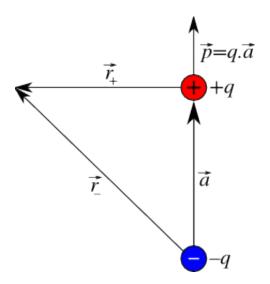
Fyzika – teoretické otázky

3. Odvoďte Gaussovu vetu v elektrostatickom poli.

Tok intenzity elektrického poľa \vec{E} uzavretou plochou S sa rovná náboju Q uzavretému plochou a delenému elektrickou konštantou poľa (permitivitou vákua) ε_0 .

$$\begin{split} \Phi &= \int \vec{E} \cdot d\vec{S} \\ d\Phi_i &= \vec{E}_i \cdot d\vec{S} = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \frac{Q_i}{r_i^3} \vec{r}_i \cdot d\vec{S} = \frac{Q_i}{4\pi\varepsilon_0} \frac{d\vec{S}\vec{r}_i}{r_i^3} \\ \Phi_i &= \frac{Q_i}{4\pi\varepsilon_0} \oint \underbrace{\frac{d\vec{S} \cdot \vec{r}_i}{r_i^3}}_{4\pi} \\ \Phi_i &= \frac{Q_i}{\varepsilon_0} \\ \Phi &= \sum_{i=1}^n \frac{Q_i}{\varepsilon_0} = \frac{1}{\varepsilon_0} \sum_{i=1}^n Q_i = \frac{Q}{\varepsilon_0} \\ \oint \vec{E} \cdot d\vec{S} &= \frac{Q}{\varepsilon_0} \end{split}$$

4. Odvoď
te vzorec pre potenciál v okolí elektrického dipólu, vyjadrite
 E v smere osi dipólu a v rovine dipólu.



Obr. 1: Dipól

$$\vec{a} + \vec{r}_{+} = \vec{r}_{-} \Rightarrow \vec{r}_{-} = \sqrt{(\vec{a} + \vec{r}_{+})^{2}} = \sqrt{a^{2} + 2\vec{a}\vec{r}_{+} + r_{+}^{2}} = r_{+} \cdot \sqrt{\underbrace{\frac{a^{2}}{r_{+}^{2}} + \frac{2ar_{+}}{r_{+}^{2}} + 1}_{(a \ll r_{+})}} = \sqrt{a^{2} + 2\vec{a}\vec{r}_{+} + r_{+}^{2}} = r_{+} \cdot \sqrt{\underbrace{\frac{a^{2}}{r_{+}^{2}} + \frac{2ar_{+}}{r_{+}^{2}} + 1}_{(a \ll r_{+})}} = r_{+} \cdot \sqrt{\underbrace{\frac{a^{2}}{r_{+}^{2}} + \frac{2ar_{+}}{r_{+}^{2}} + 1}_{(a \ll r_{+})}}_{(a \ll r_{+})} = r_{+} \cdot \sqrt{\underbrace{\frac{a^{2}}{r_{+}^{2}} + \frac{2ar_{+}}{r_{+}^{2}} + 1}_{(a \ll r_{+})}}_{(a \ll r_{+})}$$

$$= r_{+} \cdot \sqrt{1 + \frac{2\vec{a}\vec{r}_{+}}{r_{+}^{2}}} \underset{\substack{p \ll 1 \\ (1+p)^{n} \doteq (1+np)}}{=} r_{+} \cdot \left(1 + \frac{1}{2} \frac{2\vec{a}\vec{r}_{+}}{r_{+}^{2}}\right)$$

$$V = V_{+} + V_{-} = \frac{+q}{4\pi\varepsilon_{0}r_{+}} + \frac{-q}{4\pi\varepsilon_{0}r_{-}} = \frac{q}{4\pi\varepsilon_{0}} \left(\frac{1}{r_{+}} - \frac{1}{r_{-}}\right) =$$

$$= \frac{q}{4\pi\varepsilon_{0}} \left(\frac{1}{r_{+}} - \frac{1}{r_{+}} \left(1 - \frac{1}{2} \frac{2\vec{a}\vec{r}_{+}}{r_{+}^{2}}\right)\right) = \frac{q}{4\pi\varepsilon_{0}} \frac{\vec{a} \cdot \vec{r}_{+}}{r_{+}^{3}} = \overbrace{\frac{\vec{p} \cdot \vec{r}}{4\pi\varepsilon_{0}r^{3}}}^{\vec{p}} = \frac{\vec{p} \cdot \vec{r}}{4\pi\varepsilon_{0}r^{3}}$$

$$\vec{E}_{\text{smer roviny dipólu}} = \frac{\vec{p}}{2\pi\varepsilon_{0}r^{3}}$$

$$\vec{E}_{\text{smer roviny dipólu}} = \frac{-\vec{p}}{2\pi\varepsilon_{0}r^{3}}$$

