

Direktno reševanje Poissonove enačbe

Miha Čančula

18. maj 2012

1 Algoritem

Gibanje vrvce sem računal v korakih. Vsak korak je sestavljen iz dveh delov:

1. Ob poznavanju naklona $\varphi(s, t)$ in $\varphi(s, t - \Delta t)$ izračunamo silo $F(s, t)$
2. Ob poznavanju naklona $\varphi(s, t)$ in $\varphi(s, t - \Delta t)$ ter sile $F(s, t)$ izračunamo naklon $\varphi(s, t + \Delta t)$

Časovni korak vsebuje le druga enačba, medtem ko je prva le pomožna. Začetni pogoj nam določa pogoje prvega dela, zato začnemo s tem, nato pa izmenično izvajamo oba.

V enačbah nastopa drugi časovni odvod $\frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2}$, zato sem v spominu vedno shranjeval trenutno in prejšnjo vrednosti φ . Po drugi strani pa nikjer ne nastopa časovni odvod sile, zato mi je ni bilo treba shranjevati med koraki, ampak sem jo potreboval le na prehodu od 1. do 2. dela koraka.

1.1 Izračun sile v vrvi

Začetni pogoj nam določa, da je vrv na začetku ravna, torej je $\varphi(s, t = 0) = \varphi_0$. S tem imamo podan naklon vrvi po celotni dolžini, o sili v njej pa ne vemo nič. Zato najprej izračunamo silo s pomočjo enačbe (1).

$$\left[\frac{\partial^2}{\partial s^2} - \left(\frac{\partial \varphi}{\partial s} \right)^2 \right] F = - \left(\frac{\partial \varphi}{\partial t} \right)^2 \quad (1)$$

Na desni strani enačbe nastopa časovni odvod kota φ . Tega lahko izračunamo kot razliko med kotom ob trenutnem in prejšnjim času, na začetku pa uporabimo pogoj, da je vrv pri miru $\dot{\varphi}(s, 0) = 0$.

Najbolj primerno se mi je zdelo F in φ predstaviti kot vektorja, tako da vrv razdelimo na končno število enako dolgih odsekov. V takšni predstavitvi moramo diskretizirati tudi operator odvoda po s , se enačba (1) prevede na matrični sistem

$$\frac{F_{i-1} - 2F_i + F_{i+1}}{h^2} - \frac{(\varphi_{i+1} - \varphi_{i-1})^2}{(2h)^2} F_i = -(\dot{\varphi}_i)^2 \quad (2)$$

$$F_{i-1} + F_{i+1} + \left(-2 - \frac{(\varphi_{i+1} - \varphi_{i-1})^2}{4} \right) F_i = -h^2 (\dot{\varphi}_i)^2 \quad (3)$$

kjer je $h = 1/N$ korak diskretizacije. Ker je enačba drugega reda, sem za približek prvega odvoda $\frac{\partial \varphi}{\partial s}$ uporabil simetrično diferenco.

Zgornja enačba seveda velja le tam, kjer so vsi indeksi smiselni, torej povsod razen na začetku in koncu vrvi. Na robovih moramo seveda upoštevati robne pogoje. Končni robni pogoj je enostaven; tam je sila kar predpisana in je enaka nič. Zato lahko končno enačbo kar izpustimo, prav tako pa izpustimo člen z $F_{i+1} = 0$ v predzadnji enačbi. S tem smo zmanjšali dimenzijo sistema in prihranili drobec računske zmogljivosti.

Robni pogoj na začetku vrvi je bolj zapleten, saj ne poznamo vrednosti sile. Poznamo pa njen prvi odvod, ki ga lahko izračunamo iz enačbe

$$\frac{\partial F}{\partial s} + \sin \varphi = 0 \quad (4)$$

Prvi odvod lahko zapišemo s končno diferenco. Ker smo na začetku vrvi, ta diferenca ne more biti simetrična, zato vzamemo kar najenostavnejšo

$$F_1 - F_0 = -h \sin \varphi_0 \quad (5)$$

Pri tem sem upošteval, da odseke vrvi številčimo z $i = 0, 1, \dots, N - 1$. S φ_0 je tako označen naklon prvega odseka vrvi, ne pa naklon ob začetnem času. Sedaj imamo sistem $N - 1$ enačb za $N - 1$ neznank, medtem ko je zadnja neznanka (vrednost sile v zadnjem odseku vrvi) znana. Na ta način lahko izračunamo silo v vrvi ob vsakem času.

