

Dokumentacja - projekt podwójnego wahadła, MATLAB

Zuzanna Bożek, Aleksandra Chenczke, Paweł Poręba, Marta Wlekińska

styczeń 2023

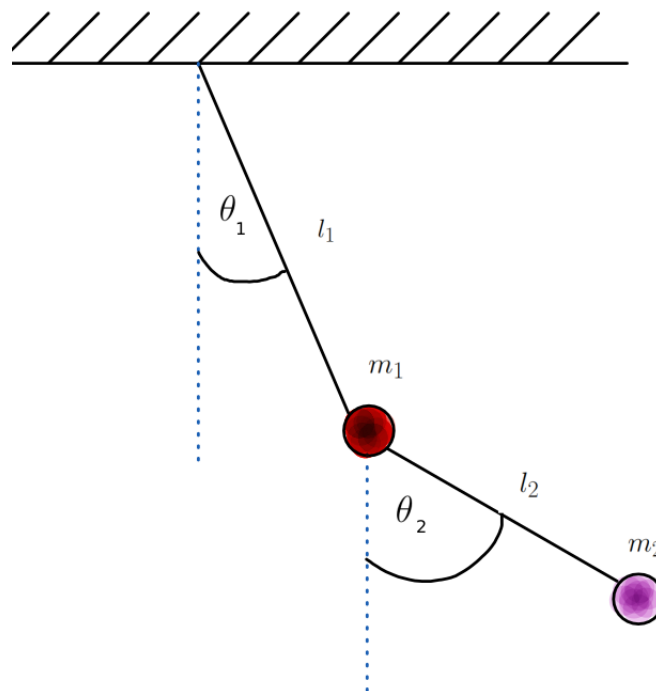
1 Cel projektu

Celem projektu, który został opisany poniżej, było stworzenie animacji ukazującej ruch podwójnego wahadła przy dowolnych parametrach początkowych (kątów wychylenia obu kulek, ich mas, długości nitek oraz natężenia grawitacyjnego).

2 Fizyka podwójnego wahadła

Podwójne wahadło jest przykładem systemu, w którym najmniejsza zmiana parametrów może diametralnie zmienić jego zachowanie, czyli jest powiązany z pojęciem *chaosu deterministycznego*.

Taki układ składa się z kulki o masie m_1 , która jest przymocowana nitką do stałej powierzchni i drugiej kulki o masie m_2 połączonej nitką z pierwszą kulką. Nitki mają długości kolejno l_1, l_2 . Schemat takiego układu przybliża rysunek 1.



Rysunek 1: Schemat budowy wahadła

m_1, m_2 reprezentują wartości mas poszczególnych kulek, l_1, l_2 - długości kolejnych nici, a θ_1, θ_2 - kąty nachylenia nitek od normalnej

Jak większość problemów fizycznych, jest wiele sposobów na rozwiązanie problemu równania ruchu takiego wahadła w 2D. Najbardziej popularnym jest rozwiązanie za pomocą funkcji Lagrange'a L . Należy wprowadzić równania na współrzędne x_1, x_2, y_1, y_2 jako współrzędne pierwszej kulki (1) oraz drugiej (2):

$$\begin{aligned}x_1 &= l_1 \sin(\theta_1), \\x_2 &= l_1 \sin(\theta_1) + l_2 \sin(\theta_2), \\y_1 &= -l_1 \cos(\theta_1), \\y_2 &= -l_1 \cos(\theta_1) - l_2 \cos(\theta_2).\end{aligned}$$

Następnie należy zdefiniować energię potencjalną układu, U :

$$U = m_1 g y_1 + m_2 g y_2 = -(m_1 + m_2) g l_1 \cos \theta_1 - m_2 g l_2 \cos \theta_2.$$

Energię kinetyczną T opisuje zależność:

$$T = \frac{1}{2} m_1 v_1^2 + \frac{1}{2} m_2 v_2^2 = \frac{1}{2} m_1 l_1^2 \dot{\theta}_1^2 + \frac{1}{2} m_2 (l_1^2 \dot{\theta}_1^2 + l_2^2 \dot{\theta}_2^2 + 2 l_1 l_2 \dot{\theta}_1 \dot{\theta}_2 \cos(\theta_1 - \theta_2)),$$

gdzie oznaczenie kropki nad zmienną reprezentuje jej pochodną po czasie.

