Harmonikus oszcillátor

Tuhári Richárd

2018. március 11.

Tartalomjegyzék

1.	Bevezető	3
2.	Elmélet 2.1. Analitikus tárgyalás 2.1.1. A diffegyenletek 2.1.2. A tehetetlenségi tenzor 2.1.3. Fizikai inga 2.2. Numerikus tárgyalás 2.2.1. A bemeneti paraméterek: 2.2.2. A kimeneti paraméterek:	3 3 4 5 5 6
3.	Kiértékelés 3.1. Kitérés-, sebesség-, energia-idő diagrammok 3.2. Fázistér diagram	6 7 10
4.	A korábbi közelítések érzékenységének vizsgálata, különböző numerikus differen 4.1. Euler-módszer	ciálegyenlet megold 12 12 13 13
5.	Kettős inga	15
6.	Diszkusszió	18
7.	Hivatkozások	18

8.	Füg	elék	18
	8.1.	daptív Runge-Kutta	18

1. Bevezető

A szimuláció célja, az ingamozgás különböző közelítéseinek modellezése valamint az egyes kitérés-idő, sebesség-idő, energia-idő és kitérés-sebesség diagrammok ábrázolása, a közelítések különböző numerikus differenciálegyenletmegoldó módszerekre való érzékenységének vizsgálata. További feladat egy kettős inga szimulációja, a trajektóriák és fázisterek különböző beállítás-paraméterek melletti vizsgálata és az átbillenési jelenség fázisteréne rekonstrukciójára folytatott kísérlet.

2. Elmélet

2.1. Analitikus tárgyalás

2.1.1. A diffegyenletek

A Lagrange függvény:

$$L = \frac{m}{2}\ell^2\dot{\phi}^2 + mg\ell\cos\phi\tag{1}$$

Megoldva az Euler-Lagrange-t:

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial L}{\partial \dot{\phi}} = \frac{\partial L}{\partial \phi} \rightarrow m\ell^2 \ddot{\phi} = -mg\ell \sin\phi \rightarrow \ddot{\phi} = -\frac{g}{\ell}\sin\phi$$
 (2)

Kicsi x-re sinx=x

$$\ddot{\phi} = -\frac{g}{\ell}\phi\tag{3}$$

Sűrű közere a Rayleigh függvény

$$R = \frac{\gamma}{2} |v|^2 = \frac{\gamma}{2} \ell^2 |\dot{\phi}|^2 \tag{4}$$

Megoldva az Lagrange-Rayleigh-t:

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial L}{\partial \dot{\phi}} = \frac{\partial L}{\partial \phi} - \frac{\partial R}{\partial \dot{\phi}} \rightarrow m\ell^2 \ddot{\phi} = -mg\ell \sin\phi - \gamma\ell^2 \dot{\phi} \rightarrow \ddot{\phi} = -\frac{g}{\ell}\sin\phi - \frac{\gamma}{m}\dot{\phi}$$
 (5)

Mindez harmonikus gerjesztéssel:

$$\ddot{\phi} = -\frac{g}{\ell}\sin\phi - \frac{\gamma}{m}\dot{\phi} + F_D\sin(\Omega_D t) \tag{6}$$

Oldjuk meg a differenciálegyenletet Green-függvény segítségével:

$$\ddot{\phi} + \frac{\gamma}{m}\dot{\phi} + \frac{g}{\ell}\phi = \frac{F(t)}{m} = f(t) \tag{7}$$

Legyen $\frac{\gamma}{m} = \alpha$ és $\frac{g}{\ell} = \omega_0^2$

$$\ddot{\phi} + \alpha \dot{\phi} + \omega_0^2 \phi = f(t) \tag{8}$$

A Fourier transzformáltak:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \omega_0^2 \phi e^{-i\omega t} dt = \omega_0^2 \widetilde{\phi}(\omega)$$
 (9)

$$\int_{-\infty}^{\infty} \alpha \dot{\phi} e^{-i\omega t} dt = i\omega \alpha \widetilde{\phi}(\omega) \tag{10}$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \ddot{\phi} e^{-i\omega t} dt = -\omega^2 \widetilde{\phi}(\omega) \tag{11}$$

Tehát:

$$(-\omega^2 + i\alpha\omega + \omega_0^2)\widetilde{\phi}(\omega) = \widetilde{f}(\omega) \tag{12}$$

f(t)= δ (t)-re $\to \widetilde{\delta}(\omega)=1$, $\widetilde{G}(\omega)=\frac{1}{-\omega^2+i\alpha\omega+\omega_0^2}$ ekkor a Green-függvény:

$$G(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \widetilde{G}(\omega) e^{i\omega t} d\omega = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{i\omega t}}{-\omega^2 + i\alpha\omega + \omega_0^2} d\omega = *$$
 (13)

A pólusok:

$$\omega_{1,2} = \frac{i\alpha \pm \sqrt{-\alpha^2 + 4\omega_0^2}}{-2} = -\frac{i\alpha}{2} \pm \sqrt{\omega_0^2 - (\frac{\alpha}{2})^2}$$
 (14)

 $\omega_0^2 - (\frac{\alpha}{2})^2$ legyen = ω_α

$$Res(f,\omega_1) = \lim_{\omega \to \omega_1} (\omega - \omega_1) \frac{e^{i\omega t}}{-(\omega - \omega_1)(\omega - \omega_2)} = \frac{e^{-\frac{\alpha}{2}t}e^{i\omega_\alpha}}{-2\omega_\alpha}$$
(15)

ugyan így számolva:

$$Res(f,\omega_2) = \frac{e^{-\frac{\alpha}{2}t}e^{-i\omega_\alpha}}{2\omega_\alpha} \tag{16}$$

$$* = \frac{1}{2\pi} 2\pi i \frac{e^{-\frac{\alpha}{2}t}}{2\omega\alpha} (e^{-i\omega_{\alpha}t} - e^{i\omega_{\alpha}t}) = \frac{e^{-\frac{\alpha}{2}}}{\omega_{\alpha}} \sin(\omega_{\alpha}t)$$
 (17)

Konvolválva f(t)-tG(t)-vel,megkapjuk $\phi(t)\text{-t}:$

(18)

2.1.2. A tehetetlenségi tenzor

Steiner tétel:

$$\Theta_{ij} = \sum_{k} m_k (r_{(k)}^2 \delta_{ij} - r_{(k)i} r_{(k)j})$$
(19)

A tenzor számítása:

$$\Theta_{ij} = \int d^3r (r^2 \delta_{ij} - r_i r_j) \tag{20}$$

Hogy megkapjuk a tehetelenségi tenzort a rúd végén először ki kell számolnunk a rúdra középen:

$$\int_{m} z^{2} dm = \rho \int_{V} z^{2} dV = \rho A \int_{-\frac{L}{2}}^{\frac{L}{2}} z^{2} dz = \rho A \left[\frac{z^{3}}{3}\right]_{-\frac{L}{2}}^{\frac{L}{2}} = \frac{1}{12} (\rho A L) L^{2} = \frac{1}{12} m h^{2}$$
 (21)

Állított rúd tkp-ja $\frac{L}{2}$ -nél van tehát legyen \underline{a} :

$$\underline{a} = \begin{pmatrix} \frac{L}{2} \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \tag{22}$$

$$\underline{a} \circ \underline{a} = \begin{pmatrix} \frac{L^2}{4} & 0 & 0\\ 0 & 0 & 0\\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \tag{23}$$

$$\mathbf{1}\underline{a}^2 = \begin{pmatrix} \frac{L^2}{4} & 0 & 0\\ 0 & \frac{L^2}{4} & 0\\ 0 & 0 & \frac{L^2}{4} \end{pmatrix} ,$$
(24)

Ezek után a rúd végére a Steiner-tétellel:

$$\Theta = \frac{ML^2}{12} \mathbb{1} + M(\mathbb{1}\underline{a}^2 - \underline{a} \circ \underline{a}) = ML^2(\frac{1}{12} + \frac{1}{4}) = \frac{ML^2}{3}$$
 (25)

2.1.3. Fizikai inga

Található olyan matematikai inga, melynek lengésideje megegyezik egy fizikai ingáéval. Ebben az inga redukált hossza lesz a segítségünkre.

$$\ell_0 = \frac{\Theta}{mL} \,, \tag{26}$$

ahol Θ a merev test adott tengelyre vonatkozó tehetetlenségi nyomatéka. Ez merev rúd végpontjára $\frac{m\ell^2}{3}$ Tehát a programokban általánosan használt (8)-as hossz, redukált értéke: $\ell_0=\frac{8}{3}$

2.2. Numerikus tárgyalás

A tárgy honlapjáról letöltött mintaprogram alapesetben adaptív Runge-Kutta módszerrel dolgozik, melynek hibája $\mathcal{O}(\tau^5)$.

2.2.1. A bemeneti paraméterek:

```
cout << " Length of pendulum L: ";
    cin >> L;
    cout << " Enter damping coefficient q: ";</pre>
    cout << " Enter driving frequencey Omega D: ";
    cin >> Omega D;
    cout << " Enter driving amplitude F D: ";
    cin >> F D;
```

```
cout << " Enter theta(0) and omega(0): ";
double theta, omega, tMax;
cin >> theta >> omega;
cout << " Enter integration time t_max: ";
cin >> tMax;
```

Illetve még, hogy a rendszer lineáris-e, vagy sem.

2.2.2. A kimeneti paraméterek:

Minimális átalakítás után, már az energiákat is tartalmazva:

```
dataFile << t << ' \backslash t' << theta << ' \backslash t' << omega << ' \backslash t' << e << ' \backslash n';
```

Ezek egy data fájlba íródnak ki, azokkal dolgozhatunk tovább.

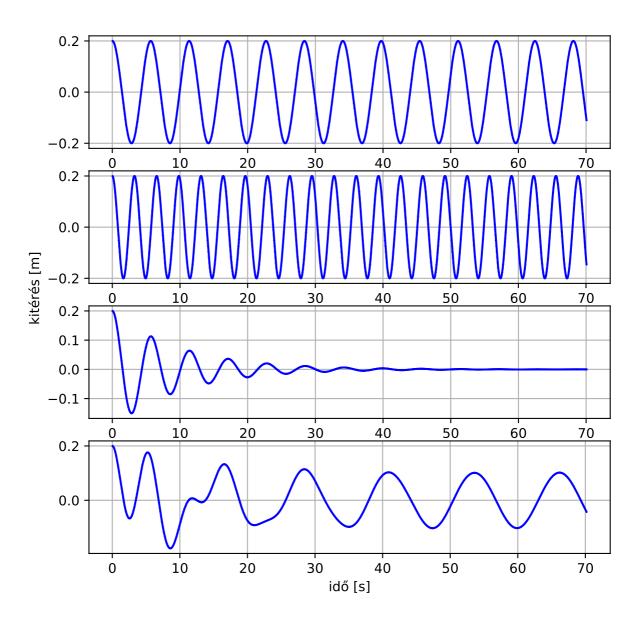
3. Kiértékelés

A következőkben csillapítás nélküli, csillapított, gerjesztett-csillapított matematikai inga és egy csillapítás nélküli fizikai inga kitérés-idő, sebesség idő és energia-idő diagrammját láthatjuk.

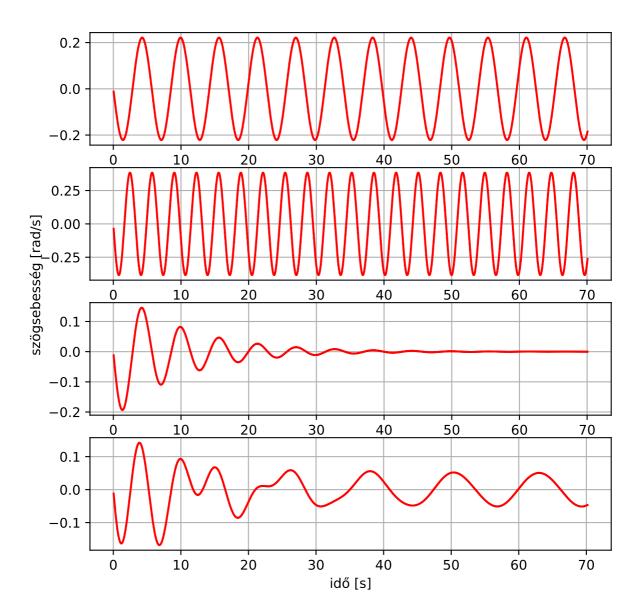
Az általam megadott paraméterek (matematikai inga/csillapított/gerjesztett-csillapított/fizikai inga):

```
Enter linear or nonlinear: linear/nonlinear Length of pendulum L: 8/8/8/2.6666 Enter damping coefficient q: 0/0.2/0.2/0 Enter driving frequencey Omega_D: 0/0/0.5/0 Enter driving amplitude F_D: 0/0/0.2/0 Enter theta(0) and omega(0): 0.2/0.2/0.2/0.2 Enter integration time t max: 70/70/70/70
```

