





Pagina 1 din 9

	Pag	gina 1 din 9
Subject 1	Parțial	Punctaj
Total subject		10
Problema A		4,5
Legea a II-a a lui Newton $ma = m \frac{dv}{dt} = mg - Bil$ $cu i = \frac{e}{R} = \frac{Blv}{R} \text{ ne dă } \frac{dv}{dt} = g - \frac{Bl}{m}i = g - \frac{\left(Bl\right)^2 v}{mR}$	1,5	2
Soluția ecuației diferențiale și condiția inițială v=0 la t=0 ne conduce la dependența $v(t) = \frac{mgR}{(Bl)^2} \left(1 - e^{\frac{(Bl)^2}{mR}t}\right)$	0,5	
Cu $v = \frac{dz}{dt}$ și integrarea relației $dz = v(t)dt$, cu condiția inițială $z = 0$ la $t = 0$, obținem $z(t) = \frac{mgR}{(Bl)^2}t + \frac{(mR)^2g}{(Bl)^4}\left(e^{\frac{-(Bl)^2}{mR}t} - 1\right)$ c) $a(t) = g - \frac{(Bl)^2}{mR}v(t) = ge^{\frac{-(Bl)^2}{mR}t}$	1	1
a(t) = $g - \frac{(Bl)^2}{mR} v(t) = ge^{-\frac{(Bl)^2}{mR}t}$	0,5	0,5
$v_{cr} = \frac{mgR}{(Bl)^2}$	0,3	
Pentru $t << t_0$ dependența are forma $z(t) \approx \frac{1}{2} gt^2$	0,4	1
Pentru $t >> t_0$ (adică $t \to \infty$) dependența are forma $z(t) \approx \frac{mgR}{(Bl)^2} \left(t - \frac{mR}{(Bl)^2}\right)$ g $La \ t = t_0 ln2 \ , \ avem \ a_1 = g \ / \ 2$	0,3	

- 1. Orice rezolvare corectă ce ajunge la rezultatul corect va primi punctajul maxim pe itemul respectiv.
- 2. Orice rezolvare corectă, dar care nu ajunge la rezultatul final, va fi punctată corespunzător, proporțional cu conținutul de idei prezent în partea cuprinsă în lucrare din totalul celor ce ar fi trebuit aplicate pentru a ajunge la rezultat, prin metoda aleasă de elev.







