



45. Multipolentwicklung des Poisson-Integrals I

Wir betrachten erneut die durch

$$\Phi(\underline{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int d^3r' \frac{\rho(\underline{r}')}{|\underline{r} - \underline{r}'|} \quad (1)$$

gegebene Lösung der Poisson-Gleichung. Die Ladungsdichte $\rho(\underline{r}')$ soll dabei nur in einem endlichen Raumbereich ungleich Null sein. Der Punkt \underline{r} soll außerhalb dieses Raumbereichs in einer größeren Entfernung liegen. Wir wählen das Koordinatensystem so, daß der Koordinatenursprung in dem Bereich liegt, in dem die Ladungen sind.

- (a) Entwickeln Sie den Nenner des Integranden in Gl. (1) bis zur zweiten Ordnung um $\underline{r}' = 0$. Zeigen Sie damit, daß sich das Potential Φ näherungsweise in der Form

$$4\pi\epsilon_0\Phi = \sum_{i=0}^2 \tilde{\Phi}_i$$

darstellen läßt, wobei die einzelnen Terme der Entwicklung wie folgt lauten:

$$\tilde{\Phi}_0 = \frac{Q}{r} \quad \text{mit} \quad Q = \int d^3r' \rho(\underline{r}') \quad ; \quad (2)$$

$$\tilde{\Phi}_1 = \frac{\underline{p} \cdot \underline{r}}{r^3} \quad \text{mit} \quad \underline{p} = \int d^3r' \rho(\underline{r}') \underline{r}' \quad ; \quad (3)$$

$$\tilde{\Phi}_2 = \frac{\underline{r}^T \cdot \underline{q} \cdot \underline{r}}{2r^5} \quad \text{mit} \quad \underline{q} = \int d^3r' \rho(\underline{r}') \left[3\underline{r}' \otimes \underline{r}' - (r')^2 \underline{1} \right] \quad . \quad (4)$$

Der Vektor \underline{p} ist das *Dipolmoment* der Ladungsverteilung. Der Tensor \underline{q} wird als *Quadrupolmoment* bezeichnet.

- (b) Wir wollen uns nun eine anschauliche Interpretation für das Dipolmoment überlegen. Dazu zerlegen wir die elektrische Ladungsdichte $\rho(\underline{r})$ in die Dichten der negativen und der positiven Überschlußladungen:

$$\rho(\underline{r}) = \rho^+(\underline{r}) + \rho^-(\underline{r})$$

mit

$$\rho^+(\underline{r}) = \frac{1}{2} (\rho(\underline{r}) + |\rho(\underline{r})|) \quad \text{und} \quad \rho^-(\underline{r}) = \frac{1}{2} (\rho(\underline{r}) - |\rho(\underline{r})|) \quad .$$

Offensichtlich gilt: $\rho^+(\underline{r})$ verschwindet, wenn $\rho(\underline{r})$ negativ ist, und $\rho^+(\underline{r})$ ist gleich $\rho(\underline{r})$, wenn $\rho(\underline{r})$ positiv ist. Eine analoge Aussage gilt für $\rho^-(\underline{r})$.

Wir definieren nun analog zum Massenschwerpunkt in der Mechanik die Schwerpunkte der positiven und der negativen Überschlußladungen:

$$\underline{r}_s^+ \equiv \frac{\int d^3r' \rho^+(\underline{r}') \underline{r}'}{\int d^3r' \rho^+(\underline{r}')} \equiv \frac{\int d^3r' \rho^+(\underline{r}') \underline{r}'}{Q^+} \quad ; \quad (5)$$

$$\underline{r}_s^- \equiv \frac{\int d^3r' \rho^-(\underline{r}') \underline{r}'}{\int d^3r' \rho^-(\underline{r}')} \equiv \frac{\int d^3r' \rho^-(\underline{r}') \underline{r}'}{Q^-} \quad . \quad (6)$$

Zeigen Sie:

$$\underline{p} = Q^+ \underline{r}_s^+ + Q^- \underline{r}_s^- \quad .$$

Diskutieren Sie insbesondere den Spezialfall $Q^- = -Q^+$.

46. Multipolentwicklung des Poisson-Integrals II

Die allgemeine Konstruktion aus der vorhergehenden Aufgabe soll nun auf einige konkrete Beispiele angewendet werden. Bestimmen Sie jeweils das Monopol-, Dipol- und Quadrupolmoment der nachfolgenden Ladungsverteilungen bezüglich des Koordinatenursprungs. Geben Sie außerdem den Beitrag der einzelnen Momente zum skalaren Potential $\Phi(\underline{r})$ an.

- (a) Auf den Ecken eines Würfels der Kantenlänge a befinden sich Ladungen $\pm q$. Je zwei benachbarte Ladungen haben unterschiedliches Vorzeichen. Die Ladungen seien symmetrisch um den Koordinatenursprung verteilt.
- (b) Ein Quader mit Seitenlängen a, b, c sei homogen geladen. Der Koordinatenursprung liegt im Mittelpunkt des Quaders.
- (c) Der Quader aus Teil (b) trage jetzt die Ladungsdichte $\rho(x_3) = -\alpha x_3$ mit einer Konstante α .
- (d) Eine Kugel mit Radius R trage die Ladungsdichte $\rho(\underline{r}) = cr^2$ ($c = \text{const}$). Ihr Mittelpunkt liege im Ursprung.