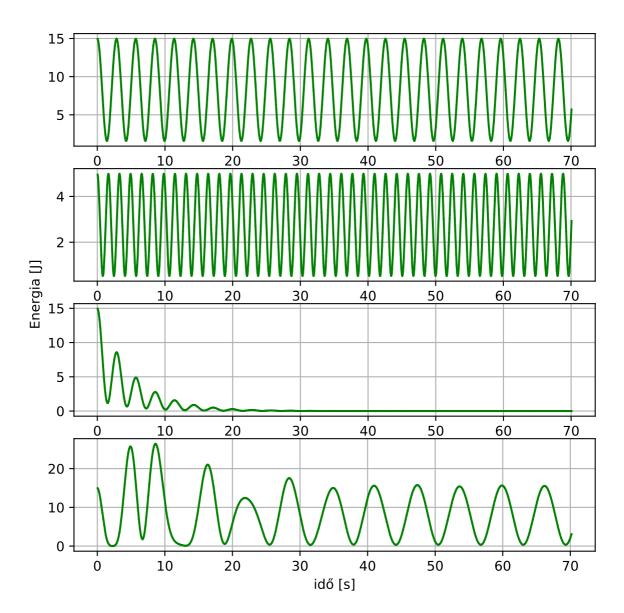
3.1. Kitérés-, sebesség-, energia-idő diagrammok