Pagina 2 din 9

a) Într-o poziție deplasată cu x față de cea inițială, asupra laturilor cadrului perpendiculare pe Ox, acționează forțele $F_1 = B_z(x) \text{ia} = B_0 \left(1 + \alpha x\right) \text{ia} \qquad \text{în sensul} + Ox \\ F_2 = B_z(x + a) \text{ia} = B_0 \left[1 + \alpha(x + a)\right] \text{ia} \qquad \text{în sensul} - Ox \\ 0,4 \\ Forța netă este F_r = F_1 - F_2 = B_0 \text{ia} \left(-\alpha a\right) = -B_0 \alpha a^2 \text{i} \\ 0,6 \\ Ldi = d\Phi = a^2 dB \text{, cu} dB = \alpha B_0 dx \\ Prin integrare găsim Li = a^2 \alpha B_0 x \text{, adică i} = \frac{a^2 \alpha B_0 x}{L} \\ 0,4 \\ Forța netă devine F_r = -\left(\frac{\alpha B_0 a^2}{\sqrt{L}}\right)^2 x , adică o forță de tip elastic, ce imprimă o oscilație armonică. Constanta de tip elastic este k_{elastic} = \left(\frac{\alpha a^2 B_0}{\sqrt{L}}\right)^2 = m\omega^2 \\ Deci, pulsația mișcării este \omega = \frac{\alpha a^2 B_0}{\sqrt{mL}} \\ Legea conservării energiei \frac{m}{2} v_0^2 = \frac{1}{2} k_{elastic} A^2 ne determină amplitudinea A = \frac{v_0 \sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0} \\ Legea de mișcare a cadrului este x(t) = A \sin \omega t, cu A \sin \omega de mai sus. Perioada mișcării este T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \frac{\sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0} \\ b) \hat{ln} cazul unui cadru cu R \neq 0 o parte din energie se disipă prin efect electrocaloric și mișcarea se amortizează treptat. 0,5 $		rag	gina 2 din 9
a) Într-o poziție deplasată cu x față de cea inițială, asupra laturilor cadrului perpendiculare pe Ox, acționează forțele $F_1 = B_z(x) \text{ia} = B_0 \left(1 + \alpha x\right) \text{ia} \qquad \text{în sensul} + Ox \\ F_2 = B_z(x + a) \text{ia} = B_0 \left[1 + \alpha(x + a)\right] \text{ia} \qquad \text{în sensul} - Ox \\ 0,4 \\ Forța netă este F_r = F_1 - F_2 = B_0 \text{ia} \left(-\alpha a\right) = -B_0 \alpha a^2 \text{i} \\ 0,6 \\ Ldi = d\Phi = a^2 dB \text{, cu} dB = \alpha B_0 dx \\ Prin integrare găsim Li = a^2 \alpha B_0 x \text{, adică i} = \frac{a^2 \alpha B_0 x}{L} \\ 0,4 \\ Forța netă devine F_r = -\left(\frac{\alpha B_0 a^2}{\sqrt{L}}\right)^2 x , adică o forță de tip elastic, ce imprimă o oscilație armonică. Constanta de tip elastic este k_{elastic} = \left(\frac{\alpha a^2 B_0}{\sqrt{L}}\right)^2 = m\omega^2 \\ Deci, pulsația mișcării este \omega = \frac{\alpha a^2 B_0}{\sqrt{mL}} \\ Legea conservării energiei \frac{m}{2} v_0^2 = \frac{1}{2} k_{elastic} A^2 ne determină amplitudinea A = \frac{v_0 \sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0} \\ Legea de mișcare a cadrului este x(t) = A \sin \omega t, cu A \sin \omega de mai sus. Perioada mișcării este T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \frac{\sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0} \\ b) \hat{ln} cazul unui cadru cu R \neq 0 o parte din energie se disipă prin efect electrocaloric și mișcarea se amortizează treptat. 0,5 $	Problema B		4,5
Forța netă este $F_r = F_1 - F_2 = B_0 ia \left(-\alpha a\right) = -B_0 \alpha a^2 i$ Conform legii Faraday - Lenz $e = -\frac{d\Phi}{dt} = -L\frac{di}{dt}$, astfel încât $Ldi = d\Phi = a^2 dB$, cu $dB = \alpha B_0 dx$ Prin integrare găsim $Li = a^2 \alpha B_0 x$, adică $i = \frac{a^2 \alpha B_0 x}{L}$ 0,4 Forța netă devine $F_r = -\left(\frac{\alpha B_0 a^2}{\sqrt{L}}\right)^2 x$, adică o forță de tip elastic, ce imprimă o oscilație armonică. Constanta de tip elastic este $k_{elastic} = \left(\frac{\alpha a^2 B_0}{\sqrt{L}}\right)^2 = m\omega^2$ Deci, pulsația mișcării este $\omega = \frac{\alpha a^2 B_0}{\sqrt{mL}}$ Legea conservării energiei $\frac{m}{2} v_0^2 = \frac{1}{2} k_{elastic} A^2$ ne determină amplitudinea $A = \frac{v_0 \sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0}$ Legea de mișcare a cadrului este $x(t) = A \sin \omega t$, cu $A \sin \omega$ de mai sus. Perioada mișcării este $T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \frac{\sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0}$ b) În cazul unui cadru cu $R \neq 0$ o parte din energie se disipă prin efect electrocaloric și mișcarea se amortizează treptat. 0,4	a) Într-o poziție deplasată cu x față de cea inițială, asupra laturilor cadrului perpendiculare pe Ox, acționează forțele	0,4	