1.2 Izračun naklona vrvi

Drugi korak pa je izračun naklona vrvi, če poznamo naklon ob prejšnjem času in napetost. Za to uporabimo enačbo

$$\frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} = 2 \frac{\partial F}{\partial s} \frac{\partial \varphi}{\partial s} + F \frac{\partial^2 \varphi}{\partial s^2} \quad (6)$$

Odvode po s diskretiziramo podobno kot v prejšnjem poglavju, tako da spremenljivki F in φ obravnavamo kot vektorja. Časovni odvod pa ima tu drugačno vlogo, saj želimo simulirati gibanje vrvic z velikim številom časovnih korakov. Poleg tega poznamo le začetni pogoj, o končnem stanju pa ne vemo nič. Ker pa poznamo tako naklon kot njegov odvod ob začetnem času, je časovna odvisnost v resnici začetni problem, ki ga lahko rešimo z enostavno integracijo. Tudi čas diskretiziramo, tako da v vsakem koraku napredujemo za $\Delta t = k$.

S poznavanjem trenutnega in prejšnjega stanja lahko izračunamo naklon od naslednjem času. Za jasnejšo pisavo nisem označil implicitne krajevne odvisnosti.

$$\varphi(t + k) = 2\varphi(t) - \varphi(t - k) + k^2 \left[2 \frac{\partial F}{\partial s} \frac{\partial \varphi(t)}{\partial s} + F \frac{\partial^2 \varphi(t)}{\partial s^2} \right] \quad (7)$$

Krajevne odvode, ki nastopajo na desni strani enačbe spet nadomestimo s končnimi diferenčami.

$$\begin{aligned} \varphi_i(t + k) = 2\varphi_i(t) - \varphi_i(t - k) + k^2 \left[2 \frac{(F_{i+1} - F_{i-1})(\varphi_{i+1}(t) - \varphi_{i-1}(t))}{(2h)^2} + \right. \\ \left. + F_i \frac{\varphi_{i+1}(t) - 2\varphi_i(t) + \varphi_{i-1}(t)}{h^2} \right] \end{aligned} \quad (8)$$

Tudi enačba (8) velja le za odseke v notranjosti vrvi. Na krajiščih jo nadomestimo z robnimi pogoji. Tokrat nobeden izmed obeh robnih pogojev ni tako enostaven kot je bil pri računu sile, ampak dobimo dve netrivialni enačbi. Pogoj v prijemališču vrvi sledi iz Newtonovega zakona in se glasi

$$F \frac{\partial \varphi}{\partial s} + \cos \varphi = 0 \quad (9)$$

Enako in iz istega razloga kot za enačbo (4) lahko naredimo le enostransko diferenco.

$$\varphi_0(t + k) = \varphi_1(t + k) - \frac{h}{F_0} \cos \varphi_0(t + k) \quad (10)$$

Vrednosti φ_1 lahko izračunamo po enačbi (8), φ_0 pa je neznanka. Ker je enačba (10) implicitna v φ_0 in transcendentna, jo rešujemo s standardnimi orodji za reševanje nelinearnih enačb.

Robni pogoj na prostem koncu vrvi nima jasne fizikalne podlage in si ga lahko izberemo. Pogoj določa le obliko konca vrvi in ima pri večanju števila odsekov vedno manjši vpliv, zato sem si izbral enega izmed najenostavnejših, ki pa še vedno da dovolj realistično gibanje vrvi. To je pogoj $\frac{\partial^2 \varphi}{\partial s^2} = 0$, ki je predlagan tudi v navodilih. Ker nastopa drugi odvod, ga moramo v diskretni obliki zapisati na predzadnjem odseku vrvi (zadnji odsek je $N - 1$)

$$\varphi_{N-3} - 2\varphi_{N-2} + \varphi_{N-1} = 0 \quad (11)$$

Pogoj uporabimo ob času, za katerega računamo naklon vrvi, torej $\varphi_i = \varphi_i(t + k)$. Vrednosti v točkah $N - 3$ in $N - 2$ izračunamo po enačbi (8), edina neznanka je φ_{N-1} , ki ga enostavno izrazimo iz zgorjnjje enačbe.