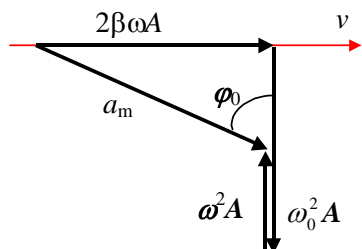
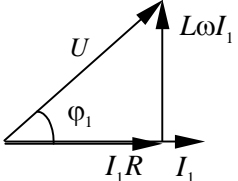
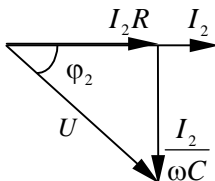
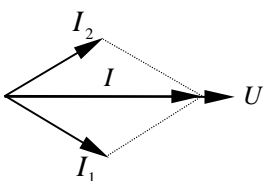


Subiectul 1

a) 4,25	$m\ddot{a} = \vec{F} + \vec{F}_{electmg} + \vec{F}_{elastic} \Rightarrow ma + Bil + kx = F(t)$							0,75
	$m \frac{dv}{dt} + \left(Bl \frac{Bl}{R} \right) v + kx = F(t)$ (1)							1,00
	$L \frac{di}{dt} + Ri + \frac{1}{C} q = u(t)$ (2)							1,00
	m	$\frac{B^2 l^2}{R}$	k	F	x	v	a	1,50
	L	R	$1/C$	u	q	i	$\frac{di}{dt}$	
b) 2,75	$m \ddot{x} + \frac{B^2 l^2}{R} \dot{x} + kx = F_m \sin \omega t \Rightarrow \ddot{x} + 2\beta \dot{x} + \omega_0^2 x = a_m \sin \omega t$ (3)							0,50
	După un timp suficient de lung oscilația proprie se stinge și rămâne numai oscilația forțată							0,50
	Considerăm o soluție de forma: $x(t) = A \sin(\omega t - \varphi_0)$ (4)							0,50
	înlocuind în ecuația (3) se obține $-\omega^2 A \sin(\omega t - \varphi_0) + 2\beta \omega A \cos(\omega t - \varphi_0) + \omega_0^2 A \sin(\omega t - \varphi_0) = a_m \sin \omega t$							0,75
	Pentru aflarea amplitudinii A se poate realiza diagrama fazorială din figura 1. Astfel: $A = \frac{a_m}{\sqrt{(\omega^2 - \omega_0^2)^2 + 4\beta^2 \omega^2}}$ (5)							
c) 0,50	Puterea mecanică dezvoltată de forța F este: $p(t) = F \cdot v = \frac{F_m A \omega}{2} (\sin \varphi_0 + \sin(2\omega t - \varphi_0))$ Se observă că puterea momentană variază în timp, având valoarea medie (pe o perioadă) $P = \frac{F_m A \omega}{2} \sin \varphi_0$ (6)							
d) 1,50	Din (5) se observă că valoarea extremă a amplitudinii de oscilație se obține atunci când funcția $f(\omega) = \omega^4 - (2\omega_0^2 - 4\beta^2)\omega^2 + \omega_0^4$ își atinge valoarea extremă. Aceasta se realizează pentru $\omega = \sqrt{\omega_0^2 - 2\beta^2}$ (7) și are valoarea $A = \frac{a_m}{2\beta\sqrt{\omega_0^2 - \beta^2}}$ (8)							0,50
	$v_m = \frac{a_m}{\sqrt{\left(\omega - \frac{\omega_0^2}{\omega}\right)^2 + 4\beta^2}}$ se obține pentru $\omega = \omega_0$ și este $v_{m,max} = \frac{a_m}{2\beta}$.							1,00
Punct din oficiu								1,00
Total Subiect 1								10,00

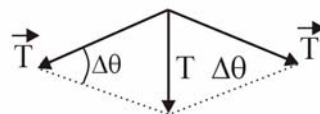
Subiectul 2

A. a) 2,50	Varianta I Se utilizează diagramele fazoriale pentru fiecare ramură și pentru întreg circuitul: <div style="display: flex; justify-content: space-around; align-items: center;">    </div>	0,75
	$\operatorname{tg} \varphi_1 = L\omega / R$, $\operatorname{tg} \varphi_2 = 1 / \omega RC$	0,25
	Din condiția $LC\omega^2 = 1 \Rightarrow \varphi_1 = \varphi_2$	0,50
	iar $I_1 = I_2$	0,25
	Curentul I este în fază cu tensiunea, $\varphi = 0$ și $I = 2I_1 \cos \varphi_1$	0,25
	$I_m = \frac{2RU_m}{R^2 + L^2\omega^2}$ reprezintă intensitatea maximă a curentului principal	0,25
	$i(t) = I_{\max} \cos \omega t$, rezultă: $i = \frac{2RC^2\omega^2}{1 + R^2C^2\omega^2} U_m \cos \omega t$ ($\varphi = 0$)	0,25
	Varianta II Impedanțele complexe ale ramurilor: $\tilde{Z}_1 = R + j\omega L$ și $\tilde{Z}_2 = R - j\frac{1}{\omega C}$	0,50
	Impedanța totală se obține din: $\frac{1}{\tilde{Z}} = \frac{1}{\tilde{Z}_1} + \frac{1}{\tilde{Z}_2} \Rightarrow \frac{1}{\tilde{Z}} = \frac{RC\omega - j + RC\omega + jLC\omega^2}{R^2C\omega + jRLC\omega^2 - jR + L\omega}$	0,50
	Din condiția $LC\omega^2 = 1$ rezultă: $\tilde{Z} = \frac{1 + R^2C^2\omega^2}{2RC^2\omega^2}$, adică circuitul este la rezonanță (partea imaginară nula)	0,50
	$\tilde{i} = \frac{1}{\tilde{Z}} \tilde{u} = \frac{2RC^2\omega^2}{1 + R^2C^2\omega^2} \tilde{u}$, rezultă: $i = \frac{2RC^2\omega^2}{1 + R^2C^2\omega^2} U_m \cos \omega t$ ($\varphi = 0$)	1,00
	Varianta III Se exprimă puterile activă și reactivă din circuit:	0,50
	$P_r = \frac{U^2 \sin \varphi}{Z} = \frac{X_L U^2}{R^2 + X_L^2} - \frac{X_C U^2}{R^2 + X_C^2}$	0,50
	$P = \frac{U^2 \cos \varphi}{Z} = \frac{RU^2}{R^2 + X_L^2} - \frac{RU^2}{R^2 + X_C^2}$	0,50
	Utilizând condiția problemei $X_L = X_C = L/C$, relațiile devin:	0,25
	$\frac{\sin \varphi}{Z} = 0$	0,25
	$\frac{\cos \varphi}{Z} = \frac{2R}{R^2 + X_L^2}$	0,25
	Rezultă $\varphi = 0$, curentul este în fază cu tensiunea	0,25
	Impedanța circuitului este $Z = \frac{R^2 + L/C}{2R}$	0,25
	Amplitudinea curentului principal este: $I_m = \frac{2RU_m}{R^2 + L^2\omega^2}$	0,25
	$i(t) = I_{\max} \cos \omega t$, rezultă: $i = \frac{2RC^2\omega^2}{1 + R^2C^2\omega^2} U_m \cos \omega t$ ($\varphi = 0$)	0,25
A. b) 1,50	$\frac{dI_m}{dR} = 0 \Rightarrow R = \frac{1}{C\omega} = \sqrt{\frac{L}{C}}$ dacă se ține cont de $LC\omega^2 = 1$	1,00

	$\Rightarrow I_{m,\max} = 1 \text{ A}, \text{ deci } \Rightarrow I_{ef,\max} = \frac{1}{\sqrt{2}} \approx 0,707 \text{ A}$	0,50
B. a) 1,50	Amortizarea oscilațiilor în prima situație se datorează disipării de energie prin efect Joule în rezistența r a bobinei	0,50
	În a doua situație (R de ordinul zecilor de $\text{k}\Omega$) energia disipată prin efect Joule face ca amplitudinea curentului să scadă, fără modificarea semnificativă a perioadei $T \approx 2\pi\sqrt{\frac{LC}{2}}$	0,50
	În a treia situație (R de ordinul zecimilor de Ω), rezistorul R scurtcircuitază condensatorul și perioada se modifică $T' \approx 2\pi\sqrt{LC}$	0,50
B. b) 1,00	Dacă $\Delta I = 0,01 I_0 \Rightarrow \Delta W = \frac{L}{2} \Delta(I^2) = LI\Delta I = 0,02 W_0$ (sau soluție geometrică)	0,50
	Când amplitudinea intensității curentului scade cu 1% energia scade cu 2%	0,50
B. c) 2,50	La montarea lui R (de valoare mare) scăderea amplitudinii este de cinci ori mai rapidă Rezultă că puterea disipată numai pe R este de patru ori mai mare decât cea disipată pe r	0,25
	Fie U_0 amplitudinea inițială a tensiunii între bornele A și B . Deoarece amortizarea este slabă, tensiunea efectivă pe durata celor două perioade poate fi considerată constantă la bornele fiecărui condensator. Rezultă: $\frac{\left(\frac{U_0}{2\sqrt{2}}\right)^2}{R} = 4r\left(\frac{I_0}{\sqrt{2}}\right)^2 \Rightarrow \frac{U_0^2}{8R} = 4r\frac{I_0^2}{2}$ (1)	0,25
	La momentul inițial: $\frac{LI_0^2}{2} = \frac{CU_0^2}{4} \Rightarrow U_0^2 = \frac{2LI_0^2}{C}$ (2)	0,25
	Din (1) și (2) se obține $\frac{L}{C} = 8Rr$ (3)	0,25
	Disiparea energiei pe rezistența r a bobinei $r\left(\frac{I_0}{\sqrt{2}}\right)^2 \cdot 10T = 0,02 \frac{LI_0^2}{2} \Rightarrow 10rT = 0,02L$ (4)	0,25
	iar din (4) $\frac{L}{C} = \frac{200\pi^2 r^2}{10^{-4}}$ (5)	0,25
	Se obține $R \approx 62,5 \text{ k}\Omega$	0,25
	În al doilea caz pierderea de energie $\Delta W = (r + R)\left(\frac{I_0}{\sqrt{2}}\right)^2 2\sqrt{2}T$	0,25p
	este egală cu pierderea de energie pe r în primul caz: $\Delta W = r\left(\frac{I_0}{\sqrt{2}}\right)^2 10T$	0,25p
	Se obține $R \approx 0,255 \text{ k}\Omega$	0,25p
Punct din oficiu		1,00
Total Subiect 2		10,00

Subiectul 3

a) 3,00	Dacă se notează R raza cercului care local aproximează pulsul, lungimea segmentului Δl este dată de $\Delta l = R\Delta\theta$ unde $\Delta\theta$ este unghiul razelor prin capetele segmentului elementar. Instantaneu, segmentul Δl se află în mișcare circulară. Masa segmentului este $\mu\Delta l$ iar accelerația sa este $\frac{v^2}{R}$	1,00
	Forțele care acționează la capetele segmentului sunt forțele de tensiune T a căror rezultantă este $T\Delta\theta$	1,00
	Ecuția de mișcare este $\mu\Delta l \frac{v^2}{R} = T\Delta\theta$ și cum $R\Delta\theta = \Delta l$, rezultă $\mu v^2 = T$	1,00



b) 2,5p	ω este viteza unghiulară a picăturii de apă în mișcarea sa circulară: $k = \frac{2\pi}{\lambda}$; $\omega = vk$	1,00
	Variația în timp a masei de lichid într-un volum dat se produce datorită intrărilor (sau ieșirilor) de lichid pe direcțiile x și y . Cum lichidul este incompresibil, densitatea sa este constantă și nu există variație temporală a masei într-un volum dat; ca o consecință, suma algebrică a cantităților de lichid care străbat suprafața cubului elementar față de un sens de referință precizat (de la interior spre exterior sau invers) trebuie să fie nulă, adică $\frac{\Delta u_x}{\Delta x} + \frac{\Delta u_y}{\Delta y} = 0$	0,50
	Ținând cont de expresiile deplasărilor pe cele două direcții de interes rezultă: $\frac{\Delta u_x}{\Delta x} = -A \cdot k \sin(\omega t - kx) f(y) \text{ și respectiv } \frac{\Delta u_y}{\Delta y} = A \cdot \sin(\omega t - kx) f'(y)$	0,50
	În consecință, $f'(y) = f(y) \cdot k$ și deci $f(y) = \exp(ky)$	0,50
c) 1,50	Forța care acționează pe direcția Ox asupra volumului $L\Delta x\Delta y$ este: $F_x = -(\Delta p) \cdot (\Delta S) \text{ unde } \Delta S = L\Delta y, \text{ iar } \Delta p = \rho g \Delta u_y = \rho g \frac{\Delta u_y}{\Delta x} \Delta x = \rho g k u_x \Delta x$ Ținând cont că $\Delta m = \rho L\Delta x \cdot \Delta y$ rezultă $F_x = -k\Delta m \cdot g \cdot u_x = -\aleph \cdot u_x = -\Delta m \cdot \omega^2 \cdot u_x$ unde \aleph este o constantă de elasticitate echivalentă.	1,00
	$\omega = \sqrt{kg}$ și cum $v = \frac{\omega}{k}$ rezultă $v = \sqrt{\frac{g\lambda}{2\pi}}$	0,50
d) 2,00	Expresia vitezei se poate rescrie în forma: $v = \sqrt[4]{\frac{g\sigma}{\rho}} \sqrt{\frac{\lambda}{2\pi}} \sqrt{\frac{\rho g}{\sigma}} + \frac{2\pi}{\lambda} \sqrt{\frac{\sigma}{\rho g}}$. Notând $t = \frac{2\pi}{\lambda} \sqrt{\frac{\sigma}{\rho g}}$ și ținând cont că $t + \frac{1}{t} \geq 2$ (valoarea minimă, 2, se realizează pentru $t = 1$) rezultă că minimum vitezei este dat de $v_{\min} = \sqrt{2\sqrt{\frac{\sigma g}{\rho}}}$; lungimea de undă corespunzătoare este $\lambda = 2\pi \sqrt{\frac{\sigma}{\rho g}}$	1,00
	Sau O expresie de tipul $v^2 = a\lambda + \frac{b}{\lambda}$ poate fi rescrisă sub forma: $v^2 = \left(\sqrt{a\lambda} - \sqrt{\frac{b}{\lambda}}\right)^2 + 2\sqrt{ab}$ din care rezultă $v^2 \geq 2\sqrt{ab}$ (același rezultat ca la varianta anterioară)	1,00
	Valorile numerice ale mărimilor cerute sunt: $v_{\min} = 0,23 \text{ m/s}$ și $\lambda = 1,6 \text{ cm}$.	1,00
Punct din oficiu		1,00
Total Subiect 3		10,00

Notă: Orice rezolvare corectă va fi punctată corespunzător.