Conform legii Faraday - Lenz $e=-\frac{d\Phi}{dt}=-L\frac{di}{dt}$, astfel încât $Ldi=d\Phi=a^2dB \text{ , cu }dB=\alpha B_0dx$ Prin integrare găsim $Li=a^2\alpha B_0x$, adică $i=\frac{a^2\alpha B_0x}{L}$ 0,4 Forța netă devine $F_r=-\left(\frac{\alpha B_0a^2}{\sqrt{L}}\right)^2x$, adică o forță de tip elastic, ce imprimă o oscilație armonică. 0,4 Constanta de tip elastic este $k_{\text{clastic}}=\left(\frac{\alpha a^2B_0}{\sqrt{L}}\right)^2=m\omega^2$ 0,4 Deci, pulsația mișcării este $\omega=\frac{\alpha a^2B_0}{\sqrt{mL}}$ 0,5 Legea conservării energiei $\frac{m}{2}v_0^2=\frac{1}{2}k_{\text{clastic}}A^2$ ne determină amplitudinea $A=\frac{v_0\sqrt{mL}}{\alpha a^2B_0}$ 0,5 Legea de mișcare a cadrului este $x(t)=A\sin\omega t$, cu A și ω de mai sus. Perioada mișcării este $T=\frac{2\pi}{\omega}=2\pi\frac{\sqrt{mL}}{\alpha a^2B_0}$ 0,5 b) În cazul unui cadru cu $R\neq 0$ o parte din energie se disipă prin efect electrocaloric și mișcarea se amortizează treptat. 0,5	$F_2 = B_z(x+a)ia = B_0[1+\alpha(x+a)]ia$ în sensul $-Ox$	0,4	
$ \begin{array}{c} L di = d\Phi = a^2 dB \text{, cu } dB = \alpha B_0 dx \\ \\ Prin \text{ integrare găsim } Li = a^2 \alpha B_0 x \text{, adică } i = \frac{a^2 \alpha B_0 x}{L} \\ \\ Forța \text{ netă devine } F_r = -\left(\frac{\alpha B_0 a^2}{\sqrt{L}}\right)^2 x \text{, adică o forță de tip elastic, ce imprimă o oscilație armonică.} \\ \\ Constanta de tip elastic este k_{\text{elastic}} = \left(\frac{\alpha a^2 B_0}{\sqrt{L}}\right)^2 = m\omega^2 \\ \\ Deci, \text{ pulsația mișcării este } \omega = \frac{\alpha a^2 B_0}{\sqrt{mL}} \\ \\ Legea \text{ conservării energiei } \frac{m}{2} V_0^2 = \frac{1}{2} k_{\text{elastic}} A^2 \text{ ne determină amplitudinea} \\ A = \frac{v_0 \sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0} \\ \\ Legea \text{ de mișcare a cadrului este } x(t) = A \sin \omega t \text{, cu } A \text{ și } \omega \text{ de mai sus.} \\ \\ Perioada mișcării este } T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \frac{\sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0} \\ \\ b) \hat{\text{ ln cazul unui cadru cu } R \neq 0 \text{ o parte din energie se disipă prin efect electrocaloric și mișcarea se amortizează treptat.} \\ \end{array}$	Forța netă este $F_r = F_1 - F_2 = B_0 ia(-\alpha a) = -B_0 \alpha a^2 i$	0,4	
Prin integrare găsim $\text{Li} = a^2 \alpha B_0 x$, adică $\text{i} = \frac{a^2 \alpha B_0 x}{L}$ 0,4 Forța netă devine $F_r = -\left(\frac{\alpha B_0 a^2}{\sqrt{L}}\right)^2 x$, adică o forță de tip elastic, ce imprimă o oscilație armonică. 0,4 Constanta de tip elastic este $k_{\text{elastic}} = \left(\frac{\alpha a^2 B_0}{\sqrt{L}}\right)^2 = m\omega^2$ Deci, pulsația mișcării este $\omega = \frac{\alpha a^2 B_0}{\sqrt{mL}}$ Legea conservării energiei $\frac{m}{2} v_0^2 = \frac{1}{2} k_{\text{elastic}} A^2$ ne determină amplitudinea $A = \frac{v_0 \sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0}$ Legea de mișcare a cadrului este $x(t) = A \sin \omega t$, cu $A \sin \omega t$ de mai sus. Perioada mișcării este $T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \frac{\sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0}$ b) În cazul unui cadru cu $R \neq 0$ o parte din energie se disipă prin efect electrocaloric și mișcarea se amortizează treptat. 0,5		0,6	
