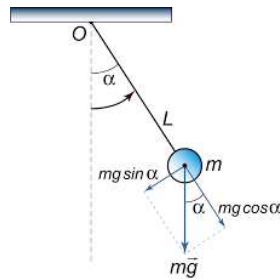


# Osnove matematičkog modeliranja - Klatno



Slika 1.

Problem:

Posmatrajmo problem klatna. Loptasti teg mase  $m$  vezan je nerastegljivim kanapom (znamarljive mase) dužine  $l$  za jednu nepokretnu tačku. Ako se klatno u početnom trenutku otkloni od ravnotežnog položaja za ugao  $\theta_0$  i pusti da se slobodno kreće pod uticajem teže, napisati matematički model kojim se opisuje kretanje tega u zavisnosti od vremena  $t$  (odrediti funkciju  $\theta(t)$  kojom se određuje ugao tega u zavisnosti od vremena  $t$ ).

Rešenje:

Kretanje tega se može opisati na sledeći način:

$$m\vec{a} = \vec{F}_g + \vec{F}_o$$

Gde je sa  $\vec{F}_g$  označena sila gravitacije a sa  $\vec{F}_o$  otpora.

Pretpostavimo da se nalazimo u vakuumu i da na teg deluje **samo** sila gravitacije, tj. neka je  $\vec{F}_o = 0$ .

Sila gravitacije deluje vertikalno na dole,  $F_g = mg$  i može se razložiti na svoje dve komponente:

- radijalnu ( $F_r$ ) i
- tangencijalnu silu ( $F_t$ ).

Radijalna komponenta deluje u pravcu kanapa i ne proizvodi ni jedno dejstvo (pretpostavljamo da je kanap nerastegljiv). Jedino dejstvo ima tangencijalna komponenta kojom se teg pomera u pravcu suprotnom od pravca otklona:

$$F_t = -mg \sin\theta$$

Sa obzirom da se sila gravitacije koja deluje na teg određuje kao proizvod mase i ubrzanja, a ubrzanje kao drugi izvod pređenog puta, sledi da je

$$m \frac{\partial^2 s}{\partial t^2} = -mg \cdot \sin\theta$$

Budući da je masa pozitivna veličina, možemo da podelimo izraz sa  $m$ :

$$\frac{\partial^2 s}{\partial t^2} = -g \sin\theta$$

Ako posmatramo uglove u radijanima, dužina luka je direktno proporcionalna uglu otklona,

$$s(t) = l \cdot \theta(t)$$

pa je

$$\frac{\partial^2 \theta}{\partial t^2} = -\frac{g}{l} \sin\theta \quad (1)$$

Poslednja jednačina predstavlja jednačinu kretanja tega bez prigušenja (zanemarujemo otpor okolne sredine).

Za dobijanje rešenja, potrebno je da unesemo početne uslove:

U trenutku  $t = 0$  ugao otklona je  $\theta_0$ , početna brzina je  $v_0 = 0$  (teg je bio u stanju mirovanja):

$$\theta(0) = \theta_0, \quad \frac{\partial \theta}{\partial t}(0) = 0. \quad (2)$$

Jednačine (1) i (2) predstavljaju Košijev zadatak.

U slučaju da je ugao odklona  $\theta \ll 1$  model se može dodatno uprostiti ( $\sin \theta \approx \theta$ ):

$$\frac{\partial^2 \theta}{\partial t^2} = -\frac{g}{l} \theta. \quad (3)$$

U literaturi se koristi izraz

$$\frac{\partial^2 \theta}{\partial t^2} = -w^2 \theta, \quad w = \sqrt{\frac{g}{l}}$$

i kaže da je učestalost oscilovanja  $w$ .