5. Odvoď te vzťahy pre silu, moment sily a polohovú energiu elektrického dipólu vo vonkajšom elektrickom poli.

$$\vec{f} = \vec{f}_{+} + \vec{f}_{-} = q \cdot \vec{E}_{+} + (-q) \cdot \vec{E}_{-} = q \cdot \left(\vec{E}_{+} - \vec{E}_{-} \right)$$

$$\vec{\tau} = \vec{r} \times \vec{f}_{+} = \vec{a} \times q \cdot \vec{E} = q \cdot \vec{a} \times \vec{E} = \vec{p} \times \vec{E}$$

$$E_{p} = E_{p+} + E_{p-} = q \cdot (V_{+} + V_{-}) = -q \cdot \vec{E} \cdot \vec{a} = -\vec{p} \cdot \vec{E}$$

6. Zaveďte vektor elektrickej polarizácie a vektor elektrickej indukcie, odvoďte vzťah medzi vektormi $\vec{E},\,\vec{D}$ a $\vec{P}.$

$$\vec{P} = -\varepsilon_0 \vec{E}_p = \varepsilon_0 \cdot \varkappa \cdot \vec{E}$$

$$\vec{D} = \varepsilon_0 \vec{E} + \vec{P} = \varepsilon_0 \vec{E} + \varepsilon_0 \varkappa \vec{E} = \varepsilon_0 \underbrace{(1 + \varkappa)}_{\varepsilon_r} \vec{E} = \varepsilon \vec{E}$$

$$\oint_{(S)} \vec{D} \cdot d\vec{S} = \int_{(V)} \varrho \cdot dV$$

7. Odvoď te vzorce pre energiu nabitého telesa a energiu nabitého kondenzátora.

$$W = \int \vec{F} \cdot d\vec{r} = \frac{1}{2} \sum Q_i \cdot \varphi_i$$
$$W = \int \frac{Q}{C} \cdot dQ = \frac{1}{2} Q \cdot U$$

8. Odvoďte vzorec pre hustotu energie elektrického poľa.

$$E_k = \frac{1}{2}\varepsilon \cdot E^2 \cdot V$$
$$w_e = \frac{1}{2}\vec{E} \cdot \vec{D}$$

9. Definujte elektrický prúd, vektor prúdovej hustoty a odvoď te rovnicu spojitosti. Ukážte, že v stacionárnom prípade predstavuje I. Kichhoffov zákon.

Elektrický prúd – množstvo náboja, ktoré pretečie za jednotku času

$$I = \frac{dQ}{dt} = n \cdot q_0 \cdot v \cdot S$$

Prúdová hustota: $j = \frac{I}{S} = \varrho \cdot \vec{v}$

Rovnica spojitosti elektrického prúdu: $I = \oint \vec{j} \cdot d\vec{S} = -\frac{dQ}{dt}$

I. Kirchhoffov zákon – súčet prúdov, ktoré vystupujú z uzla je nulový: $-j_1\cdot S_1+j_2\cdot S_2+j_3\cdot S_3=-I_1+I_2+I_3=0$

2

 $^{^{1}}$ V homogénnom poli $\vec{E}_{+} - \vec{E}_{-} = 0$

 $^{^2\}varkappa$ – elektrická susceptibilita

10. Na základe klasických predstáv odvoďte Ohmov zákon v diferenciálnom tvare.

Sila pôsobiaca na elektrón (nosič náboja) a tým aj rýchlosť sú úmerné intenzite elektrického poľa:

Rovnica pre objemovú prúdovú hustotu: $\vec{J} = n \cdot q \cdot \vec{v} = \varrho' \cdot \vec{v}$

Rýchlosť objektov v prúdovom poli: $\vec{v} = u \cdot \vec{E}$, kde u je pohyblivosť elektrického náboja

Konduktivita: $\sigma = n \cdot q \cdot u$

Prvý spôsob diferenciálnej formulácie Ohmovho zákona: $\vec{J} = n \cdot q \cdot u \cdot \vec{E} = \sigma \cdot \vec{E}$

Rezistivita: $\varrho = \frac{1}{\sigma}$

Druhý spôsob diferenciálnej formulácie Ohmovho zákona: $\vec{E} = \varrho \cdot \vec{J}$

11. Zaveďte indukciu magnetického poľa a vyjadrite silu pôsobiacu na prúdový element v magnetickom poli.

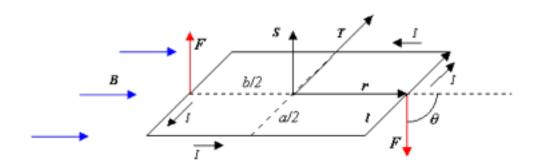
Magnetická indukcia:

$$\vec{B} = \oint \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I \cdot d\vec{\ell} \times \vec{r}}{r^3}$$

Sila pôsobiaca na prúdový element:

$$d\vec{f}_m = dq \cdot \vec{v} \times \vec{B}$$
 $dq \cdot \vec{v} = I \cdot d\vec{\ell}$ $d\vec{f}_m = I \cdot d\vec{\ell} \times \vec{B}$
$$f_m = \oint_{(\ell)} I \cdot d\vec{\ell} \times \vec{B}$$

12. Odvoďte vzorec pre moment sily pôsobiaci na prúdovú slučku v homogénnom magnetickom poli.



Obr. 2: Prúdová slučka v magnetickom poli

Veľkosť každej z dvojice síl na obrázku je

$$F = IaB\sin 90^{\circ} = IaB \tag{1}$$

Ak \vec{r} je polohový vektor pôsobiska sily \vec{F} vzhľadom na stred prúdovej slučky, potom na slučku pôsobí moment dvojice síl $\vec{\tau} = 2 \cdot \left(\vec{r} \times \vec{F} \right)$, ktorého veľkosť je daná

$$\tau = 2rF\sin\theta = 2\frac{b}{2}F\sin\theta = bF\sin\theta \tag{2}$$

kde θ je menší z dvoch uhlov zvieraných smermi polohového vektora \vec{r} (ramena) a vektora sily \vec{F} . Po dosadení (1) do (2) pre veľkosť momentu sily získame

$$\tau = bF \sin \theta = IabB \sin \theta = ISB \sin \theta$$

$$\vec{\tau} = I \cdot \vec{S} \times \vec{B}$$
(3)

Na plochú cievku s počtom závitov Npôsobí moment $\vec{\tau} = N \cdot I \cdot \vec{S} \times \vec{B}$

13. Zaveďte magnetický moment prúdovej slučky a vyjadrite vzorec pre jeho polohovú energiu v homogénnom magnetickom poli.

Magnetický dipólový moment $\vec{\mu}$ je definovaný prostredníctvom momentu $\vec{\tau}$ magnetickej sily pôsobiaceho na magnetický dipól v magnetickom poli s indukciou \vec{B}

$$\vec{\tau} = \vec{\mu} \times \vec{B}$$

Porovnaním so vzťahom (3) dostaneme

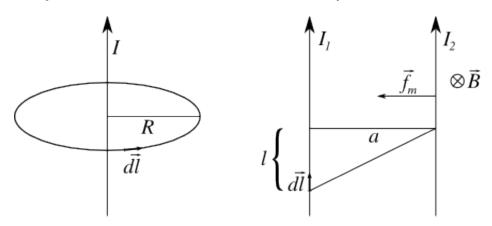
$$\vec{\mu} = I \cdot \vec{S}$$

Pre polohovú energiu slučky platí:

 $U_{min} = -\mu \cdot B$ ak magnetický moment je súhlasne orientovaný s magnetickou indukciou, $U_{max} = \mu \cdot B$ ak sú opačne orientované.

14. Vypočítajte veľkosť a určite smer sily pôsobiacej medzi dvoma nekonečne dlhými priamymi vodičmi. Definujte jednotku ampér.

Ampér je stály elektrický prúd, ktorý pri prechode dvomi priamymi rovnobežnými nekonečne dlhými vodičmi zanedbateľného kruhového prierezu umiestnenými vo vákuu vo vzájomnej vzdialenosti 1 m vyvolá medzi nimi stálu silu $2 \cdot 10^{-7} \, N$ na 1 m dĺžky vodiča.



