

Dacă viteza unghiulară a tijei în raport cu dipolul nu este încă nulă în momentul trecerii tijei prin poziția cea mai dezavantajoasă, atunci nu mai este posibilă oprirea tijei față de dipol și deci, în acest caz, tija nu mai poate însoți rotația dipolului.

Însoțirea dipolului de către tijă se va realiza dacă energia inițială a sa în raport cu dipolul este insuficientă pentru a asigura efectuarea unei rotații complete în jurul dipolului considerat sistem de referință.

Pentru ca tija să însoțească rotația dipolului trebuie ca energia inițială relativă a sistemului să fie mai mică, cel mult egală cu energia în poziția cea mai dezavantajoasă când tija este în repaus față de dipol. **0,5 p.**

Rezultă:

$$2 \frac{M(\omega L)^2}{2} + 2 \left[-\frac{qQ}{4\pi\epsilon(L-a)} + \frac{qQ}{4\pi\epsilon(L+a)} \right] \leq 2 \left[-\frac{qQ}{4\pi\epsilon(L+a)} + \frac{qQ}{4\pi\epsilon(L-a)} \right] \dots\dots \mathbf{0,5 p.}$$

$$\omega \leq \frac{1}{L} \sqrt{\frac{2aqQ}{\pi\epsilon M(L^2 - a^2)}} \dots\dots \mathbf{0,5 p.}$$

b) În fig. 1, unde tija este deviată față de poziția de echilibru cu unghiul α , sunt reprezentate forțele electrostatice, care acționează asupra unui corp de la capătul tijei, forțe rezultante din interacțiunea cu sarcinile electrice ale dipolului fix.

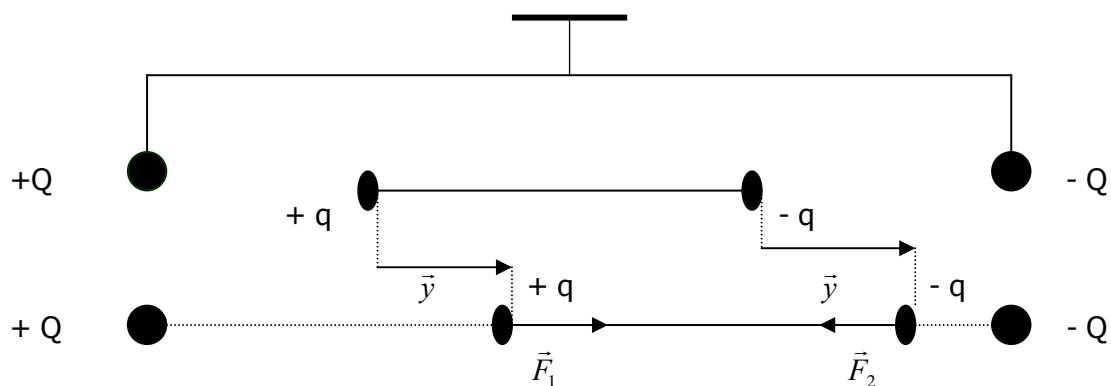
$$\left. \begin{aligned} F_1 &= \frac{1}{4\pi\epsilon} \frac{qQ}{r_1^2} \\ r_1^2 &= L^2 + a^2 + 2La \cos(\alpha) \approx L^2 \left(1 + 2\frac{a}{L} \cos(\alpha) \right) \\ F_1 &= \frac{1}{4\pi\epsilon} \frac{qQ}{L^2} \left(1 - 2\frac{a}{L} \cos(\alpha) \right) \\ F_2 &= \frac{1}{4\pi\epsilon} \frac{qQ}{r_2^2}; r_2^2 = L^2 + a^2 - 2aL \cos(\alpha) \\ F_2 &= \frac{1}{4\pi\epsilon} \frac{qQ}{L^2} \left(1 + 2\frac{a}{L} \cos(\alpha) \right) \end{aligned} \right\} \dots\dots \mathbf{0,5 p.}$$

Componentele celor două forțe, perpendiculare pe tijă sunt:

$$\left. \begin{aligned} F'_1 &= F_1 \sin \beta \approx F_1 \beta \\ a \times \sin \alpha &= L \beta \\ a \alpha &= L \beta \\ F'_1 &= F_1 \frac{a}{L} \alpha \\ F'_2 &= F_2 \sin \gamma \approx F_2 \gamma \\ a \times \sin \alpha &= L \gamma \\ a \alpha &= L \gamma \\ F'_2 &= F_2 \frac{a}{L} \alpha \end{aligned} \right\} \text{ iar rezultanta lor este: } \left. \begin{aligned} \vec{F} &= \vec{F}'_1 + \vec{F}'_2 \\ F &= F'_1 + F'_2 = (F_1 + F_2) \frac{a}{L} \alpha \\ F &= \frac{1}{2\pi\epsilon} \frac{aqQ}{L^3} \alpha \end{aligned} \right\} \dots\dots \mathbf{0,5 p.}$$