Tačno rešenje jednačine (3) je

$$\theta(t) = C_1 \cos\left(\sqrt{\frac{g}{l}} t\right) + C_2 \sin\left(\sqrt{\frac{g}{l}} t\right)$$

Zamenom početnih uslova u jednačinu, dobija se da je  $C_1 = \theta_0, C_2 = 0$  pa je rešenje Košijevog zadatka funkcija

$$\theta(t) = \theta_0 \cos\left(\sqrt{\frac{g}{l}} t\right)$$

koja opisuje periodično harmonijsko kretanje. Period oscilovanja  $T_0$  je stoga

$$T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}}, \quad \theta_0 \ll 1 \quad (\theta_0 \ll 15^\circ)$$

Što je poznato kao Hejgensov zakon. Period ne zavisi od mase  $m$  a ni od malog ugla  $\theta_0$ .

Merenjem perioda  $T$  u funkciji dužine  $l$  matematičkog klatna se dobijaju eksperimentalni podaci u skladu sa funkcionalnom zavisnošću

$$T = \left(\frac{2\pi}{\sqrt{g}}\right) \sqrt{l}$$

po kojoj je period linearna funkcija  $T = k\sqrt{l}$ , sa nagibom  $k = \frac{2\pi}{\sqrt{g}}$ .

Kako se određuje ubrzanje Zemljine teže: na osnovu izmerenih parova  $\{(l_1, T_1), (l_2, T_2), \dots, (l_n, T_n)\}$  nacrtava grafikon  $T = f(\sqrt{l})$  koja najbolje aproksimira predstavljane eksperimentalne podatke pa se iz nagiba te prave  $k$  određuje ubrzanje  $g$  po formuli

$$g = \frac{4\pi^2}{k^2}.$$

Primer:

Odrediti ubrzanje Zemljine teže ako period oscilovanja kuglice koja visi na kanapu dužine 30 cm iznosi 1s.

Rešenje:

$$T = 1s$$

$$l = 0.3m$$

$$k = \frac{T}{\sqrt{l}} = \frac{1}{\sqrt{0.3}} = 1.8257418584.. \rightarrow g = \frac{4\pi^2}{k^2} \approx 11.84 \frac{m}{s^2}.$$

Primer:

Odrediti period oscilovanja kuglice koja visi na kanapu dužine 30 cm ako je  $g = 9,81 \frac{m}{s^2}$ .

Rešenje:

$$\text{Period oscilovanja kuglice je } T = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}} = 2\pi \sqrt{\frac{0.3}{9.81}} = 1.0987679729s$$

Kako bi izgledala trajektorija klatna ukoliko bi postojao **postoji otpor** vazduha koji usporava klatno pri kretanju:

$$F_o = -B \frac{\partial s}{\partial t}.$$

Označimo  $B/l$  sa  $b$ . Model klatna sa prigušenjem je sledećeg oblika.

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 \theta}{\partial t^2} &= -\frac{b}{m} \frac{\partial \theta}{\partial t} - \frac{g}{l} \sin \theta \\ &= -k \frac{\partial \theta}{\partial t} - \frac{g}{l} \sin \theta \quad \left(k = \frac{b}{ml}\right). \end{aligned}$$

Simulacija kretanja klatna u MATLABU

```

clc;
clear all;
m = 0.3; % masa tega
b = 0.2; % precnik tega
l = 0.5; % duzina kanapa
g = 9.81; % gravitacija

r = g/l;
k = b/(m*l);

figure(1);
f = @(t,x) [x(2); -k*x(2)-r*sin(x(1))]; % sa prigusenjem f = [\frac{\partial \theta}{\partial t}; -\frac{b}{ml}\frac{\partial \theta}{\partial t} - \frac{g}{l}\sin \theta]
%f = @(t,x) [x(2); -r*sin(x(1))]; % bez prigusenja

init = [pi/2; 0]; % pocetni polozej (init = [theta_0 v_0])
[t,x] = ode45(f,[0 200], init);

O = [0 0];
axis(gca, 'equal');
axis([-1 1 -1 1]);
grid on;

for i = 1: length(t)
    P = l*[sin(x(i,1)) -cos(x(i,1))];
    O_circ = viscircles(O,0.01);
    pend = line([O(1) P(1)], [O(2) P(2)]);
    ball = viscircles(P, 0.05);

    pause(0.001);

    if i< length(t)
        delete(pend);
        delete(ball);
        delete(O_circ);
    end
end
end

```

Model klatna se može izvesti i korišćenjem zakona fizike.

