

**7. naloga: Newtonov zakon**

Gibanje masne točke v polju sil v eni dimenziji opišemo z diferencialno enačbo drugega reda, z Newtonovim zakonom

$$m \frac{d^2x}{dt^2} = F .$$

Enačba je seveda enakovredna sistemu enačb prvega reda

$$m \frac{dx}{dt} = p , \quad \frac{dp}{dt} = F$$

in tako jo tudi rešujemo: kot sistem dveh enačb prvega reda. Kadar sila  $F$  ni odvisna od hitrosti, na primer pri matematičnem (sinusnem) nihalu

$$\frac{d^2x}{dt^2} = -\sin x ,$$

obstaja za ta sistem poleg standardnih metod (Runge-Kutta) tudi posebna trapezna shema, ki je presenetljivo točna in periodično stabilna

$$\begin{aligned} x(t+h) &= x(t) + h u \left( t + \frac{1}{2}h \right) , \\ u \left( t + \frac{1}{2}h \right) &= u \left( t - \frac{1}{2}h \right) + h \frac{F(x(t), t)}{m} . \end{aligned}$$

Pomožna spremenljivka  $u$  je le slaba aproksimacija za hitrost, še najbližje ji je v vmesnih točkah ( $h/2$ ), zato jo tja tudi pripisujemo. V resnici je  $u$  zgolj prva diferenca  $x$ . Sistemu je mogoče še zvišati red od  $\mathcal{O}(h^3)$  na  $\mathcal{O}(h^5)$ , če členu  $F/m$  dodamo še  $1/12$  njegove druge diference

$$\frac{F(x(t), t)}{m} \rightarrow \frac{F(x(t), t)}{m} + \frac{F(x(t+h), t+h) - 2F(x(t), t) + F(x(t-h), t-h)}{12m} .$$

Shema sedaj ni več eksplisitna, pomagamo si z iteracijo, tako da drugo diferenco najprej ocenimo, nato pa zares izračunamo. (Z izbiro enote za čas smo postavili  $\omega = 1$ , kar pomeni, da je za majhne amplitude nihajni čas  $2\pi$ .)

*Naloga:* Gornji shemi in metodo Runge-Kutta (po možnosti uporabi verzijo s prilagodljivo velikostjo koraka) primerjaj za nihanje matematičnega nihala z začetnim pogojem  $x(0) = 1$ ,  $v(0) = 0$ . Poišči korak, ki zadošča za natančnost na 3 mesta. Primerjaj tudi periodično stabilnost shem: pusti, naj teče račun čez 10 ali 20 nihajev in poglej, kako se amplitude nihajev sistematično kvarijo. Pomagaš si lahko tudi tako, da občasno izračunaš energijo  $E = 1 - \cos x + \frac{1}{2}(dx/dt)^2$ . Opozorilo: diferenčni shemi bosta tekli z dosegljivo natančnostjo, če poskrbiš, da bo tudi začetni korak  $u(h/2)$  izračunan v tolikšnem redu, kot ga doseže metoda. Z analitično rešitvijo dobimo za nihajni čas  $4K(\sin \frac{1}{2}x(0))$ , kjer je  $K(u)$  popolni eliptični integral prve vrste:  $K(\sin 0.5) = 1.67499$ .

*Dodatna naloga:* Razišči še resonančno krivuljo vzbujenega dušenega matematičnega nihala

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \beta \frac{dx}{dt} + \sin x = v \cos \omega_0 t,$$

kjer je  $\beta$  koeficient dušenja,  $v$  in  $\omega_0$  pa amplituda in frekvenca vzbujanja. Opazuj obnašanje odklonov in hitrosti nihala pri dušenju  $\beta = 0.5$ , vzbujevalni frekvenci  $\omega_0 = 2/3$  in amplitudo vzbujanja na območju  $0.5 < v < 1.5$ . Diferenčna shema za  $u$  je implicitna in je lahko sitna; pomagaš si lahko z iteracijo ali pa rešuješ celotno enačbo na primer z metodo Runge-Kutta. Poskusi opaziti histerezno obnašanje resonančne krivulje pri velikih amplitudah vzbujanja (Landau, Lifšic, CTP, Vol. 1, *Mechanics*).

*Dodatna dodatna naloga:* Če ti gre delo dobro od rok, si oglej še odmike in hitrosti (fazne portrete) van der Polovega oscilatorja

$$\frac{d^2x}{dt^2} - \lambda \frac{dx}{dt} (1 - x^2) + x = v \cos \omega_0 t$$

s parametri  $\omega_0 = 1$ ,  $v = 10$  ter  $\lambda = 1$  ali  $100$ . Tu se ne trudi s preprostimi diferenčnimi shemami: problem je nelinearen in tog, zato uporabi neko preverjeno metodo (na primer iz družine Runge-Kutta ali ekstrapolacijsko metodo) s prilagajanjem velikosti koraka.