$A_0 \vec{A} = \vec{y}; y \approx L\alpha; \alpha = \frac{y}{L}; F = \frac{aqQ}{2\pi\epsilon L^4} y; k = \frac{aqQ}{2\pi\epsilon L^4}; F = ky; \vec{F} = -k\vec{y}$, ceea ce dovedește că oscilațiile sunt armonice. **0,5 p.** $k = M\omega^2; T = 2\pi L^2 \sqrt{\frac{2\pi\epsilon M}{aqQ}}$ **0,5 p.**

c) Din fig.2, unde dipolul este deplasat față de poziția de echilibru pe distanța y , rezultă:



$$F_1 = \frac{1}{4\pi\epsilon} \frac{qQ}{(L-a+y)^2} + \frac{1}{4\pi\epsilon} \frac{qQ}{(L+a-y)^2} \dots\dots\dots \mathbf{0,5 p.}$$

$$F_1 \approx \frac{qQ}{4\pi\epsilon(L-a)^2} \left(1 - \frac{2y}{L-a}\right) + \frac{qQ}{4\pi\epsilon(L+a)^2} \left(1 + \frac{2y}{L+a}\right) \dots\dots\dots \mathbf{0,25 p.}$$

$$F_2 = \frac{1}{4\pi\epsilon} \frac{qQ}{(L+a+y)^2} + \frac{1}{4\pi\epsilon} \frac{qQ}{(L-a-y)^2} \dots\dots\dots \mathbf{0,5 p.}$$

$$F \approx \frac{qQ}{4\pi\epsilon(L+a)^2} \left(1 - \frac{2y}{L+a}\right) + \frac{qQ}{4\pi\epsilon(L-a)^2} \left(1 + \frac{2y}{L-a}\right) \dots\dots\dots \mathbf{0,25 p.}$$

$$F_2 > F_1; \vec{F} = \vec{F}_2 + \vec{F}_1; F = F_2 - F_1; F = \frac{qQ}{\pi\epsilon} \left[\frac{1}{(L-a)^3} - \frac{1}{(L+a)^3} \right] y; F = ky; \vec{F} = -k\vec{y} \dots\dots \mathbf{0,5 p.}$$

$$k = 2m\omega^2; T' = 2\pi \sqrt{\frac{2m}{\frac{qQ}{\pi\epsilon} \left[\frac{1}{(L-a)^3} - \frac{1}{(L+a)^3} \right]}}; F = \frac{6aqQ}{\pi\epsilon L^2} y; F = ky; \vec{F} = -k\vec{y};$$

$$T' = 2\pi L \sqrt{\frac{\pi\epsilon m}{3aqQ}} \dots\dots\dots \mathbf{0,5 p.}$$

Din oficiu 1 p
TOTAL 10 puncte.

Subiectul II.

$$\mathbf{a)} \quad \begin{cases} P_{a1} = P_{a2} \\ P_{r1} = P_{r2} \end{cases} \text{ unde: } \begin{cases} P_a = RI^2 = R \frac{E^2}{(R+r)^2 + (X+x)^2} \\ P_r = XI^2 = X \frac{E^2}{(R+r)^2 + (X+x)^2} \end{cases}$$

$$\begin{cases} \frac{R_1}{(R_1+r)^2 + (X_1+x)^2} = \frac{R_2}{(R_2+r)^2 + (X_2+x)^2} \\ \frac{X_1}{(R_1+r)^2 + (X_1+x)^2} = \frac{X_2}{(R_2+r)^2 + (X_2+x)^2} \end{cases} \Rightarrow \frac{R_1}{X_1} = \frac{R_2}{X_2} \quad \dots\dots\dots \mathbf{1 p.}$$

După efectuarea calculelor se obține:

$$(R_2 - R_1)(R_1 R_2 - r^2) + R_1 X_2^2 - R_1 X_1 X_2 + R_1 R_2 X_2 - R_1^2 X_2 + x^2 R_1 - x^2 R_2 + r^2 X_1 - r^2 X_2 + (X_2 - X_1)(X_1 X_2 - x^2) = 0$$