Obr. 3: Sila medzi dvomi nekonečne dlhými priamymi vodičmi

Magnetické pole v okolí nekonečne tenkého priameho vodiča:

Zákon prietoku:
$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 I$$

ak
$$\vec{B} \mid\mid d\vec{\ell} \implies \int B \cdot d\ell = \mu_0 I$$

ak $B = \text{konšt.} \implies B \int_{\Omega} d\ell = \mu_0 I$

$$B = \frac{\mu_0 I}{2\pi R}$$

Sila pôsobiaca medzi dvomi nekonečne dlhými priamymi vodičmi:
$$df_m = I_2 d\vec{\ell}_2 \times \vec{B} \quad \overset{d\vec{\ell}_2 \perp \vec{B}}{=} \quad I_2 d\ell_2 \frac{\mu_0 I_1}{2\pi a}$$
 Sila na dĺžku l_2 :

$$f_m = \frac{\mu_0 I_1 I_2}{2\pi a} l_2$$

15. Zaveďte vektor magnetizácie a vektor intenzity magnetického poľa v hmotnom prostredí.

Vektor magnetizácie:

$$\vec{M} = \varkappa_m \vec{B}_0$$

kde \varkappa_m je magnetická susceptibilita.

$$B = B_0 + M = B_0 + \varkappa_m B_0 = B_0 \underbrace{(1 + \varkappa_m)}^{\mu_r} = \mu_r B_0 = \mu_r \mu_0 H$$

Vektor intenzity magnetického poľa:

$$\vec{H} = \frac{\vec{B}_0}{\mu_0}$$

16. Definujte magnetický indukčný tok, uveďte Lenzovo pravidlo a odvoďte Faradayov zákon elektromagnetickej indukcie.

$$\Phi_m = \vec{B} \cdot \vec{S}$$

Lenzov zákon: prúd tečie takým smerom, že pôsobí proti zmene, ktorá ho vyvolala.

Faradayov zákon: $U_i = \oint \vec{E}_i \cdot d\vec{\ell} = \oint \left(d\vec{\ell} \cdot \vec{v} \right) \vec{B} = -\frac{d}{dt} \int d\vec{S} \cdot \vec{B} = -\frac{d\Phi_m}{dt}$

17. Odvoďte vzorec vyjadrujúci energiu magnetického poľa vodiča, ktorým preteká ustálený elektrický prúd.

$$E_m = \int_0^{I_0} ILdI = \frac{1}{2}LI_0^2 = \frac{1}{2}B \cdot H \cdot V$$

18. Odvoď te vzorec pre objemovú hustotu energie magnetického poľa.

$$e_m = \frac{E_m}{V} = \frac{1}{2}\vec{B} \cdot \vec{H} = \frac{1}{2}\frac{B^2}{\mu_0}$$

- 19. Opíšte význam Maxwellových rovníc a ukážte význam Maxwellovho posuvného prúdu a odvoďte jeho vzorec.
 - 1. Maxwellova rovnica: $\int \vec{D} \cdot d\vec{S} = Q$ vychádza z Gaussovej vety, tok elektrickej intenzity uzavretou plochou je rovný náboju vo vnútri plochy
 - 2. Maxwellova rovnica: $\int \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$, tok magnetickej indukcie uzavretou plochou je nulový
 - 3. Maxwellova rovnica: $\int \vec{H} \cdot d\vec{r} = \varepsilon \frac{d\Phi_e}{dt}$

Maxwellov posuvný prúd: vysunutie nábojov v prostredí v dôsledku meniaceho sa elektrického poľa

$$\int \vec{E} \cdot d\vec{r} = -\frac{d\Phi_m}{dt}$$

$$\int \vec{B} \cdot d\vec{r} = \mu I$$

$$I = \frac{dQ}{dt} = \frac{d(D \cdot S)}{dt} = \frac{d(\varepsilon E \cdot S)}{dt} = \varepsilon \frac{d(\Phi_e)}{dt}$$

Meniace sa magnetické pole mení elektrické pole a naopak, sú si rovnocenné. 4. Maxwellova rovnica: $U_i = -\frac{d\Phi_m}{dt}$ vyjadruje Faradayov indukčný zákon Pomocou Maxwellových rovníc sa dajú odvodiť všetky zákony v elektromagnetike.