imprimă o oscilație armonică. Constanta de tip elastic este $k_{elastic} = \left(\frac{\alpha a^2 B_0}{\sqrt{L}}\right)^2 = m\omega^2$ Deci, pulsația mișcării este $\omega = \frac{\alpha a^2 B_0}{\sqrt{mL}}$ Legea conservării energiei $\frac{m}{2} v_0^2 = \frac{1}{2} k_{elastic} A^2$ ne determină amplitudinea $A = \frac{v_0 \sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0}$ Legea de mișcare a cadrului este $x(t) = A \sin \omega t$, cu A și ω de mai sus. Perioada mișcării este $T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \frac{\sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0}$ b) În cazul unui cadru cu $R \neq 0$ o parte din energie se disipă prin efect electrocaloric și mișcarea se amortizează treptat. 0,5 0,5	2	0,4	
Constanta de tip elastic este $k_{elastic} = \left(\frac{\alpha a^2 B_0}{\sqrt{L}}\right)^2 = m\omega^2$ Deci, pulsația mișcării este $\omega = \frac{\alpha a^2 B_0}{\sqrt{mL}}$ Legea conservării energiei $\frac{m}{2} v_0^2 = \frac{1}{2} k_{elastic} A^2$ ne determină amplitudinea $A = \frac{v_0 \sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0}$ Legea de mișcare a cadrului este $x(t) = A \sin \omega t$, cu A și ω de mai sus. Perioada mișcării este $T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \frac{\sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0}$ b) În cazul unui cadru cu $R \neq 0$ o parte din energie se disipă prin efect electrocaloric și mișcarea se amortizează treptat. 0,4 0,4 0,5 0,5	(•- /	0,4	4
Deci, pulsația mișcării este $\omega = \frac{\alpha a^2 B_0}{\sqrt{mL}}$ Legea conservării energiei $\frac{m}{2} v_0^2 = \frac{1}{2} k_{elastic} A^2$ ne determină amplitudinea $A = \frac{v_0 \sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0}$ Legea de mișcare a cadrului este $x(t) = A \sin \omega t$, cu $A \sin \omega d$ e mai sus. Perioada mișcării este $T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \frac{\sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0}$ b) În cazul unui cadru cu $R \neq 0$ o parte din energie se disipă prin efect electrocaloric și mișcarea se amortizează treptat. 0,4 0,4 0,5	imprimă o oscilație armonică.		
$A = \frac{v_0 \sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0}$ Legea de mişcare a cadrului este $x(t) = A \sin \omega t$, cu $A \sin \omega t$ de mai sus. Perioada mişcării este $T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \frac{\sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0}$ b) În cazul unui cadru cu $R \neq 0$ o parte din energie se disipă prin efect electrocaloric şi mişcarea se amortizează treptat. 0,5 0,5	(VL)	0,4	
$A = \frac{v_0 \sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0}$ Legea de mişcare a cadrului este $x(t) = A \sin \omega t$, cu $A \sin \omega t$ de mai sus. Perioada mişcării este $T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \frac{\sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0}$ b) În cazul unui cadru cu $R \neq 0$ o parte din energie se disipă prin efect electrocaloric şi mişcarea se amortizează treptat. 0,5 0,5	Legea conservării energiei $\frac{m}{2}v_0^2 = \frac{1}{2}k_{elastic}A^2$ ne determină amplitudinea	0,5	
Legea de mişcare a cadrului este $x(t) = A \sin \omega t$, cu $A \sin \omega de$ mai sus. Perioada mişcării este $T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \frac{\sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0}$ b) În cazul unui cadru cu $R \neq 0$ o parte din energie se disipă prin efect electrocaloric şi mişcarea se amortizează treptat. 0,5 0,5	$A = \frac{v_0 \sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0}$		
Perioada mişcării este $T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \frac{\sqrt{mL}}{\alpha a^2 B_0}$ b) În cazul unui cadru cu $R \neq 0$ o parte din energie se disipă prin efect electrocaloric și mișcarea se amortizează treptat. 0,5 0,5	Legea de miscare a cadrului este $x(t) = A \sin \omega t$, cu A si ω de mai sus.	0,5	1
b) În cazul unui cadru cu R ≠ 0 o parte din energie se disipă prin efect electrocaloric și mișcarea se amortizează treptat. 0,5 0,5			
Oficiu 1	b) În cazul unui cadru cu R ≠ 0 o parte din energie se disipă prin efect	0,5	0,5
	Oficiu		1

