

## Fyzikálne kyvadlo

Pre pohyb fyzikálneho kyvadla platí pohybová rovnica  $J\ddot{\varphi} = \mathbf{r} \times \mathbf{F}_g$ , v skalárnom tvare

$$J \frac{d^2\varphi}{dt^2} = -mgl \sin \varphi, \quad (1)$$

kde na pravej strane je moment sily vzhľadom na os otáčania (tá je označená bodom  $O_1$ ),  $J$  je moment zotrvačnosti telesa vzhľadom na os otáčania násobený uhlovým zrýchlením telesa okolo tej istej osi.  $m$  je hmotnosť telesa,  $l$  je vzdialenosť ťažiska od osi otáčania. Znamienko mínus vyjadruje, že moment sily  $M$  je opačne orientovaný ako výchylka  $\varphi$ . Rovnicu (1) upravíme

$$\frac{d^2\varphi}{dt^2} + \frac{mgl}{J} \sin \varphi = 0 \quad (2)$$

Táto rovnica je ťažko riešiteľná a jej riešenie  $\varphi(t)$  má tvar nekonečného radu. Ak si však zvolíme malú počiatočnú výchylku  $\alpha_0$ , výchylky  $\alpha$  budú malé a  $\sin \varphi \approx \varphi$ , rovnica sa zjednoduší

$$\frac{d^2\varphi}{dt^2} + \omega_l^2 \varphi = 0 \quad (3),$$

$$\text{kde } \omega_l = \sqrt{\frac{mgl}{J}} \quad (4)$$

a jej riešenie bude (pri spôsobe uvedenia kyvadla do pohybu vychýlením o uhol  $+\varphi_0$ )

$$\varphi = \varphi_0 \cos \omega_l t \quad (5)$$

Veličina  $\omega$  je uhlová frekvencia. Medzi ňou a frekvenciou  $f$  a períodou  $T$  platia vzťahy

$$\omega_l = 2\pi f = \frac{2\pi}{T}. \text{ Doba kmitu fyzikálneho kyvadla}$$

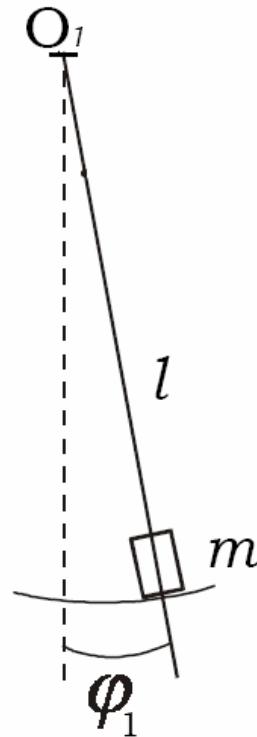
$$T = \frac{2\pi}{\omega_l} = 2\pi \sqrt{\frac{J}{mgl}} \quad (6)$$

by sa môže využiť na výpočet tiažového zrýchlenia, pretože dobu kmitu vieme ľahko odmerať. Problémom je presná poloha ťažiska, t.j. dĺžka  $l$  a moment zotrvačnosti fyzikálneho kyvadla voči osi otáčania. Tieto ťažkosti sa obídu použitím reverzného kyvadla, ktoré ako ďalej uvidíme, formálne prevedie fyzikálne kyvadlo na matematické.

V tomto prípade sa naše fyzikálne kyvadlo skladá z dvoch telies, ktorých momenty zotrvačnosti sa sčítajú.

$$\text{Tyč má moment zotrvačnosti} \quad J_1 = \frac{1}{3} m_1 l_1^2$$

Posuvný valec má moment zotrvačnosti:  $J_2 = m_2 l_2^2$   
 $m_1$  je hmotnosť tyče,  $m_2$  je hmotnosť závažia,  
 $l_1$  je dĺžka tyče,  $l_2$  je vzdialosť stredu závažia od osi otáčania.



KATEDRA FYZIKY ŽU-EF ŽILINA		
Študent	Názov práce	Deň a hodina merania v týždni
Skupina	VYŠETROVANIE KMITOV DVOCH SPRIAHNUTÝCH KMITOV	Vyučujúci
Fakulta		Dátum

Ciel' merania

1. Vyšetrite závislosť parciálnej frekvencie  $\omega_0$  a frekvencií  $\omega_1$  i  $\omega_2$  od väzbovej vzdialenosťi  $a$ .
  2. Vypočítajte koeficient väzby  $\gamma$  a stanovte jeho závislosť od väzbovej vzdialenosťi  $a$ .
  3. Určite frekvenciu rázov výmeny energie  $\Omega_v$  pre všetky zvolené väzbové vzdialenosťi  $a$  a porovnajte zmerané  $\Omega$  s hodnotami získanými podľa vzťahu  $\Omega_p = \omega_2 - \omega_1$ .
  4. Určite hodnotu času  $t_0$  výmeny energie výpočtom i experimentálne.

Pomáčky:.....

*Postup merania.....*

Hmotnost' m<sub>1</sub> = ..... [ kg ] m<sub>2</sub> = ..... [ kg ]  
 Parametre l<sub>1</sub> = ..... [ m ] l<sub>2</sub> = ..... [ m ]

$$\begin{aligned} J_1 &= \dots [ \text{kg m}^2 ] \\ J_2 &= \dots [ \text{kg m}^2 ] \\ J = J_1 + J_2 &= \dots [ \text{kg m}^2 ] \end{aligned}$$

$$\gamma = \frac{\omega_2^2 - \omega_1^2}{\omega_2^2 + \omega_1^2} \quad \Omega_\nu = \omega_0 \left( \sqrt{1+\gamma} - \sqrt{1-\gamma} \right) \quad t_0 = \frac{\pi}{\Omega_\nu}$$