

# FYZIKÁLNÍ PRAKTIKUM

## Fyzikální praktikum 1

**Zpracoval:** Lukáš Lejdar

**Naměřeno:** 12. března 2023

**Obor:** F

**Skupina:** Út 16:00

**Testováno:**

### Úloha č. 7: Měření Poissonovy konstanty vzduchu

$$T = 21,1 \text{ }^{\circ}\text{C}$$

$$p = 98.4970 \text{ kPa}$$

$$\varphi = 47.4 \text{ \%}$$

## 1. Úkoly

- Pomocí U trubice ocejchujte diferenciální tlakové čidlo měřící proud

$$p = p_0 + \rho gh \quad (1)$$

$$I = I_0 + c\Delta p \quad (2)$$

- Měření poissonovy konstanty Clément-Desormesovou metodou. Natlakujte velkou nádobu, změřte U-trubicí a průmyslovým tlakovým čidlem tlak před ( $p_1$ ) a po expanzi ( $p_2$ ) a spočítejte Poissonovu konstantu z obou čidel.
- Pro několik různých frekvencí určete vlnovou délku stojatého vlnění v Kundtově trubici. Pro každou frekvenci najděte všechny polohy maxim v trubici, vynesťte je do grafu a stanovte vlnovou délku. Určete rychlost zvuku ve vzduchu a stanovte Poissonovu konstantu vzduchu včetně nejistoty měření.

### 1.1. Pomůcky

- Aparatura pro měření Clément Desormesovou metodou
- Kundtova trubice
- frekvenční generátor
- svinovací metr

## 2. Teorie

### 2.1. Clément Desormova metoda

Poissonova konstanta vystupuje v adiabatickém ději jako

$$pV^{\kappa} = \text{konst.} \quad (3)$$

Měření poissonovy konstanty přímo z tohoto vztahu by tedy vyžadovalo počkat na ustálení soustavy. To je ale velmi těžko realizovatelné, když adiabatický děj probíhá v tepelné izolaci.

Clément-Desormova je způsob, jak se tomuto problému vyhou. Děj se bude nejprve skládat z adiabatické expanze  $(p_1, T_1) \implies (p_2, T_2)$ . Otevřeme ventil natlakované nádoby a po vyrovnání tlaků, ale minimální výměně tepla ho zase rychle uzavřeme.

$$p_1^{\frac{1}{\kappa}-1} T_1 = p_2^{\frac{1}{\kappa}-1} T_2 \quad (4)$$

Vzduch v nádobě je teď ochlazený adiabatickou expanzí a následuje izochorický ohřev okolím.

$$\frac{p_2}{T_2} = \frac{p_3}{T_3} \quad (5)$$

,kde  $T_3 = T_1$  je teplota okolí,  $p_2$  tlak v laboratoři a  $p_3$  tlak po ustanovení rovnováhy. Vyjádřením  $\kappa$  a dosazením (1) pro tlak měřený U trubicí dostáváme,

$$\kappa = \frac{\ln \frac{p_1}{p_0}}{\ln \frac{p_1}{p_3}} = \frac{\ln \frac{p_0 + \rho g h_1}{p_0}}{\ln \frac{p_0 + \rho g h_1}{p_0 + \rho g h_3}}. \quad (6)$$

Taylorovým rozvojem,

$$\kappa = \frac{h_1}{h_1 - h_3} + \frac{1}{2} \frac{h_1 h_3 \rho g}{p_0 (h_1 - h_3)} \dots \quad (7)$$

Je-li změna tlaku ve srovnání s atmosférickým tlakem dostatečně malá, pak

$$\kappa \approx \frac{h_1}{h_1 - h_3} \quad (8)$$

Přesto, že je tento vztah aproximativní, je jeho výhodou, že veličny, které zde vystupují pocházejí z jediného měřicího přístroje a absolutní chyby se můžou částečně pokrýt.

## 2.2. Kundutova trubice

Pro rychlost zvuku v ideálním plynu platí vztah

$$c = \sqrt{\kappa \frac{p}{\rho}}, \quad (9)$$

kde  $p$  je tlak,  $\rho$  hustota vzduchu a  $\kappa$  poissonova konstanta. Ze stavové rovnice pro ideální plyn ale taky

$$p = \frac{\rho R T}{M_{mol}}. \quad (10)$$

Dosazení a vyjádřením  $c$  dostáváme

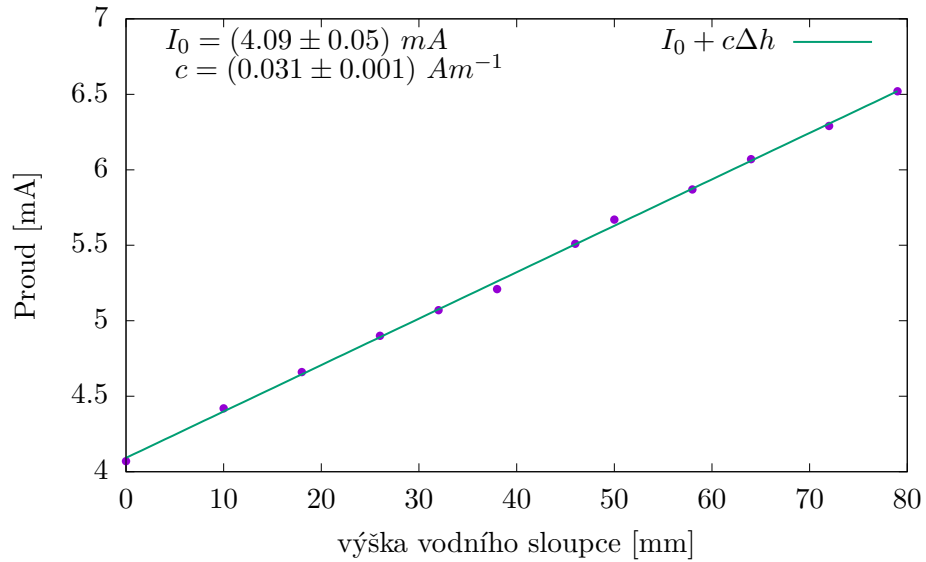
$$\lambda f = \sqrt{\kappa \frac{R T}{M_{mol}}}, \quad (11)$$

kde  $\lambda$  je vlnová délka a  $f$  frekvence zvuku. Na generátoru sinusového signálu v Kundutově trubicí nastavíme vhodnou frekvenci a zaznamenáváme polohy maximálních amplitud vlnění. Rozdíl každých dvou maxim je polovina vlnové délky.

### 3. Výsledky měření

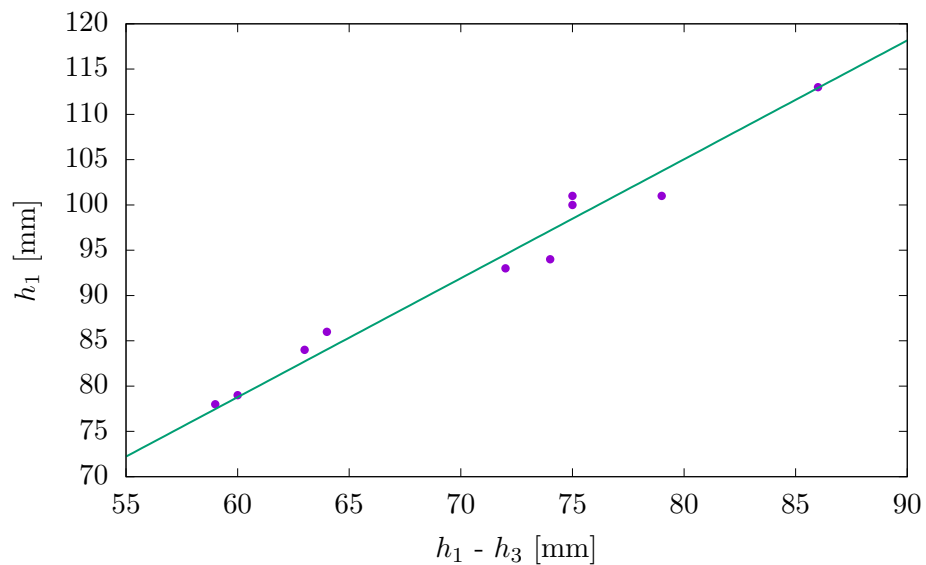
#### 3.1. Kalibrace diferenciálního čidla

Pro různé výšky vodního sloupce jsme odečetli proud protékající čidlem. Hodnoty lineárního fitu podle vztahu 2 jsou uvedeny v grafu 1.

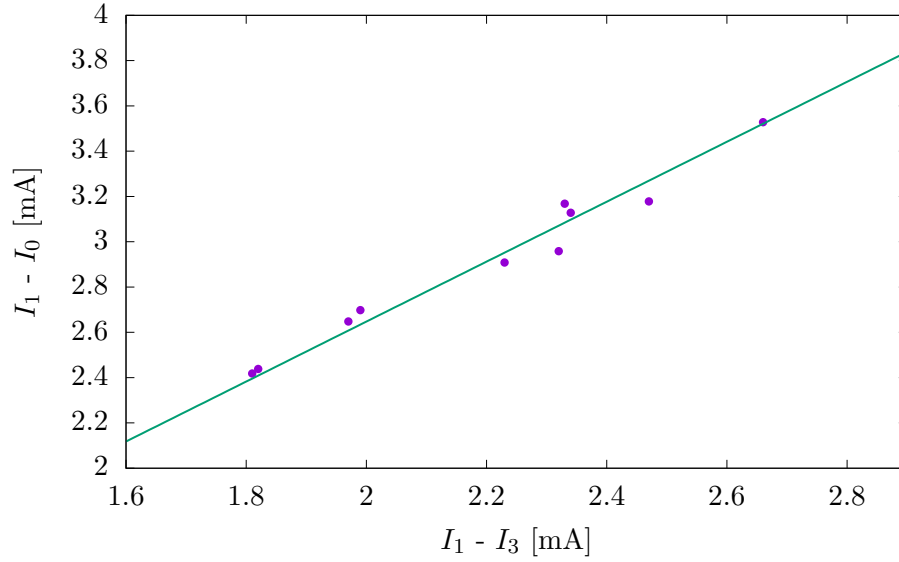


Graf 1: závislost proudu protékajícího čidlem na výšce vodního sloupce

#### 3.2. Clément Desormovou metodou



Graf 2: závislost rozdílu naměřených hodnot  $h_1 - h_3$ , na  $h_1$



Graf 3: závislost rozdílu naměřených hodnot  $I_1 - I_3$ , na  $I_1 - I_0$

Podle Clément Desormovy metody jsme postupně nepřímě měřili tlak  $p_1$  před adiabatickou expanzí a tlak  $p_3$  po izochorickém ohřevu. Výslednou poissonovu konstantu zjistíme jako sklon fitu rozdílu  $p_1 - p_0$  a  $p_1 - p_3$ .

metoda	$\kappa$
pomocí U trubice	$(1.31 \pm 0.04)$
pomocí kalibrace	$(1.32 \pm 0.04)$

Tabulka 1: Hodnoty spočítané z grafu 2 a 3 Použitím vztahu (8)