^{1.} Orice rezolvare corectă ce ajunge la rezultatul corect va primi punctajul maxim pe itemul respectiv.

^{2.} Orice rezolvare corectă, dar care nu ajunge la rezultatul final, va fi punctată corespunzător, proporțional cu conținutul de idei prezent în partea cuprinsă în lucrare din totalul celor ce ar fi trebuit aplicate pentru a ajunge la rezultat, prin metoda aleasă de elev.





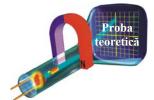


Pagina 3 din 9

		Pa	gina 3 din 9
Sub	piect 2	Parțial	Punctaj
Tota	al subiect		10
Prob	olema A		5
a)	Pentru maximele de interferență $r_2 - r_1 = m\lambda, m = 1, 2, 3,, unde$ $r_1 = z, r_2 = \sqrt{d^2 + z^2}$. De aici rezultă $z_{Max}^{(m)} = \frac{d^2 - m^2\lambda^2}{2m\lambda} = \frac{1}{2m\lambda}(d - m\lambda)(d + m\lambda) > 0$, astfel că $m < d/\lambda = 142,857$.	0,4	0,4
b)	Ultima valoare posibilă pentru m este întregul $m^{(sup)} = int(d/\lambda) = 142$. Astfel, șirul ce localizează maximele are forma $m = 1, 2, 3,, 142$. Se remarcă faptul că distanța $z^{(m)}_{Max}$ scade când întregul m crește (derivata $dz^{(m)}_{Max}/dm$ este mereu negativă). Acum putem scrie $z^{(sup)}_{Max} = \frac{1}{2\lambda int(d/\lambda)}[d^2 - \lambda^2 \left(int(d/\lambda)\right)^2]$.	0,4	0,6
	În aplicația numerică $z_{Max}^{(sup)} = \frac{1}{284\lambda}[d^2 - (142\lambda)^2] = 0,602.10^{-6} \text{m}$, adică maximul este extrem de aproape de sursa S_i .	0,2	
c)	Observăm că cele mai îndepărtate maxime sunt cele pentru m=1 și m=2. Pentru m=1 avem $z_{\text{Max}}^{(1)} = \frac{d^2 - \lambda^2}{2\lambda} = 7,143.10^{-3} \text{m} = 7,143 \text{mm}$	0,3	
	Pentru m = 2 găsim $z_{\text{Max}}^{(2)} = \frac{d^2 - 4\lambda^2}{4\lambda} = 3.571.10^{-3} \text{m} = 3,571 \text{mm}.$	0,3	
	În general, pentru intensitatea luminoasă dintr-un punct oarecare putem scrie relația $I = A\left E\right ^2 = A\left E_1 + E_2\right ^2 = A\left[\left E_1\right ^2 + \left E_2\right ^2 + \left(E_1E_2^* + E_2E_1^*\right)\right] = = AK^2\left\{\frac{1}{r_1^2} + \frac{1}{r_2^2} + \frac{2}{r_1r_2}\cos[k(r_2 - r_1)]\right\}.$ În cazul maximelor argumentul cosinusului este $k\left r_2 - r_1\right = 2\pi m$ și $\cos[k(r_2 - r_1)] = +1. \text{ Astfel, pentru maxime, obținem } I = AK^2(\frac{1}{r_1} + \frac{1}{r_2})^2.$	0,75	
	Pentru $m=1$ avem $I^{(1)} = AK^2 \left(\frac{1}{z_1} + \frac{1}{\sqrt{z_1^2 + d^2}}\right)^2 = AK^2 \cdot \frac{\left(\sqrt{z_1^2 + d^2} + z_1\right)^2}{z_1^2 \left(z_1^2 + d^2\right)},$ unde $z_1 = \frac{d^2 - \lambda^2}{2\lambda}$.	0,2	2,50
	Pentru m=2, avem $I^{(2)} = AK^2 \left(\frac{1}{z_2} + \frac{1}{\sqrt{z_2^2 + d^2}} \right)^2 = AK^2 \cdot \frac{\left(\sqrt{z_2^2 + d^2} + z_2\right)^2}{z_2^2 \left(z_2^2 + d^2\right)}, cu$ $z_2 = \frac{d^2 - 4\lambda^2}{4\lambda}.$	0,2	
	Raportul acestor intensități este $\frac{I^{(1)}}{I^{(2)}} = \frac{z_2^2(z_2^2+d^2)(\sqrt{z_1^2+d^2}+z_1)^2}{z_1^2(z_1^2+d^2)(\sqrt{z_2^2+d^2}+z_2)^2} = \frac{1}{4}\left(\frac{d^4-16\lambda^4}{d^4-\lambda^4}\right)^2.$ Deoarece, în cazul nostru, $\lambda <<$ d, putem considera $\frac{I^{(1)}}{I^{(2)}} = \frac{1}{4}$, sau invers $\frac{I^{(2)}}{I^{(1)}} = 4.$ Intensitățile maximelor cresc pe măsură ce ne apropiem de S_1 .	0,75	

^{1.} Orice rezolvare corectă ce ajunge la rezultatul corect va primi punctajul maxim pe itemul respectiv.

^{2.} Orice rezolvare corectă, dar care nu ajunge la rezultatul final, va fi punctată corespunzător, proporțional cu conținutul de idei prezent în partea cuprinsă în lucrare din totalul celor ce ar fi trebuit aplicate pentru a ajunge la rezultat, prin metoda aleasă de elev.







