

## 2. A fékezetlen inga mozgása

### 2.1. Bevezetés

Jelölje  $x$  a függőlegestől való eltérés szögét,  $l$  az inga hosszát,  $g$  a gravitációs gyorsulást,  $m$  pedig felfüggesztett test tömegét. Az inga egyenletét a Lagrange függvény segítségével írhatjuk le, melyet úgy kapunk, hogy a rendszer mozgási energiájából kivonjuk a helyzeti energiáját. A mozgási, illetve a helyzeti energia:

$$T = \frac{1}{2} m(l \dot{x})^2$$
$$U = -l m g \cos x.$$

Írjuk fel a Lagrange-függvényt [4].

$$L = T - U = \frac{1}{2} m(l \dot{x})^2 + l m g \cos x$$

A mozgás Lagrange-féle egyenletét a következők alapján kaphatjuk meg:

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = \frac{\partial L}{\partial x}$$

Ebbe behelyettesítve az ingára kapott Lagrange függvényt a következő egyenlethez jutunk:

$$\frac{d}{dt} (m l^2 \dot{x}') = -l m g \sin x$$

Egyszerűsítéssel és további átrendezéssel nyerjük:

$$x'' + k^2 \sin x = 0 \tag{1}$$

egyenletet, ahol  $k^2 = \frac{g}{l}$  (rugalmassági együttható), ami a nemlineáris matematikai inga mozgását írja le. Kis kitérések esetén az egyenlet linearizálható, a  $\sin(x)$  Taylor-sorának első tagja lineáris:

$$\sin(x) = x + \frac{x^3}{3!} - \frac{x^5}{5!} + \dots$$

Ekkor jutunk a matematikai inga

$$x'' + k^2 x = 0 \tag{2}$$

egyenletéhez. A lineáris rendszerek elméletét felhasználva az egyenlet tulajdonságai jól ismertek. A nemlineáris matematikai inga mozgását kis kitérések esetén a lineáris matematikai inga perturbációjaként tekintjük:

$$x'' + k^2(x + x \varphi(x)) = 0, \tag{3}$$

ahol  $\varphi(x) = O(x^2)$  páros függvény, amit az  $x \varphi(x) = \sin(x) - x$  összefüggés

definiál.

Bár a valóságban mindig jelen van a csillapítás, a teljesség kedvéért a csillapítatlan eseteket is felvázolom.

## 2.2. A lineáris matematikai inga

A (2.2) egyenletet rendszerként felírva kapjuk:

$$\begin{aligned}x' &= y, \\y' &= -k^2 x.\end{aligned}\tag{4}$$

A lineáris differenciálegyenletek elméletéből tudjuk, hogy a (2.4) egyenlet karakterisztikus egyenlete:

$$\lambda^2 + k^2 = 0,$$

melynek gyökei:

```
Clear[k];
```

```
Solve[λ² + k² == 0, λ]
```

```
{{λ → -i k}, {λ → i k}}
```

Mivel a gyökök komplex számok, az általános megoldás az alábbi alakú:

```
eqn = {x'[t] == y[t], y'[t] == -k² x[t]};
```

```
HaL = Simplify[DSolve[eqn, {x[t], y[t]}, t]][[1, 1]]
```

```
x[t] → C[1] Cos[k t] +  $\frac{C[2] \text{Sin}[k t]}{k}$ 
```

A megoldások periodikusak  $2\pi/k$  periódussal. Mivel nincs csillapítás, az energia (a helyzeti és a mozgási energia összege)  $V = \frac{1}{2}(x'^2 + x^2)$  állandó a megoldások mentén [8]:

```
matinga := {y, -k² x};
```

```
Vmat[{x_, y_}] =  $\frac{y^2}{2} + \frac{k^2 x^2}{2}$ ;
```

```
D_{x,y} Vmat[{x, y}] . matinga
```

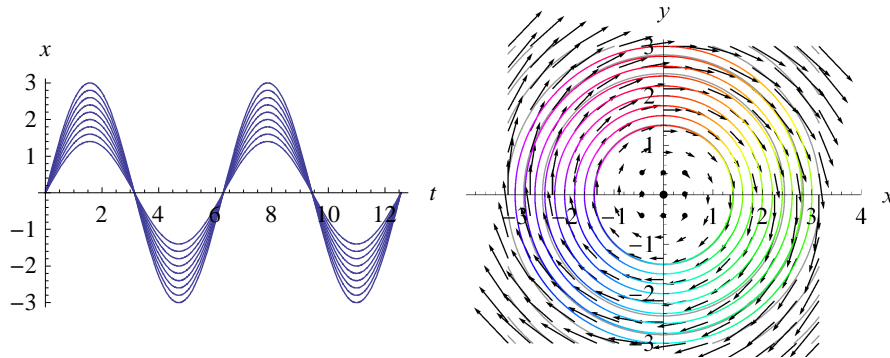
```
0
```

Vizsgáljuk a (2.4) egyenletrendszer! A  $k = 1$  választásával a megoldásokat a következő ábra mutatja. A jobb oldali ábra színezése az idővel arányos.

A bal oldali ábra alapján a lengések periódusa nem függ a lengések

amplitúdójától.

A kitérés az idő függvényében, illetve a mozgás energiaszintjei, a vektormező és a trajektóriák:



1. ábra

## 2.3. A nemlineáris matematikai inga

A nemlineáris inga mozgását a (2.1) egyenlet írja le, melynek egyenletrendszer alakja:

$$\begin{aligned} x' &= y, \\ y' &= -k^2 \sin x. \end{aligned} \quad (5)$$

A rendszer energiája:

$$\begin{aligned} \mathbf{fizinga} &:= \{y, -k^2 \sin[x]\}; \\ \mathbf{vfiz}[\{x_, y_-\}] &= \frac{y^2}{2} + \int_0^x k^2 \sin[u] \, du; \end{aligned}$$

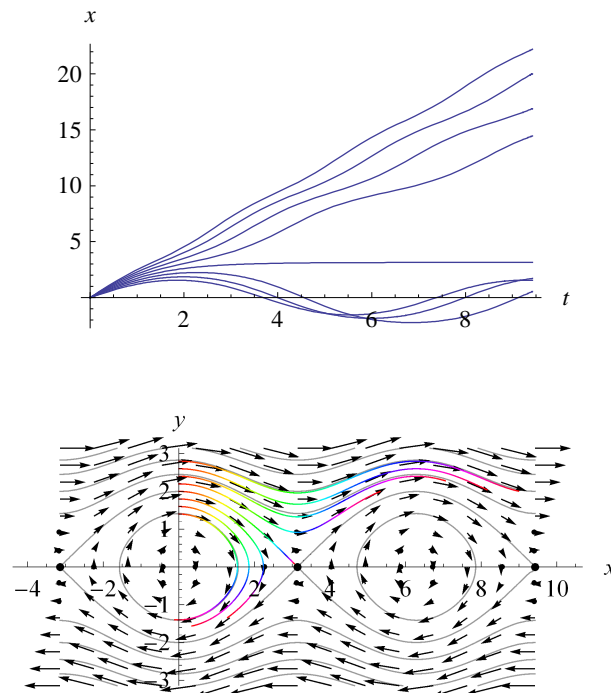
A megoldások mentén a rendszer energiája állandó.

$$\begin{aligned} \partial_{\{x,y\}} \mathbf{vfiz}[\{x, y\}] \cdot \mathbf{fizinga} \\ 0 \end{aligned}$$

Látható, hogy az inga mozgása erősen függ az amplitúdótól. Kis kezdősebességeknél az alsó egyensúlyi helyzet környezetében a kezdeti értéktől függő periódussal leng. Ha  $V_{\text{fiz}}(x(0), y(0)) = 2k^2$ , akkor az inga végtelen idő alatt jut el a felső egyensúlyi helyzetig ("szeparátor trajektória" az ábrán). Ennél nagyobb kezdeti energia esetén az inga körbeforog. Kis amplitúdó esetén a mozgás alig tér el a matematikai inga mozgásától.

A következő ábra  $k = 1$ ,  $x = 0$ ,  $y = 1.4, 1.6 \dots 2.8$  közötti értékei esetén mutatja a megoldásokat.

A kitérés az idő függvényében, az energiaszintek, a vektormező és a trajektóriák:



## Interaktív illusztráció

A következő interaktív ábra a lineáris és nemlineáris inga mozgásának összehasonlítására szolgál. Az ábra tartalmazza a kritikus  $2k^2$  energiaszintet is. Érdeemes az alábbi eseteket megfigyelni:

Nagyon kicsi kezdeti értékek: a két inga sokáig együtt leng.


Nagy,  $V(x(0), y(0)) < 2k^2$ , de ehhez közeli kezdeti értékek esetén markáns eltérés a két inga viselkedése között.

### □ Javasolt beállítások:

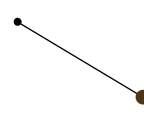
$$k = 1, x(0) = 0.05, y(0) = 0.63,$$

$$k = 1, x(0) = 0, y(0) = 1.9.$$

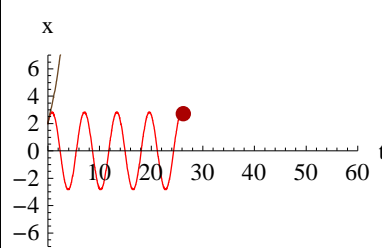
Lineáris inga



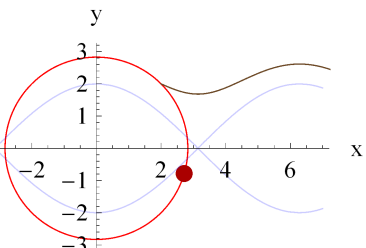
Nemlineáris inga



x



y



Rugalmassági együttható ( $k^2$ )  + 1

Kezdeti kitérés  + 2

Kezdeti sebesség  + 2

Kicsinyítés  + 7

Idő  -

26.2

←
▶
+
⌆
⌇
→