

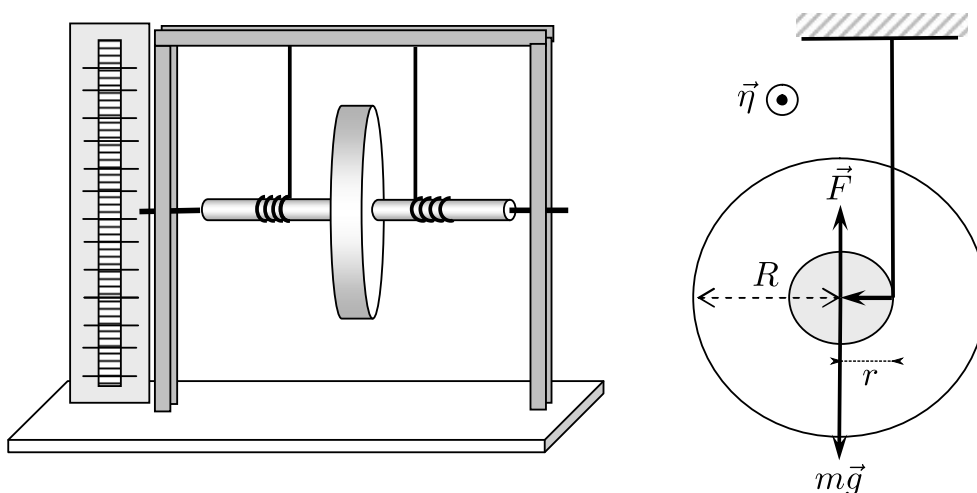
## Laboratórna úloha č. 2

### Maxwellovo kyvadlo

**Úloha:** Z nameraných charakteristických hodnôt Maxwellovho kyvadla určiť moment zotrvačnosti zotrvačníka tohto kyvadla a priemernú veľkosť sily pôsobiacej proti jeho pohybu

#### Teoretický úvod

Maxwellovo kyvadlo je kotúč na hriadeľi (zotrvačník) s pomerne veľkým momentom zotrvačnosti, zavesený na dvoch vláknach (obrázok 1). Vláknami, ktorých konce sú pevne spojené s hriadeľom, je zotrvačník zavesený na rám stojana, pričom os zotrvačníka sa môže pohybovať vo zvislom vedení rámu. Keď sa v hornej polohe zotrvačník uvoľní, začne klesať, vlákna sa začnú z hriadeľa odvíjať a zotrvačník klesajúc sa začne roztáčať. Pri prechode dolnou úvraťou, keď sa nite celkom odvinuli, zotrvačník sa zotrvačnosťou otáča ďalej tým istým smerom a nite sa začnú na hriadeľ navíjať, takže zotrvačník začne stúpať.



Obr. 1: Maxwellovo kyvadlo.

Pohyb zotrvačníka posúdime z energetického hľadiska. Východiskovej hornej polohe priradíme výškovú súradnicu  $y_0$ , takže polohová energia zotrvačníka je vtedy  $mgy_0$ , kinetická energia je nulová. Predpokladajme, že v istom časovom okamihu je zotrvačník vo výške  $y < y_0$ , takže jeho potenciálna energia je už menšia. Časť potenciálnej energie sa premenila na kinetickú energiu (tá má dve zložky – translačnú a rotačnú), časť sa spotrebovala na prekonávanie odporu prostredia. Zo zákona zachovania energie tak vyplýva vzťah

$$mgy_0 - mgy = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}J_0\omega^2 + F(y_0 - y) \quad (1)$$

kde  $m$  je hmotnosť zotrvačníka spolu s hriadeľom,  $v$  translačná rýchlosť ťažiska zotrvačníka a  $\omega$  uhlová rýchlosť otáčania zotrvačníka. Veličina  $J_0$  je moment zotrvačnosti zotrvačníka

s hriadeľom vzhľadom na ich os súmernosti, ktorá prechádza osou otáčania. Veličina  $F$  predstavuje celkovú odporovú silu pôsobiacu proti pohybu zotrvačníka.

