

# Řešení písemné práce z Klasické elektrodynamiky

Barbora Adamcová

## Úloha 1

Uvažujte kouli (o poloměru  $a$ ) v níž je na počátku celkový náboj  $Q$  sféricky symetricky rozmístěn tak, že

$$\rho(r) = A r^2,$$

kde  $A$  je konstanta a  $r$  je sférická souřadnice udávající vzdálenost od středu koule. Materiál není úplně dokonalý izolant, takže všechnen náboj časem skončí na povrchu koule. Postupuje podle následujícího návodu a určete energii, která se během migrace náboje přemění na teplo.

- Nalezněte hodnotu konstanty  $A$ .
- Spočítejte  $\Delta r^4$ .
- Na základě předchozího výsledku nalezněte řešení Poissonovy rovnice uvnitř i vně koule, zvolte  $\Phi(\infty) = 0$ .
- Nalezněte potenciál uvnitř i vně koule, který bude odpovídat situaci, kdy všechnen náboj skončí na jejím povrchu.
- Nalezněte rozdíl energií obou konfigurací pole.

### Řešení:

- Pro celkový náboj platí  $Q = \int \rho dV$ , kde  $dV = 4\pi r^2 dr$ , tedy  $Q = 4\pi A a^5/5$  tedy  $A = 5Q/(4\pi a^5)$ .
- S použitím vzorečku  $\Delta f(r) = (rf)''/r$  máme  $\Delta r^4 = 5 \cdot 4r^2$
- Nejprve, sféricky symetrická řešení Laplaceovy rovnice  $\Delta f = 0$  mají tvar  $f = \alpha + \beta/r$ , s ohledem na podmínku  $\Phi(\infty) = 0$  tedy vně koule máme coulombické pole  $4\pi\epsilon_0\Phi^{(e)} = Q/r$ . Na něj musíme navázat vnitřní řešení tak aby byl potenciál spojitý včetně první derivace. Pokud jsme v prvním bodě správně spočetli náboj, vyjde spojitost derivace automaticky a je třeba určit jedinou konstantu. Tak dostaneme

$$\Phi^{(i)} = -\frac{A}{4\epsilon_0} \left( \frac{r^4}{5} - a^4 \right), \quad \Phi^{(e)} = \frac{A a^5}{\epsilon_0} \frac{1}{5r} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r}.$$

- Po přechodu náboje na povrch kuličky se vnější pole nezmění, zatímco uvnitř bude potenciál konstantní

$$\tilde{\Phi}^{(i)} = \frac{A a^4}{\epsilon_0} \frac{1}{5} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{a}$$

- Protože známe potenciál a náboj, použijeme vztah  $W = \frac{1}{2} \int \Phi \rho dV$ , tedy

$$W = \frac{1}{2} \int \Phi^{(i)} \rho dV = \frac{2\pi A^2}{5 \cdot 4 \epsilon_0} \int_0^a (r^4 - 5a^4) r^4 dr = \frac{4\pi A^2}{\epsilon_0} \frac{a^9}{5 \cdot 9} = \frac{5}{9} \frac{Q^2}{4\pi\epsilon_0 a}$$

Konečné rozložení náboje má samozřejmě energii

$$\tilde{W} = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{4\pi\epsilon_0 a}, \quad \text{tedy} \quad W - \tilde{W} = \frac{1}{9} \tilde{W}.$$

Určete, pro kterou hodnotu parametru  $a$  je vektorové pole

$$\vec{U} = (2x^3 - ax^2y - axy^2 - ay^3) \vec{e}_x + (ax^3 + 4x^2y + ax^2y + axy^2 + 2y^3) \vec{e}_y$$

axiálně symetrické (vzhledem k otočením okolo osy  $z$ ).