		Pag	gina 4 din 9
Sub	piect 2	Parțial	Punctaj
d)	Pentru minime $r_2 - r_1 = (m+1/2)\lambda$, cu $m = 0,1,2,3,$ Localizarea lor are în vedere că $r_1 = z$, $r_2 = \sqrt{d^2 + z^2}$ și obținem $z_{min}^{(m)} = \frac{d^2 - (m+1/2)^2 \lambda^2}{(2m+1)\lambda} > 0$. Rezultă cu necesitate $m < d/\lambda - 1/2$. Se acceptă, ca ultimă valoare posibilă, întregul $int(d/\lambda - 1/2)$. În cazul concret al aplicației numerice $int(142,357) = 142$. Localizăm acum minimele pentru $m = 0$ și $m = 1$. Obținem $z_{min}^{(0)} = \frac{d^2 - (1/2)^2 \lambda^2}{\lambda} = 14,29.10^{-3} m$, respectiv $z_{min}^{(1)} = \frac{d^2 - (3/2)^2 \lambda^2}{3\lambda} = 4,76.10^{-3} m$. Acest minim, pentru $m = 1$, este localizat între cele două maxime analizate la punctul c) al problemei. Răspunsul este categoric: interfranja nu este constantă indiferent cum s-ar defini (între două maxime vecine sau între două minime vecine). Motivul	0,25	0,25
f)	este acela că dependențele $z_{Max}(m)$ sau $z_{min}(m)$ nu sunt liniare. Un calcul similar celui de la punctul c) ne dă $\frac{I^{(m_{sup})}}{I^{(1)}} = (m_{sup})^2 \left(\frac{d^4 - \lambda^4}{d^4 - m_{sup}^2 \lambda^4}\right)^2 \xrightarrow{\lambda << d} m_{sup}^2 = 20164.$	0,25	0,25
Pro	blema B		4
1)	Fie s' referențialul legat de lichid (care curge față de s), în care viteza luminii este $v_x' = c/n$. Cu notația $\beta = v/c$, în referențialul s (al laboratorului), viteza luminii este $v_x = (v_x' + v)/(1 + vv_x/c^2) = = (c/n)(1 + n\beta)/(1 + \beta/n)$ iar timpul necesar propagării pulsului luminos de la A la B are valoarea $t_{AB} = \ell/v_x = (n\ell/c)(1 + \beta/n)/(1 + n\beta)$. Când $n \rightarrow 1$, găsim $t_{AB} \rightarrow \ell/c$ (căci $n = 1$ înseamnă vid peste tot).	1	1
2)	2.1). Desigur, t_{AB} este cel deja calculat. Timpul t_{CD} se obține din t_{AB} prin inversarea semnului lui v (adică a lui β). Avem $t_{CD} = (n\ell/c)(1-\beta/n)/(1-n\beta)$.	0,5	
	Calculăm acum diferența acestor timpi de parcurs ai distanței ℓ prin cele două brațe cu lichid: $\Delta t \equiv t_{CD} - t_{AB} = (n\ell/c)\{(1-\beta/n)/(1-n\beta) - (1+\beta/n)/(1+n\beta)\} = (2\beta\ell/c)(n^2-1)/(1-n^2\beta). Cu ajutorul lui \Delta t, determinăm apoi defazajul \Delta \Phi = \omega \Delta t. Observație:când n \to 1, avem \Delta \Phi = 0.$	0,5	
	2.2). Acest defazaj se poate pune în evidență experimental cu o instalație (interferențială) ca cea din figura de mai jos. Cu un detector cvasipunctiform se măsoară intensitatea luminoasă în punctul P de pe un ecran. Când apa din brațe nu curge, intensitatea din P este mare (nu există defazaj). Când apa se pune în mișcare, ca în figura (b) din enunțul problemei, în P se constată o variație (la început o scădere) a intensității, ce corespunde lui 2ΔΦ=2ωΔt (dublarea apare deoarece o rază parcurge distanța 2ℓ în sensul curentului iar cealaltă- în sens opus curentului). De pildă, crescând treptat viteza lichidului, la o anumită valoare a sa, în P se obține întuneric (minim de intensitate luminoasă). Din condiția 2ΔΦ=π se poate afla pentru ce viteză a lichidului apare prima anulare de intensitate luminoasă în P.		2,5

- 1. Orice rezolvare corectă ce ajunge la rezultatul corect va primi punctajul maxim pe itemul respectiv.
- 2. Orice rezolvare corectă, dar care nu ajunge la rezultatul final, va fi punctată corespunzător, proporțional cu conținutul de idei prezent în partea cuprinsă în lucrare din totalul celor ce ar fi trebuit aplicate pentru a ajunge la rezultat, prin metoda aleasă de elev.







Pagina 5 din 9

Subject 2	Parțial	Punctaj
(Punctajul parțial de 1,5 p se va considera pentru schema experimentului, pentru explicarea modului în care se evidențiază defazajul şi pentru comentarii conexe).	1,5	
Refăcând în limbaj clasic (nerelativist) calculul de la punctul 2.1) am obține: $t_{AB} = \ell/(c/n + v)$, respectiv $t_{CD} = \ell/(c/n - v)$. De aici rezultă $\Delta t = t_{CD} - t_{AB} = (2\ell/v)[1/(n\beta)^2 - 1]^{-1}$ și, corespunzător, $\Delta \Phi = \omega \Delta t$. Atunci când $n \to 1$ (vid peste tot), acest calcul ne conduce la un $\Delta t \neq 0$ (în dezacord cu postulatul lui Einstein) și, corespunzător, la un $\Delta \Phi \neq 0$. Așadar, singurul calcul corect este cel relativist.	0,5	0,5
Oficiu		1

^{1.} Orice rezolvare corectă ce ajunge la rezultatul corect va primi punctajul maxim pe itemul respectiv.

^{2.} Orice rezolvare corectă, dar care nu ajunge la rezultatul final, va fi punctată corespunzător, proporțional cu conținutul de idei prezent în partea cuprinsă în lucrare din totalul celor ce ar fi trebuit aplicate pentru a ajunge la rezultat, prin metoda aleasă de elev.