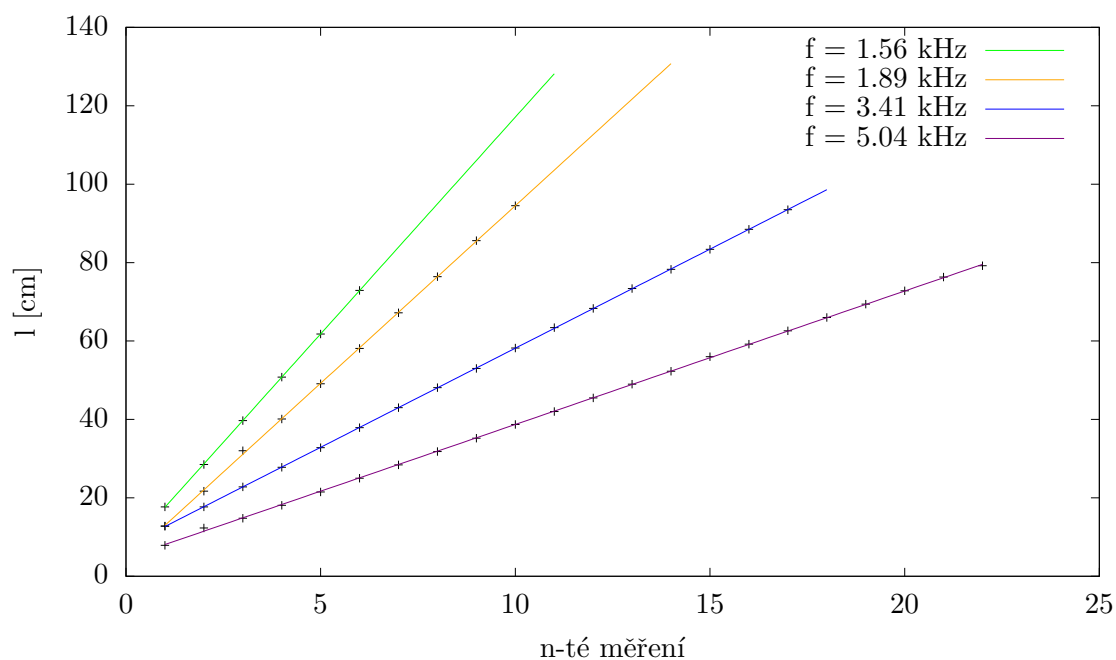
### 3.3. Kundutovou trubicí

Potřebujeme zjistit vzdálenost realizace každých dvou amplitud vlnění odkud můžeme ze vztahu (11) vypočítat poissonovu konstantu. Volba frekvence je na nás, zkusíme provést měření pro 4 různé frekvence a porovnáme výsledky. Vypočtené hodnoty jsou uvedené v tabulce 2.

Potřebnou hustotu vzduchu jsme zjistili z online kalkulačky z odkazu [3]

$f$ [kHz]	$\kappa$
1.56	$(1.4 \pm 0.2)$
1.89	$(1.4 \pm 0.3)$
3.41	$(1.40 \pm 0.03)$
5.04	$(1.39 \pm 0.03)$

Tabulka 2: Hodnoty spočítané z grafu 4



Graf 4: závislost n-tého maxima amplitudy vlnění na vzdálenosti

## 4. Závěr

Opravdová poissonova konstanta pro vzduch za laboratorních podmínek:

$$\kappa \approx 1.40 \quad (12)$$

Měření Clément Desormovou metodou nedopadlo nejlépe. Myslím, že jsem pokaždé zavřel ventil na nádobě moc brzo a tlaky se nestihli vyrovnat. Proto je naměřená hodnota menší než skutečná. Měření Kundutovou trubicí je na druhou stranu docela přesné. Je i vidět, že pro větší hodnoty frekvence klesá vlnová délka což zjednodušuje hledání maxima a vede k přesnějšímu měření.

## Reference

- [1] Bochníček a kol. *Fyzikální praktikum 1, návody k ulohám*. Brno 2024.  
Dostupné z [https://monoceros.physics.muni.cz/kof/vyuka/fp1\\_skripta.pdf](https://monoceros.physics.muni.cz/kof/vyuka/fp1_skripta.pdf).
- [2] Hustota pevných látek. Dostupné z <http://www.converter.cz/tabulky/hustota-pevne.htm>.
- [3] kalkulačka hustoty vzduchu <https://www.omnicalculator.com/physics/air-density>.