

## Zestaw 03: Dynamika

Maciej J. Mrowiński

1 stycznia 2019

Zestaw do samodzielnego rozwiązania po wykładzie z dynamiki. Nie jest obowiązkowy i nie oddajecie mi tych rozwiązań. Jeżeli ktoś ma problemy/pytania, to oczywiście zapraszam na konsultacje.

### Pytania

- Jak brzmi pierwsza zasada dynamiki Newtona?
- Jak brzmi druga zasada dynamiki Newtona?
- Jak brzmi trzecia zasada dynamiki Newtona?
- Jak definiujemy układ inercjalny?
- Czy istnieje tylko jeden układ inercjalny?
- Czy układ związany z dowolnym punktem na powierzchni Ziemi jest inercjalny?

### Problemy obliczeniowe

- Na ciało, któremu nadano początkową prędkość  $v_0$  działa siła oporu o wartości  $bv$  (gdzie  $b > 0$  to pewna stała). Wyznacz zależność prędkości i położenia tego ciała od czasu. Czy ciało kiedyś się zatrzyma?
- Położenie ciała zmienia się w następujący sposób w czasie:

$$x(t) = Ae^{-\beta t} \sin(\omega_0 t), \quad (1)$$

gdzie  $A$ ,  $\beta$  i  $\omega_0$  to stałe. Wyznacz siłę wypadkową działającą na to ciało.

### Problemy numeryczne

- W pierwszym zestawie wprowadziliśmy bardzo prostą i zarazem najpewniej najgorszą metodę numerycznego całkowania równań ruchu - tak zwany schemat Eulera<sup>1</sup>. Eksperymenty numeryczne zawarte w tym zestawie przeprowadzimy przy pomocy innego, lepszego algorytmu - *velocity Verlet*. Algorytm ten pozwala na rozwiązanie równań ruchu

$$\frac{dx(t)}{dt} = v(t), \quad (2)$$

<sup>1</sup> nie nazwaliśmy wtedy tego, co robiliśmy po imieniu, ale taka jest właśnie nazwa tamtej metody

$$\frac{dv(t)}{dt} = a(t, x), \quad (3)$$

jeżeli tylko znane jest przyspieszenie  $a(t, x)$  i warunki początkowe:  $x(t=0) = x_0$  oraz  $v(t=0) = v_0$ .

Przy pomocy velocity Verlet wyznaczamy iteracyjnie wartości położenia<sup>2</sup>  $x_{i+1}$  oraz prędkości  $v_{i+1}$  w kolejnym,  $i+1$  kroku, na podstawie wartości położenia  $x_i$  oraz prędkości  $v_i$  w kroku poprzedzającym<sup>3</sup>. Robimy to korzystając z następujących równań<sup>4</sup>:

$$v_{i+1/2} = v_i + \frac{1}{2}\Delta t a(t_i, x_i), \quad (4)$$

$$x_{i+1} = x_i + \Delta t v_{i+1/2}, \quad (5)$$

$$v_{i+1} = v_{i+1/2} + \frac{1}{2}\Delta t a(t_{i+1}, x_{i+1}), \quad (6)$$

gdzie  $\Delta t = t_{i+1} - t_i$  to krok czasowy<sup>5</sup>. Algorytm zatrzymujemy w momencie, kiedy np. upływie określony czas<sup>6</sup>.

- Dla rozgrzewki spróbujmy rozwiązać prosty problem jednowymiarowy. Załóżmy, że siła działająca na ciało o masie  $m$  ma postać

$$F(t) = A_0 e^{\beta t}, \quad (7)$$

co oczywiście prowadzi do przyspieszenia

$$a(t) = a_0 e^{\beta t}, \quad (8)$$

gdzie  $A_0, a_0 = A_0/m$  i  $\beta$  to stałe. Wyznacz analitycznie zależność położenia  $x(t)$  od czasu. Wyznacz tę samą zależność numerycznie, przy pomocy algorytmu velocity Verlet, przyjmując np.  $a_0 = 1 \text{ m/s}^2$ ,  $\beta = -1 \text{ s}^{-1}$  oraz  $\beta = 1 \text{ s}^{-1}$ ,  $\Delta t = 0.1 \text{ s}$  i czas wykonania algorytmu  $t_{\max} = 2 \text{ s}$ . Porównaj wyniki analityczne i numeryczne na wykresie<sup>7</sup>.

- Po tej rozgrzewce możemy przejść do głównej części programu, czyli do sił centralnych w dwu wymiarach. Będzie to jednak wymagało najpierw pewnej inwestycji intelektualnej w uogólnienie algorytmu velocity Verlet na przypadek dwuwymiarowy, co pozostawiam jako ćwiczenie do samodzielnego rozwiązania czytelnikowi<sup>8</sup>.

Siłą centralną nazywamy dowolną siłę, którą można przedstawić jako<sup>9</sup>

$$\vec{F}(\vec{r}) = f(r) \hat{r}, \quad (9)$$

gdzie  $r = |\vec{r}|$ , a  $\hat{r} = \vec{r}/r$ .

