Harmonikus oszcillátor

Tuhári Richárd

2018. február 25.

Tartalomjegyzék

| 1. | Bevezető | 2 |
|----|--------------------------------|----|
| 2. | Elméleti tárgyalás | 2 |
| | 2.1. A harmonikus oszcillátor | 2 |
| | 2.2. Numerikus tárgyalás | 4 |
| | 2.2.1. Az Euler-Cromer formula | 4 |
| | 2.2.2. A program bemenete | 4 |
| | 2.2.3. A program kimenete | 4 |
| 3. | A szimuláció vizsgálata | 4 |
| | 3.1. Kitérés-idő diagramm | 5 |
| | 3.2. Kitérés-sebesség diagramm | 5 |
| | 3.3. Energiamegmaradás | 6 |
| | 3.3.1. A tapasztalat | 6 |
| | 3.3.2. A kód | 6 |
| | 3.3.3. Az ábra | 8 |
| | 3.4. A futási idő | 9 |
| 4. | Diszkusszió | 10 |
| 5. | Hivatkozások | 10 |

1. Bevezető

A jegyzőköny a harmonikus oszcillátor szimulációját hivatott tárgyalni. Az alábbiakban egy rövid elméleti bevezető után ábrázoljuk és tárgyaljuk többek között az oszcillátor kitérésének sebesség és időfüggését, az energiákat Euler-Cromer illetve Euler algoritmussal és elemezzük a futási idő függését a lépések számától.

2. Elméleti tárgyalás

2.1. A harmonikus oszcillátor

Írjuk fel a harmonikus oszcillátor Lagrange függvényét: (itt legyen x már rögtön az x- $x_{egyensulyi}$)

$$L = \frac{m}{2}\dot{x} - \frac{k}{2}(x)^2\tag{1}$$

Az Euler-Lagrange egyenlet által megkapjuk a mozgásegyenletet.

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = \frac{\partial L}{\partial q} \tag{2}$$

$$m\ddot{x} = -kx\tag{3}$$

legyen $\omega^2 = \frac{k}{m}$, ekkor

$$\ddot{x} = -\omega^2 x \tag{4}$$

beszorozva a differenciálegyenletet $2\dot{x}$ -el:

$$2\dot{x}\ddot{x} = 2\dot{x}(-\omega^2 x) \tag{5}$$

amit írhatunk ebben az alakban is:

$$(\dot{x}^2)^{\cdot} = -\omega^2(x^2)^{\cdot} \tag{6}$$

$$\dot{x}^2 = -\omega^2 x^2 + \hat{c}^2 \tag{7}$$

a fenti átalakítások után ezt az inhomogén diffegyenletet kapjuk.

$$\dot{x}^2 + \omega^2 x^2 = \hat{c}^2 \tag{8}$$

A homogén egyenlet megoldása:

$$\dot{x}^2 + \omega^2 x^2 = 0 \tag{9}$$

$$\dot{x}^2 = -\omega^2 x^2 \tag{10}$$

$$\dot{x} = \pm i\omega x \tag{11}$$

$$\frac{x}{dt} = \pm i\omega x \tag{12}$$

$$\frac{dx}{x} = \pm i\omega dt \tag{13}$$

$$ln(x) = \pm i\omega t + ln(c) \tag{14}$$

$$\mathbf{x_H} = \mathbf{c}\mathbf{e}^{\pm \mathbf{i}\omega \mathbf{t}}$$
 $c \in \mathbb{R}$ (15)

Az inhomogén egyenlet partikuláris megoldása:

$$u_P = c(t)e^{\pm i\omega t}$$
 $\dot{x_P} = \dot{c}(t)e^{\pm i\omega t} + c(t)(\pm)i\omega e^{\pm i\omega t}$ (16)

mivel konstans legyen $c \to \frac{c}{\sqrt{2}}$

$$(\dot{c}(t)e^{\pm i\omega t}\pm c(t)i\omega e^{i\omega t}\frac{1}{\sqrt{2}})(\dot{c}(t)e^{\pm i\omega t}\pm c(t)i\omega e^{\pm i\omega t}\frac{1}{\sqrt{2}})+\omega^2c^2(t)e^{\pm 2i\omega t}=\hat{c}^2 \quad (17)$$

(+ - és - +)-ra kiesnek a közös tagok és a másodikak négyzetei.