1. ábra. Kitérés-idő diagramm

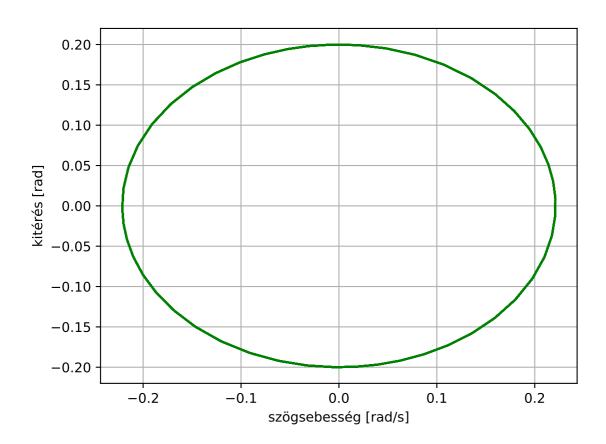


2. ábra. Sebeeség-idő diagramm

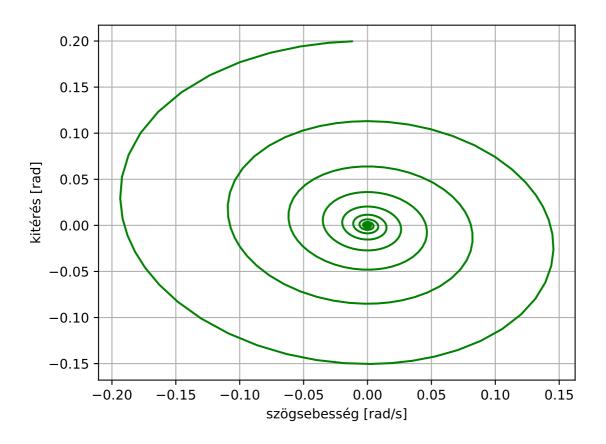


3. ábra. Energia-idő diagramm

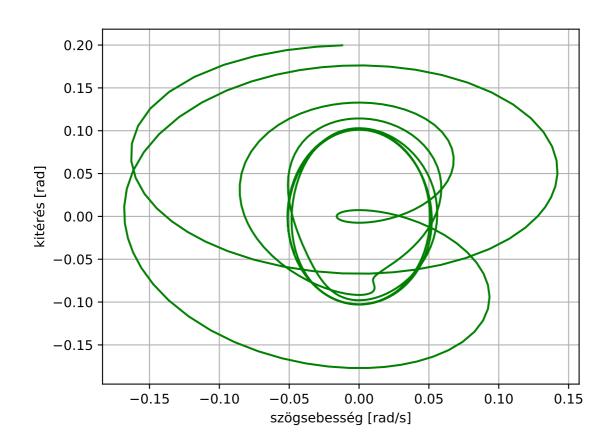
3.2. Fázistér diagram



4. ábra. Kitérés-sebesség diagramm csillapítatlan inga esetén



5. ábra. Kitérés-sebesség diagramm csillapított inga esetén



6. ábra. Kitérés-sebesség diagramm gerjesztett-csillapított inga esetén

4. A korábbi közelítések érzékenységének vizsgálata, különböző numerikus differenciálegyenlet megoldó módszerekre

4.1. Euler-módszer

4.2. Euler-Cromer módszer

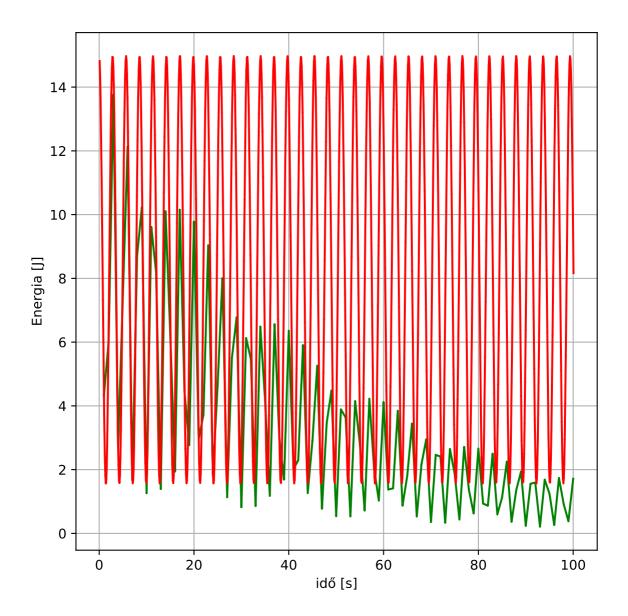
```
void EulerCromer (double dt) {
```

4.3. Runge-kutta módszer

```
void\ RK4Step(Vector\&\ x,\ double\ tau\ ,\\ Vector\ derivs(const\ Vector\&)) { Vector\ k1 = tau\ *\ derivs(x);\\ Vector\ k2 = tau\ *\ derivs(x+0.5\ *\ k1);\\ Vector\ k3 = tau\ *\ derivs(x+0.5\ *\ k2);\\ Vector\ k4 = tau\ *\ derivs(x+k3);\\ x := (k1+2\ *\ k2+2\ *\ k3+k4)\ /\ 6.0; }
```

4.4. Lépéshossz váktoztatással

Ezen kód, a hosszúsága miatt, a függelékben megtalálható: 8.1



7. ábra. Az adaptív Runge-Kutta (piros)viszonya a simáéhoz (zöld)

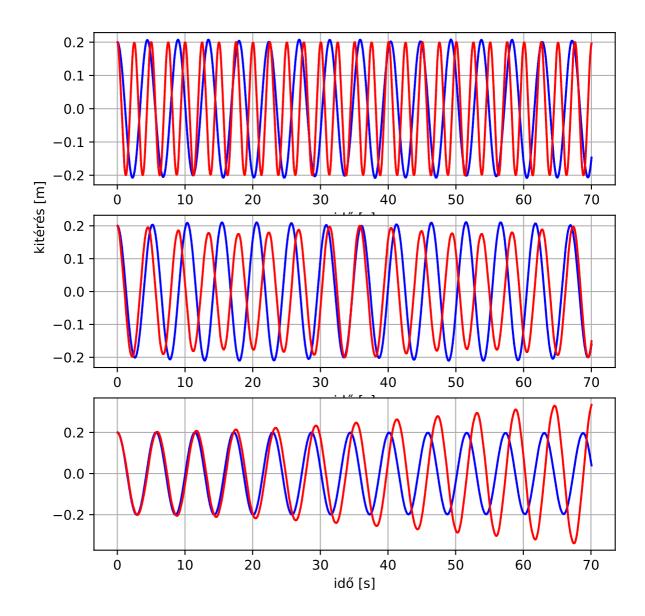
5. Kettős inga

Itt a kettős ingát próbáltam meg szimulálni, kiegészítve a laborbéli programot, a mozgásegyenlet átírásával (kettőre) és az eddig is használ változók bevezetésére, az új ingára is. Mivel itt is figyelembe lehetett venni a redukált hosszt, nem lett bonyolult az átalakítás. Példának okául, ha a két ingát megegyezőnek vesszük, akkor a diffegyenletek, persze később ahol lehet, élve a sinx=x közelítéssel:

