

ÚLOHY Z ELEKTŘINY A MAGNETIZMU

SADA 3

Peter Dourmashkin

© MIT 2006, překlad: Vítězslav Kříha (2007)



Obsah

SADA 3	2
P ÚLOHA 1: VYSOKONAPĚŤOVÉ ELEKTRICKÉ VEDENÍ	2
P ÚLOHA 2: FÚZE A ŠTĚPENÍ	2
P ÚLOHA 3: KDE TO ZAJISKŘÍ?	2
P ÚLOHA 4: NABITÁ DESKA	2
P ÚLOHA 5: NABITÁ DESKA A NABITÉ PLOCHY	3
ŘEŠENÍ ÚLOH	4
Ř ÚLOHA 1: VYSOKONAPĚŤOVÉ ELEKTRICKÉ VEDENÍ	4
Ř ÚLOHA 2: FÚZE A ŠTĚPENÍ	4
Ř ÚLOHA 3: KDE TO ZAJISKŘÍ?	5
Ř ÚLOHA 4: NABITÁ DESKA	6
Ř ÚLOHA 5: NABITÁ DESKA A NABITÉ PLOCHY	7

Sada 3

P Úloha 1: Vysokonapěťové elektrické vedení

Odhadněte nejvyšší napětí použitelné pro vysokonapěťový rozvod elektřiny. Potom si prohlédněte [klip](#) natočený v 500 kV rozvodně Eldorado v blízkosti města Boulder City v Nevadě.

P Úloha 2: Fúze a štěpení

O fúzi a štěpení můžeme uvažovat mimo jiné z pohledu elektrických jevů. Představme si, že proton je například homogenně nabité koule s poloměrem přibližně fermi (10^{-15} m)

- Jak rychle se musí dva protony přiblížovat v případě fúze (aby došlo k jejich kontaktu)?
- Představte si, že máte 1 kilogram $^{235}_{92}\text{U}$ (poloměr je přibližně 7 fm) a ten se rozštěpí, přičemž každé mateřské jádro se rozpadne na dvě jádra těsně vedle sebe, každé s polovičním nábojem a polovičním objemem. Kolik energie se uvolní? Převeďte výsledek na kilotonu TNT (1 kiloton TNT = $4,18 \times 10^{12}$ J).

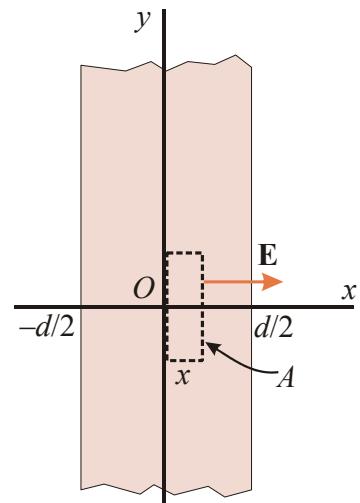
P Úloha 3: Kde to zajiskří?

Představte si dvě kovové koule o poloměrech $R = 1$ cm a $10R = 10$ cm spojené velice dlouhým vodičem (jinými slovy máme dvě koule na stejném potenciálu, ale jsou velice daleko jedna od druhé). Začněme pomalu nabíjet tuto soustavu až do zapálení korónového výboje (průraz vzduchu v blízkosti jedné z kovových koulí). Zapálí se výboj na obou koulích zároveň nebo na jedné z koulí dříve? Pokud platí druhý případ, na které kouli se zapálí jako první? Jaký náboj musíte do soustavy dodat do okamžiku, než uvidíte výboj?