ha a hattványban ugyan ez "találkozik" akkor ugye e^+e^- szintén kiesnek az első tag négyzete egyértelmű

a másodiknál marad az azonos előjelek szorzata, hogy ez kiessen majd a helyettesítésnél azért jött a $\sqrt{2}$ tag. Így marad a következő:

$$\dot{c}(t)e^{\pm 2i\omega t} = \hat{c}^2 \tag{18}$$

$$\dot{c}(t)e^{\pm i\omega t} = \pm \hat{c} \tag{19}$$

$$\frac{dc}{dt} = \pm \hat{c}e^{\mp i\omega t} \tag{20}$$

$$\mathbf{c}(\mathbf{t}) = \pm \hat{\mathbf{c}} \frac{\mathbf{e}^{\mp i\omega \mathbf{t}}}{\mp i\omega} = \frac{\hat{\mathbf{c}}}{\omega} \frac{\mathbf{e}^{i\omega \mathbf{t}} - \mathbf{e}^{-i\omega \mathbf{t}}}{i\omega}$$
(21)

ahol $\hat{c} = \frac{v_0}{2}$

Így a diffegyenlet megoldása a homogén és a partikuláris megoldásából, a konstnsokat megfelelően választva:

$$\mathbf{x} = \mathbf{x_0} \frac{\mathbf{e}^{\mathbf{i}\omega \mathbf{t}} + \mathbf{e}^{-\mathbf{i}\omega \mathbf{t}}}{2} + \frac{\mathbf{v_0}}{\omega} \frac{\mathbf{e}^{\mathbf{i}\omega \mathbf{t}} - \mathbf{e}^{-\mathbf{i}\omega \mathbf{t}}}{2\mathbf{i}} = \mathbf{x_0}\mathbf{cos}(\omega \mathbf{t}) + \frac{\mathbf{v_0}}{\omega}\mathbf{sin}(\omega \mathbf{t})$$
(22)

2.2. Numerikus tárgyalás

2.2.1. Az Euler-Cromer formula

Felbontván a másodrendű differenciálegyenletet (amelyből fentebb kiindultunk) két elsőrenűre, alkalmazhatjuk az Euler-Cromer formulát:

$$\frac{dx}{dt} = v \qquad \qquad \ddot{x} = \frac{dv}{dt} = a = -\omega^2 x \tag{23}$$

$$v(t+dt) = v(t) + a(t)dt (24)$$

$$x(t+dt) = x(t) + v(t+dt)dt$$
(25)

illetve az Euler algoritmussal szemben itt megmaradó energia:

$$E = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}m\omega^2 x^2 \tag{26}$$

2.2.2. A program bemenete

```
void getInput ( ) {
   cout << "Enter omega: ";
   cin >> omega;
   cout << "Enter x(0) and v(0): ";
   cin >> x >> v;
   cout << "Enter number of periods: ";
   cin >> periods;
   cout << "Enter steps per period: ";
   cin >> stepsPerPeriod;
   cout << "Enter output file name: ";
   cin >> fileName;
}
```

Látható, hogy a bemeneti paraméterek a fent megoldott diffegyenlet tagjai, illetve a periódusok száma és a felosztás.

2.2.3. A program kimenete

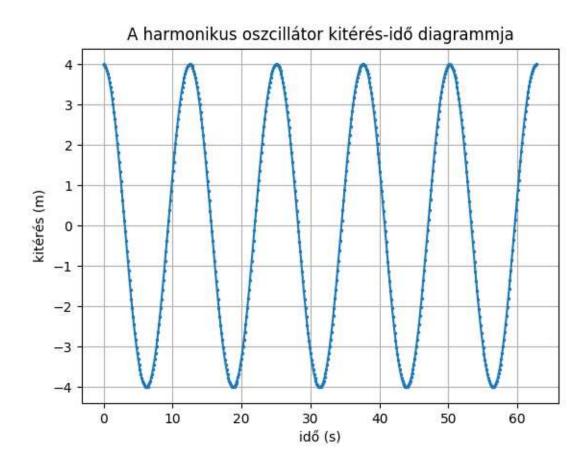
A data fájlba is szintén ezek íródnak a tárgy honlapján lévő programkód egy csekély módosítása után.

3. A szimuláció vizsgálata

Az alábbiak pythonban lettek plotolva.

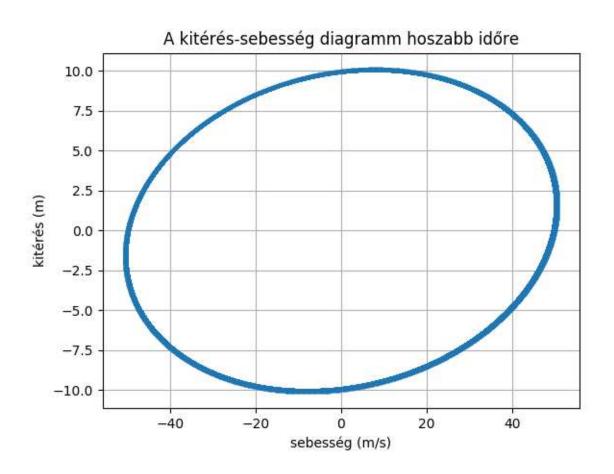
3.1. Kitérés-idő diagramm

A diagrammon látható, hogy a numerikusan visszakapott eredmény valóban harmonikus és periodikus:



3.2. Kitérés-sebesség diagramm

A fázitéren egy ellipszist várunk, mely főtengelyei párhuzamosak a koordinátarendszerünk tengelyeivel. Hoszabb időre az alábbi ábra ábrázolja a kimenetelt:



3.3. Energiamegmaradás

3.3.1. A tapasztalat

Az Euler-Cramer algoritmus esetén, oszcilláló energiaértékeket tapasztalhatunk, melyek a felosztás növelésével (minden más értéket azonosnak választva, a lenti ábrán 50,250,2500-as felosztásokkal) egy konstanshoz tartanak. Az Euler esetében, picit kellet csak változtani a kódon. Itt exponenciálisan elszáll az energia.

3.3.2. A kód

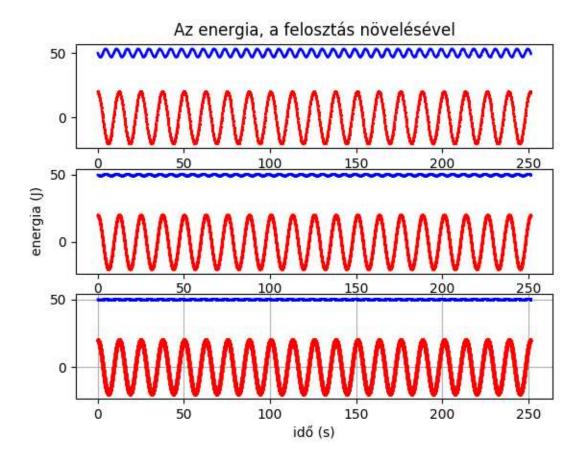
Euler-Cramer

```
x += v * dt;
}

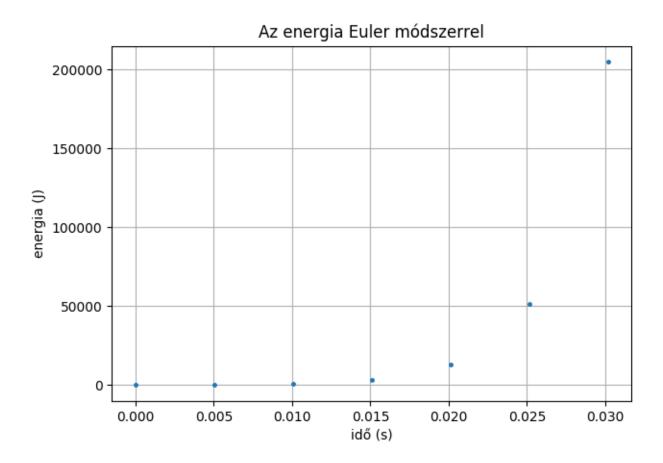
Euler

void EulerCromer (double dt) {
   double a = - omega * omega * x;
   v += a * dt;
   x += v * dt + x;
}
}
```

3.3.3. Az ábra Euler-Cramer



Euler

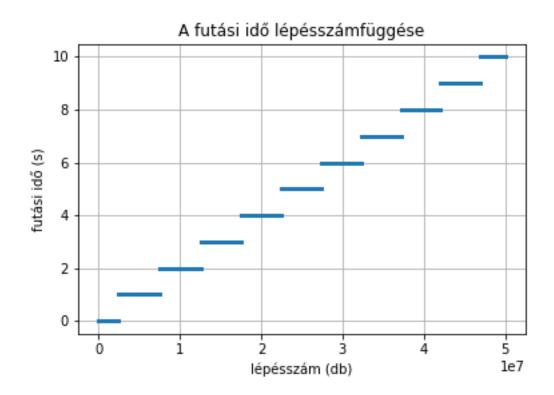


3.4. A futási idő

A futási időt az órán ajánlott time() parancs segítségével vizsgáltam. Itt fontosnak tartom megjegyezni, hogy a time parancs a valós idővel dolgozik, lényegileg különböző a clock()-tól, hiszen az egyik az aktuális időt nézi ami által ha a rendszer elfoglalt, vagy valami befolyásolja, teljesen más értékeket is adhat, mint a másik mely csak a programra szánt processzálási időt nézi. A kód maga így alakult:

```
\begin{array}{lll} time\_t & start = time\,(0)\,;\\ for & (int p = 1; p <= periods\,; p++) \{\\ & for & (int s = 0; s < stepsPerPeriod\,; s++) \{\\ & & EulerCromer\,(dt)\,; \end{array}
```

Az ábrából láthatjuk, hogy a futási idő lineárisan függ a lépések számától:



4. Diszkusszió

Összességében elmondható hogy az Euler-Cromer algoritmus elég pontos és mindenképp ajánlottabb az alkalmazása a sima Euler helyett.

5. Hivatkozások

https://stegerjozsef.web.elte.hu/teaching/szamszim/index.php