Zatem lagranżian, który jest zdefiniowany jako różnica energii kinetycznej i potencjalnej układu, opisuje zależność:

$$L \equiv T - U = \frac{1}{2} (m_1 + m_2) l_1^2 \dot{\theta}_1^2 + 2 m_2 l_1 l_2 \dot{\theta}_1 \dot{\theta}_2 \cos(\theta_1 - \theta_2) + \frac{1}{2} m_2 l_2^2 \dot{\theta}_2^2 + (m_1 + m_2) g l_1 \cos \theta_1 + m_2 g l_2 \cos \theta_2.$$

Żeby wyznaczyć pochodną lagranżianu po pochodnej θ_1 po czasie należy wyznaczyć:

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_1} = m_1 l_1^2 \dot{\theta}_1 + m_2 l_1 l_2 \dot{\theta}_2 \cos(\theta_1 - \theta_2).$$

A następnie pochodną po czasie tego wyrażenia:

$$\begin{aligned}\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_1} \right) &= (m_1 + m_2) l_1^2 \ddot{\theta}_1 + m_2 l_1 l_2 \ddot{\theta}_2 \cos(\theta_1 - \theta_2) - m_2 l_1 l_2 \dot{\theta}_2 (\dot{\theta}_1 - \dot{\theta}_2) \sin(\theta_1 - \theta_2) \\ \frac{\partial L}{\partial \theta_1} &= -l g (m_1 + m_2) \sin \theta_1 - m_2 l_1 l_2 \dot{\theta}_1 \dot{\theta}_2 \sin(\theta_1 - \theta_2).\end{aligned}$$

Wykonaliśmy powyższe obliczenia, żeby móc zapisać równanie Eulera - Lagrange'a dla jednej z współrzędnych uogólnionych, θ_1 . Równanie to opisuje trajektorię obiektu, który znajduje się w danym układzie. Zatem znając lagranżian układu, jest się w stanie znaleźć położenie i prędkość, a właściwie współrzędne uogólnione i ich czasowe pochodne. Równanie Eulera - Lagrange'a przyjmuje postać:

$$\frac{\partial L}{\partial q_\alpha} - \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_\alpha} \right) = 0,$$

gdzie α reprezentuje kolejną współrzędną uogólnioną.

Możemy, wobec tego, zapisać:

$$(m_1 + m_2) l_1^2 \ddot{\theta}_1 + m_2 l_1 l_2 \ddot{\theta}_2 \cos(\theta_1 - \theta_2) + m_2 l_1 l_2 \dot{\theta}_2^2 \sin(\theta_1 - \theta_2) + l_1 g (m_1 + m_2) \sin \theta_1 = 0.$$

Podzielenie powyższego wyrażenia przez l_1 prowadzi do zapisania zależności:

$$(m_1 + m_2) l_1 \ddot{\theta}_1 + m_2 l_2 \ddot{\theta}_2 \cos(\theta_1 - \theta_2) + m_2 l_2 \dot{\theta}_2^2 \sin(\theta_1 - \theta_2) + g (m_1 + m_2) \sin \theta_1 = 0.$$

Analagicznie postępujemy dla kąta θ_2 uzyskując równania Eulera - Lagrange'a:

$$m_2 l_2 \ddot{\theta}_2 + m_2 l_1 l_2 \ddot{\theta}_1 \cos(\theta_1 - \theta_2) - m_2 l_1 \dot{\theta}_1^2 \sin(\theta_1 - \theta_2) + m_2 g \sin \theta_2 = 0.$$

Stosując formalizm Hamiltona możemy zapisać zależności na składowe pędu:

$$p_{\theta_1} = \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_1} = (m_1 + m_2) l_1^2 \dot{\theta}_1 + m_2 l_1 l_2 \dot{\theta}_2 \cos(\theta_1 - \theta_2),$$

$$p_{\theta_2} = \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_2} = m_2 l_2^2 \dot{\theta}_2 + m_2 l_1 l_2 \dot{\theta}_1 \cos(\theta_1 - \theta_2).$$

Hamiltonian układu przyjmuje postać

$$H = \theta_i p_i - L = \frac{1}{2} (m_1 + m_2) l_1^2 \dot{\theta}_1^2 + \frac{1}{2} m_2 l_2^2 \dot{\theta}_2^2 + m_2 l_1 l_2 \dot{\theta}_1 \dot{\theta}_2 \cos(\theta_1 - \theta_2) - (m_1 + m_2) g l_1 \cos \theta_1 - m_2 g l_2 \cos \theta_2.$$

