$  nicht

$$\Rightarrow U(\vec{r}) = \begin{cases} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left[ \rho z \left( \frac{1}{r^3} - \frac{1}{R_1^3} \right) + \frac{q}{r} \right] & r \leq R_1 \\ \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R_1} & R_1 < r \leq R_2 \\ \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{r} - \frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} \right) & R_2 < r \end{cases}$$

Bemerkung: Lösung  $U_1$  kann auch als Lösung der Spiegelung an der Kugelfläche verstanden werden.

Betrachtet man endlichen Dipol in Kugel, so spiegeln sich zwei umgekehrte Ladungen nach außen. Lässt man das ganze nun gegen den mathematischen Dipol konvergieren, so bewegen sich die gespiegelten Ladungen ins Unendliche und ein homogenes  $E$ -Feld

b) Wird eine beliebige Ladungsverteilung mit Gesamtladung  $Q$  in den Hohlraum getan, so bildet sich auf der inneren Kugelschale gerade so eine Ladungsverteilung aus, dass das Feld im Inneren des Leiters Null wird.

$\Rightarrow$  die Gesamtladung auf der inneren Kugelschale muss gerade  $-Q$  sein

$\Rightarrow$  aufgrund der Ladungserhaltung muss sich also eine Gesamtladung  $+Q$  auf der äußeren Schale aufhalten

$\Rightarrow$  da im Leiter kein Feld herrscht, muss sich diese Ladung also gleichmäßig auf Oberfläche verteilen (damit bleibt Inneres des Leiters Feldfrei)

$\Rightarrow$  außerhalb wirkt Feld einer geladenen Hohlkugel mit Ladung  $Q$ . Dies entspricht gerade Feld einer Punktladung  $Q$  im Mittelpunkt der Hohlkugel  $\Rightarrow U(r) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r}$  für  $r > R_2$