**Řešení:** Úlohu lze řešit mnoha způsoby. Nejpracnější, ale zcela obecný postup spočívá ve vyjádření pole za pomoci básových vektorů ve válcových souřadnicích, tj. dosazení

$$x = R \cos \phi, \quad \vec{e}_x = \text{grad } x = \cos \phi \vec{e}_R - \sin \phi \vec{e}_\phi$$

$$y = R \sin \phi, \quad \vec{e}_y = \text{grad } y = \sin \phi \vec{e}_R + \cos \phi \vec{e}_\phi$$

do výrazu pro pole  $\vec{U}$ . To proto, že složky axiálně symetrického vektorového pole vyjádřené ve válcových souřadnicích nemohou záviset na  $\phi$ . Tak dostaneme

$$\vec{U} = R^3(2\vec{e}_R + \vec{e}_\phi(a + (2+a)\sin\phi \cos\phi))$$

a tedy musí být  $a = -2$ .

Výpočet si lze o něco ulehčit tak, že nejprve spočteme

$$\operatorname{div} \vec{U} = (10 + a)x^2 + (6 - a)y^2 = R^2(8 + (2 + a) \cos^2 \phi)$$

a zjistíme, pro jakou hodnotu  $a$  jde o axiálně symetrické *skalární* pole, což je o dost jednodušší. Následně se výše uvedeným postupem ale stále musíme přesvědčit, že pro danou hodnotu  $a$  je  $\vec{U}$  axiálně symetrické.

Někdy lze uhadnout  $a$  i otočením souřadnic o  $90^\circ$ , tedy nahrazením  $x \rightarrow y, y \rightarrow -x, \vec{e}_x \rightarrow \vec{e}_y, \vec{e}_y \rightarrow -\vec{e}_x$ . Je ovšem nutné se přesvědčit, že pro takto nalezené  $a$  je  $\vec{U}$  opravdu axiálně symetrické. V tomto konkrétním případě naopak nestačí jen srovnat hodnoty  $\vec{U}$  v  $[x, y] = [1, 0]$  a  $[x, y] = [0, 1]$ , tyto konkrétní vektory vyjdou správně otočené pro všechna  $a$ .

(Pokud nemáte rádi transformace souřadnic, pak lze podmínku axiální symetrie pole zapsat i v souřadnicích kartézských a to s použitím Lieovy derivace:  $\mathcal{L}_{\vec{\xi}} \vec{U} = 0$ . Pro kartézské (a obecně kontravariantní) složky vektorů platí, že  $(\mathcal{L}_{\vec{\xi}} \vec{U})_i = \xi_j \partial_j U_i - U_j \partial_j \xi_i$ . Zde je  $\vec{\xi} = -y\vec{e}_x + x\vec{e}_y$  vektorové pole otočení  $\delta \vec{x} = \vec{\xi} \delta \phi$ . Lieova derivace je v podstatě rozšířením derivace ve směru  $\vec{\xi} \cdot \nabla$  na vektorová pole – pro axiálně symetrické skalární pole  $u$  platí  $\vec{\xi} \cdot \nabla u = 0$ .)

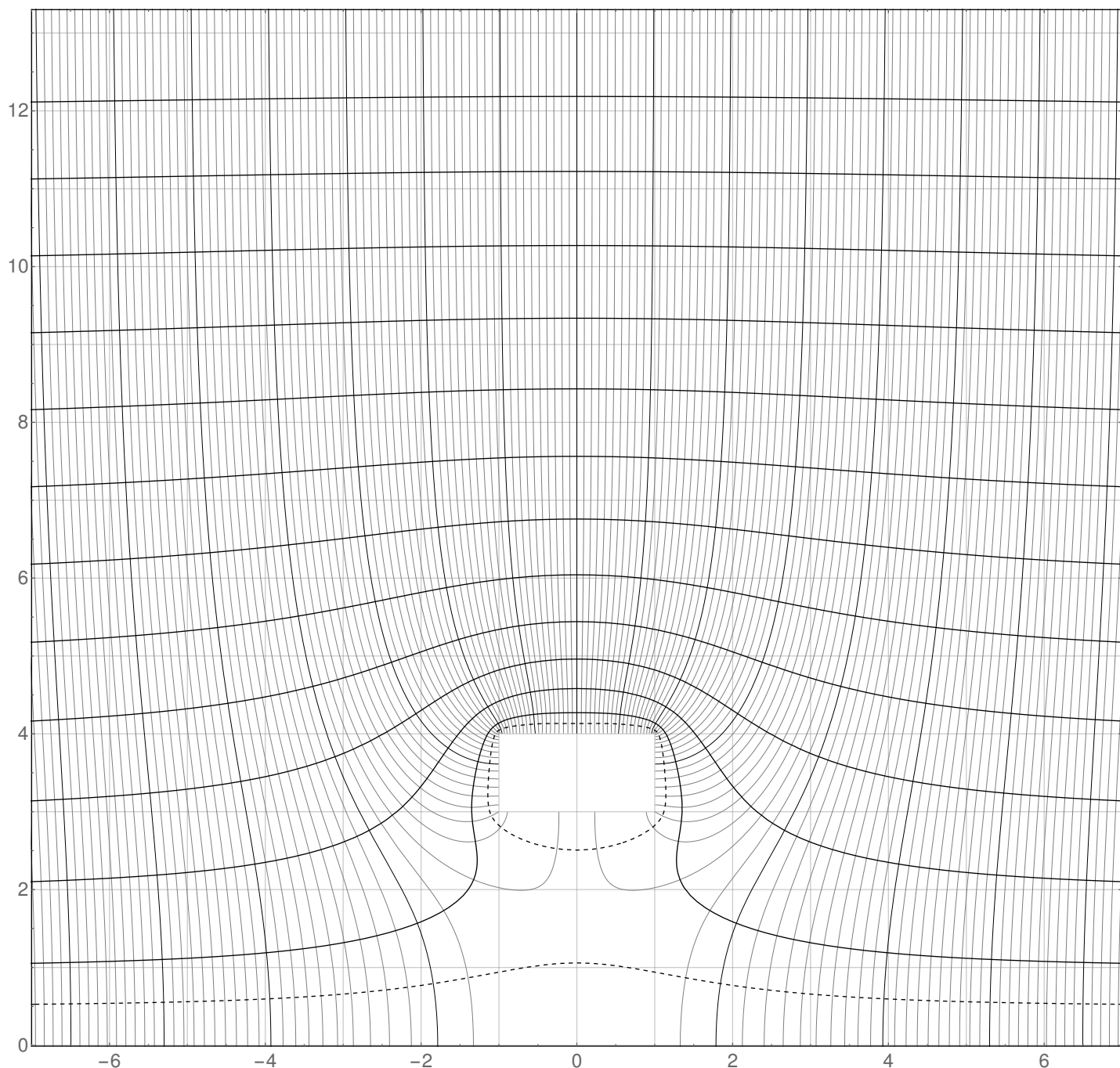
### Úloha 3

K měření atmosferického elektrického pole se používají přístroje měřící náboj indukovaný na uzemněné elektrodě vystavené působení tohoto pole. Nejsilnější pole vyvolává blízkost bouřkových mraků nad místem pozorování. Protože v takové situaci často prší a padající kapky nesou také elektrický náboj, je pro snížení „rušení“ přístroj otočen tak, že měřící elektroda míří směrem k zemi. Přesvědčte se, že ačkoli by podobná ochrana před povětrnostními vlivy nebyla rozumná např. u dalekohledu, zákony elektrostatiky dovolují měřit pole elektrické nábojů v mracích i při „pohledu“ do země.

Na základě grafu ekvipotenciál a siločar axiálně symetrického modelu takovéto situace, který následuje, určete, (i) kolikrát se sníží citlivost přístroje otočením jeho měřící elektrody k zemi místo k nebi a (ii) v jakém vztahu je měřená veličina ke skutečné intenzitě atmosferického elektrického pole. Uveďte, jaké veličiny přitom musíte z grafu určit a příslušné hodnoty, které ve výpočtech použijete. Předpokládejte, že měřenou veličinou je celkový náboj indukovaný na podstavě válce.



Ukázka konstrukce měřící elektrody (vlevo) a aktuálního umístění přístroje v terénu (vpravo). Princip přístroje spočívá v tom, že rotující uzemněná clonka střídavě zakrývá a odkrývá měřící elektrodu, čímž donutí neznámý, na ní indukovaný náboj k pohybu přes měřící elektroniku.



Pole uzemněného válce o výšce  $h = a$  a poloměru podstavy  $R = a$  umístěného ve výšce  $H = 3a$  nad vodivou rovinou do původně homogenního elektrického pole. Osa symetrie grafu představuje osu axiální symetrie úlohy, jednotlivé siločáry jsou daleko od válce, kde je pole již homogenní, rozloženy ekvidistantně s rozestupem „tučných“ siločar  $\Delta x = a$ . (U některých variant této úlohy se rozměry válce a výška nad zemí jen vzdáleně podobají těm u přístroje na obrázku.)

**Řešení:** Ponechme stranou možnost, inspirovat se obrázkem k nalezení nějakého řešení Laplaceovy rovnice a oba poměry tak určit jejím řešením. Místo toho si všimneme, že na obrázku jsou vykresleny siločáry a ekvipotenciály, které obsahují jistou informaci o poli. Jak z ní určit hledané poměry?

- **Ekvipotenciály** jsou na obrázku v zadání při rozlišení 600 pixelů/palec na ose od podstav válce vzdáleny  $2 \times 42$  pixelů nahore a  $2 \times 158$  pixelů dole (faktorem 2 násobíme vzdálenosti vložených ekvipotenciál). To dává poměr intenzit pole na ose 0.27. Pole mimo osu samozřejmě nejsou stejná, lze ovšem doufat, že poměr toků elektrického intenzity a tedy i nábojů indukovaných na obou podstavách válce  $\Psi_{\pm}$  bude podobný. Intenzitu původní pole můžeme odhadnout z typického rozestupu ekvipotenciál na kraji obrázku, který je velmi podobný rozestupu 315 pixelů mřížky grafu (která, mimochodem představuje siločáry a ekvipotenciály pole neporušeného instalací přístroje, tedy v v našem modelu válce). To znamená, že i po obrácení k zemi by přístroj měl zaznamenat  $315/(2 \times 158)$ , tj. asi  $1.0 \times$  silnější pole, než kdyby byl zakopán do země tak, aby měřící elektroda splývala s její rovinou a přístroj nijak nenarušoval homogenní pole.

- **Siločáry** neidentifikují sílu pole takto přímo, ale platí, že stěnami trubic, jejichž povrch siločáry tvoří neprochází žádný tok elektrického pole ( $d\vec{S}$  a  $\vec{E}$  jsou kolmé). Proto stačí protáhnout tok podél siločar až do míst, kde je pole homogenní a tam určit příslušné toky jako součin kolmé plochy a konstantní intenzity. Tato (neznámá) intenzita se v poměru pokrátí a tedy hledaný poměr toků podstavami je zhruba roven poměru ploch žlutého mezikruží a modrého kruhu na horní straně obrázku vpravo. Tentokrát nemusíme souřadnice odečítat v pixelech, v zadní je uvedeno, že siločáry jsou daleko od válce ekvidistantně. Proto máme (s použitím vztahu pro plochu kruhu  $S = \pi R^2$ )

$$\frac{\Psi_-}{\Psi_+} = \frac{\pi 38^2 - \pi 36^2}{\pi 22^2} \doteq 0.31$$

Protože na poloměr podstavy připadá 10 siločar homogenního pole, je poměr z bodu (ii) zadání

$$\frac{\Psi_-}{\Psi_0} = \frac{\pi 38^2 - \pi 36^2}{\pi 10^2} \doteq 1.5$$

První z metod neodráží nehomogenitu rozložení nábojů na podstavách, vzhledem k tomu, že v polárních souřadnicích máme u elementu plochy  $dS = 2\pi R dRd$  jsou hodnoty elektrické intenzity ve středu podstavy méně důležitější, než ty na kraji. Druhá metoda zase naráží na velkou nepřesnost v určování, která siločára končí ve středu i na okraji dolní podstavy. Protože jde ale o model, není velmi malá přesnost výsledků na škodu (oba výsledky aktuální citlivost podceňují).

