

### Rozwiązanie zadania 1

a) Ponieważ podłoga jest pozioma i nie występuje tarcie, pozioma składowa pędu jest zachowana

$$mv_0 = mv_1 + mv_1, \quad (1)$$

gdzie  $v_1$  jest końcową prędkością wózka oraz pochylni w rozważanym przypadku. Ponieważ nie ma tarcia i oporów powietrza, energia mechaniczna jest zachowana, czyli

$$\frac{m}{2}v_0^2 = 2\frac{m}{2}v_1^2 + mgh. \quad (2)$$

Stąd

$$v_0 = 2\sqrt{gh}. \quad (3)$$

b) Niech  $V_2$  będzie prędkością pochylni, a  $v_2$  - prędkością wózka, gdy toczy się po górnej powierzchni pochylni. Zasady zachowania pędu i energii przyjmują postać

$$mv = mv_2 + mV_2, \quad (4)$$

$$\frac{m}{2}v^2 = \frac{m}{2}v_2^2 + \frac{m}{2}V_2^2 + mgh. \quad (5)$$

Podstawiając  $V_2$  z równania (4) do równania (5) po prostych przekształceniach dostajemy

$$v_2^2 - vv_2 + gh = 0. \quad (6)$$

Stąd, wybierając rozwiązanie, w którym  $v_2 > V_2$ , otrzymamy

$$v_2 = \frac{v + \sqrt{v^2 - 4gh}}{2}, \quad V_2 = \frac{v - \sqrt{v^2 - 4gh}}{2}. \quad (7)$$

Ruch wózka po oderwaniu się od pochylni jest rzutem poziomym z wysokości  $h$  z prędkością początkową  $v_2$ . Podczas takiego ruchu ruch poziomy i pionowy są od siebie niezależne. Ruch w pionie jest ruchem ze stałym przyspieszeniem  $g$  i zerową prędkością początkową, zatem

$$h = \frac{1}{2}gt_s^2, \quad (8)$$

gdzie  $t_s$  jest czasem spadania wózka. Stąd

$$t_s = \sqrt{\frac{2h}{g}}. \quad (9)$$

W trakcie spadania wózek oraz pochylnia mają stałe prędkości poziome (równe odpowiednio  $v_2$  i  $V_2$ ). Zatem do momentu upadku wózek oddali się od pochylni o

$$d = (v_2 - V_2) \cdot t_s. \quad (10)$$

Czyli szukana odległość wynosi

$$d = \sqrt{\frac{2h}{g}}(v^2 - 4gh). \quad (11)$$

Zauważmy, że to rozwiązanie ma sens tylko gdy  $v > 2\sqrt{gh} = v_0$ .

### Punktacja zadania 1.

Zasada zachowania pędu w przypadku a) (wzór (1) lub wzór (4) – jeśli został wykorzystany do wyznaczenia  $v_0$ ) – 1 pkt.

Zasada zachowania energii w przypadku a) (wzór (2) lub wzór (5) – jeśli został wykorzystany do wyznaczenia  $v_0$ ) – 1 pkt.

Prędkość szukana w przypadku a) (wzór (3)) – 1 pkt.

Zasada zachowania pędu w przypadku b), gdy wózek toczy się po poziomej części pochylni (wzór (1)) – 1 pkt.

Zasada zachowania energii w przypadku b), gdy wózek toczy się po poziomej części pochylni (wzór (5)) – 1 pkt.

Prędkość wózka oraz pochylni gdy wózek toczy się po jej górnej części (wzór (7)) – 1 pkt.

Czas spadania wózka (wzór (9) lub wzór równoważny) – 1 pkt.

Przedstawienie sposobu wyznaczenia odległości, na jaką wózek oddali się od pochylni (wzór (10) albo wzór lub rozumowanie równoważne) – 1 pkt.

Wynik końcowy (wzór (9)) – 2 pkt.

## Rozwiązanie zadania 2.

Zgodnie z prawem Archimedesza

$$\left(V_1 + \frac{m}{\rho}\right) \rho_w g = mg, \quad (12)$$

gdzie  $V_1$  jest objętością napompowanych balonów, a  $m/\rho$  – objętością materiału, z którego zbudowano statek.

