

Aufgabe 1:

- a) Wir erwarten Radialsymmetrie, weil auch die Ladungsdichte radialsymmetrisch ist. Formal zeigt man die Symmetrie des Betrags durch:

$$\begin{aligned} |\vec{r}'|^2 &= \vec{r}' \cdot \vec{r}' = \langle \vec{r}', \vec{r}' \rangle = O\vec{r}' \cdot O\vec{r}' = \langle O\vec{r}', O\vec{r}' \rangle \\ &= \langle \vec{r}, O^\dagger O\vec{r}' \rangle = \langle \vec{r}, O^t O\vec{r}' \rangle = \langle \vec{r}, \vec{r}' \rangle = |\vec{r}'|^2 \end{aligned}$$

Außerdem ist die Verteilung zeitunabhängig.

- b)

$$\int_{\partial V} \vec{E} \cdot d\vec{A} = 4\pi \int_V \rho dV$$

Aus den Symmetrieeigenschaften folgt:

$$\begin{aligned} 4\pi R^2 E &= 4\pi \int_V \rho dV = 4\pi \int_V dV \left[q\delta^{(3)}(\vec{r}) - \frac{q}{\pi a^3} e^{-\frac{2r}{a}} \right] \\ &= 4\pi q - 4\pi \int_V dV \frac{q}{\pi a^3} e^{-\frac{2r}{a}} = 4\pi q - 4\pi \int_0^\pi d\vartheta \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^R dr r^2 \sin \vartheta \frac{q}{\pi a^3} e^{-\frac{2r}{a}} \\ &= 4\pi q - 4\pi \cdot 2\pi \int_0^\pi d\vartheta \sin \vartheta \left[-\frac{q e^{-\frac{2r}{a}} \left(\frac{4r}{a} + \frac{4r^2}{a^2} + 2 \right)}{8\pi} \right]_0^R \\ &= 4\pi q + 4\pi \frac{1}{4} \int_0^\pi d\vartheta \sin \vartheta \left[q e^{-\frac{2R}{a}} \left(\frac{4R}{a} + \frac{4R^2}{a^2} + 2 \right) - 2q \right] \\ &= 4\pi q + 4\pi \frac{2}{4} \left[q e^{-\frac{2R}{a}} \left(\frac{4R}{a} + \frac{4R^2}{a^2} + 2 \right) - 2q \right] = 4\pi q e^{-\frac{2R}{a}} \left(\frac{2R}{a} + \frac{2R^2}{a^2} + 1 \right) \\ &\Rightarrow E = 2q e^{-\frac{2R}{a}} \left(\frac{1}{aR} + \frac{1}{a^2} + \frac{1}{2R^2} \right) \end{aligned}$$

- c)

$$\begin{aligned} \Delta\Phi(\vec{r}) &= -4\pi\rho = -4\pi \left(q\delta^{(3)}(\vec{r}) - \frac{q}{\pi a^3} e^{-\frac{2r}{a}} \right) = \Delta\Phi_1(\vec{r}) - \Delta\Phi_2(\vec{r}) \\ \Delta\Phi_1(\vec{r}) &= -4\pi q\delta^{(3)}(\vec{r}) \Rightarrow \Phi_1 = \frac{q}{|\vec{r}|} \\ \Delta\Phi_2(\vec{r}) &= \frac{1}{r} \partial_r^2 (r\Phi_2) = -\frac{4q}{a^3} e^{-\frac{2r}{a}} \\ \Rightarrow r\Phi_2 &= \int_0^r dr' \int_0^{r'} dr'' r'' \frac{4q}{a^3} e^{-\frac{2r''}{a}} \\ r\Phi_2 &= q \left[\left(1 + \frac{r}{a} \right) e^{-\frac{2r}{a}} + \frac{r}{a} - 1 \right] \end{aligned}$$

- d)

$$\vec{E}(r) = -\vec{\nabla}\Phi = qe^{-\frac{2r}{a}} \left[\frac{2}{a^2} + \frac{2}{ar} + \frac{1}{r^2} \right] \vec{e}_r$$

- e)

$$\begin{aligned} \text{div } \vec{E}_{si} &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \text{div } \vec{E}_G \Rightarrow \vec{E}_{si} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \vec{E}_G \\ \vec{E}_G(a) &= \frac{5q}{a^2} e^{-2} = 1.16 \cdot 10^7 \underbrace{g^{1/3} cm^{-1/2} s^{-1}}_{\text{dynesu}} \end{aligned}$$

Gauß	SI
$\operatorname{div} \vec{E} = 4\pi\rho$	$\operatorname{div} \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0}$
$E(r) = \frac{Q}{r^2}$	$E(r) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$

Aufgabe 2:

a)

$$\int d^3x \delta^{(3)}(\vec{x}) = \int_{-\infty}^{\infty} dz \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^{\infty} dr r \frac{1}{r} \delta(r) \delta(z) \delta(\varphi) = 1$$

b)

$$\frac{1}{r} \partial_r^2 r G = \frac{1}{r} \delta(r)$$

$$0 = \Delta G = \frac{1}{r} \partial_r r \partial_r G \Rightarrow G(r) = c_1 \ln r + \tilde{c}_0 = c_1 \ln \frac{r}{c_0}$$

$$\int_{\text{Kreis}} d^2x \Delta G = \int_{\partial \text{Kreis}} d\epsilon \vec{\nabla} G = \int_0^{2\pi} d\varphi R \frac{\partial}{\partial r} G \Big|_{r=R} = 2\pi c_1 = 1$$

$$\Rightarrow c_1 = \frac{1}{2\pi}$$

$$\Rightarrow G(\vec{r}) = \frac{1}{2\pi} \ln \frac{r}{c_0}$$

c) Wir machen uns hier den Satz von Gauß und ein paar Symmetrieargumente zu Nutze. Schließen wir nämlich einen Abschnitt des unendlich langen, geladenen Drahts in einen Zylinder ein, dessen Achse auch dem Draht liegt, so sind Boden- und Deckfläche aus Symmetriegründen (Feld muss radial vom Draht laufen) frei von Feldkomponenten, die senkrecht zur Oberfläche stehen. Es ist also:

$$\int_{\text{Zyl}} \vec{E} \cdot d\vec{A} = \underbrace{\int_{\text{Deckel}} \vec{E} \cdot d\vec{A}}_0 + \underbrace{\int_{\text{Boden}} \vec{E} \cdot d\vec{A}}_0 + \int_{\text{Mantel}} \vec{E} \cdot d\vec{A} = \mu \cdot h$$

$$\Rightarrow E 2\pi r h = \mu h$$

$$\Rightarrow \vec{E} = \frac{\mu}{2\pi r} \vec{e}_r$$