Keď si uvedomíme, že medzi uhlovou rýchlosťou  $\omega$  a rýchlosťou  $v$  platí vzťah  $\omega = v/r$ , lebo vlákna sa odvíjajú z hriadeľa, ktorý má polomer  $r$ , môžeme rovnicu (1) upraviť:

$$\frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}J_0\omega^2 = (mg - F)(y - y_0) \implies \left(m + \frac{J_0}{r^2}\right)v^2 = 2(mg - F)(y_0 - y) \quad (2)$$

Vo vyplývajúcej rovnici závisia od času iba veličiny  $v$  a  $y$ . Jej deriváciou podľa času dostaneme

$$\left(m + \frac{J_0}{r^2}\right)2v\frac{dv}{dt} = 2(mg - F)\frac{dy}{dt}(-1) \quad (3)$$

pričom  $dy/dt$  je rýchlosť ťažiska zotrvačníka a  $dv/dt$  jeho zrýchlenie. Pri klesaní zotrvačníka sa súradnica  $y$  s časom znižuje, teda  $dy/dt < 0$ , čo vo vzťahu (3) v súčine s číslom  $(-1)$  poskytne kladnú hodnotu. Pre veľkosť (absolútnu hodnotu) zrýchlenia  $a_k$  pri klesaní zotrvačníka dostaneme ďalšou úpravou vzťah

$$a_k = \frac{r^2(mg - F)}{J_0 + mr^2} \quad (4)$$

Odtiaľ vyplýva, že za predpokladu nemennosti sily  $F$  je zrýchlenie konštantné. To znamená, že za časový interval  $\Delta t_k$  zotrvačník prejde dráhu  $s_k$  (mal nulovú začiatočnú rýchlosť):

$$s_k = \frac{1}{2}a_k(\Delta t_k)^2 = \frac{r^2(mg - F)}{2(J_0 + mr^2)}(\Delta t_k)^2 \quad (5)$$

Z tejto rovnice, ktorá popisuje klesanie zotrvačníka, určíme jeho moment zotrvačnosti:

$$J_0 = \frac{r^2(mg - F)(\Delta t_k)^2}{2s_k} - mr^2 \quad (6)$$

Úvahami o energetickej bilancii pri stúpaní zotrvačníka by sme pre moment zotrvačnosti dostali analogický vzťah

$$J_0 = \frac{r^2(mg + F)(\Delta t_s)^2}{2s_s} - mr^2 \quad (7)$$

v ktorom  $\Delta t_s$  predstavuje časový interval potrebný na výstup do hornej úvraty po dráhe s dĺžkou  $s_s$ . Keď poznáme veľkosti veličín  $m$  a  $r$  a zmeriame veličiny  $s_k$ ,  $\Delta t_k$ ,  $s_s$  a  $\Delta t_s$ , v rovniciach (6) a (7) zostanú iba dve neznáme – moment zotrvačnosti  $J_0$  a sila  $F$  predstavujúca odpor prostredia spolu s trením. Z rovníc ich teda možno vypočítať. Po vylúčení sily  $F$  dostaneme pre moment zotrvačnosti vzťah

$$J_0 = mr^2 \left( \frac{g}{\frac{s_k}{\Delta t_k^2} + \frac{s_s}{\Delta t_s^2}} - 1 \right) \quad (8)$$

Silu  $F$  budeme určovať samostatným meraním, ako bude uvedené ďalej.

**Poznámka.** Rovnaký výsledok dostaneme, keď riešime pohybovú rovnicu  $\vec{M} = J\vec{\alpha}$ , opisujúcu rotačný pohyb telesa okolo osi. V tejto rovnici  $J$  je moment zotrvačnosti telesa

vzhľadom na os otáčania (povrchová priamka hriadeľa, v ktorej sa vlákno od neho od-pája),  $\vec{M}$  moment vonkajších síl pôsobiacich na teleso vzhľadom na tú istú os a  $\vec{\alpha}$  uhlové zrýchlenie otáčania telesa. Vonkajšími silami pôsobiacimi na zotrvačnik sú jeho tiaž  $m\vec{g}$ , reakcie na sily, ktorými sú napínané závesné vlákna, a odpor prostredia spolu s trením. Moment tiažovej sily vzhľadom na os otáčania je  $\vec{r} \times m\vec{g}$ , má smer jednotkového vektora  $\vec{\eta}$  (na obr. 1 smeruje k čitateľovi), takže sa dá vyjadriť v tvare  $mgr\vec{\eta}$ , kde  $r = |\vec{r}|$  je polomer hriadeľa. Moment síl reakcie na napínanie vlákien je však vzhľadom na os otáčania nulový, takže nevstupuje do pohybovej rovnice. Sily odporu prostredia, ktorých výslednica  $\vec{F}$  pôsobí v ťažisku zotrvačnika, majú nenulový moment  $\vec{r} \times \vec{F}$  (veľkosť momentu je  $Fr$ ), takže ho treba zahrnúť do pohybovej rovnice. Zatiaľ čo moment tiažovej sily má smer jednotkového vektora  $\vec{\eta}$ , pri pohybe zotrvačnika nadol smeruje moment sily  $\vec{r} \times \vec{F}$  opačným smerom, takže pohybová rovnica má tvar

