

## Rozwiązania zadań z równań różniczkowych zwyczajnych

Piotr Nayar

### Zestaw I

**Zadanie 1.** Niech  $h : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  będzie zadana wzorem  $h(x) = I_{\mathbb{Q}} + 1$ . Wówczas jeśli warunek  $y(0) = y_0$  daje lokalne rozwiązanie  $y(x)$  rozpatrywanego równania, to  $y'(x) = h(y(x))$ , więc  $y'(x)$  ma najwyżej dwie wartości. Zatem musi mieć jedną wartość, bo pochodna ma własność Darboux. Ale z tego wynika, że  $y$  ma również tylko jedną wartość w rozpatrywanym otoczeniu  $x_0 = 0$ , bo w przeciwnym przypadku  $y$ , jako funkcja różniczkowalna (więc ciągła) przyjmowałaby pośrednie wartości wymierne i niewymierne, a to przeczy temu, że  $h$  ma tylko jedną wartość. Stąd  $y' = 0$ , ale z drugiej strony  $y' = h(y) \geq 1$ .

**Zadanie 2.** Rozważmy funkcję

$$h(y) = \begin{cases} 0 & \text{gdy } |y| \geq 1 \\ \frac{\pi}{2} \sqrt{1-y^2} & \text{gdy } |y| < 1 \end{cases}$$

Oczywiście mamy rozwiązania stałe  $h(y) \equiv 1$  i  $h(y) \equiv -1$ . Bezpośrednio sprawdzamy, że dla  $|y| < 1$  jednym z rozwiązań jest  $y(x) = \sin \frac{\pi}{2}x$ . Ostatecznie następująca funkcja

$$y(x) = \begin{cases} -1 & \text{gdy } x < -1 \\ \sin \frac{\pi}{2}x & \text{gdy } |x| \leq 1 \\ 1 & \text{gdy } x > 1 \end{cases}$$

spełnia równanie  $y' = h(y)$ .

**Zadanie 3 c)** Możemy skorzystać z równania w wariacjach względem warunku początkowego. Niech  $r_0(t) \equiv k\pi$  będzie rozwiązaniem stałym ze względu na  $r$ . Niech  $r_\varepsilon(t) = r_0(t) + \varepsilon r_1(t) + \dots$ . Rozpatrujemy

$$\Delta r = r_\varepsilon(0) - r_0(0) = \varepsilon r_1(0) + \dots$$

$$\Delta P = r_\varepsilon(2\pi) - r_0(2\pi) = \varepsilon r_1(2\pi) + \dots$$

Wtenczas

$$\frac{\Delta P}{\Delta r} \rightarrow \frac{r_1(2\pi)}{r_1(0)}$$

i  $r_1$  spełnia równanie w wariacjach, które tu przyjmuje postać

$$\frac{dr_1}{dt} = \left( \frac{dr_1}{dt}(r \sin r)(k\pi) \right) r_1 = r_1 k\pi(-1)^k$$

Otrzymamy natychmiast

$$\ln \frac{r_1(2\pi)}{r_1(0)} = 2\pi \cdot k\pi(-1)^k$$

Czyli

$$\frac{dP}{dr} = e^{2\pi^2 k(-1)^k}$$

## Zestaw II

**Zadanie 2.2.** Zapisujemy rozwiązanie równania w postaci

$$y(x) = y_0(x) + \varepsilon y_1(x) + \varepsilon^2 y_2(x) + \dots + \varepsilon^n y_n(x) + \dots$$

Zatem w obszarze jednostajnej zbieżności tego szeregu funkcyjnego powyższe równanie sprowadza się do (\*):

$$y'_0(x) + \varepsilon y'_1(x) + \dots + \varepsilon^n y'_n(x) + \dots = \varepsilon x + (y_0(x) + \varepsilon y_1(x) + \dots + \varepsilon^n y_n(x) + \dots)^3$$

Porównując wyrazy przy kolejnych potęgach  $\varepsilon$  otrzymamy

$$\begin{aligned} (1) \quad & y'_0 = y_0^3 \\ (2) \quad & y'_1 = 3y_0^2 y_1 + x \\ (3) \quad & y'_2 = 3y_0^2 y_2 + 3y_0 y_1^2 \\ (4) \quad & y'_3 = 3y_0^2 y_3 + 6y_0 y_1 y_2 + y_1^3 \end{aligned}$$

Oczywiście, biorąc pod uwagę warunek początkowy, dostajemy z (1)  $y_0 \equiv 0$ . Nakładając warunek  $y_i(0) = 0$ , co da zgodność z warunkiem  $y(0) = 0$ , otrzymamy z (2), (3), (4)

$$\begin{aligned} y_1(x) &= \frac{1}{2}x^2 \\ y_2(x) &= 0 \\ y_3(x) &= \int_0^x \left(\frac{1}{2}x'^2\right)^3 dx' = \frac{1}{56}x^7 \end{aligned}$$

Czyli

$$y(x) = \varepsilon \frac{1}{2}x^2 + \varepsilon^3 \frac{1}{56}x^7$$

Teraz spróbujemy zapanować nad innymi wyrazami rozwinięcia. Zauważmy najpierw, że  $y_{2n} \equiv 0$ . Pokazujemy to przez indukcję ze względu na  $n$ . Dla  $n = 0$  tezę pokazaliśmy. Jeśli teza zachodzi dla  $n = 1, 3, \dots, 2n - 1$ , to aby w równaniu (\*) po prawej stronie otrzymać  $\varepsilon^{2n}$  musielibyśmy wybrać z trzech nawiasów po jednej mniejszej od  $2n$  nieparzystej potęgze  $\varepsilon$  i dodać wykładniki do siebie, otrzymując  $2n$ , co oczywiście możliwe nie jest, bo suma nieparzystej liczby liczb nieparzystych nie bywa liczbą parzystą. Stąd  $y'_{2n} = 0$ , zatem  $y_{2n} = 0$ .

Teraz dokonamy następującej obserwacji: w napisie  $y'_{2n+1} = y_1^2 y_{2n-1} + \dots$  mamy  $\frac{1}{2}n(n+1)$  składników. Z (\*) wynika, że jest ich tyle, ile jest trójek  $(i_1, i_2, i_3)$  liczb naturalnych nieparzystych, sumujących się do  $2n+1$ . Liczymy je w następujący sposób.

Jeśli z pierwszego nawiasu wybierzemy 1, to z drugiego wyboru możemy dokonać na  $n$  sposobów, ostatnia liczba jest automatycznie wybrana. Jeśli z pierwszego nawiasu wybierzemy 3, to z drugiego wyboru dokonujemy już tylko na  $n-1$  sposobów, aby nie przekroczyć  $2n$ . Widać, że szukana liczba wyborów to  $n+n-1+\dots+1 = \frac{1}{2}n(n+1)$ .

Zauważamy ponadto, że  $y'_{2n+1}$  jest funkcją potęgową o wykładniku  $5n+2$ . Konkretnie zapisujemy

$$y_{2n+1}(x) = a_{2n+1}x^{5n+2}$$

Faktycznie, jeśli założymy prawdziwość tezy dla  $n = 1, 3, \dots, 2n-1$ , to

$$y'_{2n+1}(x) = \sum_{\substack{i_1+i_2+i_3=2n+1 \\ 2^{i_1}i_2i_3}} y_{i_1}y_{i_2}y_{i_3} = \sum_{\substack{i_1+i_2+i_3=2n+1 \\ 2^{i_1}i_2i_3}} a_{i_1}a_{i_2}a_{i_3}x^{5\left(\frac{i_1-1}{2}+\frac{i_2-1}{2}+\frac{i_3-1}{2}\right)+6}$$

jednak

$$5\left(\frac{i_1-1}{2}+\frac{i_2-1}{2}+\frac{i_3-1}{2}\right)+6 = \frac{5}{2}(i_1+i_2+i_3) - \frac{3}{2} = \frac{5}{2}(2n+1) - \frac{3}{2} = 5n+1$$

Ale teraz trzeba brać całkę, zatem  $y_{2n+1} = a_{2n+1}x^{5n+2}$ , co kończy dowód indukcyjny. Będzie nas teraz interesował ciąg  $a_{2n+1}$ . Zadany jest on rekurencyjnie równaniem

$$a_{2n+1} = \frac{1}{5n+2} \sum_{\substack{i_1+i_2+i_3=2n+1 \\ 2^{i_1}i_2i_3}} a_{i_1}a_{i_2}a_{i_3}$$

Pokażemy, że

$$a_{2n+1} \geq \frac{1}{2 \cdot 28^n}$$

Dowód indukcyjny: dla  $n = 0$  teza zachodzi. Zakładamy prawdziwość dla  $1, 2, \dots, n-1$ . Mamy dla  $n > 0$

$$a_{2n+1} \geq \frac{1}{5n+2} \sum_{\substack{2(n_1+n_2+n_3)+6 \\ =2n+1}} \frac{1}{2^3 \cdot 28^{n_1+n_2+n_3}} = \frac{n(n+1)}{2(5n+2)} \cdot \frac{1}{8 \cdot 28^{n-1}} \geq \frac{1}{2 \cdot 28^n}$$

bo

$$\frac{n(n+1)}{2(5n+2)} \geq \frac{1}{7}$$

co kończy dowód. Oczywiście wynika stąd, że promień zbieżności

$$R(x) \leq \frac{28}{x^5}$$

(twierdzenie Cauchy'ego-Hadamarda). Z drugiej strony  $R(x) > 0$  z twierdzenia o analityczności rozwiązania.

**Zadanie 2.3.** Równanie jest postaci  $y' = h(y, x)$ , gdzie  $h$  jest klasy  $C^1$ , zatem dla warunku początkowego  $y(x_0) = y_0$  istnieje jednoznaczne rozwiązanie. Mamy  $h > 0$ , zatem rozwiązanie  $y(x)$  jest zawsze funkcją rosnącą. Możemy napisać

$$F(y = y(x), y_0) := \int_{y_0}^{y(x)} \frac{dy'}{\sqrt[3]{y'^2 + 1}} = \int_{x_0}^x \frac{dx'}{\sqrt[3]{x'^4 + 1}} =: G(x, x_0)$$

Zauważmy, że  $|G(x)| < \infty$  dla  $x \in \mathbb{R} \cup \{-\infty, \infty\}$ . Wynika to wprost z tego, że funkcja podcałkowa definiująca  $F$  jest ograniczona i

$$G(x, \varepsilon) < \int_{\varepsilon}^{\infty} \frac{dx'}{x'^{\frac{4}{3}}} < \infty$$

Jednak jeśli  $y \rightarrow \infty$ , to  $F(y, y_0) \rightarrow \infty$ , gdyż dla  $y_0, y > 1$  jest

$$G(y, y_0) > \int_{y_0}^y \frac{dy'}{\sqrt[3]{2y'^2}} = \frac{3}{\sqrt[3]{2}} y^{\frac{1}{3}} \xrightarrow{y \rightarrow \infty} \infty$$

zatem  $y(x) \rightarrow g < \infty$ , gdy  $x \rightarrow \infty$  ( $y(x)$  jest rosnąca). To oznacza istnienie asymptoty poziomej dla  $x \rightarrow \infty$ . Oczywiście analogicznie istnieje druga (różna od poprzedniej) asymptota pozioma dla  $x \rightarrow -\infty$ .  $\square$

**Zadanie 2.4.** Dla  $x \neq 0$  mamy

$$\begin{aligned} f(x) &= \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n = \sum_{n=0}^{\infty} (a_{n+1} - a_{n+2})(n+1)x^n = \sum_{n=0}^{\infty} a_{n+1}(n+1)x^n \\ &- \sum_{n=0}^{\infty} a_{n+2}(n+2-1)x^n = (f(x) - a_0)' - \sum_{n=0}^{\infty} a_{n+2}(n+2)x^n + \sum_{n=0}^{\infty} a_{n+2}x^n = \\ &= f'(x) - \frac{1}{x}(f'(x) - a_1) + \frac{1}{x^2}(f(x) - a_0 - a_1x) = f'(x) - \frac{1}{x}f'(x) + \frac{1}{x^2}f(x) \end{aligned}$$

czyli

$$f(x)\left(1 - \frac{1}{x^2}\right) = f'(x)\left(1 - \frac{1}{x}\right)$$

co przepisujemy jako

$$\begin{aligned} y' &= y\left(1 + \frac{1}{x}\right) \\ \ln Cy &= x + \ln x \\ Cy &= e^{x+\ln x} = xe^x \end{aligned}$$

