

1. **ad 1.** Proszę mieć zrobione wszystkie zadania z zestawu 1.

2. **ad 2.** Ogólnie:

Dany jest wektor $\vec{a}(t) = (0, 0, a)$ (stały, a nie zależy od czasu). Oznaczmy wektory położenia początkowego $\vec{r}(t=0) = (x_o, y_o, z_o)$ i prędkości początkowej $\vec{v}(t=0) = (v_{ox}, v_{oy}, v_{oz})$. Wektor $\vec{v}(t) = (v_x, v_y, v_z)$ dla dowolnej chwili t należy znaleźć z relacji $\frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{a}$, czyli mamy 3 równania dla składowych: $\frac{dv_x}{dt} = 0$, $\frac{dv_y}{dt} = 0$, $\frac{dv_z}{dt} = a$, w których przeprowadzając całkowanie (stosując całkę oznaczoną w granicach od $t=0$ do t dowolnego, lub nieoznaczoną, dopasowując stałą całkowania do warunków początkowych) uzyskujemy szukane $v_x = v_{ox}$, $v_y = v_{oy}$, $v_z = v_{oz} + at$, czyli wektor prędkości ma postać: $\vec{v}(t) = (v_{ox}, v_{oy}, v_{oz} + at)$.

Podobnie całkując uzyskujemy wektor położenia (wektor wodzący):

$$\vec{r}(t) = (r_{ox} + v_{ox}t, r_{oy} + v_{oy}t, r_{oz} + v_{oz}at + \frac{1}{2}at^2).$$

Te wyniki łatwo było wypisać mając wiedzę ze szkoły, ale jeśli przyspieszenie nie byłoby stałe to już tylko podejście z wykorzystaniem całkowania pozwoliłoby uzyskać rozwiązanie. Wstaw konkretne dane dla uzyskania odpowiedzi.

3. **ad 3.** Stosuj całkowanie, podobnie jak w poprzednim zadaniu.

Odpowiedź: $v(t) = -Ab(1 - \cos bt)$, $x(t) = -A(bt - \sin bt)$. Interpretacja: bt ma wymiar kąta więc b ma charakter prędkości kątowej ω (to widzimy z członu np. $\cos bt$); A ma wymiar długości.

4. **ad 4.** To zadanie jest szczególnie ważne. Prześledź rozwiązanie.

Rozpatrz np. kulkę poruszającą się ruchem jednostajnym, prostoliniowym. Wechodzi ona do ośrodka (jest to np. jakaś ciecz, powietrze etc.), w którym pojawia się siła oporu hamująca ruch (jako jedyna siła). Siła oporu \vec{F} jest wprost proporcjonalna do aktualnej prędkości, przeciwnie skierowana do kierunku ruchu i wywołująca przyspieszenie (w tym wypadku jest to opóźnienie) równe $\vec{a} = \vec{F}/m = -k\vec{v}(t)$, gdzie k jest stałą dodatnią. To nam pozwala napisać równanie

$$\frac{dv}{dt} = -kv.$$

Czas zaczynamy liczyć od momentu wejścia ($t=0$) i wtedy prędkość początkowa wynosi v_o .

Szukamy rozwiązania zapisanego równania, czyli funkcji $v(t)$. Występuje ona w dwóch miejscach: po lewej stronie pod znakiem pochodnej, a także po prawej stronie równania. Żadne przekształcenia algebraiczne nie pozwolą uzyskać rozwiązania. Żeby "wyłuskać" szukaną funkcję będącą pod znakiem pochodnej trzeba użyć, jak wiemy, całkowania po zmiennej t . Operacja całkowania równania musi być zastosowana równocześnie do obu stron równania, ale tu UWAGA!: wiemy, że całkując lewą stronę uzyskamy $v(t) + const$, ale całkowanie prawej $-k \int v(t) dt$ jest nie do zrealizowania bo funkcja $v(t)$ jest jeszcze nieznaną! - więc jak ją całkować? Wniosek: na całkowanie jest jeszcze za wcześnie.

Zastosujemy standardową technikę zwaną separacją zmiennych, którymi u nas są t i v . Polega ona na tym aby tak przekształcić algebraicznie równanie aby po jednej stronie równania było wyrażenie zawierające w sposób jawny tylko v , a po drugiej wyrażenie zawierające tylko t . Łatwo to zrobić. Pomnóżcie obie strony przez dt , a potem podzielcie przez v :

$$\frac{dv}{v} = -k dt$$

Zrobione! Teraz można całkować, wygodniej to robić wykorzystując całkę oznaczoną w granicach (t, v) , dolnej $(0, v_o)$ i górnej $(t, v(t))$:

$$\int_{v_o}^v \frac{dv}{v} = -k \int_0^t dt \quad \rightarrow \quad \ln v \Big|_{v_o}^v = -kt \Big|_0^t \quad \rightarrow \quad \ln v - \ln v_o = \ln \frac{v}{v_o} = -kt,$$

co po przekształceniu daje szukane rozwiązanie: $v(t) = v_o e^{-kt}$. Sporządź wykres tej funkcji.

Zadanie dodatkowe. Rozwiąż metodą separacji zmiennych równanie dla funkcji $v(t)$:

$$\frac{dv(t)}{dt} = -kv(t) + g \quad (\text{gdzie } k, g - \text{ stałe dodatnie}),$$

przy warunku początkowym $v(t = 0) = 0$. Jest to przykład opisujący spadek swobodny ciała z uwzględnieniem oporu powietrza. Opis rozwiązania tego zadania proszę przesłać mi mailem (adres wozniak@ftj.agh.edu.pl), chętnie w PDF, ew.scan.

5. **ad 5.** Odp.: położenie początkowe i kierunek obiegu.
6. **ad 6.** Odp.: 12
7. **ad 7.** Odp.: czas 1.15 s; współrzędne cząstek $(-0.69, 0)$, $(0, 45)$ cm
8. **ad 8.** Rzut pionowy.
9. **ad 9.** Ruch prostoliniowy jednostajny i jednostajnie zmienny.
10. **ad 10.** Rzut ukośny. Z danych zadania można zestawić 3 równania dla chwili t , w której osiągnięta jest wysokość 9 m:

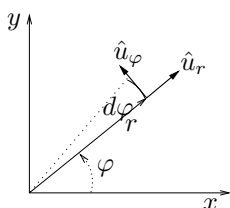
$$9 = v_o \sin \alpha \cdot t - \frac{1}{2}gt^2 \text{ [m]}$$

$$7 = v_o \cos \alpha \text{ [m/s]}$$

$$6 = v_o \sin \alpha - gt \text{ [m/s]}$$

Oblicz v_o i α po wyrugowaniu t .

11. **ad 11.** Rzut pionowy.
12. **ad 12.** Układ biegunowy.



Pierwsza część zadania wynika z powyższego rysunku. Przykładowo, zrzutuj wektor \hat{u}_r na osie układu kartezjańskiego x, y - otrzymasz odpowiednio jego składowe $\cos \varphi$ i $\sin \varphi$. Podobnie zrób to dla wektora \hat{u}_φ .

W drugiej części zauważ po pierwsze, że o ile wersory bazowe układu kartezjańskiego nie zależą od czasu, to przeciwnie, \hat{u}_r i \hat{u}_φ mogą zależeć, bo może się zmieniać kąt φ , jeśli opisywany punkt porusza się względem układu x, y . Po drugie, pamiętaj, że różniczkujemy po czasie, w związku z czym przy liczeniu pochodnej np. $\frac{d}{dt} \sin \varphi$ pojawia się też pochodna funkcji wewnętrznej $\frac{d\varphi}{dt}$, a to jest z def. prędkość kątowa.

13. **ad 13.** Dla obu przypadków a) i b) wystarczy pokazać, że długość wektora wodzącego nie zmienia się w czasie ruchu, $|\vec{r}(t)| = \text{const}$, a to jest nietrudne.

Wzory na $\vec{v}(t)$ i $\vec{a}(t)$ w obu układach uzyskujemy przez różniczkowanie. W temacie nie zastrzeżono, że ma być to ruch jednostajny po okręgu. Rozpatrzmy więc przypadek ogólny, gdy prędkość kątowa ω może zależeć od czasu $\omega = \omega(t)$. Od czasu zależy też kąt $\varphi(t)$,

układ kartezjański

$$\vec{r}(t) = R \cos \varphi \hat{i} + R \sin \varphi \hat{j}$$

kolejne różniczkowania po czasie dają (wykonaj te obliczenia):

$$\vec{v} = -R\omega \sin \varphi \hat{i} + R \cos \varphi \hat{j}$$

$$\vec{a} = (-R \frac{d\omega}{dt} \sin \varphi - R\omega^2 \cos \varphi) \hat{i} + (R \frac{d\omega}{dt} \cos \varphi - R\omega^2 \sin \varphi) \hat{j}$$

układ biegunowy

$\vec{r}(t) = R \hat{u}_r$ — widzimy, że w tym układzie wektor wodzący ma tylko jedną składową!
kolejne różniczkowania:

$\vec{v} = R \frac{d\hat{u}_r}{dt} = R\omega \hat{u}_\varphi$ — prędkość też ma tylko jedną składową, styczną do toru

$\vec{a} = R \frac{d\omega}{dt} \hat{u}_\varphi + R\omega \frac{d\hat{u}_\varphi}{dt} = -R\omega^2 \hat{u}_r + R \frac{d\omega}{dt} \hat{u}_\varphi$ — przyspieszenie ma dwie składowe, dośrodkowe (równoległe do promienia wodzącego) i styczne do toru; wielkość $\frac{d\omega}{dt} = \varepsilon$ jest przyspieszeniem kątowym
Z powyższych rachunków widać, że układ biegunowy lepiej nadaje się do opisu ruchu krzywoliniowego.