Pagina 6 din 9

Subject 3	Parțial	Punctaj
Total subject	,	10
Indicațiile ceasornicelor de pe navele B și C la întâlnirea acestora		3
În figura 1 am considerat că nava B este un sistem de referință fix față		
de care, în acord cu enunțul problemei, navele A și C se deplasează cu vitezele	0,25	
\vec{v} şi respectiv $-\vec{v}$.		
Ca urmare, distanța parcursă de A în raport cu B, de la întâlnirea $A - B$ până la întâlnirea $A - C$, este egală cu distanța parcursă de C în raport cu B, de la întâlnirea $C - A$ până la întâlnirea $C - B$.	0,50	
$\begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$		
$ \begin{array}{c} B \bullet \\ \hline -v \\ \hline C \end{array} $	0,25	
C fig.1 Deplasarea navei A, de la întâlnirea cu B până la întâlnirea cu C, este un		
proces a cărui durată, măsurată cu ceasornicul lui A, se identifică chiar cu indicația t' a acestuia, reprezentând timpul propriu al ceasornicului lui A la întâlnirea cu C.	0,25	
Durata aceluiași proces, măsurată cu ceasornicul lui B (din sistemul fix al navei B) este: $t_{\rm 1B} = \frac{t'}{\sqrt{1-\frac{{\rm v}^2}{c^2}}},$	0,25	
identificându-se chiar cu indicația ceasornicului lui B la întâlnirea lui A cu C.		
De la întâlnirea navelor A şi C, când, sincronizându-se cu ceasornicul lui A, ceasornicul lui C indică ora t' , şi până la întâlnirea navelor C şi B, deplasarea lui C în raport cu B reproduce, în sens invers, deplasarea lui A în raport cu B.	0,25	
Ca urmare, durata deplasării navei C de la întâlnirea cu A şi până la întâlnirea cu B, măsurată cu ceasornicul lui C este t' , astfel încât indicația ceasornicului lui C la întâlnirea cu nava B este $t_C = 2t'$, reprezentând timpul propriu al navei C la întâlnirea cu B.	0,25	
Durata aceluiași proces, determinată cu ceasornicul lui B (din sistemul fix al navei B) va fi: $t_{2B} = \frac{t'}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = t_{1B},$	0,25	
astfel încât indicația ceasornicului lui B la întâlnirea cu C este:	0.25	

^{1.} Orice rezolvare corectă ce ajunge la rezultatul corect va primi punctajul maxim pe itemul respectiv.

^{2.} Orice rezolvare corectă, dar care nu ajunge la rezultatul final, va fi punctată corespunzător, proporțional cu conținutul de idei prezent în partea cuprinsă în lucrare din totalul celor ce ar fi trebuit aplicate pentru a ajunge la rezultat, prin metoda aleasă de elev.







Pagina 7 din 9

	Pag	gina 7 din 9
Subject 3	Parțial	Punctaj
$t_{\rm B} = t_{\rm 1B} + t_{\rm 2B} = \frac{2t'}{\sqrt{1 - \frac{{ m v}^2}{c^2}}}$		
Diferența indicațiilor ceasornicelor din B și C la întâlnirea navelor B și C	C este:	
$\Delta t = t_{\rm B} - t_{\rm C} = 2 \left(\frac{1}{\sqrt{1 - \frac{{ m v}^2}{c^2}}} - 1 \right) t'.$	0,25	
În variantă nerelativistă, $\Delta t = 0$.	0,25	1
b Viteza navei B astfel încât vitezele relative ale navelor A și C în raj nava B să fie egale în modul și de sens contrar	port cu	3
Adoptând ca sistem inerțial fix, sistemul S din figura 2, atașat s față de care cele trei nave sunt în mișcări rectilinii și uniforme, iar ca inerțial mobil, sistemul S' atașat navei B, vitezele navelor A și C în ra nava B (în raport cu sistemul mobil S') sunt date de relațiile vectoriale: $ \begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccc$	ı sistem	
$\vec{v}_{AB} = \frac{\vec{v}_{A} - \vec{v}_{B}}{1 - \frac{\vec{v}_{A}\vec{v}_{B}}{c^{2}}} = \frac{\vec{v}_{A} - \vec{v}_{B}}{1 - \frac{\vec{v}_{A}v_{B}}{c^{2}}};$ $\vec{v}_{CB} = \frac{\vec{v}_{C} - \vec{v}_{B}}{1 - \frac{\vec{v}_{C}\vec{v}_{B}}{c^{2}}} = \frac{\vec{v}_{C} - \vec{v}_{B}}{1 + \frac{\vec{v}_{C}v_{B}}{c^{2}}};$	0,50	
	0,25	
Utilizând desenul din figura 3 rezultă:	0.25	

- 1. Orice rezolvare corectă ce ajunge la rezultatul corect va primi punctajul maxim pe itemul respectiv.
- 2. Orice rezolvare corectă, dar care nu ajunge la rezultatul final, va fi punctată corespunzător, proporțional cu conținutul de idei prezent în partea cuprinsă în lucrare din totalul celor ce ar fi trebuit aplicate pentru a ajunge la rezultat, prin metoda aleasă de elev.







	Pag	ina 8 din 9
Subject 3	Parțial	Punctaj
$\overrightarrow{V_{A}}$ $\overrightarrow{V_{C}}$ $\overrightarrow{V_{C}}$ $\overrightarrow{V_{B}}$ $\overrightarrow{V_{CB}}$ fig.3		
$V_{AB} = v_{A} - v_{B} = \left(1 - \frac{v_{A}v_{B}}{c^{2}}\right)v_{AB};$ $v_{AB} = \frac{v_{A} - v_{B}}{1 - \frac{v_{A}v_{B}}{c^{2}}};$	0,25	
$V_{\text{CB}} = \mathbf{v}_{\text{C}} + \mathbf{v}_{\text{B}} = \left(1 + \frac{\mathbf{v}_{\text{C}} \mathbf{v}_{\text{B}}}{c^2}\right) \mathbf{v}_{\text{CB}};$	0,25	
$v_{CB} = \frac{v_C + v_B}{1 + \frac{v_C v_B}{c^2}};$ $v_{AB} = v_{CB};$	0,25	
$\frac{\mathbf{v}_{A} - \mathbf{v}_{C}}{c^{2}} \mathbf{v}_{B}^{2} - 2 \left(1 - \frac{\mathbf{v}_{A} \mathbf{v}_{C}}{c^{2}} \right) \mathbf{v}_{B} + (\mathbf{v}_{A} - \mathbf{v}_{C}) = 0;$	0,25	
$ (v_{\rm B})_{1,2} = \frac{c^2 - v_{\rm A} v_{\rm C}}{v_{\rm A} - v_{\rm C}} \pm \sqrt{\left(\frac{c^2 - v_{\rm A} v_{\rm C}}{v_{\rm A} - v_{\rm C}}\right)^2 - c^2} ; $ $ v_{\rm B} < c; $	0,25	
$v_{\rm B} = \frac{c^2 - v_{\rm A} v_{\rm C}}{v_{\rm A} - v_{\rm C}} - \sqrt{\left(\frac{c^2 - v_{\rm A} v_{\rm C}}{v_{\rm A} - v_{\rm C}}\right)^2 - c^2} \ .$	0,25	
c) Elementele vectorului reprezentând viteza navei B în raport cu steaua Σ		3
Adoptând ca sistem inerțial fîx, sistemul S din figura 4, atașat stelei Σ față de care navele A și B sunt în mișcări rectilinii și uniforme, iar ca sistem inerțial mobil, sistemul S', atașat navei A (în mișcare față de sistemul fix cu viteza $\vec{v}_A = \vec{v}_0$), atunci vitezele navei B în raport nava A (în raport cu sistemu mobil S'), $\vec{v}_{BA} = \vec{v}'$ și în raport cu steaua Σ , $\vec{v}_B = \vec{v}$, au componentele:	0,25	
$Y \qquad Y \qquad \overrightarrow{v}_{BA}(\overrightarrow{v}) \qquad \overrightarrow{v}_{B}(\overrightarrow{v})$ $A(S) \qquad \overrightarrow{v}_{A}(\overrightarrow{v}_{0}) \qquad \theta \qquad X'$ $\Sigma(S) \qquad X$ fig.4	1,00	

- 1. Orice rezolvare corectă ce ajunge la rezultatul corect va primi punctajul maxim pe itemul respectiv.
- 2. Orice rezolvare corectă, dar care nu ajunge la rezultatul final, va fi punctată corespunzător, proporțional cu conținutul de idei prezent în partea cuprinsă în lucrare din totalul celor ce ar fi trebuit aplicate pentru a ajunge la rezultat, prin metoda aleasă de elev.







Pagina 9 din 9

Subject 3	Partial	Punctaj
	0,25	
relațiile dintre acestea fiind :	-	
$ (v)_{X} = \frac{(v')_{X'} + v_{0}}{1 + \frac{v_{0}(v')_{X'}}{c^{2}}}; (v)_{Y} = \frac{(v')_{Y'}}{1 + \frac{v_{0}(v')_{X'}}{c^{2}}} \sqrt{1 - \frac{v_{0}^{2}}{c^{2}}}; $	0,50	
$v_{\rm B}\cos\theta = v_{\rm A}$;		
$v_{B} \sin \theta = v_{BA} \sqrt{1 - \frac{v_{A}^{2}}{c^{2}}}.$	0,25	
În aceste condiții, rezultă:		
$v_{B} = \sqrt{v_{A}^{2} + v_{BA}^{2} \left(1 - \frac{v_{A}^{2}}{c^{2}}\right)};$	0,25	
$\tan \theta = \frac{V_{BA}}{V_{A}} \sqrt{1 - \frac{V_{A}^{2}}{c^{2}}}.$	0,25	
Variantă nerelativistă:		
$v_{B} = \sqrt{v_{A}^{2} + v_{BA}^{2}}; \tan \theta = \frac{v_{BA}}{v_{A}}.$	0,25	
Oficiu		1

^{1.} Orice rezolvare corectă ce ajunge la rezultatul corect va primi punctajul maxim pe itemul respectiv.

^{2.} Orice rezolvare corectă, dar care nu ajunge la rezultatul final, va fi punctată corespunzător, proporțional cu conținutul de idei prezent în partea cuprinsă în lucrare din totalul celor ce ar fi trebuit aplicate pentru a ajunge la rezultat, prin metoda aleasă de elev.