P Úloha 4: Nabité deska

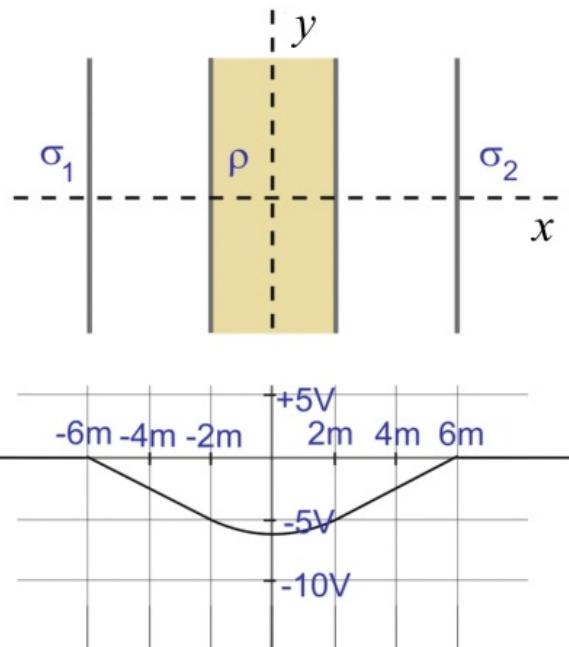
Představte si desku z izolantu, která je nekonečně velká ve dvou rozměrech a v třetím rozměru má tloušťku d . Pohled na destičku ze strany je na obrázku. Deska je homogenně nabita s prostorovou hustotou náboje ρ .

- Vypočítejte pole v celém prostoru, jak uvnitř, tak vně desky.
- Nyní desku provrtáme podél osy z , takže uvnitř vznikne válcová dutina o poloměru D ($D < d$). Jaké bude elektrické pole na ose x pro $|x| < D/2$?
- Malý náboj q o hmotnosti m nyní umístíme na levé straně dutiny na osu x . Jak velký a jaké znaménko musí mít náboj q , aby se choval jako harmonický oscilátor a proběhnul skrze dutinu (od $x = -D/2$ do $x = D/2$ v zadaném čase $T_{\text{napříč}}$)?



P Úloha 5: Nabité deska a nabité plochy

Mějme nekonečnou desku tvořenou prostorovým nábojem o hustotě ρ , nalevo od níž se nachází plocha nabité povrchovým nábojem σ_1 a napravo plocha nabité povrchovým nábojem σ_2 (viz horní část náčrtku). Na dolní části náčrtku je ukázáno rozložení potenciálu $V(x)$ způsobené náboji uvnitř desky a na obou plochách. Deska je 4 metry široká ve směru osy x a její hranice jsou v místech $x = -2$ metry a $x = +2$ metry, jak je označeno. Deska je nekonečná ve směru os y a z . Nabité plochy jsou umístěny v místech $x = -6$ m a $x = +6$ m.



- Potenciál $V(x)$ je lineární funkcí x v oblasti $-6 \text{ m} < x < -2 \text{ m}$. Jaká je intenzita elektrického pole v této oblasti?
- Potenciál $V(x)$ je lineární funkcí x v oblasti $6 \text{ m} > x > 2 \text{ m}$. Jaká je intenzita elektrického pole v této oblasti?
- V oblasti $-2 \text{ m} < x < 2 \text{ m}$ je potenciál $V(x)$ kvadratickou funkcí x danou rovnicí $V(x) = +\frac{5}{16} \frac{\text{V}}{\text{m}^2} x^2 - \frac{25}{4} \text{V}$. Jaká je intenzita elektrického pole v této oblasti?
- Pomocí Gaussovy věty a předchozích výsledků najděte výraz pro objemovou hustotu náboje v desce. Načrtněte použitou uzavřenou plochu do obrázku.
- Pomocí Gaussovy věty a předchozích výsledků najděte výraz pro plošné hustoty náboje na obou plochách. Načrtněte použité uzavřené plochy do obrázku.

Řešení úloh

Ř Úloha 1: Vysokonapěťové elektrické vedení

Při odpovědi se zamyslíme nad tím, co se stane, když budeme pracovat s velmi vysokými napětími. Kde je slabé místo? V předchozích příkladech jsme se tím už zabývali. Problém s vysokými napětími je v tom, že vedou k silným polím. A silná pole způsobují průraz.

