

XXXIX САВЕЗНО ТАКМИЧЕЊЕ ИЗ ФИЗИКЕ УЧЕНИКА ОСНОВНИХ И СРЕДЊИХ ШКОЛА СРБИЈЕ И ЦРНЕ ГОРЕ

Београд, 28. – 30. мај 2004. године

Решења теоријских задатака за III разред

1. За напон U важи $U = U_0 (\cos t\sqrt{k/m})^2 = \frac{U_0}{2} + \frac{U_0}{2} \cos(2t\sqrt{k/m})$. Ако са a означимо интензитет убрзања куглице у стационарном стању, а са x њено растојање од првобитног равнотежног положаја (пре укључивања напона), једначина кретања куглице има облик $ma = -kx + qU/H = -k(x - x_R) + \frac{qU_0}{2H} \cos(2t\sqrt{k/m})$, где је $x_R = \frac{qU_0}{2kH}$ дужина за коју се додатно померио равнотежни положај. (Тежина тела је само померила првобитни равнотежни положај тела на висину h_0 и нема потребе да је урачунавамо). Видимо да је у питању осцилаторно кретање под деловањем принудне силе са фреквенцијом $\omega = 2\sqrt{k/m}$. Разматрањем једначине кретања у којој нема принудне силе добијамо сопствену фреквенцију система $\omega_0 = \sqrt{k/m}$. Амплитуда принудног осциловања је $x_0 = \frac{F_0}{m|\omega_0^2 - \omega^2|} = \frac{qU_0}{2Hm|\omega_0^2 - 4k/m|} = \frac{qU_0}{6kH}$. Услов да тело не удари о површину земље своди се на $h_0 > x_0 + x_R$, одакле следи $U_0 < 3kh_0H/2q$.
2. Отпор дела кружног рама (у смеру ротације) између тачке A и тренутног положаја шипке је $R_1(t) = \lambda r \omega t$, а отпор преосталог дела кружног рама је $R_2(t) = \lambda r (2\pi - \omega t)$. Због померања шипке имамо две струјне контуре са промењивим флуksom. Интензитет индуковане електро-моторне силе је у обе контуре исти и једнак је $\varepsilon = B \frac{\Delta S}{\Delta t} = B \omega r^2/2$. Како је отпор шипке занемарљив, потенцијали на њеним крајевима су једнаки, па се коло може упростити тако да садржи три паралелно везане гране: у првој тече струја I_1 , а састоји се од отпора R_1 и извора електромоторне силе ε , у другој тече струја I_2 , а она се састоји од отпора R_2 и извора електромоторне силе ε , док је у трећој грани везана сијалица отпора R , а струја је једнака $I = I_1 + I_2$. Због смера индукованих електромоторних сила за контуру која садржи прву и другу грану важи $I_1 R_1 = I_2 R_2$, док за контуру која садржи прву и трећу грану важи $I_1 R_1 + (I_1 + I_2) R = \varepsilon$. Решавањем овог система за интензитет струје кроз сијалицу добијамо $I(t) = \varepsilon / (R + R_1(t) \parallel R_2(t)) = \frac{\pi B \omega r^2}{2\pi R + \lambda r \omega t (2\pi - \omega t)}$. Снага је $P = R \left(\frac{\pi B \omega r^2}{2\pi R + \lambda r \omega t (2\pi - \omega t)} \right)^2$.
3. Временски облик напона на крајевима звучника је $u_{AC}(t) = u_{AB}(t) + u_{BC}(t)$. Пошто је струја која протиче кроз звучник занемарљива, амплитуде ових напона су $U_{AB} = U_1 \frac{\sqrt{R^2 + (1/\omega_1 C)^2}}{\sqrt{R^2 + (\omega_1 L - 1/\omega_1 C)^2}}$ и $U_{BC} = U_2$. Временски облик напона $u_{AC}(t)$ је збир две хармонијске осцилације блиских фреквенција ν_1 и ν_2 . Интензитет звука ће периодично падати на нулу само ако су амплитуде U_{AB} и U_{BC} полазних осцилација исте, тј. ако је $U_{AB} = U_2$. Тада је $u_{AC} = U_2 (\cos(\omega_1 t + \phi_1) + \cos(\omega_2 t + \phi_2)) = 2U_2 \cos(\frac{\omega_1 - \omega_2}{2} t + \frac{\phi_1 - \phi_2}{2}) \cos(\frac{\omega_1 + \omega_2}{2} t + \frac{\phi_1 + \phi_2}{2}) = 2U_2 \cos(\Delta\omega t + \frac{\phi_1 - \phi_2}{2}) \cos(\omega t + \frac{\phi_1 + \phi_2}{2})$, где је $\Delta\omega = (\omega_1 - \omega_2)/2 = 2\pi$ Hz, а $\omega = (\omega_1 + \omega_2)/2 = 2\pi \cdot 2106$ Hz. Дакле, слушалац чује тон фреквенције 2106 Hz, при чему је период између тренутака када амплитуда звучних осцилација $2U_2 \cos(\Delta\omega t + \frac{\phi_1 - \phi_2}{2})$ пада на нулу једнак $T = 0.5$ s. Из услова $U_{AB} = U_2$ следи $L = \frac{1}{\omega_1} \sqrt{\left(\frac{U_1^2}{U_2^2} - 1\right) R^2 + \left(\frac{U_1}{U_2 \omega_1 C}\right)^2} + \frac{1}{\omega_1^2 C}$. Захтев $U_{AB} = U_2$ можемо испунити само када је поткорена величина у изразу за L позитивна, односно када је $U_1 > U_2 \frac{R}{\sqrt{R^2 + (1/\omega_1 C)^2}}$. Видимо да напон U_{AB} може бити већи од U_1 . Ово повећање напона је могуће због резонантних особина RLC кола, и то не би било могуће постићи отпорничким разделником напона.
4. а) Угао β између нормале на диск и правца под којим се види максимум може бити између 0° и 90° , па његов синус мора бити између 0 и 1. Да би под углом β постојао максимум мора бити задовољено $d(\sin \alpha - \sin \beta) = n\lambda$. Највећу таласну дужину ласера за коју је могуће уочити три максимума налазимо када узмемо да се најнижи максимум налази скоро на нултој висини, док се највиши налази готово у бесконачности, а између њих имамо још један максимум. Из услова за ова два екстремна максимума $d(\sin \alpha - \sin 0^\circ) = n_1 \lambda_{max}$ и $d(\sin \alpha - \sin 90^\circ) = n_2 \lambda_{max}$ закључујемо $d(\sin 90^\circ - \sin 0^\circ) = (n_1 - n_2) \lambda_{max} = 2\lambda_{max} \Rightarrow \lambda_{max} = d/2$. Слично налазимо да је највећа таласна дужина при којој би се већ појавио и четврти дифракциони максимум $\lambda_{min} = d/3$. Ово је уједно и минимална таласна дужина за коју се појављује не више од три максимума. Коначно закључујемо да је $\lambda_{min} < \lambda < \lambda_{max}$, односно $533 \text{ nm} < \lambda < 800 \text{ nm}$.

б) Угао под којим се види централни максимум једнак је упадном углу $\alpha = 30^\circ$. Одатле налазимо да је растојање од застора до тачке у којој ласерски сноп погађа диск једнако $L = h_0 \tan \alpha = h_0 / \sqrt{3} \approx 9.81 \text{ cm}$. Угао под којим се види први максимум је $\beta = \arctan(L/h_1) \approx 63^\circ$. Таласна дужина је $\lambda = d(\sin \beta - \sin \alpha) \approx 626 \text{ nm}$. Пошто је $\sin \beta + \lambda/d > 1$, не може бити максимума испод h_1 . Са друге стране, $\sin \alpha - \lambda/d \approx 0.11$, па под упадним углом $\gamma = \arcsin(\sin \alpha - \lambda/d) \approx 6.3^\circ$ налазимо први максимум са горње стране. Он ће се налазити на висини $h_{-1} = L \cot \gamma \approx 90 \text{ cm}$. Како је $\sin \gamma - \lambda/d < 0$, са ове стране нема више видљивих максимума јер вредност угла мора бити позитивна да би се максимум видео на заклону.

Задатке припремио: Игор Салом
Рецензент: Антун Балаж
Председник комисије: др Мићо Митровић

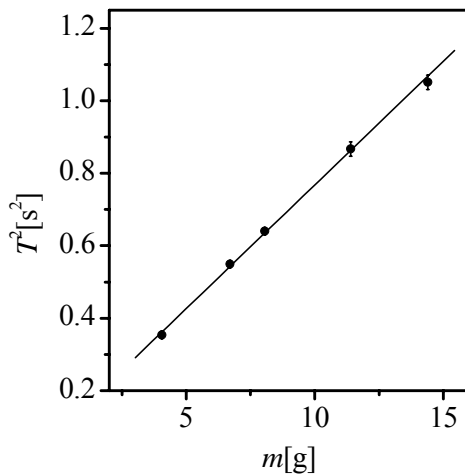
Савезно такмичење 2004.

Решење експерименталног задатка 1

Мерено је време t потребно да опруга оптерећена масом m направи n осцилација. Период осциловања је $T = \frac{t}{n}$, где је $n = 10$ број осцилација. Време t се је одређено из три директна мерења, $t_s = \frac{t_1 + t_2 + t_3}{3}$, а апсолутна грешка као максимално одступање

$|t_i - t_s|_{\max}$. Пошто је $T = 2\pi\sqrt{\frac{m}{k}}$, из линеарне зависности $T^2 = \frac{4\pi^2}{k}m$ може се одредити непозната константа опруге k . Резултати мерења дати су у табели.

	$m[\text{g}]$	$t_i[\text{s}]$	$t_s[\text{s}]$	$\Delta t[\text{s}]$	$T = \frac{t}{n}[\text{s}]$	$\Delta T = \frac{\Delta t}{n}[\text{s}]$	$T^2[\text{s}^2]$	$\Delta T^2 = 2T\Delta T[\text{s}^2]$
1	4.05	5.94	5.967	0.073	0.5967	0.0073	0.356	0.0087
		6.04		0.08		0.008		
		5.92						
2	6.70	7.47	7.407	0.063	0.7407	0.0063	0.549	0.0093
		7.39		0.07		0.007		
		7.37						
3	8.05	8.03	8.000	0.090	0.8000	0.0090	0.640	0.011
		8.06		0.09		0.009		
		7.91						
4	11.4	9.31	9.313	0.067	0.9313	0.0067	0.867	0.012
		9.25		0.07		0.007		
		9.38						
5	14.4	10.31	10.253	0.057	1.0253	0.0057	1.051	0.012
		10.20		0.06		0.006		
		10.25						



Са графика $T^2 = f(m)$, одређује се коефицијент правца праве избором две неексперименталне тачке, нпр. А (5.3g; 0.45s²) између прве и друге и В (12.6g; 0.95s²) између последње и претпоследње експерименталне тачке.

Коефицијент правца се израчунава као:

$$a = \frac{T_B^2 - T_A^2}{m_B - m_A} = \frac{(0.95 - 0.45)\text{s}^2}{(12.6 - 5.3)\text{g}} = 68.5 \frac{\text{s}^2}{\text{kg}}.$$

Релативна грешка се израчунава као $\frac{\Delta a}{a} = \frac{\Delta(T^2)_B + \Delta(T^2)_A}{T_B^2 - T_A^2} + \frac{\Delta m_B + \Delta m_A}{m_B - m_A}$

$$\frac{\Delta a}{a} = \frac{0.0093 + 0.012}{0.95 - 0.45} + \frac{0.1 + 0.1}{12.6 - 5.3} = 0.07 \Rightarrow \Delta a = 4.8 \frac{\text{s}^2}{\text{kg}}, \quad \text{па је } a = (68 \pm 5) \frac{\text{s}^2}{\text{kg}}.$$

в) Пошто је $a = \frac{4\pi^2}{k}$, следи да је $k = \frac{4\pi^2}{a} = \frac{4\pi^2}{68.5} = 0.576 \frac{\text{N}}{\text{m}}$.

$$\frac{\Delta k}{k} = \frac{\Delta a}{a} = \Rightarrow \Delta k = 0.04 \frac{\text{N}}{\text{m}}.$$

Тражена константа еластичности опруге износи:

$$k = (0.58 \pm 0.04) \frac{\text{N}}{\text{m}}.$$

Савезно такмичење 2004.

Решење експерименталног задатка 2

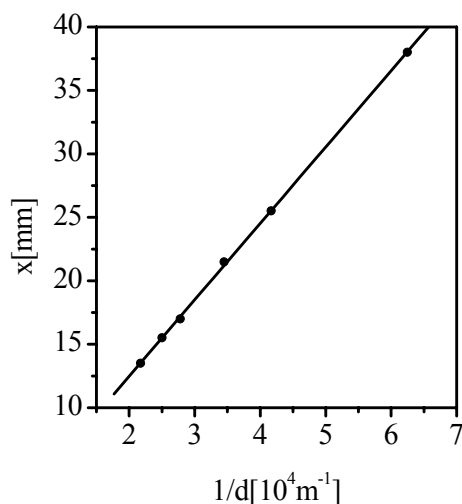
Растојање између нултог максимума и максимума првог реда одређено је формулом $x = \frac{z}{2n} = \lambda L \frac{1}{d}$, где је y мерено растојање између максимума n -тог реда.

$1/d [10^4 \text{m}^{-1}]$	6.250	4.167	3.448	2.778	2.500	2.174
$z [\text{mm}]$	76	51	43	34	62	81
n	1	1	1	1	2	3
$x [\text{mm}]$	38.0	25.5	21.5	17.0	15.5	13.5

Процењена грешка мерења растојања крајњих видљивих максимума: $\Delta x = 1 \text{ mm}$.

Растојање решетке и екрана је $L = (0.95 \pm 0.02) \text{ m}$.

У наведеној зависности $x = f(1/d)$, фактор λL представља коефицијент правца праве. Нацртан је график $x = f(1/d)$.



Ради израчунавања коефицијента правца праве коришћењем графика, изабране се две неексперименталне тачке са праве, на пример А($2.6 \cdot 10^4 \text{ m}^{-1}$, 16 mm) и В($6 \cdot 10^4 \text{ m}^{-1}$, 36.6 mm).

Грешке читавања са графика су $\Delta \left(\frac{1}{d} \right)_A = \Delta \left(\frac{1}{d} \right)_B = 0.02 \cdot 10^4 \text{ m}^{-1}$.

Дакле, коефицијент правца и његова грешка износе:

$$k = \frac{x_B - x_A}{\left(\frac{1}{d}\right)_B - \left(\frac{1}{d}\right)_A} = \frac{(36.6 - 16)\text{mm}}{(6 - 2.6) \cdot 10^4 \text{m}^{-1}} = 6.06 \cdot 10^{-7} \text{m}^2,$$

$$\Delta k = k \cdot \left(\frac{\Delta x_A + \Delta x_B}{x_B - x_A} + \frac{\Delta\left(\frac{1}{d}\right)_A + \Delta\left(\frac{1}{d}\right)_B}{\left(\frac{1}{d}\right)_B - \left(\frac{1}{d}\right)_A} \right), \text{ односно}$$

$$\Delta k = 6.06 \cdot 10^{-7} \text{m}^2 \left(\frac{1 + 1}{36.6 - 16} + \frac{0.02 + 0.02}{6 - 2.6} \right) = 0.66 \cdot 10^{-7} \text{m}^2.$$

Коефицијент правца износи $k = (6.1 \pm 0.7) \cdot 10^{-7} \text{m}^2$.

Из релације $k = L\lambda$, следи да је таласна дужина светлости $\lambda = \frac{k}{L}$, односно

$$\lambda = \frac{6.06 \cdot 10^{-7} \text{m}^2}{0.95 \text{m}} = 6.38 \cdot 10^{-7} \text{m} = 638 \text{nm}$$

$$\text{а апсолутна грешка } \Delta\lambda = \lambda \cdot \left(\frac{\Delta k}{k} + \frac{\Delta L}{L} \right) = 6.38 \cdot 10^{-7} \text{m} \left(\frac{0.66}{6.06} + \frac{0.02}{0.95} \right).$$

Дакле, $\Delta\lambda = 0.83 \cdot 10^{-7} \text{m}$.

Тражена вредност таласне дужине износи

$$\lambda = (6.4 \pm 0.9) \cdot 10^{-7} \text{m} = (640 \pm 90) \text{nm}.$$