<sup>2</sup> są to standardowe oznaczenia i będziemy ich od tej pory konsekwentnie używać - zapis  $w_i$  oznacza wartość pewnej zmiennej  $w$  po upływie czasu  $t_i = i \Delta t$

<sup>3</sup> startujemy oczywiście z warunków początkowych: na podstawie  $v_0$  i  $x_0$  wyznaczamy  $v_1$  i  $x_1$ , potem na podstawie  $v_1$  i  $x_1$  wyznaczamy  $v_2$  i  $x_2$ , itd.

<sup>4</sup> intuicyjnie rzecz ujmując: na początku przeskakujemy z prędkością nie o cały krok, ale o połowę (równanie 4), potem korzystając z tej połowicznej wartości prędkości wyznaczamy wartość położenia po upływie całego kroku (równanie 5), a następnie doskakujemy z prędkością do całego kroku, ale używamy przy tym już nowej wartości położenia do wyznaczenia przyspieszenia/siły (równanie 6)

<sup>5</sup> czyli czas, jaki upływa pomiędzy kolejnymi krokami (wywołaniami) algorytmu; zakładamy, że krok czasowy jest stały

<sup>6</sup> czytaj: po wykonaniu odpowiedniej liczby kroków; mamy tu na myśli nie czas realny, ale czas w symulacji mierzony poprzez zmienną  $t_i$

<sup>7</sup> czy jesteś w stanie przewidzieć asymptotyczne zachowanie  $x(t)$  dla tych dwóch wartości parametru  $\beta$ ?

<sup>8</sup> hint: na każdy kierunek, w tym przypadku X i Y, przypadają po dwa równania do rozwiązania (równania 2 oraz 3); należy tylko uważać na to, że w ogólności składowe przyspieszenia w kierunkach X i Y zależą zarówno od położenia na osi X, jak i od położenia na osi Y

<sup>9</sup> tłumacząc łopatologicznie: jest to siła, której wartość zależy jedynie od odległości od środka układu współrzędnych natomiast kierunek pokrywa się z kierunkiem wektora wodzącego

Przykładem siły centralnej jest chociażby siła przyciągania między dwoma ciałami<sup>10</sup> o masach  $m_1$  i  $m_2$ , równa co do wartości

$$F(r) = G \frac{m_1 m_2}{r^2}, \quad (10)$$

gdzie  $G$  to stała grawitacji, a  $r$  to odległość między środkami ciał.

Podczas naszych eksperymentów numerycznych będziemy właśnie rozpatrywać siły, które mają postać zgodną z równaniem 10<sup>11</sup>. Założymy więc, że przyspieszenie ciała w polu takiej siły ma postać<sup>12</sup>:

$$\vec{a}(\vec{r}) = -\frac{\beta}{r^2} \hat{r} \quad (11)$$

gdzie  $\beta$  to pewien uniwersalny parametr<sup>13</sup>, a  $\vec{r}$  to wektor wodzący. Niech początkowe położenie ciała wynosi

$$\vec{r}_0 = [0, r_{y0}], \quad (12)$$

a początkowa prędkość<sup>14</sup>

$$\vec{v}_0 = v_0 [\cos \phi_0, \sin \phi_0]. \quad (13)$$

Korzystając z algorytmu velocity Verlet wyznacz trajektorię ciała dla kilku różnych wartości  $v_0$  i  $\phi_0$ . Przyjmij przy tym<sup>15</sup>, że  $\beta = 1 \text{ m}^3/\text{s}^2$ ,  $r_{y0} = 1 \text{ m}$ ,  $\Delta t = 0.01 \text{ s}$  a  $t_{\max} = 10 \text{ s}$ . Narysuj wyznaczone trajektorie na wykresie. Jaki mają kształt? Czy możliwe jest takie dobranie prędkości początkowej, aby ciało poruszało się po okręgu?

<sup>10</sup> jeżeli założymy, że układ odniesienia związany jest z jednym z tych ciał

<sup>11</sup> czyli odwrotnie proporcjonalną do kwadratu odległości; czy znasz inny przykład takiej siły?

<sup>12</sup> to oznacza, że „źródło” siły znajduje się w środku układu współrzędnych i jest nieruchome

<sup>13</sup> jeżeli przyjmiemy np., że mamy do czynienia z dwoma ciałami oddziałującymi grawitacyjnie, przy czym jedno z nich (o masie  $m_1$ ) pozostaje nieruchome w środku układu współrzędnych, a my chcemy opisać ruch drugiego ciała (o masie  $m_2$ ), wówczas  $\beta = Gm_1$

<sup>14</sup> dzięki takiej postaci jesteśmy w stanie łatwo określać kierunek (sięgnijmy pamięcią do informacji zdobytych podczas studiowania biegunowego układu współrzędnych -  $\phi_0$  to kąt nachylenia między wektorem prędkości a osią X) i wartość prędkości początkowej

<sup>15</sup> w zależności od innych parametrów może być niezbędna modyfikacja kroku czasowego (zmniejszenie) lub czasu symulacji (wydłużenie)