$$J\vec{\alpha} = mgr\vec{\eta} - Fr\vec{\eta} \quad (9)$$

Vektor uhlovej rýchlosti pri klesaní zotrvačnika má smer vektora  $\vec{\eta}$ . Veľkosť uhlovej rýchlosti sa zväčšuje, takže aj vektor uhlového zrýchlenia  $\vec{\alpha}$  pri klesaní zotrvačnika má smer vektora  $\vec{\eta}$ . Jeho veľkosť sa rovná podielu zrýchlenia  $a_k$  ťažiska a polomeru  $r$  hriadeľa, takže platí vzťah  $\vec{\alpha} = (a_k/r)\vec{\eta}$ . Moment zotrvačnosti  $J$  vzhľadom na os otáčania sa podľa Steinerovej vety rovná súčtu  $J_0 + mr^2$ , kde  $J_0$  je moment zotrvačnosti vzhľadom na os prechádzajúcu ťažiskom, teda os súmernosti zotrvačnika. Po dosadení uvedených vzťahov do pohybovej rovnice dostaneme

$$(J_0 + mr^2)\frac{a_k}{r}\vec{\eta} = (mgr - Fr)\vec{\eta} \implies (J_0 + mr^2)a_k = mgr^2 - Fr^2 \quad (10)$$

odkiaľ pre veľkosť zrýchlenia získame rovnicu zhodnú s rovnicou (4).

## Metóda merania

Ak Maxwellovo kyvadlo spustíme z výšky  $y_0$ , začne klesať, a keď dosiahne najnižšiu polohu  $y_z$ , začne stúpať. V dôsledku strát energie nevystúpi do pôvodnej výšky  $y_0$ , ale iba do výšky  $y_1$ . Potom znova začne klesať a proces sa viackrát opakuje. V prvom priblížení môžeme predpokladať, že energetické straty sú úmerné celkovej dĺžke dráhy, ktorú zotrvačnik prešiel a že sila odporu je konštantná. To znamená, že ak sa zotrvačnik po prvom cykle zastaví vo výške  $y_1$ , potom platí

$$mg(y_0 - y_1) = F(s_k + s_s) \quad (11)$$

kde  $s_k = y_0 - y_z$ ,  $s_s = y_1 - y_z$ . Z tohto vzťahu vypočítame silu  $F$ :

$$F = \frac{mg(y_0 - y_1)}{s_k + s_s} \quad (12)$$

ktorá predstavuje odpor proti pohybu zotrvačnika. Týmto spôsobom môžeme určiť veľkosť sily bez merania časových intervalov. Veľkosť sily sa však v priebehu pohybu pravdepodobne mení a môžeme očakávať, že závisí aj od rýchlosti pohybu. Maximálna rýchlosť

pohybu závisí od výšky  $y_0$ , z ktorej zotrvačník púšťame, čo by sa malo prejaviť aj na veľkosti sily vypočítanej pomocou vzťahu (12). Preto sa pri meraní veľkosti sily  $F$  zameriame aj na určenie jej závislosti od začiatočnej polohy  $y_0$ .