Przekształcenie powyższych zależności skutkuje napisaniu poniższych równości

$$\dot{\theta}_1 = \frac{\partial H}{\partial p_{\theta_1}} = \frac{l_2 p_{\theta_1} - l_1 p_{\theta_2} \cos(\theta_1 - \theta_2)}{l_1^2 l_2 [m_1 + m_2 \sin^2(\theta_1 - \theta_2)]},$$

$$\dot{\theta}_2 = \frac{\partial H}{\partial p_{\theta_2}} = \frac{l_1 (m_1 + m_2) p_{\theta_2} - l_2 m_2 p_{\theta_1} \cos(\theta_1 - \theta_2)}{l_1 l_2^2 m_2 [m_1 + m_2 \sin^2(\theta_1 - \theta_2)]},$$

$$p_{\theta_1} = -\frac{\partial H}{\partial \theta_1} = -(m_1 + m_2) g l_1 \sin \theta_1 - C_1 + C_2,$$

$$p_{\theta_2} = -\frac{\partial H}{\partial \theta_2} = -m_2 g l_2 \sin \theta_2 + C_1 - C_2,$$

gdzie

$$C_1 \equiv \frac{p_{\theta_1} p_{\theta_2} \sin(\theta_1 - \theta_2)}{l_1 l_2 [m_1 + m_2 \sin^2(\theta_1 - \theta_2)]},$$

$$C_2 \equiv \frac{l_2^2 m_2 p_{\theta_1}^2 + l_1^2 (m_1 + m_2) p_{\theta_2}^2 - l_1 l_2 m_2 p_{\theta_1} p_{\theta_2} \cos(\theta_1 - \theta_2)}{2 l_1^2 l_2^2 [m_1 + m_2 \sin^2(\theta_1 - \theta_2)]^2} \sin[2(\theta_1 - \theta_2)].$$

Dodanie do takich równań warunków początkowych umożliwia zapisanie równania ruchu wahadła.

3 Rozwiązanie problemu

W poprzedniej sekcji ukazane zostało rozwiązanie problemu znalezienia równania ruchu dla podwójnego wahadła. My jednak w projekcie zdecydowaliśmy się na inne rozwiązanie, które opiszemy w tej sekcji.

Należało zacząć od zdefiniowania zmiennych oraz zależności między nimi (np. zależności prędkości kulek i ich położenia).

Po definicji odpowiednich zmiennych i parametrów, posłużyliśmy się II zasadą dynamiki Newtona, żeby zapisać równania opisujące siły naprężenia działające w układzie, `tension_1` oraz `tension_2`:

```

1      syms tension_1 tension_2;
2
3      differential_equation_x_1 = mass_1*acceleration_x_1(t) ==
↪      -tension_1*sin(angle_1(t)) + tension_2*sin(angle_2(t));

```

```

4         differential_equation_y_1 = mass_1*acceleration_y_1(t) ==
↳ tension_1*cos(angle_1(t)) - tension_2*cos(angle_2(t)) - mass_1*gravity;
5
6         differential_equation_x_2 = mass_2*acceleration_x_2(t) ==
↳ -tension_2*sin(angle_2(t));
7         differential_equation_y_2 = mass_2*acceleration_y_2(t) ==
↳ tension_2*cos(angle_2(t)) - mass_2*gravity;
8
9         overall_tension = solve([differential_equation_x_1
↳ differential_equation_y_1],[tension_1 tension_2]);

```

Poniżej zapisaliśmy równania różniczkowe ze względu na wartości sił naprężenia `tension_2`, `tension_1`:

```

1         general_differential_equation_1 =
↳ subs(differential_equation_x_2,[tension_1 tension_2],
↳ [overall_tension.tension_1, overall_tension.tension_2]);
2         general_differential_equation_2 =
↳ subs(differential_equation_y_2,[tension_1 tension_2],
↳ [overall_tension.tension_1, overall_tension.tension_2]);
3
4         substituted_equation_1 = subs(general_differential_equation_1,
↳ [length_1, length_2, mass_1, mass_2, gravity], [l1, l2, m1, m2, g]);
5         substituted_equation_2 = subs(general_differential_equation_2,
↳ [length_1, length_2, mass_1, mass_2, gravity], [l1, l2, m1, m2, g]);

```

Następnie zdefiniowaliśmy rozwiązania powyższych równań posługując się funkcją `odeToVectorField`, która odpowiada macierzy, której elementami są powyższe niejednorodne równania różniczkowe.

Poniżej, funkcja `matlabFunction` konwertuje macierz `V` w funkcję dwóch argumentów: czasu `t` oraz wektora `Y`, czyli zmiennych z poprzedniej funkcji.

