

Riešenia príkladov:

1. Na tenkej kovovej obruči s polomerom R je rovnomerne rozložený náboj $+Q$. V strede obruče sa nachádza statická častica s hmotnosťou m a nábojom $+q$. Vplyvom nekonečne malej poruchy sa táto častica máľičko vychýli zo stredu a vplyvom pôsobiacich elektrostatických síl bude vymrštená do veľmi veľkej vzdialenosti (teoreticky do nekonečna). Určte jej maximálnu rýchlosť akou sa bude častica pohybovať. Predpokladajte, že pohyb sa odohráva vo vákuu bez vplyvu iných síl. (6 bodov)

Na riešenie využijeme zákon zachovania energie keď pri maximálnej rýchlosti častice s hmotnosťou m , bude jej kinetická energia rovná rozdielu potenciálnej energie v strede obruče a v nekonečne. Rozdiel potenciálnej energie v elektrostatickom poli určujeme ako súčin testovacieho náboja a rozdielu potenciálov (napätia), tj.

$$\Delta E_p = +q \cdot (j(0) - j(\infty)) = +qU \quad \text{a nárast kinetickej energie bude } \Delta E_k = \frac{1}{2} m v_{\max}^2 - \frac{1}{2} m v_{\min}^2$$

Pre výpočet potenciálu využijeme vzťah pre výpočet potenciálu bodového náboja tj. $j(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_x}{r}$, kde

Q_x sme označili náboj zdroja a r vzdialenosť zdroja od miesta v ktorom potenciál určujeme. V ďalšom potrebujeme určiť závislosť potenciálu zdroja v tvare nabitej obruče od vzdialenosti (najvhodnejšie je zvoliť vzdialenosť od stredu obruče). Celý náboj $+Q$ rovnomerne rozložený na obruči budeme považovať za nekonečný počet nekonečne malých nábojov a preto pre výpočet potenciálu môžeme použiť infinitezimálny tvar predchádzajúceho vzorca $dj(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dQ}{r} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{g dl}{r} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{2\pi R} \frac{R da}{r}$, kde γ je dĺžková hustota

náboja a α je uhol cez ktorý budeme v ďalšom integrovať. Pre výpočet $j(0)$, tj. potenciálu v strede obruče

využijeme skutočnosť, že $r=R$ a dostávame $j(0) = \int_0^{2\pi} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{2\pi R} \frac{R}{R} da = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R}$. Potenciál vo veľmi

veľkej vzdialenosti od obruče (v nekonečne) bude vplyvom člena $\sim \frac{1}{r}$ nulový. Ak uvážime, že častica bola

pôvodne v strede obruče v klude, môžeme písať zákon zachovania energie v tvare $\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R} \cdot q = \frac{1}{2} m v_{\max}^2$

resp. výslednú rýchlosť $v_{\max} = \sqrt{\frac{1}{m} \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{q \cdot Q}{R}}$

2. Máme určiť mernú vodivosť (σ) neznámeho materiálu z ktorého je vysústružený zrezaný kužeľ s polomerom spodnej podstavy r_L , hornej podstavy r_U a výškou h , keď meraním odporu medzi hornou a dolnou podstavou sme namerali celkový odpor R . (8 bodov)

Riešenie vychádza z definície odporu $R = U / I$ a Ohmovho zákona v tvare $\vec{j} = \sigma \vec{E}$. V každej výške y kužeľa je prúdová hustota podiel konštantného prúdu I a kruhového prierezu $S = \pi r^2(y)$. Vzhľadom na rovnorodosť kužeľa bude rozdelenie prúdu v celom priereze rovnaké tj. $\frac{I}{\pi r^2(y)} = \sigma E$. Z definície intenzity

vieme, že $\vec{E} = -\text{grad} j$, čo v našom jednorozmernom prípade predstavuje $E = -\frac{dj}{dy}$. Zostavíme rovnicu

$$\frac{I}{\pi r^2(y)} = -\sigma \frac{dj}{dy}, \text{ ktorú upravíme do tvaru } \int_0^h \frac{dy}{\pi r^2(y)} = -\frac{\sigma}{I} \int_{j_1}^{j_2} dj. \text{ Závislosť } r^2(y) \text{ je stredoškolský}$$

geometrický problém riešiteľný napr. podobnosťou trojuholníkov a dostávame $r(y) = r_L - \frac{r_L - r_U}{h} y$. Tento

výsledok dosadíme do predchádzajúcej rovnice a integrujeme pravú stranu $\int_0^h \frac{dy}{\pi \left(r_L - \frac{r_L - r_U}{h} y \right)^2} = \pm \frac{\sigma}{I} U$.

Podiel U/I na pravej strane je meraný odpor R a znamienko závisí od smeru použitého meracieho prúdu v oboch smeru integrovania, v našom konkrétnom prípade je kladné. Integrovanie ľavej strany vykonáme pomocou

substitúcie $t = r_L - \frac{r_L - r_U}{h} y$, pričom $dt = -\frac{r_L - r_U}{h} dy$ a úpravou integračných hraníc dostávame

$$\frac{-h}{p(r_L - r_U)} \int_{r_U}^{r_L} \frac{dt}{t^2} = sR \text{ Po integrovaní a úpravách dostáváme } \frac{-h}{p(r_L - r_U)} \left(\frac{1}{r_L} - \frac{1}{r_U} \right) = sR \text{ Další úpravy}$$

vedú k výsledku $s = \frac{1}{R} \frac{h}{p \cdot r_L \cdot r_U}$, v ktorom je vidieť, že odpor zrezaného kužeľa môžeme nahradiť vodičom s dĺžkou h a konštantným polomerom rovným geometrickému priemeru polomerov podstáv kužeľa.

3. Florián dostal za vysvedčenie modelársky vláčik pozostávajúci z lokomotívy, dvoch vagónikov a koľají z ktorých sa dá postaviť trať v tvare uzavretej slučky s celkovou dĺžkou L . Lokomotívu poháňa jednosmerný elektrický motorček napájaný napatím U . Otec čoskoro spozoroval neúmernú spotrebu bateriek a rozhodol sa ich nahradiť akumulátorom s výstupným napatím U a známou kapacitou Q [mAh]. Florián odmeral odpor motorčeka lokomotívy, nameral hodnotu R a zistil, že na jedno nabitie akumulátora vláčik prejde N krát dookola celú dráhu. Určte rýchlosť jeho pohybu. Pri riešení predpokladajte, že celý výkon motora sa stráca na prekonávanie roznych druhov trení, odporov a pohybu vláčika je rovnomerný (bez zrýchlenia). (7 bodov)

Pri rovnomernom pohybe je celý výkon motora spotrebovávaný na prekonávanie odporov a je konštantný. Pretože výkon je $P=U \cdot I=R \cdot I^2$ aj prúd I bude konštantný. Pomocou odporu motora a napájacieho napatia určíme prúd ako $I=U/R$ a zo známej kapacity akumulátora Q aj dobu počas ktorej bude napájať hračku

$$t = \frac{Q}{I} = \frac{QR}{U}. \text{ Za ten istý čas vláčik prejde dráhu } NL \text{ a jeho rýchlosť teda bude } v = \frac{NL}{t} = \frac{NLU}{QR}$$

4. K nepohyblivej vodivej stene je na dvoch pružinách upevnená kovová tyč s hmotnosťou m (každá z pružín má tuhosť k a je upevnená na konci tyče). Pri vychýlení z rovnovážnej polohy sme namerali periódu vlastných (netlmených) kmitov T_0 . Stena, pružiny aj tyč predstavujú uzavretý obvod s celkovým odporom R . Keď tento systém umiestnime do magnetického poľa kolmého na kmity tyče zistíme, že kmity už nemožno považovať za netlmené a nameriame periódu kmitov T . Určte indukciu B pôsobiaceho magnetického poľa. (9 bodov)

Bez prítomnosti magnetického poľa predstavuje kovová tyč upevnená na pružinách harmonický oscilátor

popísaný rovnicou $m \frac{d^2y}{dt^2} = F_c$, kde y je výchylka z rovnovážnej polohy a $F_c = -2ky$. Kruhá frekvencia

vlastných kmitov potom bude $w_0 = \sqrt{\frac{2k}{m}}$ alebo perióda $T_0 = 2\pi \cdot \sqrt{\frac{m}{2k}}$. Keď tento systém umiestnime do magnetického poľa s vektorom indukcie kolmo na smer kmitov, zmena toku magnetického indukčného toku

vo vnútri obvodu bude generovať indukované napatie $U_{ind} = -\frac{d\Phi}{dt} = -B \frac{dS}{dt} = -BL \frac{dy}{dt}$. Pretože sa jedná o

uzavretý obvod s odporom R potečie ním indukovaný prúd $I_{ind} = -\frac{BL}{R} \frac{dy}{dt}$. Tento prúd tečúci tyčou zasa

vytvára vo vonkajšom poli silu pôsobiacu na tyč (všetko je vzájomne kolmé) $F_m = BI_{ind}L = -\frac{B^2L^2}{R} \frac{dy}{dt}$. Pri

kmitoch vo vonkajšom poli potom bude celková pôsobiaca sila $F_c = -2ky - \frac{B^2L^2}{R} \frac{dy}{dt}$. Pohybová rovnica má

teda tvar $\frac{d^2y}{dt^2} + \frac{B^2L^2}{mR} \frac{dy}{dt} + \frac{2k}{m}y = 0$. Člen $\frac{B^2L^2}{mR} = 2b$ je klasický tlmiaci člen s tlmením b . Pre kruhovú

frekvenciu tlmeného pohybu platí $w = \sqrt{w_0^2 - b^2}$. Po dosadení dostávame $\frac{2\pi}{T} = \sqrt{\left(\frac{2\pi}{T_0}\right)^2 - \left(\frac{B^2L^2}{2mR}\right)^2}$

a úpravou $B = \frac{2}{L} \sqrt{pmR} \cdot \left(\frac{1}{T_0^2} - \frac{1}{T^2}\right)^{\frac{1}{4}}$