U početnom trenutku  $t = 0$  klatno je zahvatalo ugao  $\theta = \theta_0$  i bilo je u stanju mirovanja. Promena potencijalne energije od početnog do trenutka  $t$  je

$$P = mgh$$

dok je promena kinetičke energije

$$K = \frac{1}{2}mv^2.$$

Zbog zakona očuvanja energije sledi da je

$$\frac{1}{2}mv^2 = mgh$$

tj.  $v = \sqrt{2gh}$ .

Brzina predstavlja prvi izvod pređenog puta,  $v = \frac{ds}{dt} = l \frac{\partial \theta}{\partial t}$  odakle se dalje dobija da je

$$\frac{\partial \theta}{\partial t} = \frac{\sqrt{2gh}}{l}$$

Pošto je  $h = y_1 - y_0 = l \cos \theta - l \cos \theta_0$  dobija se da je

$$\frac{\partial \theta}{\partial t} = \sqrt{\frac{2g}{l} (\cos \theta - \cos \theta_0)} \quad (4)$$

što diferenciranjem po vremenu daje

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 \theta}{\partial t^2} &= \frac{\partial}{\partial \theta} \left( \frac{\partial \theta}{\partial t} \right) \cdot \frac{\partial \theta}{\partial t} = \frac{\frac{1}{2} \left( -\left( \frac{2g}{l} \right) \sin \theta \right)}{\sqrt{\frac{2g}{l} (\cos \theta - \cos \theta_0)}} \cdot \frac{\partial \theta}{\partial t} \\ &= \frac{\frac{1}{2} \left( -\left( \frac{2g}{l} \right) \sin \theta \right)}{\sqrt{\frac{2g}{l} (\cos \theta - \cos \theta_0)}} \cdot \sqrt{\frac{2g}{l} (\cos \theta - \cos \theta_0)} \\ &= -\frac{g}{l} \sin \theta \end{aligned}$$

Što se poklapa sa prethodnim zapisom matematičkog modela klatna.

Odredimo period za koji će se klatno vratiti u prvobitni položaj (period T):

Posmatrajmo vreme u funkciji od ugla, tj.

$$\frac{\partial t}{\partial \theta} = \sqrt{\frac{l}{2g} \frac{1}{\cos \theta - \cos \theta_0}}$$

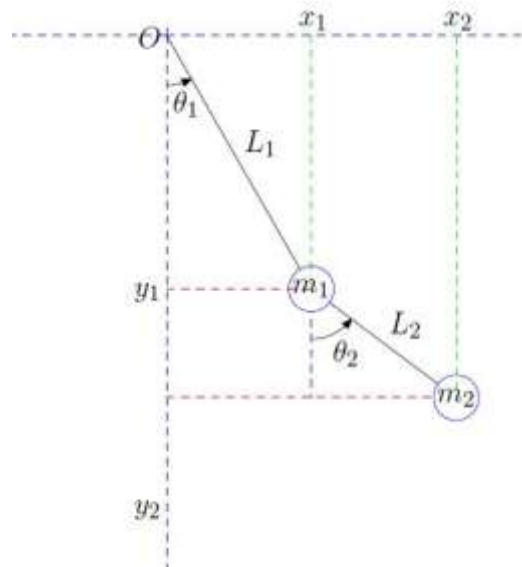
Ako integralimo poslednju jednačinu po  $\theta$  od  $\theta_0$  do 0 dobićemo da je

$$T = 4 \sqrt{\frac{l}{2g}} \int_0^{\theta_0} \frac{\partial \theta}{\sqrt{\cos \theta - \cos \theta_0}}$$

Rešavanjem ovog integrala (korišćenjem Ležandrove funkcije prve vrste) dobija se da je

$$T = 4 \sqrt{\frac{l}{2g}} F \left( \sin \frac{\theta_0}{2}, \frac{\pi}{2} \right), \quad F(k, \psi) = \int_0^{\psi} \frac{\partial u}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 u}} \quad \left( \sin u = \frac{\sin \frac{\theta}{2}}{\sin \frac{\theta_0}{2}} \right)$$

Posmatrajmo sada problem dvostrukog klatna:



Neka je teg mase  $m_1$  povezan za fiksnu osnovu kanapom dužine  $L_1$  a teg mase  $m_2$  povezan kanapom dužine  $L_2$  za prvi teg i neka su odgovarajući uglovi otklona  $\theta_1$  i  $\theta_2$ .

Obeležimo koordinate tegova sa

$$\begin{aligned}x_1 &= L_1 \sin \theta_1 \\y_1 &= -L_1 \cos \theta_1 \\x_2 &= L_1 \sin \theta_1 + L_2 \sin \theta_2 \\y_2 &= -L_1 \cos \theta_1 - L_2 \cos \theta_2\end{aligned}$$

Potencijalna energija je

$$P = m_1 g y_1 + m_2 g y_2$$

dakle

$$P = -m_1 g L_1 \cos \theta_1 - m_2 g (L_1 \cos \theta_1 + L_2 \cos \theta_2).$$

Kinetička energija se određuje kao

$$K = \frac{1}{2} m v^2$$

odnosno

$$K = \frac{1}{2} m_1 \left( \left( \frac{\partial x_1}{\partial t} \right)^2 + \left( \frac{\partial y_1}{\partial t} \right)^2 \right) + \frac{1}{2} m_2 \left( \left( \frac{\partial x_2}{\partial t} \right)^2 + \left( \frac{\partial y_2}{\partial t} \right)^2 \right).$$

Uzimajući da je

$$\begin{aligned}\frac{\partial x_1}{\partial t} &= L_1 \cos(\theta_1) \frac{\partial \theta_1}{\partial t} \\ \frac{\partial y_1}{\partial t} &= -L_1 \sin(\theta_1) \frac{\partial \theta_1}{\partial t} \\ \frac{\partial x_2}{\partial t} &= L_1 \cos(\theta_1) \frac{\partial \theta_1}{\partial t} + L_2 \cos(\theta_2) \frac{\partial \theta_2}{\partial t} \\ \frac{\partial y_2}{\partial t} &= -L_1 \sin(\theta_1) \frac{\partial \theta_1}{\partial t} - L_2 \sin(\theta_2) \frac{\partial \theta_2}{\partial t}\end{aligned}$$

dobija se sledeća jednačina

$$\begin{aligned}K &= \frac{1}{2} m_1 L_1^2 \left( \frac{\partial \theta_1}{\partial t} \right)^2 + \frac{1}{2} m_2 \left( L_1^2 \left( \frac{\partial \theta_1}{\partial t} \right)^2 + L_2^2 \left( \frac{\partial \theta_2}{\partial t} \right)^2 + 2 L_1 L_2 \frac{\partial \theta_1}{\partial t} \frac{\partial \theta_2}{\partial t} \cos(\theta_2 - \theta_1) \right) \\ &= \frac{1}{2} (m_1 + m_2) L_1^2 \left( \frac{\partial \theta_1}{\partial t} \right)^2 + \frac{1}{2} m_2 L_2^2 \left( \frac{\partial \theta_2}{\partial t} \right)^2 + m_2 L_1 L_2 \frac{\partial \theta_1}{\partial t} \frac{\partial \theta_2}{\partial t} \cos(\theta_2 - \theta_1)\end{aligned}$$

Lagranževa funkcija za sistem je definisana kao razlika između kinetičke i potencijalne energije

$$L = K - P$$

Lagranževa funkcija treba da zadovoljava sistem Ojler-Lagranžovih jednačina

Lagranžova funkcija koja odgovara problemu dvostrukog klatna je

$$L = \frac{1}{2}(m_1 + m_2)L_1^2 \left(\frac{\partial\theta_1}{\partial t}\right)^2 + \frac{1}{2}m_2L_2^2 \left(\frac{\partial\theta_2}{\partial t}\right)^2 + m_2L_1L_2 \frac{\partial\theta_1}{\partial t} \frac{\partial\theta_2}{\partial t} \cos(\theta_2 - \theta_1) + m_1gL_1 \cos\theta_1 + m_2g(L_1 \cos\theta_1 + L_2 \cos\theta_2).$$

Treba da važe sledeće relacije:

$$\frac{\partial}{\partial t} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_i} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta_i} = 0, \quad i = 1, 2.$$

Kako su

$$\begin{aligned} \frac{\partial L}{\partial \theta_1} &= m_2L_1L_2 \frac{\partial\theta_1}{\partial t} \frac{\partial\theta_2}{\partial t} \sin(\theta_2 - \theta_1) - m_1gL_1 \sin\theta_1 - m_2gL_1 \sin\theta_1 \\ &= m_2L_1L_2 \frac{\partial\theta_1}{\partial t} \frac{\partial\theta_2}{\partial t} \sin(\theta_2 - \theta_1) - L_1g \sin\theta_1 (m_1 + m_2) \\ \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_1} &= (m_1 + m_2)L_1^2 \frac{\partial\theta_1}{\partial t} + m_2L_1L_2 \frac{\partial\theta_2}{\partial t} \cos(\theta_2 - \theta_1) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial t} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_1} \right) &= (m_1 + m_2)L_1^2 \left( \frac{\partial^2\theta_1}{\partial t^2} \right) + m_2L_1L_2 \left( \frac{\partial^2\theta_2}{\partial t^2} \right) \cos(\theta_2 - \theta_1) - m_2L_1L_2 \left( \frac{\partial\theta_2}{\partial t} \right) \sin(\theta_2 - \theta_1) \left( \frac{\partial\theta_2}{\partial t} - \frac{\partial\theta_1}{\partial t} \right) \\ &= (m_1 + m_2)L_1^2 \left( \frac{\partial^2\theta_1}{\partial t^2} \right) + m_2L_1L_2 \left( \frac{\partial^2\theta_2}{\partial t^2} \right) \cos(\theta_2 - \theta_1) - m_2L_1L_2 \left( \frac{\partial\theta_2}{\partial t} \right)^2 \sin(\theta_2 - \theta_1) \\ &\quad + m_2L_1L_2 \left( \frac{\partial\theta_1}{\partial t} \right) \left( \frac{\partial\theta_2}{\partial t} \right) \sin(\theta_2 - \theta_1) \end{aligned}$$

Ako sada zamenimo izvedene jednačine u  $\frac{\partial}{\partial t} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta} = 0$  dobiće se sledeća jednačina:

$$(m_1 + m_2)L_1^2 \left( \frac{\partial^2\theta_1}{\partial t^2} \right) + m_2L_1L_2 \left( \frac{\partial^2\theta_2}{\partial t^2} \right) \cos(\theta_2 - \theta_1) - m_2L_1L_2 \left( \frac{\partial\theta_2}{\partial t} \right)^2 \sin(\theta_2 - \theta_1) + m_1gL_1 \sin\theta_1 + m_2gL_1 \sin\theta_1 = 0 \quad /: L_1$$

$$(m_1 + m_2)L_1 \left( \frac{\partial^2\theta_1}{\partial t^2} \right) + m_2L_2 \left( \frac{\partial^2\theta_2}{\partial t^2} \right) \cos(\theta_2 - \theta_1) - m_2L_2 \left( \frac{\partial\theta_2}{\partial t} \right)^2 \sin(\theta_2 - \theta_1) + m_1g \sin\theta_1 + m_2g \sin\theta_1 = 0$$

Ponavljamo postupak za  $i = 2$ .

$$L = \frac{1}{2}(m_1 + m_2)L_1^2 \left(\frac{\partial\theta_1}{\partial t}\right)^2 + \frac{1}{2}m_2L_2^2 \left(\frac{\partial\theta_2}{\partial t}\right)^2 + m_2L_1L_2 \frac{\partial\theta_1}{\partial t} \frac{\partial\theta_2}{\partial t} \cos(\theta_2 - \theta_1) + m_1gL_1 \cos\theta_1 + m_2g(L_1 \cos\theta_1 + L_2 \cos\theta_2).$$

Kako su

$$\begin{aligned} \frac{\partial L}{\partial \theta_2} &= -L_2gm_2 \sin(\theta_2) - m_2L_1L_2 \frac{\partial\theta_1}{\partial t} \frac{\partial\theta_2}{\partial t} \sin(\theta_2 - \theta_1) \\ \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_2} &= m_2L_2^2 \left( \frac{\partial\theta_2}{\partial t} \right) + m_2L_1L_2 \frac{\partial\theta_1}{\partial t} \cos(\theta_2 - \theta_1) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\frac{\partial}{\partial t} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_2} \right) &= m_2 L_2^2 \left( \frac{\partial^2 \theta_2}{\partial t^2} \right) + m_2 L_1 L_2 \left( \frac{\partial^2 \theta_1}{\partial t^2} \right) \cos(\theta_2 - \theta_1) - m_2 L_1 L_2 \left( \frac{\partial \theta_1}{\partial t} \right) \sin(\theta_2 - \theta_1) \left( \frac{\partial \theta_2}{\partial t} - \frac{\partial \theta_1}{\partial t} \right) \\ &= m_2 L_2^2 \left( \frac{\partial^2 \theta_2}{\partial t^2} \right) + m_2 L_1 L_2 \left( \frac{\partial^2 \theta_1}{\partial t^2} \right) \cos(\theta_2 - \theta_1) - m_2 L_1 L_2 \left( \frac{\partial \theta_1}{\partial t} \right) \left( \frac{\partial \theta_2}{\partial t} \right) \sin(\theta_2 - \theta_1) \\ &\quad + m_2 L_1 L_2 \left( \frac{\partial \theta_1}{\partial t} \right)^2 \sin(\theta_2 - \theta_1)\end{aligned}$$

Ako sada zamenimo izvedene jednačine u  $\frac{\partial}{\partial t} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta} = 0$  dobiće se sledeća jednačina:

$$\begin{aligned}m_2 L_2^2 \left( \frac{\partial^2 \theta_2}{\partial t^2} \right) + m_2 L_1 L_2 \left( \frac{\partial^2 \theta_1}{\partial t^2} \right) \cos(\theta_2 - \theta_1) + m_2 L_1 L_2 \left( \frac{\partial \theta_1}{\partial t} \right)^2 \sin(\theta_2 - \theta_1) + L_2 g m_2 \sin(\theta_2) &= 0 \quad /: m_2 L_2 \\ L_2 \left( \frac{\partial^2 \theta_2}{\partial t^2} \right) + L_1 \left( \frac{\partial^2 \theta_1}{\partial t^2} \right) \cos(\theta_2 - \theta_1) + L_1 \left( \frac{\partial \theta_1}{\partial t} \right)^2 \sin(\theta_2 - \theta_1) + g \sin(\theta_2) &= 0\end{aligned}$$

Rešavanjem sistema

$$\begin{aligned}(m_1 + m_2) L_1 \left( \frac{\partial^2 \theta_1}{\partial t^2} \right) + m_2 L_2 \left( \frac{\partial^2 \theta_2}{\partial t^2} \right) \cos(\theta_2 - \theta_1) + m_2 L_2 \left( \frac{\partial \theta_2}{\partial t} \right)^2 \sin(\theta_2 - \theta_1) + m_1 g \sin \theta_1 + m_2 g \sin \theta_1 &= 0 \\ L_2 \left( \frac{\partial^2 \theta_2}{\partial t^2} \right) + L_1 \left( \frac{\partial^2 \theta_1}{\partial t^2} \right) \cos(\theta_2 - \theta_1) - L_1 \left( \frac{\partial \theta_1}{\partial t} \right)^2 \sin(\theta_2 - \theta_1) + g \sin(\theta_2) &= 0\end{aligned}$$

po  $\frac{\partial^2 \theta_1}{\partial t^2}$  i  $\frac{\partial^2 \theta_2}{\partial t^2}$  dobija se sledeći sistem diferencijalnih jednačina:

$$\left( \frac{\partial^2 \theta_1}{\partial t^2} \right) = - \frac{-2m_2 \sin(\theta_2 - \theta_1) \left( L_2 \left( \frac{\partial \theta_2}{\partial t} \right)^2 - L_1 \left( \frac{\partial \theta_1}{\partial t} \right)^2 \cos(\theta_2 - \theta_1) \right) + g((2m_1 + m_2) \sin \theta_1 + m_2 \sin(2\theta_2 - \theta_1))}{2L_1(m_1 + m_2 - m_2(\cos(\theta_2 - \theta_1))^2)}$$

$$\left( \frac{\partial^2 \theta_2}{\partial t^2} \right) = \frac{\left( (m_1 + m_2) \left( g \cos(\theta_1) - L_1 \left( \frac{\partial \theta_1}{\partial t} \right)^2 \right) - m_2 L_2 \left( \frac{\partial \theta_2}{\partial t} \right)^2 \cos(\theta_2 - \theta_1) \right) \sin(\theta_2 - \theta_1)}{L_2(m_1 + m_2 - m_2(\cos(\theta_2 - \theta_1))^2)}$$

Uvođenjem smena:

$$\begin{aligned}z_1 &= \theta_1 \\ z_2 &= \frac{\partial \theta_1}{\partial t} \\ z_3 &= \theta_2 \\ z_4 &= \frac{\partial \theta_2}{\partial t}\end{aligned}$$

Odnosno

$$\begin{aligned}z'_1 &= \frac{\partial \theta_1}{\partial t} = z_2 \\ z'_2 &= \frac{\partial^2 \theta_1}{\partial t^2} \\ z'_3 &= \frac{\partial \theta_2}{\partial t} = z_4 \\ z'_4 &= \frac{\partial^2 \theta_2}{\partial t^2}\end{aligned}$$

Problem se može rešiti numerički

U komandnom prozoru Matlaba pozvati funkciju Dvostruko\_klatno\_glavni

>> Dvostruko\_klatno\_glavni

```
function zdot = Dvostruko_klatno_ODE(t,z)
% -----
% U okviru funkcije Dvostruko_Klatno_ODE
% kretanje tegova je opisano koriscenjem obicnih dif. jednacina (eng. ODE).
% Funkcija ima ulazne parametre t i x
% t predstavlja vremenski period u kome posmatramo kretanje tegova
% na primer t = 100 oznacava da se posmatra vremenski segment [0 100]
% dok su pocetne vrednosti predstavljene vektorom x zadate na sledeci
% nacin:
% z(1) = theta_1;
% z(2) = d(theta_1)/dt;
% z(3) = theta_2;
% z(4) = d(theta_2)/dt;
% z(5) = g (na primer g = 9.81);
% z(6) = m(1);
% z(7) = m(2);
% z(8) = L(1);
% z(9) = L(2);
% zdot(1) = d(theta_1)/dt;
% zdot(2) = d^2(theta_1)/dt^2;
% zdot(3) = d(theta_2)/dt;
% zdot(4) = d^2(theta_2)/dt^2;
% -----

g = z(5);
m1 = z(6);
m2 = z(7);
l1 = z(8);
l2 = z(9);

zdot = zeros(9,1);

zdot(1) = z(2);
zdot(2) = -( ( g*(2*m1+m2)*sin(z(1))+ m2*(g*sin(z(1))-2*z(3))+
2*(l2*z(4)^2+l1*z(2)^2*cos(z(1)-z(3)))*sin(z(1)-z(3)))/...
(2*l1*(m1+m2-m2*(cos(z(1)-z(3)))^2)) );
zdot(3) = z(4);
zdot(4) = ((m1+m2)*(l1*z(2)^2+g*cos(z(1)))+l2*m2*z(4)^2*cos(z(1)-z(3)))*sin(z(1)-
z(3))/(l2*(m1+m2-m2*(cos(z(1)-z(3)))^2));

end
```