Kolejna funkcja `ode45` rozwiązuje `M` w przedziale `[0 max_t]`, przy warunkach początkowych `[a1 0 a2 0]`, czyli amplitudach obu kątów `a1`, `a2` oraz czasie początkowym 0 dla obu kątów:

```

1         V = odeToVectorField(substituted_equation_1,
↳ substituted_equation_2);
2         M = matlabFunction(V,'vars',{'t','Y'});
3
4         modified_object.solutions = ode45(M,[0 max_t], [a1 0 a2 0]);

```

Kluczowym krokiem było opisanie konstruktora, który tworzy obiekt (opis w komentarzu w kodzie) i przekazuje mu parametry widniejące nawiasach (`a1`, `a2`, `m1`, `m2`, `l1`, `l2`, `g`, `max_t` = kolejno dwa kąty odchylenia, poszczególne masy kulek, kolejne długości nici oraz maksymalny czas animacji):

```

1     methods
2         % constructor, as a parameter takes first and second ball initial
↳ angles, masses and lengths, the gravity and the animation duration
3     function obj = Pendulum(a1, a2, m1, m2, l1, l2, g, max_t)

```

```

4         obj = obj.solve_equations(a1, a2, m1, m2, l1, l2, g, max_t);
5     end

```

Dzięki temu byliśmy w stanie wprowadzić funkcję `get_first_ball_coordinates` oraz `get_second_ball_coordinates`, które generują współrzędne kolejnych kulek za pomocą funkcji `deval`, która zwraca odpowiedni komponent rozwiązania w odpowiedniej chwili `t`:

```

1     % a function that returns the first ball coordinates within given
↪ time
2     function coords = get_first_ball_coordinates(self, t)
3         coords = [self.length_first*sin(deval(self.solutions, t, 3)),
↪ -self.length_first*cos(deval(self.solutions, t, 3))];
4     end
5
6     % a function that returns the second ball coordinates within given
↪ time
7     function coords = get_second_ball_coordinates(self, t)
8         first_ball_coordinates = self.get_first_ball_coordinates(t);
9         coords = [first_ball_coordinates(1) +
↪ self.length_second*sin(deval(self.solutions, t, 1)),
↪ first_ball_coordinates(2) - self.length_second*cos(deval(self.solutions,
↪ t, 1))];
10    end

```

Ostatnim krokiem przed wykonaniem animacji było "wyciągnięcie" danych parametrów z obiektu, żeby można było wprowadzić później ich konkretne wartości:

```

1     % a function that lets us change the pendulum parameters - takes
↪ identical parameters as the constructor
2     function modified_object = change_values(self, a1, a2, m1, m2, l1, l2,
↪ g, max_t)
3         modified_object = self;
4         modified_object = modified_object.solve_equations( a1, a2, m1, m2,
↪ l1, l2, g, max_t);
5     end
6
7     % a function that returns the pendulum parameters
8     function values = get_values(self)
9         values = [self.length_first, self.length_second, self.mass_first,
↪ self.mass_second];
10    end
11
12    % a function that returns the animation duration
13    function time = get_max_time(self)
14        time = self.max_time;
15    end

```

Przechodząc już do opisywania animacji zapisaliśmy, jak chcemy, żeby animacja wyglądała - rozwiązane współrzędne kulek, przedziały osi etc.

```

1         for t = 0:.1:self.pendulum.get_max_time()
2             first_coordinates =
↪ self.pendulum.get_first_ball_coordinates(t);
3             second_coordinates =
↪ self.pendulum.get_second_ball_coordinates(t);
4             x_1 = first_coordinates(1);
5             y_1 = first_coordinates(2);
6             x_2 = second_coordinates(1);
7             y_2 = second_coordinates(2);
8             plot(x_1,y_1,'ro','MarkerSize',m_1*7,'MarkerFaceColor','r');
9             hold on;
10            plot([0 x_1],[0 y_1],'r-');
11            plot(x_2,y_2,'go','MarkerSize',m_2*10,'MarkerFaceColor','g');
12            plot([x_1 x_2],[y_1 y_2],'g-');
13            text(-0.3,0.3,"Timer: "+num2str(t,2));
14            xlim([-L_1-L_2-1,L_1+L_2+1]);
15            ylim([-L_1-L_2-1,L_1+L_2+1]);
16            hold off;
17            temp_frames(round(t*10)+1) = getframe;
18        end

```

Na koniec chcieliśmy pozwolić użytkownikowi, żeby wybierał początkowe warunki układu, jak kąty wychylenia obu kulek, ich masy, długości nici oraz natężenie pola grawitacyjnego.

4 Podsumowanie i kontrybucje

Celem naszego projektu było zaprojektowanie układu podwójnego wahadła, który porusza się po chaotycznej trajektorii kulek. Chcieliśmy również, żeby użytkownik mógł dobierać parametry dla układu, co się udało i działa wszystko poprawnie.

Zuzanna Bożek i Paweł Poręba zajęli się zapisaniem kodu, który rozwiązuje problem znalezienia równania ruchu dla układu, Aleksandra Chenczke podjęła się stworzenia graficznego interfejsu użytkownika, a Marta Wleklińska spisała dokumentację.