Zatem balony należy napompować do objętości

$$V_1 = m/\rho_w - m/\rho \quad (13)$$

Potrzebna do tego praca to praca potrzebna do zwiększenia energii wewnętrznej powietrza oraz do rozepchnięcia wody:

$$W = C_V n \Delta T + p_1 V_1 - p_0 V_0, \quad (14)$$

gdzie  $n$  jest liczbą moli powietrza,  $\Delta T$  – zmianą jego temperatury,  $p_1$  – ciśnieniem na głębokości  $h$ ,  $V_0$  – początkową objętością powietrza. W powyższym wzorze  $p_1 V_1$  jest pracą jaką wykonujemy przeciwko ciśnieniu hydrostatycznemu wody,  $p_0 V_0$  to praca jaką wykonuje powietrze atmosferyczne nad powietrzem wpompowywanym do balonu.

Mamy  $p_1 = p_0 + \rho_w g h$ ,  $p_1 V_1^{(C_V+R)/C_V} = p_0 V_0^{(C_V+R)/C_V}$ , stąd  $V_0 = V_1 \left(\frac{p_1}{p_0}\right)^{C_V/(C_V+R)}$ . Z równania stanu gazu doskonałego  $C_V n \Delta T = (p_1 V_1 - p_0 V_0) \frac{C_V}{R}$ . Zatem

$$W = (p_1 V_1 - p_0 V_0) \frac{C_V + R}{R} = \quad (15)$$

$$= \left[ (p_0 + \rho_w g h) - p_0 \left( \frac{p_0 + \rho_w g h}{p_0} \right)^{\frac{C_V}{C_V+R}} \right] (m/\rho_w - m/\rho) \frac{C_V + R}{R} \quad (16)$$

$$= \left[ 1 - \left( \frac{p_0 + \rho_w g h}{p_0} \right)^{-\frac{R}{C_V+R}} \right] (m/\rho_w - m/\rho) (p_0 + \rho_w g h) \frac{C_V + R}{R} \quad (17)$$

$$\approx 2,5 \cdot 10^6 \text{ kJ}. \quad (18)$$

Jest to więcej niż praca, jaką wykonałby dźwig podnosząc ten okręt.

$$\left(m - \frac{m}{\rho} \rho_w\right) g h \approx 1,3 \cdot 10^6 \text{ kJ}.$$

Różnica wynika z faktu, że w trakcie podnoszenia statku część energii zużytej na napompowanie balonów teoretycznie można odzyskać (np. w trakcie podnoszenia objętość balonów wzrasta i powstaje niezrównoważona siła wyporu).

### Punktacja zadania 2.

Objętość balonów (wzór (13)) – 2 pkt.

Ogólny wzór na pracę potrzebną do napełnienia balonów (wzór (14) lub równoważny) – 3 pkt.

Wykorzystanie równania adiabaty oraz równania stanu gazu doskonałego – 2 pkt.

Wynik końcowy (wzór (17) lub równoważny) – 2 pkt.

Wynik liczbowy (wzór (18)) – 1 pkt.

### Rozwiązanie zadania 3.

Niech ładunek na wewnętrznej sferze wynosi  $q$ . Potencjał w obszarze pomiędzy sferami jest równy potencjałowi ładunku punkowego  $q$  zmodyfikowanemu o stałą wartość z powodu istnienia zewnętrznej sfery. Ponieważ na powierzchni wewnętrznej sfery ten potencjał ma być równy zero, otrzymujemy w obszarze  $R/2 \leq r \leq R$

$$V(r) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r} - \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R/2}, \quad (19)$$

gdzie  $r$  jest odległością od wspólnego środka.

Potencjał na zewnątrz sfer jest równy potencjałowi ładunku punkowego  $q + Q$  umieszczonego we wspólnym środku

$$V(r) = \frac{q + Q}{4\pi\epsilon_0 r} \quad (20)$$

Na powierzchni zewnętrznej sfery ( $r = R$ ) oba powyższe wyrażenia muszą być równe (warunek ciągłości), skąd wynika

$$q = -\frac{Q}{2}. \quad (21)$$

Zatem potencjał elektryczny zewnętrznej sfery wynosi

$$V(R) = \frac{Q}{8\pi\epsilon_0 R} \quad (22)$$

W trakcie ruchu elektronu obowiązują: zasada zachowania całkowitej energii oraz zasada zachowania momentu pędu. Graniczny przypadek odpowiada sytuacji, gdy prędkość elektronu w odległości  $R$  od środka ma zerową składową radialną. Oznaczając przez  $v_0$  początkową prędkość elektronu, a przez  $v_1$  – końcową, mamy

$$m\frac{R}{2}v_0 = mRv_1, \quad (23)$$

$$\frac{mv_0^2}{2} + 0 = \frac{mv_1^2}{2} + \frac{Qe}{8\pi\epsilon_0 R}. \quad (24)$$

Z pierwszego równania  $v_1 = v_0/2$ , zatem

$$\frac{mv_0^2}{2} = \frac{mv_0^2}{8} + \frac{Qe}{8\pi\epsilon_0 R} \quad (25)$$

stąd

$$E_0 = \frac{Qe}{6\pi\epsilon_0 R}. \quad (26)$$

### Punktacja zadania 3.

Potencjał elektryczny zewnętrznej sfery wraz z wyprowadzeniem (wzór (22)) – 3 pkt.