Egalitatea se verifică în cazul când $R_1 \neq R_2$ și $X_1 \neq X_2$, dacă $\begin{cases} R_1 R_2 = r^2 \\ X_1 X_2 = x^2 \text{ și } \dots \mathbf{2 p.} \\ R_1 X_2 = R_2 X_1 \end{cases}$

$$\mathbf{b)} \quad P_a = RI^2 = R \frac{E^2}{(R+r)^2 + (X+x)^2} = \frac{E^2}{4r} \frac{4rR}{(R+r)^2 + (X+x)^2} \text{ de unde:}$$

$$P_a = \frac{E^2}{4r} \left[1 - \frac{(R-r)^2 + (X+x)^2}{(R+r)^2 + (X+x)^2} \right] \dots\dots \mathbf{1 p.} \quad P_{a_{\max}} = \frac{E^2}{4r} \text{ dacă}$$

$$R = r \dots \mathbf{1 p.} \text{ și } X = -x \dots \mathbf{1 p.}$$

Obs: Dacă $R = r$ și $X \neq -x$ nu se obține puterea activă maximă. Transferul optim de putere activă implică: la caracter inductiv al sursei trebuie să corespundă caracter capacitiv al consumatorului și invers.

$$\mathbf{c)} \quad \begin{cases} P = UI \cos \varphi \\ Q = UI \sin \varphi \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} Q = P \tan(\varphi) \\ Q' = P \tan(\varphi') \end{cases}$$

$$Q' = Q - Q_{\text{cond}} \Rightarrow Q_{\text{cond}} = Q - Q' = P [\tan(\varphi) - \tan(\varphi')] \dots\dots\dots \mathbf{2 p.}$$

$$\text{Dar } Q_{\text{cond}} = \frac{U^2}{X_c} = \omega C U^2 \Rightarrow C = \frac{P}{\omega U^2} [\tan(\varphi) - \tan(\varphi')] \dots\dots\dots \mathbf{1 p.}$$

La aceeași putere activă obținută se micșorează energia reactivă, puterea reactivă și valoarea efectivă a curentului.

Din oficiu 1 p.
Total 10 p.

Subiectul III.

a) Se consideră circuitul echivalent, la un moment dat, în care sarcina electrică a condensatorului este distribuită pe două porțiuni din suprafața totală a acestuia.

$$\begin{cases} q_1 + q_2 = q \\ L_1 q_1 = L_2 q_2 \end{cases} \Rightarrow q_1 = q \frac{L_2}{L_1 + L_2}. \quad \text{Din condiția } \omega_1 = \omega_2 = \omega \text{ rezultă, după efectuarea}$$

calculelor:

$$\omega = \sqrt{\frac{L_1 + L_2}{CL_1 L_2}} \dots \dots \dots \mathbf{3 \text{ p.}}$$

b) Fiecare punct material de masă m_1 sau m_2 (aflate la distanțele l_1 respectiv l_2 de C. M.) oscilează în raport cu C. M. cu aceeași pulsație $\omega_1 = \omega_2 = \omega$. Deoarece:

$$\begin{cases} l_1 + l_2 = l \\ m_1 l_1 = m_2 l_2 \end{cases}. \text{ Deoarece: } K_1 = K \frac{m_1 + m_2}{m_2}, \text{ dacă } m_1 = m_2, \text{ se obține: } \omega_1 = \omega \dots \dots \dots \mathbf{2 \text{ p.}}$$

$$\omega = \sqrt{\frac{2K}{m}} \dots \dots \dots \mathbf{1 \text{ p.}}$$

c) Energia de oscilație a unui atom $E_H = \frac{E_{H_2}}{2} = 6,5 \times 10^{-20} \text{ J}.$

$$V_{\max}^{\text{osc}} = \sqrt{\frac{2E_H}{m}} = 8,8 \times 10^3 \frac{m}{s} \dots \mathbf{1 \text{ p.}} \quad \frac{Kx^2}{2} = E_H \Rightarrow x_{\max} = \sqrt{\frac{2E_H}{K}} \approx 1,1 \times 10^{-11} m \dots \mathbf{1 \text{ p.}}$$

Se observă că amplitudinea de oscilație $A = x_{\max}$ este cu un ordin de mărime mai mică decât dimensiunile moleculelor. $\dots \dots \dots \mathbf{1 \text{ p.}}$

Din oficiu 1 p.

Total 10 p.