

<b>Slezská univerzita v Opavě – Filosoficko-přírodovědecká fakulta</b>			
<b>Fyzikální praktikum I – Mechanika a molekulová fyzika</b>			
<b>Jméno:</b>	<b>Ročník, obor:</b> První	<b>Vyučující:</b> Mgr. Daniel Charbulák, Ph.D.	<b>Datum měření:</b> 8. 11. 2020
<b>Akademický rok:</b> 2020/21	<b>Název úlohy:</b> <b>Pohyb po nakloněné rovině</b>		<b>Datum odevzdání:</b>
<b>Číslo úlohy:</b> 2			<b>Hodnocení:</b>

## 1 Pracovní úkoly:

Vyšetřete dynamiku a kinematiku pohybu po nakloněné rovině užitím vzduchové dráhy a měřicího systému ISES. Z naměřených hodnot rozhodněte, zda tření na vzduchové dráze můžeme zanedbat. Pokud ne, určete koeficient tření.

## 2 Teoretický úvod:

V kinematice popisujeme dráhu rovnoměrně zrychleného pohybu vztahem (2.1),

$$s = \frac{1}{2} a_1 t^2 \quad (2.1)$$

Derivací rovnice (2.1) získáváme vztah (2.2), který popisuje rychlost tělesa při rovnoměrně zrychleném pohybu.

$$v = \frac{ds}{dt} \quad (2.2)$$

Pokud analyzujeme dynamiku pohybu po nakloněné rovině (obr.1) vidíme, že při zanedbání třecí síly, urychluje těleso pouze složka gravitační síly ve směru jeho pohybu, tedy celkovou sílu  $F$  můžeme vypočítat jako (2.3)

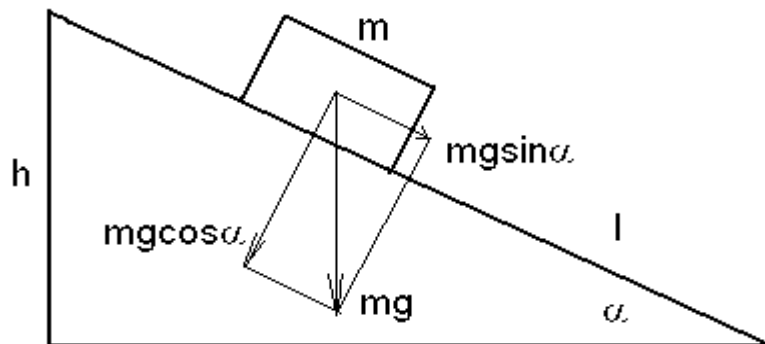
$$F = ma_2 = m \cdot g \cdot \sin(\alpha) \quad (2.3)$$

Pokud považujeme koeficient smykového tření za nezanedbatelný, musíme výslednou sílu opravit o člen zohledňující tření, dostáváme tak (2.4)

$$F = m \cdot a_3 = mg \cdot (\sin(\alpha) - \mu \cos(\alpha)) \quad (2.4)$$

Vyjádříme-li zrychlení z rovnic (2.1), (2.3) a (2.4) získáme vztahy (2.5)

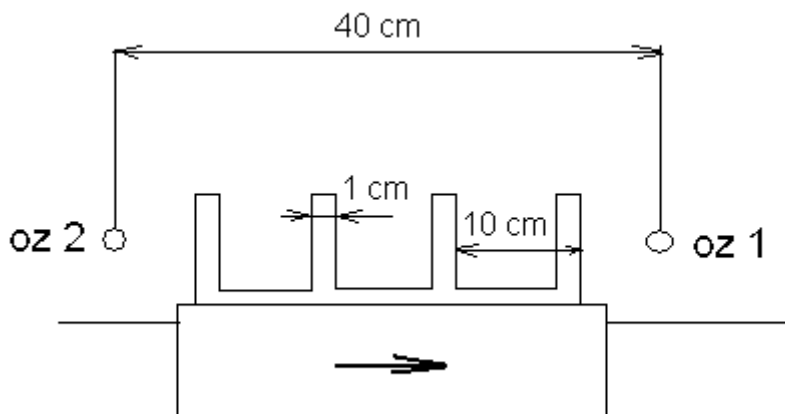
$$a_1 = \frac{2s}{t^2} \quad a_2 = g \cdot \sin(\alpha) \quad a_3 = g(\sin(\alpha) - \mu \cos(\alpha)) \quad (2.5)$$



**Obr. 1 – Rozbor sil působících na těleso na nakloněné rovině**

V této úloze máme za úkol analyzovat takovýto pohyb a stanovit, zda je koeficient smykového tření na vzduchové dráze skutečně zanedbatelný, tedy  $a_1 \approx a_2$  nebo  $a_1 \neq a_2$  a v tom případě musíme se smykovým třením počítat a stanovit ho z rovnice pro  $a_3$ .