20. Odvod'te vzťah medzi vektormi \vec{E} a \vec{B} v rovinnej elektromagnetickej vlne.

$$\vec{E}(x,t) = E_{\max} \vec{j} \cos (\omega t - kx)$$

$$\vec{B}(x,t) = B_{\max} \vec{k} \cos (\omega t - kx)$$

$$\frac{\partial \vec{E}(x,t)}{\partial x} = -\frac{\partial \vec{B}(x,t)}{\partial t}$$

$$-E_{\max} \sin (\omega t - kx) (-k) = +B_{\max} \sin (\omega t - kx) \omega$$

$$E_{\max} = B_{\max} \cdot \frac{\omega}{k}$$

$$\frac{\omega}{k} = \frac{2\pi f}{\frac{2\pi}{\lambda}} = f \cdot \lambda = v$$

$$B_{\max} = \frac{E_{\max}}{v} = \sqrt{\mu_0 \varepsilon_0} \cdot E_{\max}$$

$$B = \frac{1}{c} \left(\vec{i} \times \vec{E} \right)$$

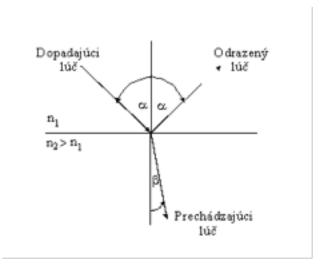
21. Vyjadrite Poyntingov žiarivý vektor pre rovinnú elektromagnetickú vlnu, uveďte jeho význam a rozmer v SI. Súvis medzi Poyntingovým žiarivým vektorom a intenzitou žiarenia. Tlak žiarenia v závislosti od intenzity žiarenia.

$$dU = dU_e + dU_m = Sdx \left(\frac{1}{2}\varepsilon E^2 + \frac{1}{2}\frac{B^2}{\mu_0}\right)$$

$$P = \frac{dU}{dtS} = v \cdot \left(\frac{1}{2}\varepsilon E^2 + \frac{1}{2}\frac{B^2}{\mu_0}\right) = E \cdot H$$

22. Opíšte javy súvisiace s odrazom a lomom svetelných lúčov na rovinnom rozhraní (podmienky pre lom a odraz, úplný odraz, Brewsterov uhol).

Pri prechode svetelného lúča z jedného optického prostredia do druhého sa lúč čiastočne odráža a čiastočne láme tak, ako je naznačené na obrázku. Všetky uhly sa merajú od kolmice na rozhranie medzi prostrediami.



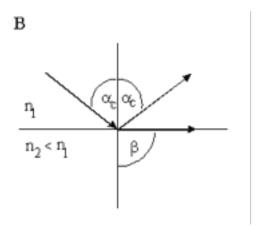
Obr. 4: Lom a odraz svetelného lúča

Pre odrazený lúč platí, že uhol odrazu sa vždy rovná uhlu dopadu. Smer prechádzajúceho lúča sa dá vypočítať pomocou Snellovho empirického zákona:

$$\frac{n_1}{n_2} = \frac{\sin \alpha}{\sin \beta}$$

Tento zákon odvodený z pozorovaní je priamym dôsledkom všeobecnejšieho Fermatovho princípu. Vo všeobecnosti platí, že s narastajúcim uhlom dopadu sa zmenšuje intenzita prechádzajúceho lúča a zväčšuje sa intenzita odrazeného lúča. Pre veľké uhly dopadu sa prakticky všetko dopadnuté svetlo odráža od rozhrania dvoch prostredí. V takomto prípade sa rozhranie dvoch prostredí správa ako "dokonalé" zrkadlo.

Ak svetelný lúč prechádza z prostredia s vyšším indexom lomu do prostredia s nižším indexom lomu dochádza pri istom hraničnom uhle dopadu k javu úplného odrazu lúča na rozhraní dvoch prostredí. Tento jav sa nazýva totálny odraz na rozhraní. Hraničný uhol dopadu, od ktorého nastáva totálny odraz, sa nazýva Brewsterov uhol.



Obr. 5: Totálny odraz

23. Odvodte podmienku pre polohu maxím pri prechode svetla cez optickú mriežku.

$$I = I_0 \left(\frac{\sin u}{u}\right)^2 \qquad u = \frac{(k.b.\sin\psi)}{2} \qquad k = \frac{2\pi}{\lambda} \qquad d.\sin\psi_m = m.\lambda$$

 I_0 – intenzita pre Ψ =0

I – hustota svetelného toku [J.m⁻².s⁻¹] intenzita žiarenia

b – šírka

Ψ – difrakčný uhol

k – vlnové číslo

d – mriežková konštanta

m – rád difrakčného maxima

Rastúcim číslom m rastie aj uhol Ψ, teda difrakčné maximá vyššieho rádu pozorujeme pri vyšších uhloch