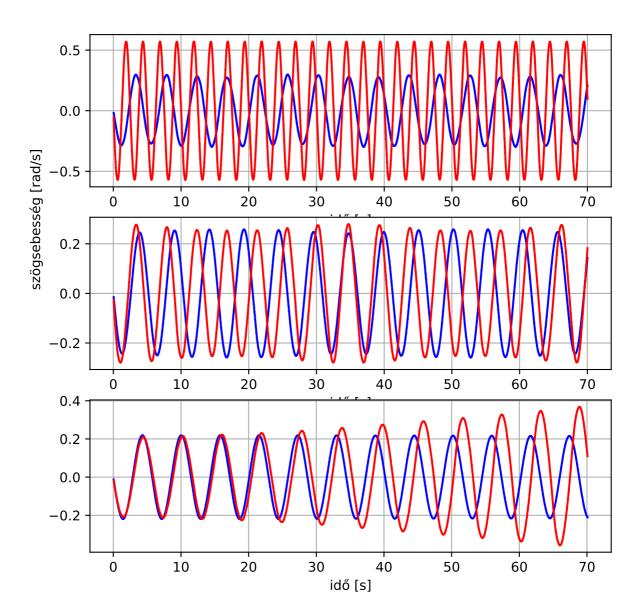
```
 \begin{split} &f[2] \!=\! (-2*12*12*omega1*omega2*sin\,(alpha-beta)-3*(g)*(11+2*12)*sin\,(alpha)+\\ &-2*12*12*(f\,[5]*cos\,(\alpha-beta)-omega2*sin\,(alpha-beta)\,(omega1-omega2)))/(5*11*11); \\ &f\,[5] = (2*omega1*omega2*sin\,(alpha-beta)-(g/12)*sin\,(beta)+\\ &-2*(f\,[2]*cos\,(alpha-beta)-omega1*sin\,(alpha-beta)\,(omega1-omega2))); \end{split}
```

Három különböző esetet vizsgáltam:

- Az első rövid, a csatolt hosszú
- Mindkettő ugyanannyira hosszú
- Az első hosszú, a csatolt rövid



8. ábra. A kettős inga kitérés-idő diagrammja (1. kék, 2.piros)



9. ábra. A kettős inga sebesség-idő diagrammja (1. kék, 2.piros)

6. Diszkusszió

Tekintsük előszöt a 3-as ábrát. Látható, hogy csillapított rezgésnél nagyon szépen eltűnik az energia, és gerjesztett-csillapítottnál is gyönyörűen látszik, hogy a rendszer egy idő után elfelejti a kiindulási állapotát (habár ez a kitérés időnél még jobban :1). Az, hogy külső behatás nélküli rendszeben, a matematikai és a fizikai ingánál (első kettő) miért oszcillál és nem konstans, az valószínűleg a numerikus módszerből adódik. A numerikus módszerek összehasonlításánál jól látszik 9, hogy elég nagy(vagy megfelelően kicsi) lépésköznél a sima Runge-Kutta már nem tartja az energiát. A kettős ingánál észrevehető, hogy elég könnyen kaotikussá tud válni a rendszer, viszont az is, hogy ha az első ingát kicsinek vesszük a csatolthoz képest, akkor az rendes ingaként fog működni, amit ha jobban rápillantunk a diffegyenleteire amúgy várunk is.

7. Hivatkozások

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

8. Függelék

8.1. Adaptív Runge-Kutta

```
void adaptiveRK4Step(Vector& x, double& tau, double accuracy,
                      Vector derivs (const Vector&))
{
    const double SAFETY = 0.9, PGROW = -0.2, PSHRINK = -0.25,
                 ERRCON = 1.89E-4, TINY = 1.0e-30;
    int n = x.dimension();
    Vector x_half(n), x_full(n), Delta(n);
    Vector scale = derivs(x);
    for (int i = 0; i < n; i++)
        scale[i] = abs(x[i]) + abs(scale[i] * tau) + TINY;
    double err max;
    while (true) {
        // take two half steps
        double tau half = tau / 2;
        x half = x;
        RK4Step(x half, tau half, derivs);
        RK4Step(x half, tau half, derivs);
        // take full step
        x full = x;
        RK4Step(x_full, tau, derivs);
        // estimate error
        Delta = x_half - x_full;
        \operatorname{err} \max = 0;
        for (int i = 0; i < n; i++)
            err_max = max(err_max, abs(Delta[i]) / scale[i]);
        err max /= accuracy;
        if (err max \ll 1.0)
```

```
break;
double tau_temp = SAFETY * tau * pow(err_max, PSHRINK);
if (tau >= 0.0)
        tau = max(tau_temp, 0.1 * tau);
else
        tau = min(tau_temp, 0.1 * tau);
if (abs(tau) == 0.0) {
        cerr << "adaptiveRK4Step: step size underflow\naborting ..."
        << endl;
        exit(EXIT_FAILURE);
}
tau *= (err_max > ERRCON ? SAFETY * pow(err_max, PCROW) : 5.0);
x = x_half + Delta / 15.0;
}
```