## Animacija

```
function Dvostruko_klatno(ivp, vreme, fps, movie)
%   ivp = [phi1; dtphi1; phi2; dtphi2; g; m1; m2; l1; l2]
%   vreme           interval od 0 do vreme (sekunde)
%   fps             broj frejmova u sekundi (odgovaraju realnoj situaciji)
%   movie           ako je false => ne pravi film
nframes = vreme * fps;
sol = ode45(@Dvostruko_klatno_ODE,[0 vreme], ivp)
t = linspace(0, vreme, nframes);
y = deval(sol,t);

phi1 = y(1,:);
dtphi1 = y(2,:);
phi2 = y(3,:);
dtphi2 = y(4,:);
l1 = ivp(8);
l2 = ivp(9);
figure(2);
videoObj = VideoWriter('Dvostruko_klatno.avi');
open(videoObj);
h = plot(0,0,'MarkerSize',30,'Marker','.','LineWidth',2);
title('Dvostruko klatno');
range = 1.1*(l1+l2); axis([-range range -range range]); axis square;
set(gca,'nextplot','replacechildren');

for i = 1 : length(phi1)-1
    if (ishandle(h) == 1)
        Xcoord = [0,l1*sin(phi1(i)),l1*sin(phi1(i))+l2*sin(phi2(i))];
        Ycoord = [0,-l1*cos(phi1(i)),-l1*cos(phi1(i))-l2*cos(phi2(i))];
        set(h,'XData',Xcoord,'YData',Ycoord);
        drawnow;
        if movie == false
            pause(t(i+1)-t(i));
        else
            writeVideo(videoObj, getframe);
        end
    end
end
close(videoObj);
end
```

## Dvostruko\_klatno\_glavni.m

```
phi1           = pi/4;
dtphi1         = 0;    % pocetna brzina prvog tega
phi2           = pi/4;
dtphi2         = 0;    % pocetna brzina drugog tega
g              = 9.81;
m1             = 2;
m2             = 1;
l1             = 2;
l2             = 1;
vreme          = 10;
fps            = 50;
movie          = true;
```

```
clear All; clf;
ivp = [phi1; dtphi1; phi2; dtphi2; g; m1; m2; l1; l2];
Dvostruko_klatno(ivp, vreme, fps, movie);
```

Ukoliko nas zanima položaj tega u odnosu na vreme t:

## Polozaj.m

```
phi1           = pi/4;
dtphi1        = 0;    % pocetna brzina prvog tega
phi2           = pi/4;
dtphi2        = 0;    % pocetna brzina drugog tega
g             = 9.81;
m1            = 2;
m2            = 1;
l1            = 2;
l2            = 1;
vreme         = 10;
fps           = 100;
movie         = true;

clear All; clf;
ivp = [phi1; dtphi1; phi2; dtphi2; g; m1; m2; l1; l2];
[t u] = ode45(@Dvostruko_klatno_ODE,[0 vreme], ivp);
hold on
plot(t,u(:,1), 'b-', 'LineWidth',2);
%plot(t,u(:,2), 'g-', 'LineWidth',2);
plot(t,u(:,3), 'r-', 'LineWidth',2);
%plot(t,u(:,4), 'k-', 'LineWidth',2);
xlabel('vreme (s)');
ylabel('ugao(\theta)');
title('Dvostruko klatno')
%legend('\theta_1', '\partial \theta_1', '\theta_2', '\partial \theta_2');
legend('\theta_1(t)', '\theta_2(t)');
hold off
```