Zauważenie, że przypadek graniczny odpowiada sytuacji, gdy prędkość elektronu w odległości  $R$  od środka ma zerową składową radialną – 1 pkt.

Zasada zachowania momentu pędu zastosowana do początku i końca ruchu elektronu (wzór (23)) – 2 pkt.

Zasada zachowania energii zastosowana do początku i końca ruchu elektronu (wzór (24)) – 2 pkt.

Wynik końcowy (wzór (26)) – 2 pkt.

## Rozwiązanie zadania numerycznego

### Niezbędne wzory i rozważania wstępne

Gdy klocek ślizga się względem tarczy, siła tarcia ma stałą wartość równą  $mg\mu$  i jest skierowana przeciwnie do prędkości klocka względem punktu tarczy, nad którym znajduje się klocek w danej chwili. Oznacza to, że

$$\vec{F} = mg\mu \frac{\vec{V} - \vec{v}}{|\vec{V} - \vec{v}|}, \quad (27)$$

gdzie  $\vec{v}$  jest prędkością klocka w danej chwili, natomiast  $\vec{V}$  jest prędkością tarczy w punkcie, w którym znajduje się klocek. Wybierając początek układu współrzędnych w środku tarczy i oznaczając współrzędne klocka w układzie nieobracającym się przez  $(x, y)$  mamy

$$\vec{V} = (V_x, V_y) = (\omega y, -\omega x). \quad (28)$$

Zatem równania Newtona dla ruchu klocka przyjmą postać

$$a_x = \frac{F_x}{m} = \mu g \frac{\omega y - v_x}{\sqrt{(\omega y - v_x)^2 + (-\omega x - v_y)^2}}, \quad (29)$$

$$a_y = \frac{F_y}{m} = \mu g \frac{-\omega x - v_y}{\sqrt{(\omega y - v_x)^2 + (-\omega x - v_y)^2}}. \quad (30)$$

Te równania można rozwiązywać numerycznie korzystając ze wzorów przedstawionych w treści zadania.

Zauważmy, że gdy klocek spoczywa na obracającej się tarczy, to przyspieszenie musi być mniejsze lub równe maksymalnemu przyspieszeniu spowodowanemu tarcie

$$\omega^2 r \leq \mu g.$$

Oznacza to, że jeśli w jakimkolwiek momencie ruchu zajdzie

$$\frac{\mu g}{\omega^2 r} < 1, \quad (31)$$

czyli

$$r > \frac{\mu g}{\omega^2}, \quad (32)$$

to klocek na pewno w dalszej części ruchu nie zatrzyma się względem tarczy. Oznacza to również, że nie ma sensu szukanie granicznej wartości  $p$  dla  $p < 1$ .

Poniżej omówiono rozwiązanie wykorzystujące arkusz kalkulacyjny. Oczywiście wykorzystanie innych narzędzi do obliczeń numerycznych jest dopuszczalne.

### Opis algorytmu i jego implementacji

W pierwszych wierszach arkusza do odpowiednio opisanych komórek wprowadzono wartości odpowiadające stałym  $g$ ,  $\mu$  oraz  $\omega$ . Do tych komórek odwołują się wzory w komórkach odpowiadających  $F_x/m$  oraz  $F_y/m$ . Jedną z komórek odpowiada również początkowej odległości klocka od osi obrotu  $R$ .

W wierszu poniżej, w kolejnych komórkach wpisano nagłówki kolumn – nazwy określające dane, które będą znajdowały się w poszczególnych kolumnach:  $t$ ,  $dt$ ,  $v_x$ ,  $v_y$ ,  $V_x$ ,  $V_y$ ,  $V_x - v_x$ ,  $V_y - v_y$ ,  $|V - v|$ ,  $F_x/m$ ,  $F_y/m$ ,  $x$ ,  $y$ ,  $r$  (nie wszystkie one są niezbędne do rozwiązania zadania). Oznaczając indeksem  $n$  (począwszy od 1) formuły w komórkach w wierszu  $n$  poniżej wiersza mamy (dla przejrzystości stosowana jest notacja matematyczna, będąca odpowiednikiem formuł wpisanych do arkusza)

Wiersz pierwszy (zerowy krok algorytmu):

$$\begin{aligned}
t_1 &= 0 & dt_1 &= 0,005 \\
v_{x1} &= 0 & v_{y1} &= 0 \\
V_{x1} &= \omega y_1 & V_{y1} &= -\omega x_1 \\
(V_x - v_x)_1 &= V_{x1} - v_{x1} & (V_y - v_y)_1 &= V_{y1} - v_{y1} \\
|V - v|_1 &= \sqrt{(V_x - v_x)_1^2 + (V_y - v_y)_1^2} \\
(F_x/m)_1 &= \mu g \cdot (V_x - v_x)_1 / |V - v|_1 & (F_y/m)_1 &= \mu g \cdot (V_y - v_y)_1 / |V - v|_1 \\
x_1 &= 0 & y_1 &= R \\
r_1 &= \sqrt{x_1^2 + y_1^2} & (\mu g / (\omega^2 r))_1 &= \mu g / (\omega^2 r_1)
\end{aligned}$$

Wiersz n+1 ( $n$  – ty krok algorytmu):

$$\begin{aligned}
t_{n+1} &= t_n + dt_n & dt_{n+1} &= dt_n \\
v_{xn+1} &= v_{xn} + (F_x/m)_n \cdot dt_n & v_{yn+1} &= v_{yn} + (F_y/m)_n \cdot dt_n \\
V_{xn+1} &= \omega y_{n+1} & V_{yn+1} &= -\omega x_{n+1} \\
(V_x - v_x)_{n+1} &= V_{xn+1} - v_{xn+1} & (V_y - v_y)_{n+1} &= V_{yn+1} - v_{yn+1} \\
|V - v|_{n+1} &= \sqrt{(V_x - v_x)_{n+1}^2 + (V_y - v_y)_{n+1}^2} \\
(F_x/m)_{n+1} &= \mu g \cdot (V_x - v_x)_{n+1} / |V - v|_{n+1} & (F_y/m)_{n+1} &= \mu g \cdot (V_y - v_y)_{n+1} / |V - v|_{n+1} \\
x_{n+1} &= x_n + v_{xn} \cdot dt_n & y_{n+1} &= y_n + v_{yn} \cdot dt_n \\
r_{n+1} &= \sqrt{x_{n+1}^2 + y_{n+1}^2} & (\mu g / (\omega^2 r))_{n+1} &= \mu g / (\omega^2 r_{n+1})
\end{aligned}$$

Aby móc ocenić dokładność obliczeń numerycznych, zawartość tak utworzonego arkusza skopiowano do drugiego arkusza w ramach tego samego skoroszytu (tego samego pliku), a następnie skopiowano tak ostatni wiersz, by w drugim arkuszu było dwa razy więcej kroków algorytmu, niż w pierwszym.

W trzecim arkuszu (w tym samym skoroszytcie) utworzono wykres przedstawiający tor wyznaczony przez kolumny  $x$  oraz  $y$  z pierwszego arkusza oraz tor wyznaczony przez kolumny  $x$  oraz  $y$  z drugiego arkusza. W drugim arkuszu przyjęto wartość  $dt$  dwa razy mniejszą, niż wartość  $dt$  w pierwszym arkuszu.

Dodatkowo w drugim arkuszu umieszczono dane pozwalające na narysowanie okręgu o promieniu  $r_{gr} = \mu g / \omega^2$  i umieszczono wykres tego okręgu (nazywanego dalej okręgiem granicznym) na wspólnym wykresie torów z arkusza pierwszego i drugiego.

### Opis wykorzystania algorytmu do wyznaczenia granicznej wartości $p$

W obliczeniach długości wyrażono jako wielokrotności początkowej odległości od osi obrotu, zaś czas jako wielokrotności  $1/\omega$ . Odpowiada to przyjęciu  $R = 1$  oraz  $\omega = 1$ . W obliczeniach zmieniano wartości  $\mu g$  wyrażone w zdefiniowanych powyżej jednostkach długości i czasu. Oczywiście możliwy jest inny wybór jednostek, w których prowadzone są obliczenia.

