

Laboratórna úloha č. 1

Určenie tiažového zrýchlenia reverzným kyvadlom

Úloha: Experimentálne určiť hodnotu tiažového zrýchlenia.

Teoretický úvod

Každé teleso upevnené tak, že sa môže otáčať okolo vodorovnej osi neprechádzajúcej jeho ťažiskom, môžeme považovať za *fyzikálne kyvadlo*. Kyvadlo je v stabilnej rovnovážnej polohe, ak je jeho ťažisko v najnižšej polohe (leží na zvislej priamke prechádzajúcej osou otáčania). Ak kyvadlo vychýlime z rovnovážnej polohy o uhol φ , bude sa do nej vracaf pôsobením momentu tiažovej sily \vec{M} . Jeho pohybová rovnica má tvar

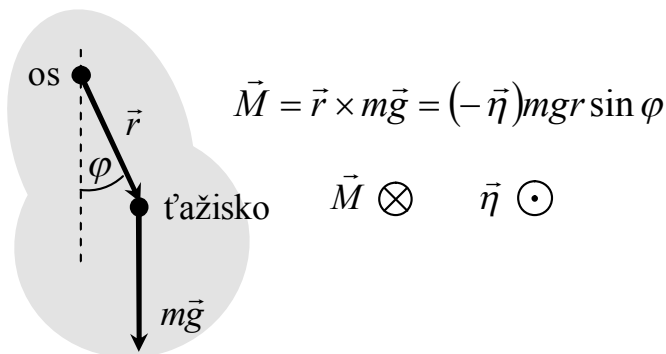
$$J \frac{d^2 \vec{\varphi}}{dt^2} = \vec{M} \quad (1)$$

kde J je moment zotrvačnosti kyvadla vzhľadom na os otáčania. Ak definujeme jednotkový vektor $\vec{\eta}$ smerujúci von z papiera (obr. 1), potom $\vec{\varphi} = \vec{\eta} \varphi$ a moment sily

$$\vec{M} = -mgr \sin \varphi \vec{\eta} \quad (2)$$

je určený hmotnosťou kyvadla m , tiažovým zrýchlením g , vzdialenosťou r bodu otáčania od ťažiska a uhlom φ (obr. 1). Po dosadení do rovnice (1) dostaneme

$$J \frac{d^2 \varphi}{dt^2} = -mgr \sin \varphi \quad (3)$$



Obr. 1: Fyzikálne kyvadlo znázornené sivým telesom a vektory vstupujúce do vyjadrenia momentu sily.

Nájsť riešenie tejto rovnice znamená nájsť závislosť uhlovej výchylky φ od času. Skúsenosť nám hovorí, že kyvadlo bude po vychýlení z rovnovážnej polohy kmitať okolo rovnovážnej polohy. Preto $\varphi = \varphi(t)$ bude periodickou funkciou času s periódou T :

$$\varphi(t + T) = \varphi(t) \quad (4)$$

Časovú závislosť $\varphi(t)$ nájdeme riešením diferenciálnej rovnice (3). Ak je maximálna výchylka φ_0 malá, potom funkciu $\sin \varphi$ môžeme aproximovať uhlovou súradnicou φ :

$$\sin \varphi \approx \varphi \quad (5)$$

Rovnica (3) nadobudne tvar pohybovej rovnice harmonického oscilátora:

$$\frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} = -\frac{mgr}{J} \varphi \quad (6)$$

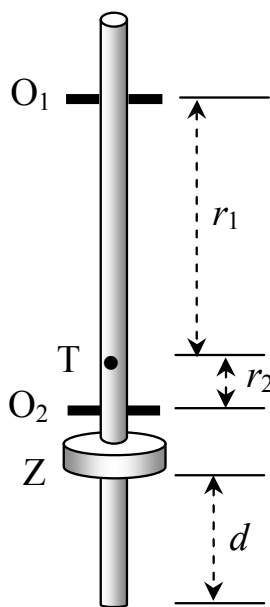
Riešením rovnice (6) je

$$\varphi(t) = \varphi_0 \sin \left(\sqrt{\frac{mgr}{J}} t + \beta \right) \quad (7)$$

Z podmienky (4) nájdeme periódu (dobu kmitu) T

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{J}{mgr}} \quad (8)$$

Metóda merania



Obr. 2: Kyvadlo pre meranie tiažového zrýchlenia.

Na meranie tiažového zrýchlenia použijeme reverzné kyvadlo (obr. 2). Kyvadlo pozostáva z kovovej tyče s dvoma rovnobežnými závesmi a zo závažia Z, ktoré sa na konci tyče môže posúvať (mení sa vzdialenosť d). Pre periódu T_1 kmitov kyvadla kmitajúceho okolo osi O_1 dostaneme z rovnice (8) vzťah

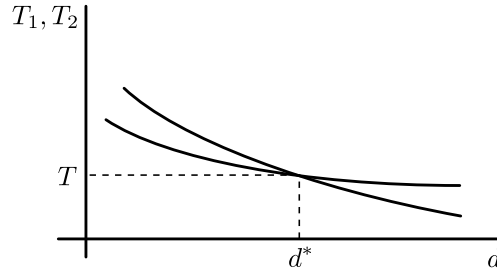
$$\frac{T_1^2}{(2\pi)^2} = \frac{J_1}{mgr_1} \quad (9)$$

kde r_1 je vzdialenosť osi otáčania od ťažiska (obr. 2). Moment zotrvačnosti J_1 kyvadla vzhľadom na os O_1 vyjadríme pomocou Steinerovej vety

$$J_1 = J_0 + mr_1^2 \quad (10)$$

kde J_0 je moment zotrvačnosti vzhľadom na os prechádzajúcu ťažiskom. Ak kyvadlo kmitá okolo osi O_2 , dostaneme pre periódu kmitov:

$$\frac{T_2^2}{(2\pi)^2} = \frac{J_2}{mgr_2} \quad (11)$$



Obr. 3: Kvalitatívne znázornenie závislostí periód T_1 a T_2 od polohy závažia. Tieto závislosti nie sú priamky, preto pri spracovaní výsledkov tejto úlohy nie je správne prekladať nameranými bodmi priamky.

Pre moment zotrvačnosti kyvadla vzhľadom na os O_2 platí:

$$J_2 = J_0 + mr_2^2 \quad (12)$$

Posúvaním závažia Z meníme polohu ťažiska kyvadla, a teda meníme veličiny r_1 , r_2 , a následne aj periódy T_1 a T_2 . Môžeme tak nájsť takú polohu závažia d^* , pre ktorú sú obe periódy rovnaké: $T_1 = T_2 = T$. V tejto polohe dostaneme zo vzťahov (9) a (10) rovnicu

$$mgr_1 \frac{T^2}{(2\pi)^2} = J_0 + mr_1^2 \quad (13)$$

a zo vzťahov (11) a (12) dostaneme

$$mgr_2 \frac{T^2}{(2\pi)^2} = J_0 + mr_2^2 \quad (14)$$

Odčítaním rovnice (14) od rovnice (13) dostaneme

$$mg(r_1 - r_2) \frac{T^2}{(2\pi)^2} = m(r_1^2 - r_2^2) = m(r_1 - r_2)(r_1 + r_2) \quad (15)$$

Ak definujeme vzdialenosť dvoch osí otáčania $r_1 + r_2 = \ell$ (obr. 2), potom z rovnice (15) dostaneme tiažové pre zrýchlenie jednoduchý výraz

$$g = (2\pi)^2 \frac{\ell}{T^2} \quad (16)$$

v ktorom nevystupuje ani hmotnosť kyvadla, ani jeho moment zotrvačnosti. Pretože vzdialenosť osí otáčania ℓ poznáme, stačí, ak nájdeme takú polohu závažia d^* , v ktorej je perióda malých kmitov kyvadla rovnaká pre obe osi otáčania, a túto periódou odmeriame.

Opis aparatury a postup práce

Budeme merať závislosť doby kmitu (periódy) reverzného kyvadla okolo osí O_1 a O_2 od parametra d (vzdialenosti závažia Z od konca tyče). Závažie posúvame najprv s pomerne veľkým krokom 2 cm popr. niekde aj menším, aby sme rýchlo získali hrubú predstavu,

kde približne sa nachádza hodnota d^* , pri ktorej sú doby kmitov rovnaké. Polohy závažia teda volíme podľa vlastného uváženia, ale tak, aby závažie nemohlo udrieť o zariadenie časomieru. (Volíme $d \geq 5$ cm.) Potom spravíme ešte niekoľko meraní¹ v okolí predbežne odhadnutej polohy d^* tak, aby táto oblasť bola prevzorkovaná s krokom 0,5 cm. Celkový počet meraní by mal byť aspoň 10.

