

Lösung der Aufgabe 5.2.2

Überarbeitet: JüM 9.6.2002

Aufgabe

Das Potenzial eines elektrischen Dipols $\vec{p}_a = p_x \vec{e}_x + p_z \vec{e}_z$ mit der Ausdehnung $|\vec{d}|$, der sich am Punkt \vec{r}_a im Abstand $a \ll \|\vec{d}\|$ vor einer ebenen, geerdeten Metalloberfläche befindet, soll bestimmt werden. Die Metallfläche befindet sich bei $z = 0$, der Dipol ist im positiven Halbraum $z > 0$. Wählen Sie das Koordinatensystem so, dass sich eine möglichst einfache Darstellung für \vec{r}_a ergibt.

- Wie lauten das Potenzial V_a und das elektrische Feld \vec{E}_a des Dipols ohne die Metallplatte im positiven Halbraum? Geben Sie eine Näherung für $|\vec{r}_a - \vec{r}| \gg |\vec{d}|$ an (Punktdipol).
- Konstruieren Sie zu dem gegebenen Dipol \vec{p}_a den Bilddipol \vec{p}_b . Geben Sie den Ort \vec{r}_b des Bilddipols in vektorieller Schreibweise an.
- Wie lautet die vektorielle Darstellung für den Bilddipol \vec{p}_b ?
- Bestimmen Sie das Gesamtpotenzial $V\{\vec{r}\}$ im positiven Halbraum mit der Näherung aus a).
- Wie groß ist das elektrische Feld \vec{E} im positiven Halbraum?
- Geben Sie die Oberflächenladungsdichte $\varrho_s\{\vec{r}\}$ an, die als Folge des Dipols \vec{p}_a auf der Metalloberfläche influenziert wird.

Lösung

a) Exakt:

$$V_a\{\vec{r}, \vec{r}_a\} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{\left| \vec{r} - \left(\vec{r}_a + \frac{\vec{d}}{2} \right) \right|} - \frac{1}{\left| \vec{r} - \left(\vec{r}_a - \frac{\vec{d}}{2} \right) \right|} \right)$$

Näherung

$$V\{\vec{r}, \vec{r}_a\} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{d} \circ (\vec{r} - \vec{r}_a)}{|\vec{r} - \vec{r}_a|^3} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{p} \circ (\vec{r} - \vec{r}_a)}{|\vec{r} - \vec{r}_a|^3} .$$

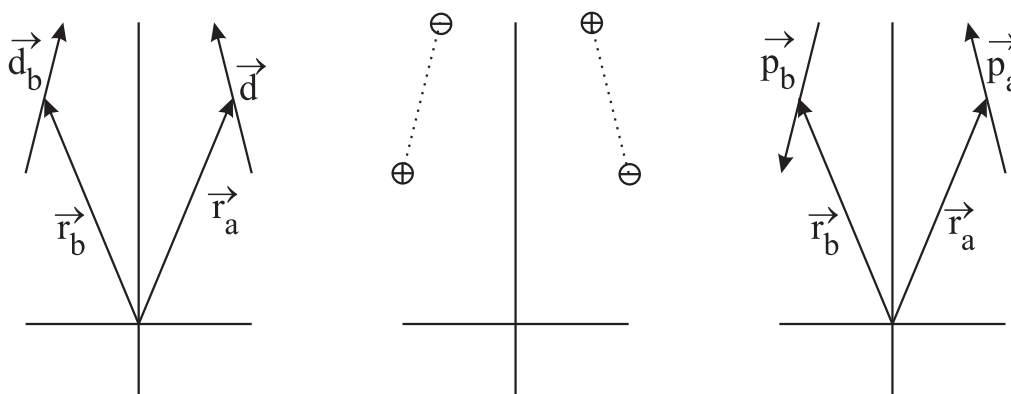


Abbildung 1: Spiegelung eines Originaldipols an einer Metallfläche

- b) Für die Spiegelbilder werden die Normalkomponenten der Vektoren negiert. Gleichzeitig werden die Ladungen negiert.

Jeder Vektor kann nach Normal- und Tangentialkomponente an eine Grenzfläche mit $\vec{r} = (\vec{n} \circ \vec{r})\vec{n} + (\vec{n} \times \vec{r}) \times \vec{n}$ geschrieben werden. Es resultiert also

$$\begin{aligned}\vec{r}_a &= (\vec{n} \circ \vec{r}_a)\vec{n} + (\vec{n} \times \vec{r}_a) \times \vec{n} \\ \vec{r}_b &= (\vec{n} \circ \vec{r}_b)\vec{n} + (\vec{n} \times \vec{r}_b) \times \vec{n} = -(\vec{n} \circ \vec{r}_a)\vec{n} + (\vec{n} \times \vec{r}_a) \times \vec{n}\end{aligned}$$

Nach Aufgabenstellung soll eine möglichst einfache Darstellung für \vec{r}_a gefunden werden. Da sich der Dipol im Abstand a von der Grenzfläche befindet, wäre die einfachste Darstellung $\vec{r}_a = a\vec{e}_z$ mit $\vec{n} = \vec{e}_z$. Somit ergibt sich $\vec{r}_b = -a\vec{e}_z$

- c) Für die Dipollänge \vec{d} gilt das gleiche wie für den Ortsvektor:

$$\vec{d}_b = (\vec{n} \circ \vec{d}_b)\vec{n} + (\vec{n} \times \vec{d}_b) \times \vec{n} = -(\vec{n} \circ \vec{d}_a)\vec{n} + (\vec{n} \times \vec{d}_a) \times \vec{n}$$

Die Ladungen werden negiert $Q_b = -Q$. Es resultiert also für den Spiegeldipol

$$\begin{aligned}\vec{p}_b &= Q_b \vec{d}_b \\ &= Q_b \left((\vec{n} \circ \vec{d}_b)\vec{n} + (\vec{n} \times \vec{d}_b) \times \vec{n} \right) = Q \left((\vec{n} \circ \vec{d}_a)\vec{n} - (\vec{n} \times \vec{d}_a) \times \vec{n} \right) = (\vec{n} \circ \vec{p}_a)\vec{n} - (\vec{n} \times \vec{p}_a) \times \vec{n} \\ &= -p_x \vec{e}_x + p_z \vec{e}_z\end{aligned}$$

- d) Das Gesamtpotenzial setzt sich aus den beiden Teilpotenzialen der Dipole zusammen: $V_{\text{ges}} = V_a + V_b$, wobei mit obigen Feststellungen zu schreiben ist

$$V_a = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{(p_x \vec{e}_x + p_z \vec{e}_z) \circ (\vec{r} - a\vec{e}_z)}{|\vec{r} - a\vec{e}_z|^3}$$

$$V_b = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{(-p_x \vec{e}_x + p_z \vec{e}_z) \circ (\vec{r} + a\vec{e}_z)}{|\vec{r} + a\vec{e}_z|^3} .$$

- e) Wie oben das Potenzial setzt sich auch die Feldstärke aus der Überlagerung der beiden einzelnen Feldstärken $\vec{E}_{\text{ges}} = \vec{E}_a + \vec{E}_b$ zusammen. Das Feld eines Dipols lautet allgemein

$$\vec{E}\{\vec{r}\} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} \left[3 \cdot \left(\vec{p} \circ \frac{(\vec{r} - \vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|} \right) \frac{\vec{r} - \vec{r}'}{|\vec{r} - \vec{r}'|} - \vec{p} \right] ,$$

also folgt

$$\vec{E}_a = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{|\vec{r} - a\vec{e}_z|^3} \left[3 \cdot \left((p_x \vec{e}_x + p_z \vec{e}_z) \circ \frac{(\vec{r} - a\vec{e}_z)}{|\vec{r} - a\vec{e}_z|} \right) \frac{\vec{r} - a\vec{e}_z}{|\vec{r} - a\vec{e}_z|} - (p_x \vec{e}_x + p_z \vec{e}_z) \right]$$

$$\vec{E}_b = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{|\vec{r} + a\vec{e}_z|^3} \left[3 \cdot \left((-p_x \vec{e}_x + p_z \vec{e}_z) \circ \frac{(\vec{r} + a\vec{e}_z)}{|\vec{r} + a\vec{e}_z|} \right) \frac{\vec{r} + a\vec{e}_z}{|\vec{r} + a\vec{e}_z|} - (-p_x \vec{e}_x + p_z \vec{e}_z) \right] .$$

- f) Die Oberflächenladung resultiert aus $\varrho_S = \vec{n} \circ (\vec{D}_2 - \vec{D}_1) \Big|_{z=0}$. Hier ist $\vec{D}_1 = 0$ und $\vec{D}_2 = \epsilon_0 \vec{E}_{\text{ges}}$. Daraus resultiert

$$\varrho_S = \frac{1}{4\pi} \frac{1}{(x^2 + y^2 + a^2)^{3/2}} \left[3 \cdot \left(\frac{x \cdot p_x - a \cdot p_z}{\sqrt{x^2 + y^2 + a^2}} \right) \frac{x\vec{e}_x + y\vec{e}_y - a\vec{e}_z}{\sqrt{x^2 + y^2 + a^2}} - p_x \vec{e}_x - p_z \vec{e}_z \right] \circ \vec{e}_z$$

$$+ \frac{1}{4\pi} \frac{1}{(x^2 + y^2 + a^2)^{3/2}} \left[3 \cdot \left(\frac{-x \cdot p_x + a \cdot p_z}{\sqrt{x^2 + y^2 + a^2}} \right) \frac{x\vec{e}_x + y\vec{e}_y + a\vec{e}_z}{\sqrt{x^2 + y^2 + a^2}} + p_x \vec{e}_x - p_z \vec{e}_z \right] \circ \vec{e}_z$$

$$= \frac{1}{2\pi} \frac{1}{(x^2 + y^2 + a^2)^{3/2}} \left[\frac{3a \cdot (-x \cdot p_x + a \cdot p_z)}{x^2 + y^2 + a^2} - p_z \right]$$