## Postup pri meraní a vyhodnotenie merania

1. Na viacerých miestach zmeriame priemer hriadeľa a z aritmetického priemeru nameovaných hodnôt určíme jeho polomer (tab. 1). Pomocou váh určíme hmotnosť zotrvačníka s oskou.
2. Na zvislom meradle určíme najnižšiu polohu  $y_z$  zotrvačníka. Navíjaním nití na hriadeľ zdvihneme zotrvačník do východiskovej hornej polohy  $y_0$ , pričom dbáme, aby hriadeľ bol vodorovný. Po uvoľnení zotrvačník striedavo klesá k najnižšej polohe (dolnej úvrati)  $y_z$  a stúpa naspäť. Všímať si však budeme iba prvý cyklus. Do tabuľky 3 zaznamenáme východiskovú polohu  $y_0$  a hornú polohu  $y_1$ , do ktorej sa zotrvačník vrátil. Meranie opakujeme 10-krát pri postupne sa znižujúcej hodnote  $y_0$ . Pre každé meranie vypočítame silu  $F$  a nakreslíme graf jej závislosti od začiatočnej polohy  $y_0$ .
3. Na určenie momentu zotrvačnosti pomocou vzťahu (8) treba zmerať aj časové intervaly potrebné na prechod zotrvačníka z hornej polohy  $y_0$  do dolnej polohy  $y_z$  ( $\Delta t_k$ ) a z dolnej polohy do novej hornej polohy  $y_1$  ( $\Delta t_s$ ). Na určenie týchto časových intervalov potrebujeme tieto časové údaje: čas  $t_0$ , v ktorom zotrvačník uvoľníme z hornej polohy, čas  $t_z$ , v ktorom dosiahne najnižšiu polohu, a čas  $t_h$ , v ktorom sa vráti do najvyššej polohy. Údaje zapisujeme do tabuľky (tab. 4) a pomocou nich vypočítame moment zotrvačnosti  $J_0$ . Meranie opakujeme 10 krát, vypočítame aritmetický priemer momentov zotrvačnosti zotrvačníka, ako aj smerodajnú odchýlku aritmetického priemeru (t. j. smerodajnú odchýlku výberového priemeru). Na základe výsledkov zhodnotíme meranie.

## Otázky a úlohy

1. Dôsledne odvoďte vzťah (7).
2. Teoreticky vyjadrite pomer dráh  $s_k/s_s$ , teda dráhy prejdenej pri klesaní k dráhe prejdenej pri stúpaní.
3. Aké podmienky by museli byť splnené, aby pohyb kyvadla bol periodický?
4. Ukážte, že dĺžka dráhy  $s_n$  pri  $n$ -tom klesaní zotrvačníka je exponenciálnou funkciou poradového čísla  $n$ .
5. Vyjadrite vzájomný pomer rotačnej a translačnej časti kinetickej energie zotrvačníka.

Meno:

Krúžok:

Dátum merania:

## Protokol laboratórnej úlohy č. 2

# Maxwellovo kyvadlo

### Stručný opis metódy merania

### Vzťahy, ktoré sa používajú pri meraní

### Prístroje a pomôcky

### Záznam merania, výpočty a výsledky

Tabuľka 1: Meranie polomeru hriadeľa.

meranie	1	2	3	4	5	6	7	8	9	10
$2r$ (mm)										

Tabuľka 2: Stále veličiny. Nezabudnite ich uviesť aj s jednotkami.

hmotnosť zotrvačníka	polomer hriadeľa	najnižia poloha zotrvačníka
$m =$	$r =$	$y_z =$

Tabuľka 3: Meranie sily odporu. Pokiaľ neuvediete inak, používajte jednotky **cm** a **N**.

i	1	2	3	4	5	6	7	8	9	10
$y_0$										
$y_1$										
$y_0 - y_1$										
$s_k = y_0 - y_z$										
$s_s = y_1 - y_z$										
$F$										

Sem vpište jeden konkrétny výpočet s uvedením veľkostí a rozmerov (jednotiek) fyzikálnych veličín:

$$F =$$

Aritmetický priemer sily:  $F =$

Smerodajná odchýlka aritmetického priemeru sily:  $s_F =$

Tabuľka 4: Meranie momentu zotrvačnosti.

i	1	2	3	4	5	6	7	8	9	10
$y_0$										
$y_1$										
$y_0 - y_1$										
$s_k = y_0 - y_z$										
$s_s = y_1 - y_z$										
$t_0$										
$t_z$										
$t_h$										
$\Delta t_k = t_z - t_0$										
$\Delta t_s = t_h - t_z$										
$J_{0i}$										

Sem vpište jeden konkrétny výpočet s uvedením veľkostí a rozmerov fyzikálnych veličín [podľa vzťahu (8)]:

$$J_{0i} =$$

Aritmetický priemer momentov zotrvačnosti:

$$\bar{J}_0 = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n J_{0i} =$$

Smerodajná odchýlka aritmetického priemeru:

$$s_J = \sqrt{\frac{\sum_{i=1}^n (J_{0i} - \bar{J}_0)^2}{n(n-1)}}$$

Výsledok merania s uvedením neistoty merania:

$$J_0 =$$

### Prílohy

- graf závislosti sily odporu  $F$  od začiatkovej výšky  $y_0$

### Zhodnotenie výsledkov

Dátum odovzdania protokolu:

Podpis študenta:

Hodnotenie a podpis učiteľa: