

- [11] *Newton, I.*: Philosophiæ Naturalis Principia Mathematica. Londini 1687.
- [12] *Noll, E. D.*: Teaching Kepler's law as more than empirical statements. Physics Education, roč. 37 (2002), č. 3, s. 245–250.
- [13] *Štefl, V.*: Třetí Keplerův zákon. Matematika a fyzika ve škole, roč. 7 (1977), č. 6, s. 450–453.
- [14] *Štefl, V., Domaňski, J.*: Prawa Keplera w nauczaniu fizyki. Fizyka w Szkole, roč. 55 (2009), č. 3, s. 37–40.
- [15] *Ghez, A. M., et al.*: Full Three Dimensional Orbits For Multiple Stars on Close Approaches to the Central Supermassive Black Hole. Astronomische Nachrichten, roč. 324 (2003), Supplement 1, s. 527–533.

# Obecné řešení Buquoyovy úlohy

ČENĚK KODEJŠKA – JAN ŘÍHA

Přírodovědecká fakulta UP, Olomouc

## Úvod

Tato práce navazuje na předchozí experimentální ověření teoretického řešení úlohy o kmitavém pohybu jednorozměrného otevřeného systému s proměnnou hmotností [1]. Teoretické řešení Buquoyovy úlohy pro případ nehmotné tažné síly je v [2].

Původní teorie byla rozšířena o další dva parametry, které ovlivňují pohyb balónku naplněného heliem se zavěšeným ohebným vláknem s proměnnou hmotností (viz [1, obr. 1]).

## Obecné řešení

Pro nalezení shody mezi teoretickým modelem a experimentálně naměřenými hodnotami musíme vzít v úvahu další dva faktory. Zaprvé odpor prostředí, který zpomaluje pohyb balónku, a za druhé hmotnost tělesa, které táhne vlákno. V našem případě se jedná tedy o hmotnost balónku  $m_b$ . Teoretický model, který je uveden v [2], uvažuje pouze nehmotnou tahovou sílu, ale v reálném experimentu musíme pak do teoretického modelu zahrnout i výše uvedené dva faktory.

Výchozí pohybová rovnice (1) pro odvození rovnice (2) je tedy v obecném tvaru dána jako:

$$(\eta y \dot{y} + m_b \dot{y})' = F - \eta y g - \gamma \dot{y}, \quad (1)$$

kde  $\gamma$  je koeficient odporu prostředí a  $\eta$  je lineární hustota vlákna.

Rovnici (1) můžeme po úpravách zformulovat do obecnějšího tvaru (2):

$$\ddot{y} = \frac{1}{y + \alpha} \left[ g(y_c - y) - \frac{1}{2}(1 + \operatorname{sgn} \dot{y}) \dot{y}^2 - \beta \dot{y} \right], \quad (2)$$

kde  $\alpha = m_b/\eta$  je faktor související s hmotností reálného tělesa, které táhne řetízek,  $\beta = \gamma/\eta$  je člen, který zahrnuje odpor prostředí.

Rovnice (2) pro  $\alpha = 0$  m a  $\gamma = 0$  kg · s<sup>-1</sup> přechází na rovnici (3) uvedenou v [2]:

$$\ddot{y} = g \left( \frac{y_c}{y} - 1 \right) - \frac{1}{2}(1 + \operatorname{sgn} \dot{y}) \frac{\dot{y}^2}{y}. \quad (3)$$

K fitování jsme použili program Wolfram Mathematica verze 11.2.0.0. a jeho funkci NonlinearModelFit, která vrací symbolický objekt FittedModel. Tento nelineární model je definován numerickými operacemi, tj. umožňuje numerické řešení diferenciální rovnice (2). Obr. 1 ilustruje porovnání nafitovaného modelu (červená křivka), daného rovnicí (2), s experimentálně naměřenými daty získanými videoanalýzou pohybu řetízku v programu Tracker (černá křivka).

Jak můžeme vidět na grafu na obr. 1, obě křivky se velice dobře shodují. Teoretický model v programu Wolfram Mathematica vypočítal hodnotu koeficientu  $\alpha \doteq 0,303$  m. Hmotnost balónku v reálném experimentu byla změřena jako  $m_b = (3,2 \pm 0,1)$  g a koeficient  $\alpha$  má tedy v reálném provedení hodnotu

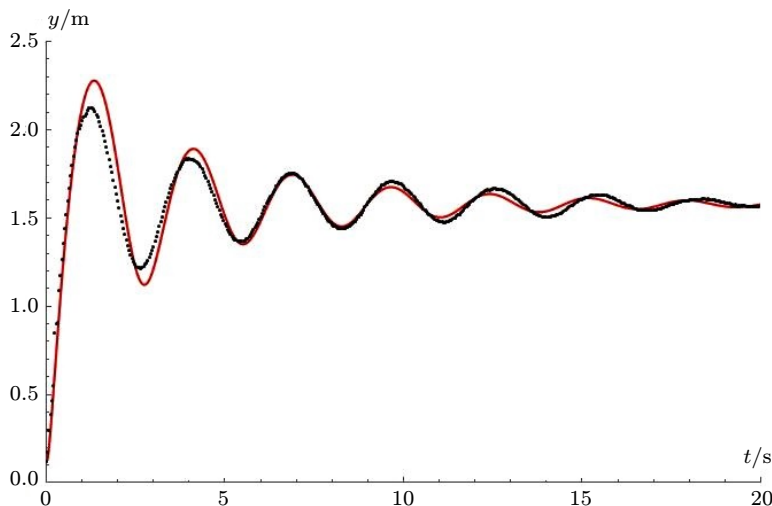
$$\alpha = \frac{3,2}{10,4} \text{ m} \doteq 0,308 \text{ m}.$$

Reálná hodnota je tedy v dobré shodě s teoreticky vypočítanou.

Hodnota koeficientu zahrnující odpor prostředí byla teoretickým modelem obdobně určena jako  $\beta = 0,57$  m · s<sup>-1</sup> a hodnota  $y_c = 1,578$  m (experimentální výsledek  $y_c = 1,564$  m je od hodnoty predikované programem Wolfram Mathematica přibližně o 1 % menší).

Na závěr jsme provedli statistickou analýzu párovým t-testem s rovností rozptylů, kterým jsme testovali nulovou hypotézu, že teoretické hodnoty a

experimentálně naměřené, se na hladině statistické významnosti  $\alpha = 0,05$  významně statisticky neliší. Tato hypotéza byla potvrzena.



Obr. 1 Teoretický model (červená křivka) a reálný průběh pohybu (černá křivka)

## Závěr

Reálný průběh pohybu se od teoretického modelu při zahrnutí hmotnosti tažného tělesa a odporu prostředí téměř neliší. Statistickou analýzou pomocí párového t-testu s rovností rozptylů byla potvrzena nulová hypotéza, tedy že hodnoty predikované teoretickým modelem a experimentálně naměřené se na hladině statistické významnosti  $\alpha = 0,05$  vzájemně neliší.

Závěrem lze konstatovat, že námi analyzovaný pohyb Buquoyova vlákna pouze částečně odpovídá teoretickým závěrům, které učinili autoři v [2]. Zobecněný model, který byl navržen autory tohoto článku, již velice dobře popisuje reálný experiment.

## Literatura

- [1] Kodejška, Č., Říha, J.: Experimentální realizace Buquoyovy úlohy. MFI, roč. 26 (2017), č. 5, s. 380–384.
- [2] Šíma, V., Podolský, J.: Buquoyova úloha. Pokroky matematiky, fyziky a astronomie, roč. 51 (2006), č. 3, s. 177, [online], dostupné na: <https://dml.cz/handle/10338.dmlcz/141315>