Pro měření jednotlivých veličin použijeme vzduchovou dráhu se dvěma optickými závory a dále vozíček se čtyřmi rovnoměrně rozmístěnými značkami (Obr. 2)



**Obr. 2 – Schéma experimentu**

Princip stanovení vlastností pohybu je zřejmý už z obrázku. Na vozíčku jsou umístěny 4 značky, široké 1 cm, ve vzdálenostech po 10ti cm. Při průchodu značky optickou závorou oz, bude přerušen světelný paprsek, což bude detekováno počítačem. Při použití dvou opt. závor vozíček celkem urazí dráhu 0,4 m a každých 10 cm budou detekovány hodnoty času  $t$  a  $\Delta t$ . Ze znalosti  $\Delta t$  můžeme snadno vypočítat aktuální rychlost vozíčku v čase  $t$ , dle vztahu (2.2), kde  $\Delta s$  je šířka značky, tedy 1 cm.

Naměřené závislosti budou graficky zpracovány.

### 3 Použité měřicí přístroje a pomůcky

- Vzduchová dráha
- Pravítko
- PC stanice se softwarem Vernier a dvěma opt. závoryami

### 4 Postup měření

- 1) Vzduchovou dráhu skloníme o úhel  $\alpha$ .
- 2) Optické závory nastavíme do stanovených vzdáleností podle obr. 2.
- 3) Provedeme měření pomocí programu Vernier, kde odečítáme hodnoty  $t$  a  $\Delta t$ .
- 4) Vypočteme zrychlení, určíme chybu a provedeme srovnání s teorií. /Úvod/.

### 5 Naměřené a vypočtené hodnoty

#### Zrychlení podle změny úhlu naklonění

Známe-li změny výšek konců dráhy, pomocí trigonometrie určíme úhel  $\alpha_i$ , o který vzduchovou dráhu nakloníme.

$\alpha = \arcsin\left(\frac{\Delta h}{d}\right)$ , kde  $\Delta h$  je změna výšek a  $d$  je délka celé vzduchové dráhy.

Tab. 1 – Výpočet velikosti úhlu naklonění vzduchové dráhy

$\alpha_i$	$\Delta h$ (cm)	$ \alpha_i $ (rad)	$ \alpha_i $ (°)	$ \alpha_i $
$\alpha_1$	2,2	0,01114	0,63825	0°38'
$\alpha_2$	5,7	0,02887	1,65383	1°39'
$\alpha_3$	10,6	0,05370	3,07659	3°4'
$\alpha_4$	18,9	0,09584	5,49139	5°34'

Tab. 2 – Výpočet zrychlení z naměřených hodnot a tyto hodnoty

	$\alpha_1 = 0^\circ 38'$	$\alpha_2 = 1^\circ 39'$	$\alpha_3 = 3^\circ 4'$	$\alpha_4 = 5^\circ 34'$
č. měření	$\Delta t_{\alpha_1}$ (s)	$\Delta t_{\alpha_2}$ (s)	$\Delta t_{\alpha_3}$ (s)	$\Delta t_{\alpha_4}$ (s)
1	4,352	2,430	1,816	1,314
2	3,976			
3	4,251			
4	4,137			
5	4,132	2,422	1,787	1,298
$\bar{t}_i$ (s)	4,170	2,445	1,794	1,316
$a = \frac{2s}{t^2}$ ( $m \cdot s^{-2}$ )	0,104			
$a = g \sin \alpha$ ( $m \cdot s^{-2}$ )	0,108			

Čas  $t_1$  pro  $\alpha_1 = 0^\circ 38'$

$$t_A = \sqrt{\frac{1}{n(n-1)} \sum_{i=1}^{i=n} (t_n - t_0)^2} = \sqrt{\frac{0,08}{20}} = 0,06 \text{ s}$$

$$u_A = \sqrt{2} \times t_A = 0,09 \text{ s}$$

$$t_1 = (4,17 \pm 0,09) \text{ s} = 4,17(1 \pm 0,02) \text{ s}$$

Čas  $t_2$  pro  $\alpha_2 = 1^\circ 39'$

$$t_A = \sqrt{\frac{1}{n(n-1)} \sum_{i=1}^{i=n} (t_n - t_0)^2} =$$

$$u_A = \sqrt{2} \times t_A =$$

$$t_2 =$$

Čas  $t_3$  pro  $\alpha_3 = 3^\circ 4'$

$$t_A = \sqrt{\frac{1}{n(n-1)} \sum_{i=1}^{i=n} (t_n - t_0)^2} =$$

$$u_A = \sqrt{2} \times t_A =$$

$$t_3 =$$

Čas  $t_4$  pro  $\alpha_4 = 5^\circ 34'$

...

### Závěr:

Změřili jsme rychlost a zrychlení vozíčku na vzduchové dráze pro  $a_1 = 2s/t^2$   
a  $a_2 = g \sin \alpha$  pro 4 časy:

$$1) t_1 = (4,170 \pm 0,04) s = 4,170(1 \pm 0,01) s$$

$$a_1 = \frac{2s}{t^2} = \frac{2 \cdot 0,9}{4,17^2} = 0,104 m \cdot s^{-2}$$

$$a_2 = g \cdot \sin \alpha = 9,81 \cdot \sin 0^\circ 38' = 0,108 m \cdot s^{-2}$$

$$\mu = tg \alpha - a_2 / (g \cdot \cos \alpha) = tg 0^\circ 38' - 0,108 / (9,81 \cdot \cos 0^\circ 38') = 0,00004$$

2)

3)

4)

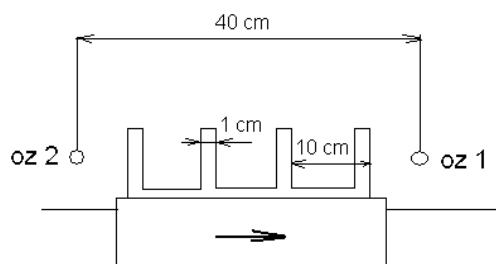
Z těchto výsledků nelze jednoznačně určit, jestli vzduchová dráha podléhá tření. Ve 3 případech ze 4 dokonce vychází záporné tření! Vyžadovalo by to další měření.

### **Zkoumání pohybu předmětu v závislosti dráhy na čase**

Pro určení závislosti dráhy na čase měříme čas každých 0,1 m, na nakloněné rovině o úhlu  $\alpha = ???$  a celkem zjistíme 7 časů  $t_i$  (a počáteční čas  $t_0 = 0$ ).

Tab. 3 – Měření času v závislosti na dráze

n	1	2	3	Průměr
$t_1$ (s)	0,489	0,493	0,485	
$t_2$ (s)	0,724	0,733	0,722	
$t_3$ (s)	0,906	0,915	0,906	
$t_4$ (s)	1,063	1,070	1,061	
$t_5$ (s)	1,199	1,206	1,197	
$t_6$ (s)	1,324	1,330	1,321	
$t_7$ (s)	1,437	1,444	1,436	



Obr.1 – Graf závislosti ujeté dráhy na čase

Zde umístěte vlastní graf

### Závěr:

Z Obr. 1 můžeme vyčíst, že závislost dráhy na čase je parabolická. ( Chybí proložení teoretickou křivkou.)

### Zkoumání pohybu předmětu v závislosti rychlosti na čase

K určení závislosti rychlosti na čase změříme časový interval na jednotlivých zubech a podle vzorce  $v = \frac{s}{t}$  vypočítáme rychlost pohybu jednotlivých zubů.

Tab. 4 – Měření změn času na jednotlivých zubech a výpočet jejich rychlosti

$\Delta t$ (s)	A	B	C	D	$\bar{t}$ (s)	$v$ ( $m \cdot s^{-1}$ )	T/s
$\Delta t_1$	0,030	0,031	0,029	0,028			<b>0,496</b>
$\Delta t_2$	0,023	0,021	0,022	0,020			<b>0,735</b>
$\Delta t_3$	0,020	0,018	0,020	0,020			<b>0,917</b>
$\Delta t_4$	0,013	0,014	0,013	0,014			<b>1,070</b>
$\Delta t_5$	0,011	0,011	0,011	0,011			<b>1,208</b>
$\Delta t_6$	0,009	0,010	0,011	0,009			<b>1,332</b>
$\Delta t_7$	0,010	0,010	0,009	0,011			<b>1,445</b>

Zde umístěte vlastní graf

Obr. 2 – Graf závislosti rychlosti na čase

### Závěr:

Když do obr. 2 aproximujeme lineární funkci, vidíme, že závislost je lineární. Jedná se o rovnoměrně zrychlený pohyb.