Považujme vodič vedení za válec o poloměru R . Z Gaussova zákona (použijeme válec délky L a poloměr $r > R$) odvodíme elektrické pole:

$$\oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = E \cdot 2\pi r L = Q / \epsilon_0 = \lambda L / \epsilon_0 \Rightarrow E = \lambda / 2\pi r \epsilon_0$$

a potenciál:

$$\Delta V = V(r) - V(R) = - \int_R^r E \cdot ds = - \int_R^r \lambda / 2\pi r' \epsilon_0 dr' = \lambda / 2\pi r \epsilon_0 \ln(R/r),$$

ze kterého můžeme dostat hodnotu pro maximální napětí:

$$\Delta V_{\max} = E_{\max} R \ln(r/R)$$

V argumentu logaritmu jsme prohodili r/R tak, aby rozdíl potenciálů vyšel kladný. Platí, že $E = E_{\max}$ pro $r=R$, neboť v tomto místě je poloměr nejmenší. K průrazu dochází při intenzitě $E_{\max} \sim 3 \times 10^6$ V/m a poloměr vodiče je $R \sim 1$ cm (může to být třikrát nebo čtyřikrát více, ale asi ne desetkrát). Napětí je dáno relativně vůči jakési zemi, buď vůči sousednímu vodiči (vzdálený asi $r \sim 1$ m) nebo většinou vůči skutečné zemi (vzdálené $r \sim 10$ m). Proto platí

$$\Delta V_{\max} \sim E_{\max} R \ln(r/R) \sim 2 \times 10^5 \text{ V}.$$

Ukázalo se, že typická napětí rozvodních sítí, která jsou kolem 250 kV, jsou větší než náš odhad. Existují však i rozvody na 600 kV (nebo dvojnásobku tohoto napětí pro střídavé rozvody). Ty už musí mít pořádně tlusté dráty!

Mimochodem, mohlo by se vám zdát, že průraz, to už je pěkné nadělení. Za vlhkého počasí (třeba za bouřky) občas můžete slyšet praskot jdoucí od elektrického vedení. Jedná se o korónový výboj, vysokonapěťový, ale nízkoproudový průraz, podobný praskání, které můžete slyšet u Van de Graaffova generátoru. [Film](#) zachycuje obloukový výboj, silnoproudý jev, který může být velice nebezpečný.

Ř Úloha 2: Fúze a štěpení

- (a) Na úlohu je nejsnazší jít z úvahy o energii. Jsou-li protony v kontaktu, překonají potenciální energii

$$U = qV = q \left(\frac{kq}{r} \right) \approx 10^{-13} \text{ J}.$$

Z rovnosti kinetické a potenciální energie najdeme rychlosť:

$$K = mv^2 = U \rightarrow v \approx 8 \times 10^6 \text{ m/s}.$$

To už je slušná část rychlosti světla. Ty protony se ale musí hýbat rychle!

(b) Dceřiná jádra musí mít takový poloměr, aby jejich objem byl polovina objemu mateřského jádra, takže $r = 7 \text{ fm}/2^{1/3} \sim 5 \text{ fm}$. Máme tedy dvě jádra, každé s nábojem $46e$ a $r = 5 \text{ fm}$, která se dotýkají, tedy mají

$$U \approx \frac{kq^2}{r} \approx 5 \times 10^{-11} \text{ J (na jádro U)}$$

Máme kilogram materiálu, takže po vydělení atomovou hmotností 236 a vynásobení Avogadrovoou konstantou dostáváme energii zhruba 10^{14} J , což odpovídá zhruba 25 kilotonám TNT.

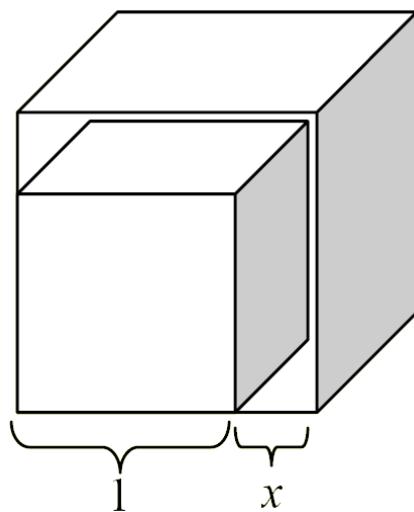
Poznámka: Jak spočítat třetí odmocninu bez kalkulačky?

Můžete například použít několik členů Taylorova rozvoje: $2^{1/3} = (1+1)^{1/3} = 1 + 1/3 - 1/9 \dots = 1,22$. To by šlo, ale není to nevhodnější, protože $x=1$ není právě malá veličina a členy řady se pak nezmenšují dostatečně rychle (skutečná hodnota je zhruba 1,26, takže by se daly použít dokonce jen první dva členy).

Jiný přístup je pomocí geometrie. Třetí odmocnina je délka strany krychle o objemu 2. Vyjměme z tohoto objemu menší krychličku se stranou 1. Objem zbytku je o něco více než $3x$ (tři kvádry o stranách $(1, 1, x)$ sousedící s jednotkovou krychlí a ještě něco zbude), což ovšem musí být rovno 1. Výsledně x musí být menší než $1/3$. I v tomto případě nejsme příliš přesní, neboť zbytkový objem není zrovna malý. Zkuste si tuto metodu na výpočet $28^{1/3}$ a dospějete ke krásnému výsledku.

Třetí možnost je použít logaritmy. Nejprve odhadněme dekadický logaritmus dvojký. $\log 2 = \log \sqrt[10]{2^{10}} = 0,1 \cdot \log 1024 \approx 0,1 \cdot \log 1000 = 0,3$. Skutečná hodnota je 0,30103, takže toto přiblížení je dostatečné, a tento postup stojí za zapamatování.

$$\sqrt[3]{2} = 10^{\frac{1}{3} \log 2} \approx 10^{\frac{1}{3} 0,3} = 10^{0,1} = 10^{1-3 \times 0,3} = \frac{10}{(10^{0,3})^3} \approx \frac{10}{2^3} = 1,25 .$$



Ř Úloha 3: Kde to zajiskří?

Spojení koulí vodičem odpovídá stejnemu potenciálu na koulích. Pokud tomu tak je, koule NEMOHOU být nabity stejným nábojem, velká koule má na sobě více náboje:

$$\frac{kq_R}{R} = \frac{kq_{10R}}{10R} \rightarrow q_{10R} = 10q_R .$$

Pole na povrchu menší koule je však desetkrát silnější:

$$E_R = \frac{kq_R}{R^2} = 10 \frac{kq_{10R}}{(10R)^2}$$

Je patrné, že na povrchu menší koule se zapálí korónový výboj dříve. Výboj je pozorovatelný od okamžiku, kdy pole překročí průrazné napětí $3 \times 10^6 \text{ V/m}$:

$$E_R = \frac{kq_R}{R^2} \approx 3 \times 10^6 \text{ V/m} \quad \Rightarrow \quad q_R \approx 3 \times 10^{-8} \text{ C.}$$

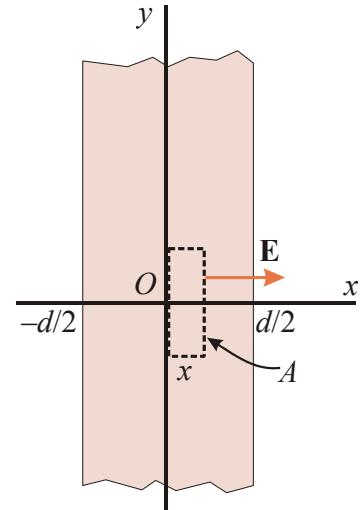
Do celé soustavy (nabíjíme i velkou kouli) musíme dodat celkový náboj

$$q_R + q_{10R} = 11q_R \approx 3 \times 10^{-7} \text{ C.}$$

Ř Úloha 4: Nabité deska

- a) Máme dvě oblasti, v nichž potřebujeme spočítat elektrické pole: uvnitř a vně desky. V obou případech použijeme pomyslný válec o průřezu A , s osou kolmo k rovině yz , jedna základna leží v rovině yz . Druhá základna je popsána průběžnou souřadnicí $x > 0$, jak je ukázáno na obrázku. S ohledem na symetrii musí být elektrické pole v rovině yz nulové a vpravo od této roviny musí směřovat doprava. Výsledně z povrchového integrálu zůstává nenulový pouze plošný integrál přes základnu obsahující bod x . Použijeme Gaussovu větu:

$$\oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = \frac{q}{\epsilon_0}$$



přičemž $q = \rho V = \rho Ax$, takže $EA = \epsilon_0^{-1}(\rho Ax)$, z čehož získáme intenzitu uvnitř desky:

$$E = \frac{\rho x}{\epsilon_0}.$$

Mimo desku ($|x| > d/2$) nezávisí náboj ohraničený uzavřenou plochou na x : $q = \rho Ad/2$.

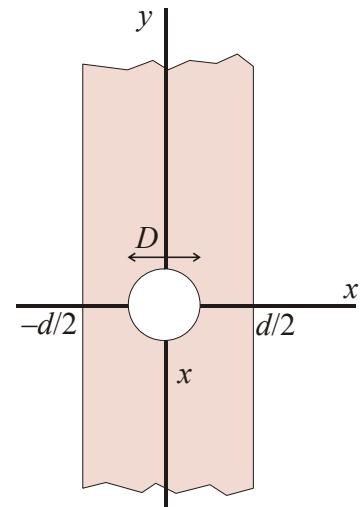
Z Gaussovy věty obdržíme

$$EA = \frac{1}{\epsilon_0}(\rho Ad/2) \quad \Rightarrow \quad E = \frac{\rho d}{2\epsilon_0}.$$

Shrneme-li výsledek:

$$\mathbf{E} = \begin{cases} \frac{\rho d}{2\epsilon_0} \hat{\mathbf{i}}; & x > d/2, \\ \frac{\rho x}{\epsilon_0} \hat{\mathbf{i}}; & -d/2 < x < d/2, \\ -\frac{\rho d}{2\epsilon_0} \hat{\mathbf{i}}; & x < -d/2. \end{cases}$$

- b) Na první pohled se řešení může zdát složité. Avšak už jsme dost práce věnovali nabité desce. Vytvoření dutiny je stejně jako přidání stejného náboje co do velikosti, ale s opačným znaménkem. Na již nalezené pole superponujeme pole válce o poloměru R a s hustotou náboje ρ . Výpočet opět rozdělíme na řešení uvnitř a vně válce a použijeme válcovou uzavřenou plochu o průběžném poloměru x a délce L .



Uvnitř platí:

$$\oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = E \cdot 2\pi x L = \frac{q}{\epsilon_0} = \frac{1}{\epsilon_0} \pi x^2 L(-\rho) \quad \Rightarrow \quad E = \frac{-\rho x}{2\epsilon_0}$$

To znamená, že intenzita pole roste lineárně spolu naším pohybem k okrajům dutiny. Znaménko minus označuje, že pole směřuje dovnitř, k počátku.

Vně dostáváme:

$$\oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = E \cdot 2\pi x L = \frac{q}{\epsilon_0} = \frac{1}{\epsilon_0} \frac{\pi D^2 L}{4} (-\rho) \quad \Rightarrow \quad E = \frac{-\rho D^2}{8\epsilon_0 x}.$$

Rychlou zkoušku správnosti řešení můžeme provést dosazením $x = D/2$ do obou rovnic, pole musí vyjít stejně. Pole v celé desce lze tedy kombinací obou výsledků zapsat jako:

$$\mathbf{E} = \begin{cases} \frac{\rho x}{\epsilon_0} - \frac{\rho x}{2\epsilon_0} \hat{\mathbf{i}} = \frac{\rho x}{2\epsilon_0} \hat{\mathbf{i}}; & |x| < D/2, \\ \frac{\rho x}{\epsilon_0} - \frac{\rho D^2}{2\epsilon_0 x} \hat{\mathbf{i}}; & D/2 < |x| < d/2. \end{cases}$$

- c) Opět tu máme problém, na který se těšíme: lineární harmonický oscilátor. Jako vždy, musíme zjistit, zda je síla přímo úměrná výchylce x .

$$\mathbf{F} = q \mathbf{E} = q \frac{\rho x}{2\epsilon_0} \hat{\mathbf{i}}.$$

Ano, v tomto případě je síla úměrná výchylce x . Znaménko náboje q musí být záporné, abychom dostali vratnou sílu. Řešení zapíšeme ve tvaru:

$$x(t) = \frac{D}{2} \cos(\omega t), \quad \text{kde } \omega = \sqrt{\frac{\rho|q|}{2\epsilon_0 m}}$$

Kosinus jsme použili s ohledem na počáteční podmínku, kdy náboj byl na hranici dutiny. I když v této úloze to nehráje roli, je dobré si tuto úvahu zapamatovat pro případ, že byste potřebovali explicitně vyjádřenou časovou závislost.

S použitím zadaného času, který je roven polovině periody, neboli π/ω , najdeme hledaný náboj q :

$$\omega = \sqrt{\frac{\rho|q|}{2\epsilon_0 m}} = \frac{\pi}{T_{\text{napříč}}} \quad \Rightarrow \quad q = -\frac{2\epsilon_0 m}{\rho} \left(\frac{\pi}{T_{\text{napříč}}} \right)^2.$$

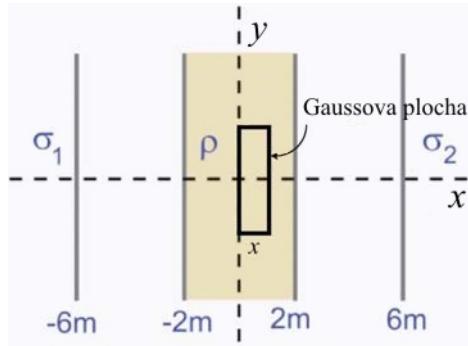
Ř Úloha 5: Nabité deska a nabité plochy

a) $\mathbf{E} = -\frac{\Delta V}{\Delta x} \hat{\mathbf{i}} = +1,25 \text{ V/m} \hat{\mathbf{i}}.$

b) $\mathbf{E} = -\frac{\Delta V}{\Delta x} \hat{\mathbf{i}} = -1,25 \text{ V/m} \hat{\mathbf{i}}.$

c) V oblasti uvnitř desky je intenzita elektrického pole $\mathbf{E} = -\frac{\partial V}{\partial x} \hat{\mathbf{i}} = -\frac{5}{8 \text{ m}^2} x \hat{\mathbf{i}}.$

$$d) \oint_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = EA = \left(-\frac{5}{8} \frac{\text{V}}{\text{m}^2} x \right) A = \frac{q}{\epsilon_0} = \frac{\rho Ax}{\epsilon_0} \Rightarrow \rho = -\frac{5}{8} \frac{\text{V}}{\text{m}^2} \epsilon_0.$$



- e) Elektrické pole není přítomné v oblastech $x > 6$ m a $x < -6$ m (potenciál tam je nulový a zůstává nulový).

$$\oint_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = (1,25 \text{ V/m}) A = \frac{q}{\epsilon_0} = \frac{\sigma_1 A}{\epsilon_0} \Rightarrow \sigma_1 = (1,25 \text{ V/m}) \epsilon_0.$$

Stejným způsobem zjistíme, že $\sigma_2 = (1,25 \text{ V/m}) \epsilon_0$.

Častou chybou je úvaha, že znaménko musí být opačné, protože intenzita elektrického pole mění znaménko. Všimněte si, že vektor udávající orientaci uzavřené plochy je také orientovaný opačným směrem, takže tato úvaha NEPLATÍ. Proto je důležité si nakreslit náčrtek a vyznačit si orientaci vektorů. Jestliže orientace vektorů (\mathbf{E} a \mathbf{A}) je shodná, pak jejich skalární součin (a tím i náboj ohraničený plochou) je kladný. Navíc stále platí, že vektor intenzity elektrického pole směruje od kladného náboje, takže směřují-li v obou případech vektory \mathbf{E} od plochy, musí být každá tato plocha nabita kladně.