Presnosť merania periódy zvýšime tým, že v každej polohe závažia budeme merať dobu 10 kmitov. Takéto meranie v každej polohe závažia zopakujeme aspoň trikrát a vypočítame priemernú hodnotu periódy z týchto celkovo 30 kmitov pri každej polohe závažia. Pri meraní je potrebné dôsledne dbať na to, aby počiatočná výchylka kyvadla nebola väčšia ako 5° (táto maximálna výchylka je na zariadení vyznačená) a aby sa kyvadlo kývalo vo zvislej rovine.

Namerané hodnoty periód zapisujeme do tabuľky. Zo získaných hodnôt zostrojíme graf závislosti periód T_1 a T_2 od polohy závažia d . Priesečník týchto závislostí je bod (d^*, T) a určuje nám hľadanú periódu T (pozri aj obr. 3). Tento priesečník je vhodné hľadať pomocou krivítka alebo numerickým fitovaním. V žiadnom prípade neprekladáme cez namerané body priamku (t. j. *nerobíme lineárnu regresiu* s rovnicou typu $y = kx + q$), pretože závislosť periódy od polohy závažia nie je lineárnou funkciou polohy závažia.

Odmeriame vzdialenosť ℓ dvoch osí otáčania. Z nameraných hodnôt T a ℓ použitím vzťahu (16) určíme tiažové zrýchlenie g . Podľa postupu v ďalšom odseku určíme smerodajnú odchýlku s_g tohto tiažového zrýchlenia.

Presnosť merania

Presnosť získanej hodnoty g závisí od toho, ako presne dokážeme odmerať vzdialenosť ℓ a ako presne určíme periódu T . Predpokladajme, že sme schopní merať dĺžku ℓ s neistotou $\Delta\ell$ a pomocou grafu podobného ako na obr. (3) určiť periódu T s neistotou ΔT . Potom smerodajnú odchýlku tiažového zrýchlenia určíme zo vzťahu:

$$s_g^2 = \left(\frac{\partial g}{\partial \ell}\right)^2 (\Delta\ell)^2 + \left(\frac{\partial g}{\partial T}\right)^2 (\Delta T)^2 \quad (17)$$

kde g je dané rovnicou (16).

Dĺžku meriame meradlom s dielikom 1 mm, preto $\Delta\ell \approx 0,5$ mm. Pri odhade ΔT vyjdeme zo skutočnosti, že všetky periódy T_1 a T_2 meriame s neistotou $\Delta T_1 = \Delta T_2 = 0,001$ s (posledné číslo na displeji prístroja vydelené počtom periód). Dve periódy T_1 a T_2 preto môžeme považovať za rôzne len vtedy, ak rozdiel ich nameraných hodnôt $|T_1 - T_2| > 2\Delta T_1$. Pretože obe periódy T_1 aj T_2 pomaly klesajú so vzdialenosťou d , dokážeme hodnotu d^* určiť len s neistotou asi 1 cm. Na takej vzdialenosti sa periódy zmenia o približne 0,003 s. Túto hodnotu, $\Delta T = 0,003$ s, budeme považovať za odhad neistoty určenia periódy T .

¹Nezáleží na tom, že hodnoty d v tabuľke nepôjdu postupne.

Meno:

Krúžok:

Dátum merania:

Protokol laboratórnej úlohy č. 1

Určenie tiažového zrýchlenia reverzným kyvadlom

Stručný opis metódy merania

Vzťahy, ktoré sa používajú pri meraní

Prístroje a pomôcky

$$s_g^2 = \left(\frac{\partial g}{\partial \ell}\right)^2 (\Delta \ell)^2 + \left(\frac{\partial g}{\partial T}\right)^2 (\Delta T)^2 =$$

Zhrnutie hlavných výsledkov:

Tiažové zrýchlenie	$g =$
Smerodajná odchýlka	$s_g =$

Prílohy

- graf závislostí dôb kmitov T_1 a T_2 od polohy závažia d

Zhodnotenie výsledkov

Dátum odovzdania protokolu:

Podpis študenta:

Hodnotenie a podpis učiteľa: