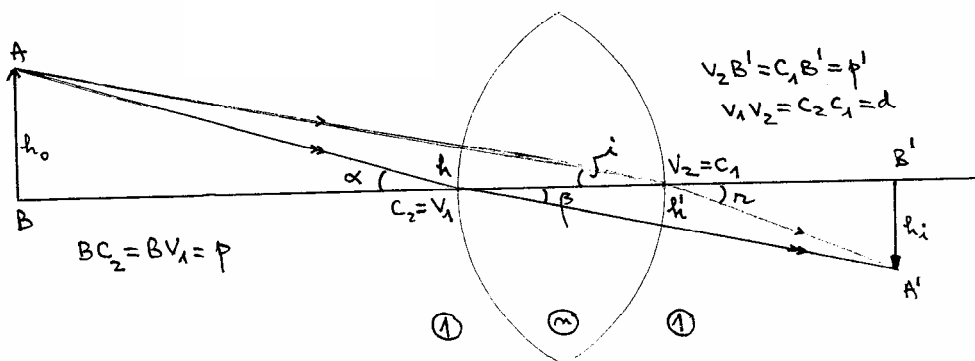


I. a) Construcția imaginii este ilustrată în figura alăturată. Din legea refracției rezultă: $\sin \alpha = n \sin \beta$; $n \sin i = \sin r$. Deoarece obiectul este foarte mic $\Rightarrow \alpha \approx n \beta$, $r \approx ni$.
Din punct de vedere geometric: $\tan \alpha = h_0/p$, $\tan r = h_i/p' \Rightarrow \alpha \approx h_0/p$, $r \approx h_i/p'$; $\tan i = h_0/(p+d) \Rightarrow i \approx h_0/(p+d)$; $\tan \beta = h_i/(p'+d) \Rightarrow \beta \approx h_i/(p'+d)$. Imaginea este reală și răsturnată.....1p



$$\frac{i}{\beta} = \frac{np}{p+d} \approx \frac{p'+d}{np'} \Rightarrow p' \approx \frac{d(p+d)}{p(n^2-1)-d} = 37,5 \text{ cm}$$

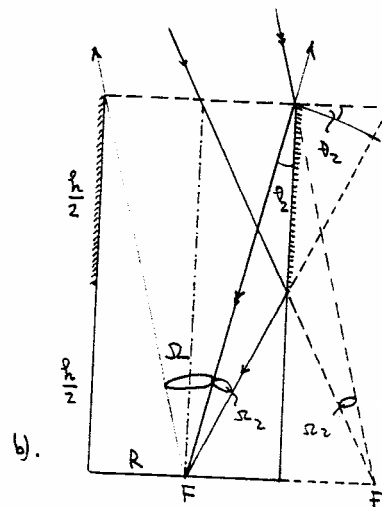
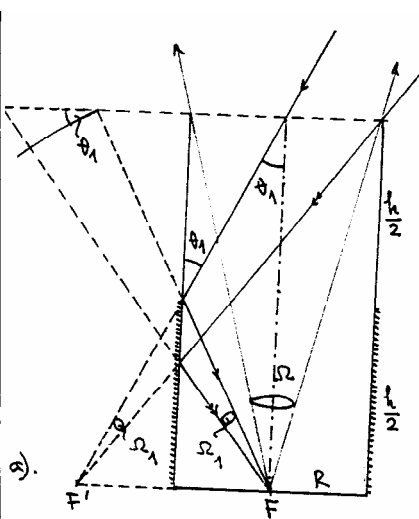
Mărirea transversală: $\frac{h_i}{h_0} = \frac{\beta(p'+d)}{\alpha p} \approx \frac{p'+d}{np} = 0,375$ 1p

Pentru $p < d(n^2-1) = 24 \text{ cm}$ (în cazul nostru), imaginea devine virtuală (lentila se comportă ca o lupă). Cantitatea $d/(n^2-1)$ poate fi considerată ca distanță focală ca obiect. Exprimând p în funcție de p' obținem:

$$p = \frac{d(p'+d)}{p'(n^2-1)-d},$$

care, din nou, pentru $p' = d(n^2-1)$ ne dă $p \rightarrow \infty$. Prin urmare, focarele obiect și imagine sunt simetrice.....1p

b) Aplicând principiul reversibilității razelor de lumină, considerăm, așa cum indică desenul a) din figura alăturată, că F este o sursă punctiformă. Pot ieși din tubul cilindric razele de lumină care pornesc în



sus în unghiul solid $\Omega = \pi R^2/h^2$. În primul caz mai părăsesc tubul și razele ce pornesc în direcția unghiului solid Ω_1 (considerând și simetria cilindrică), după reflexia pe porțiunea argintată. Analog, în cazul al doilea (desenul b) mai părăsesc tubul, după reflexie, și razele ce pornesc în direcția unghiului solid Ω_2 (considerând și simetria cilindrică).....1p

$$\text{În primul caz } A_1 = \pi(3R)^2 - \pi(2R)^2 = 5\pi R^2; \Omega_1 = \frac{A_1 \cos \theta_1}{h^2 + 4R^2}; \cos \theta_1 = \frac{h}{\sqrt{h^2 + 4R^2}}$$

$$E_0 \sim \Omega + \Omega_1 = 6 \frac{\pi R^2}{h^2} + O \dots\dots\dots 1p$$

În cazul al doilea: $A_2 = \pi(2R)^2 - \pi R^2 = 3\pi R^2$;

$$\Omega_2 = \frac{A_2 \cos \theta_2}{h^2 + R^2}; \cos \theta_2 = \frac{h}{\sqrt{h^2 + R^2}} \Rightarrow E_0 \sim \Omega + \Omega_2 = 4 \frac{\pi R^2}{h^2} + O. \text{ Prin } O \text{ desemnăm termenii}$$

neglijabili, de ordinul R^4/h^4 (cel puțin), care sunt foarte mici (când $h \gg R$). Comparăm cele două expresii $\Rightarrow E = 2/3 E_0$. $\dots\dots\dots 1p$

c) Unghiul solid al pupilei oculare, situată la distanța D față de laser este $\Omega = \pi d^2 / 4D^2$. Unghiul solid al fascicolului laser, având divergența α este $\Omega_0 = \pi \alpha^2 / 4$ $\dots\dots\dots 1p$

Unghiului Ω_0 îi corespunde puterea P_0 , iar lui Ω îi corespunde puterea $P = nhc/\lambda$. $\dots\dots\dots 1p$

Rezultă $P = \Omega P_0 / \Omega_0$; $D = \frac{d}{\alpha} \sqrt{\frac{\lambda P_0}{nhc}} \approx 4,87 \cdot 10^8 m$. Radiația laser nu trebuie privită “în față” nici măcar la puteri de ordinul miliwattului. $\dots\dots\dots 1p$

Din oficiu $\dots\dots\dots 1p$

II. a) Elipsa este locul geometric al punctelor P_k dintr-un plan pentru care suma distanțelor de la P_k la două puncte fixe din acel plan, numite focare (F_1 și F_2) este o constantă ($2a$). Fiecare elipsă poate fi caracterizată prin această lungime constantă ($2a$) și prin distanța dintre focare ($2c$). De asemenea, poate fi descrisă cu ajutorul semiaxei mari (a) și al semiaxei mici (b). relația dintre cele două moduri de descriere este arătată în figura a). Deoarece punctele A și C se află pe elipsă rezultă $AF_1 + AF_2 = 2a$ respectiv $CF_1 + CF_2 = 2a$. Datorită simetriei rezultă $CF_1 = CF_2 = a$. Din triunghiul dreptunghic $OCF_1 \Rightarrow b^2 = a^2 - c^2$

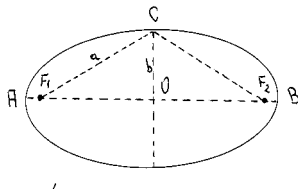


fig. a

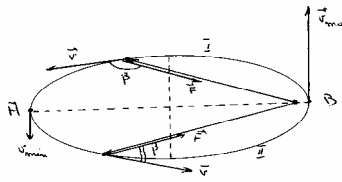


fig. b

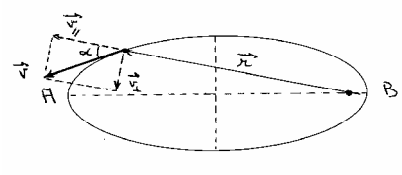


fig. c

Pentru a stabili relația dintre E și L am descompus viteza tangențială a electronului în două componente (vezi fig. c): $\vec{v} = \vec{v}_{\parallel} + \vec{v}_{\perp}$; $v^2 = v_{\parallel}^2 + v_{\perp}^2$; $E_C = \frac{mv^2}{2} = \frac{mv_{\parallel}^2}{2} + \frac{mv_{\perp}^2}{2}$; $\vec{L} = \vec{r} \times m\vec{v}$;

$$L = mvr \sin \alpha = mr v_{\perp} \Rightarrow v_{\perp} = L/mr; E = E_C + E_P = \frac{mv^2}{2} - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r}; E = \frac{mv_{\parallel}^2}{2} + \frac{mv_{\perp}^2}{2} - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r}$$

În conformitate cu legea conservării energiei, valoare E a energiei totale trebuie să se regăsească pentru orice poziție a electronului pe elipsă, deci și pentru punctele A și B , acolo unde componenta $v_{\parallel} = 0$.

Dacă distanța de la nucleu până la aceste puncte este r_0 atunci obținem:

$$E = \frac{1}{2} mv_{\parallel}^2 + \frac{L^2}{2mr_0^2} - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r_0} = \frac{L^2}{2mr_0^2} - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r_0}; \dots\dots\dots 1p$$

$$r_0^2 + \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 E} r_0 - \frac{L^2}{2mE} = 0;$$

ale cărei rădăcini satisfac relațiile: $r_{0A}=a+c=r_{\max}$ și $r_{0B}=a-c=r_{\min}$. Utilizând relațiile dintre rădăcinile și coeficienții ecuației de grad II \Rightarrow

$$(a-c) + (a+c) = -\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 E} \text{ și } (a-c)(a+c) = -L^2/2mE = b^2 \Rightarrow E = -\frac{e^2}{8\pi\epsilon_0 a} < 0; L = \frac{eb}{2} \sqrt{\frac{m}{\pi\epsilon_0 a}} \dots 1p$$

Energia totală a atomului de hidrogen depinde numai de semiaxa mare a elipsei, iar momentul cinetic orbital al electronului depinde de ambele semiaxe. Pentru orbitele indicate:

$$E_1=E_2=\dots=E_n=E_n = -\frac{e^2}{8\pi\epsilon_0 a}; L_1=L_{\max} = \frac{ea}{2} \sqrt{\frac{m}{\pi\epsilon_0 a}}; L_1 > L_2 > \dots > L_n$$

Pentru o valoare dată semiaxei "a", indiferent de valoarea "b" energia totală a atomului este aceeași. Substările se diferențiază prin valorile L, deci se diferențiază după valorile "b"..... 1p

b) Desenul din fig. b justifică de ce pe sectorul I (de la B spre A) mișcarea electronului este încetinită ($\beta > \pi/2$) și de ce pe sectorul II (de la A spre B) mișcarea electronului este accelerată ($\beta < \pi/2$). Utilizând legile de conservare ale energiei și momentului cinetic, obținem :

$$\frac{mv_{\max}^2}{2} - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r_{\min}} = \frac{mv_{\min}^2}{2} - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r_{\max}}; r_{\min}v_{\max} = r_{\max}v_{\min}; r_{\min} + r_{\max} = 2a \text{ și } r_{\min}r_{\max} = b^2 \Rightarrow$$

$$r_{\min} = a - \sqrt{a^2 - b^2}; r_{\max} = a + \sqrt{a^2 - b^2}; \dots 1p$$

$$v_{\min}^2 = \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 ma} \frac{a - \sqrt{a^2 - b^2}}{a + \sqrt{a^2 - b^2}}; v_{\max}^2 = \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 ma} \frac{a + \sqrt{a^2 - b^2}}{a - \sqrt{a^2 - b^2}}; \dots 1p$$

$$A = \frac{LT}{2m} \Rightarrow T = \frac{2mA}{L}; A = \pi ab; L = \frac{eb}{2} \sqrt{\frac{m}{\pi\epsilon_0 a}}$$

$$T = \frac{4\pi a}{e} \sqrt{\pi\epsilon_0 ma}; T^2 = ka^3, \text{ unde } k = \frac{16\pi^3\epsilon_0 m}{e^2} \dots 1p$$

c) $\Delta x \Delta p \geq h/2\pi \Rightarrow r_p = h/2\pi$ (în cazul cel mai defavorabil acceptăm egalitatea)

$$E_{\text{totală}} = p^2/2m - e^2/4\pi\epsilon_0 r = p^2/2m - pe^2/2\epsilon_0 h \dots 1p$$

Minimul energetic corespunde evoluției atomului spre starea cea mai probabilă:

$$\frac{dE}{dp} = 0 \Rightarrow p = \frac{me^4}{2\epsilon_0 h} \dots 1p$$

$$\Rightarrow r_1 = \frac{\epsilon_0 h^2}{\pi m e^2} = 0,5 \cdot 10^{-10} \text{ (m)} \text{ și } E_1 = -\frac{me^4}{8h^2 \epsilon_0^2} = -13,6 \text{ (eV)} \dots 1p$$

$$\text{sau } E_{\text{totală}} = p^2/2m - e^2/4\pi\epsilon_0 r, \text{ dar } p = h/2\pi r \Rightarrow E = \frac{h^2}{4\pi^2 r^2 2m} - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r} = f(r);$$

$$\frac{dE}{dr} = 0 \Rightarrow \frac{h^2}{\pi m r} = \frac{e^2}{\epsilon_0} \Rightarrow r_1 = \frac{h^2 \epsilon_0}{\pi m e^2} \text{ și } E_1 = -\frac{me^4}{8h^2 \epsilon_0^2}$$

Obs: incertitudinea drastică asupra poziției electronului $\Delta r = r_1$ după orice direcție ar impune să acceptăm că nu are sens să vorbim de orbită circulară de rază r_1 , adică acestei stări îi corespunde un nor electronic ce înconjoară în mod izotrop nucleul.

Din oficiu..... 1p

$$\text{III. a) } I_2 = \frac{U_{BE} + R_E I_E}{R_2} \approx 10^{-4} \text{ (A)}; I_1 = I_2 + I_B = 110 \mu\text{A}; E = R_1 I_1 + R_2 I_2 \dots 1p$$

$$\Rightarrow R_1 = 103,6 k\Omega; I_C + I_B = I_E \Rightarrow I_C \approx 5 \text{ mA}; U_{CE} = E - R_C I_C - R_E I_E \approx 7 \text{ V} \dots 1p$$

Dacă $R_2 \rightarrow \infty$ (K- deschis), atunci $I_1' = I_B' \Rightarrow E = R_1 I_1' + U_{BE} + R_E I_E$, de unde $I_1' \approx 11,4 \text{ mA} \dots 1p$

b) Considerând două momente de timp t_1 și t_2 foarte apropiate pentru care sunt satisfăcute ecuațiile (în regim dinamic)

$$\left\{ \begin{array}{l} E = R_C(I_C + i_{C,1}) + u_{CE,1} + R_E(I_E + i_{E,1}) \\ E = R_C(I_C + i_{C,2}) + u_{CE,2} + R_E(I_E + i_{E,2}) \dots\dots\dots 1p \end{array} \right.$$

Deoarece curenții de emitor și curenții de colector sunt de același ordin de mărime ($\alpha = \frac{i_{C2} - i_{C1}}{i_{E2} - i_{E1}} \approx 0,9; i_C = \frac{\alpha}{1 - \alpha} i_B = \beta i_B \Rightarrow \beta = \frac{\alpha}{1 - \alpha}$) și $R_E \ll R_C$ ultimul termen din cele două

ecuații ale sistemului se poate neglija față de ceilalți termeni sau practic se va reduce dacă cele două ecuații se scad membru cu membru. Obținem: $R_C \Delta i_C \approx -\Delta u_{CE}$ sau $R_C \Delta i_C \approx -\Delta u_{CE} \Rightarrow u_{22', ies} = -R_C i_C \dots\dots\dots 1p$

Obs: Semnalul electric de ieșire (tensiunea variabilă culeasă după condensatorul C_{iesire} între bornele 22' este defazat cu π radiani față de semnalul de la intrare (este în opoziție de fază) și amplificat în tensiune. Prin creșterea potențialului bazei (spre valori mai pozitive, de exemplu) se obține creșterea conductibilității electrice prin tranzistor (cresc i_C și i_E), dar scade u_{CE} deoarece crește căderea de tensiune pe rezistența de sarcină din colectorul tranzistorului. La scăderea potențialului bazei procesele sunt inverse. Dacă $U_{CE} \rightarrow 0$, situație ce corespunde "saturației" ($I_{cmax} \approx E/R_S$), atunci curenții din bază practic nu mai comandă curenții prin consumator (R_S).....1p

c) Apare un curent de difuzie a electronilor majoritari din zona puternic dopată cu impurități donoare către zona joncțiunii colector-bază, care devine negativă.1p

Astfel apare un câmp electric intern orientat către bază. Acest câmp produce o mișcare dirijată (de drift) a electronilor în sens contrar față de deplasarea prin difuzie.....1p

La echilibru curenții de difuzie și de câmp sunt egali, rezultă $I_{total} = 0$1p

Din oficiu1p