Początkowo w pierwszym arkuszu znajdowało się 5000 opisanych powyżej wierszy (kroków) a wartość kroku czasowego  $dt$  w tym arkuszu wynosiła 0,005 (patrz uwaga o jednostkach powyżej), natomiast w drugim arkuszu znajdowało się 10000 wierszy (kroków) a wartość kroku czasowego  $dt$  wynosiła 0,0025. W dalszych rozważaniach w obu arkuszach wartości wszystkich pozostałych parametrów (prócz  $dt$ ) przyjmowano zawsze takie same, zatem można oczekiwać, że oba tory będą takie same.

Po wstępnej analizie wykresów otrzymanych dla  $\mu g$  w przedziale od 1,0 do 1,4 stwierdzono konieczność zmniejszenia kroku czasowego, gdyż wykresy z pierwszego arkusza oraz z drugiego arkusza znacznie się różniły.

Ostatecznie przyjęto w pierwszym arkuszu wartość kroku czasowego  $dt$  równą 0,001 zwiększając liczbę wierszy (kroków) do 10000, natomiast w drugim arkuszu  $dt = 0,005$ , a liczba wierszy (kroków) wynosiła 20000. Zmodyfikowano przy tym odpowiednio zakresy komórek, do których odwołują się wykresy.

Analizując tory dla różnych  $\mu g$  stwierdzono, że dla  $\mu g \leq 1,14$  ( a tym samym  $p \leq 1,14$ ) mamy do czynienia z przypadkiem b) z treści zadania (patrz Wykres 1 odpowiadający  $p = 1,14$ ), natomiast

dla  $\mu g \geq 1,15$  ( a tym samym  $p \geq 1,15$ ) – z przypadkiem a) z treści zadania (patrz Wykres 2 odpowiadający  $p = 1,14$ ).

Na tej podstawie przyjęto, że graniczna wartość  $p$  wynosi  $p_{\text{gr}} = 1,145 \pm 0,005$ .

Wykresy 3 oraz 4 przedstawiają wymagane w treści zadania wykresy dla  $p = 1,045$  oraz  $p = 1,245$ .

### Dyskusja

Na wykresie 1 łatwo można zauważyć rozbieżność między torami opowiadanymi *dt większe* (arkusz 1) oraz *dt mniejsze* (arkusz 2), co pozornie sugeruje konieczność dalszego zmniejszenia kroku czasowego. Zauważmy jednak, że do miejsca, gdzie tory przekraczają okrąg graniczny, są one (wizualnie) nieodróżnialne. Ponieważ to przekroczenie okręgu granicznego decyduje o tym, czy mamy do czynienia z przypadkiem a) czy b), przyjęcie, że dla  $p = 1,14$  mamy do czynienia z przypadkiem b) jest uzasadnione.

Zauważmy, że wzór (27) nie obowiązuje w przypadku, gdy klocek spoczywa względem tarczy. Zastosowanie go oznacza, że w naszym przybliżeniu klocek nigdy się nie zatrzyma względem tarczy – może wykonywać chaotyczne drgania wokół ustalonego punktu na tarczy. Taka sytuacja oznacza, że nasze rozwiązanie może być niestabilne numerycznie dla bardzo długich czasów. Rzeczywiście analiza wartości komórek  $|\vec{V} - \vec{v}|$  w arkuszu kalkulacyjnym w przypadku  $p = 1,5$  pozwala stwierdzić, że  $|\vec{V} - \vec{v}| / (\omega r)$  osiąga w pewnym momencie wartość poniżej  $10^{-4}$ , następnie wzrasta, a potem znowu maleje. Tak mała wartość  $|\vec{V} - \vec{v}| / (\omega r)$  oznacza, że w rzeczywistości klocek przestał się ślizgać względem tarczy. Ponieważ w tym momencie spełniony jest warunek  $\mu g > \omega^2 r$  (bo tor znajduje się wewnątrz okręgu granicznego), zatem dla  $p = 1,5$  rzeczywiście mamy do czynienia z przypadkiem a). Podobna sytuacja występuje dla  $p = 1,245$  (wykres 4).

### Punktacja zadania numerycznego

Siła działająca na klocek (wzory (27) oraz (28)) – 2 pkt.

Opis algorytmu i jego implementacji – 2 pkt.

Opis wykorzystania algorytmu do wyznaczenia  $p_{\text{gr}}$  – 2 pkt.

Wartość graniczna  $p$  w zakresie od 1,1 do 1,2 – 1 pkt.

Wartość graniczna  $p$  w zakresie od 1,135 do 1,155 – 1 pkt.

Wykresy dla  $p = (p_{\text{gr}} - 0,1)$  oraz  $p = (p_{\text{gr}} + 0,1)$  – 2 pkt.