Pamiętając o tym, że  $y'(0) = a$  otrzymujemy

$$Ca = (e^x + xe^x)(0) = 1$$

Tak więc ostatecznie

$$f(x) = axe^x = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{a}{(n-1)!} x^n$$

$$a_n = \begin{cases} 0 & \text{gdy } n = 0 \\ \frac{a}{(n-1)!} & \text{gdy } n > 0 \end{cases}$$

**Zadanie 2.5.** Wprowadzamy współrzędne biegunowe. Mamy

$$\dot{r} = \frac{1}{r}(\dot{y}x + \dot{x}y) = \frac{1}{r}((-x - yf(x, y))y + yx) = \frac{-xy}{r^2}rf(x, y) = -rf(r, \phi) \sin^2 \phi$$

$$\dot{\phi} = \frac{1}{r^2}(\dot{y}x - \dot{x}y) = \frac{1}{r^2}((-x - yf(x, y))x - y^2) = -1 - f(r, \phi) \sin \phi \cos \phi$$

Po pierwsze, zauważmy, że

$$\dot{\phi} = -1 - \frac{1}{2}f(r, \phi) \sin 2\phi \leq -1 + \left| \frac{1}{2}f(r, \phi) \right| \leq -1 + \frac{c}{2} < 0$$

Zatem dla niezerowego rozwiązania układ obraca się zgodnie z ruchem wskazówek zegara z prędkością kątową oddzieloną od 0. Zajmijmy się teraz zmianami  $r$ . Chcemy pokazać, że jeśli wybierzemy punkt startowy dostatecznie daleko, to po jednym obrocie zbliżymy się do  $(0,0)$ . Wiemy, że dla  $r^2 > R$  jest  $f(r, \phi) > 0$ . Niech teraz  $r_0^2 > R$ . To pociąga  $\dot{r} < 0$  w punkcie początkowym. Wówczas po jednym obrocie przybliżymy się do  $(0,0)$ . Gdybyśmy bowiem się oddalili, to musielibyśmy przeciąć brzeg koła  $r \leq r_0$ , wychodząc z niego, a to oznacza, że w punkcie przecięcia jest  $\dot{r} > 0$ , co przeczy wyborowi  $r_0$ . Skoro  $f(0,0) < 0$ , to  $f(r, \phi) < 0$  dla  $r < \varepsilon$  (z gładkości  $f$ ). Zatem jeśli  $r_0$  jest dostatecznie małe, to na mocy analogicznych argumentów po jednym obrocie oddalimy się od  $(0,0)$ . Mamy więc rozważone dwie krzywe, będące rozwiązaniami. Jeśli któraś z tych krzywych ma samoprzecięcie, to już mamy okresowe rozwiązanie (przez dany punkt przechodzi tylko jedno rozwiązanie). W przeciwnym przypadku niech  $a_{1,n}, a_{2,n}$  będą przecięciami rozpatrywanych rozwiązań z osią OX kolejno dla pierwszej i drugiej krzywej (uzyskiwanymi dla rosnących czasów  $t$ ). Ciąg  $a_n$  jest malejący, ciąg  $b_n$  jest rosnący. Są one oczywiście ograniczone. Niech  $A_1, A_2$  będą granicami tych ciągów. Jeśli  $A_1 = A_2 = g$ , to rozwiązanie startujące z punktu  $(|g|, 0)$  jest okresowe. Jeśli bowiem po jednym okrążeniu byłibyśmy dalej lub bliżej niż na początku, to musielibyśmy po drodze przeciąć któreś z dwóch wyjściowych rozwiązań, co daje sprzeczność z jednoznacznością.

Przypuśćmy zatem, że  $A_1 \neq A_2$ . W tym przypadku rozpatrujemy  $\frac{1}{2}(A_1 + A_2)$  jako nowy warunek początkowy na osi OX. Tworzymy analogicznie ciąg  $a_{3,n}$  z granicą  $A_3$ . Teraz powtarzamy operację z braniem średniej arytmetycznej dla tej spośród par  $(a, b) \in \{(A_1, A_3), (A_2, A_3)\}$ , dla której  $|a - b|$  ma mniejszą wartość. W ten sposób tworzy się ciąg  $A_n$ , który, jak łatwo widzieć jest już zbieżny do pewnej granicy  $g$ . Jeśli teraz rozważymy warunek początkowy (np. dla  $t=0$ )  $(r_0, \phi_0) = (g, 0)$ , to otrzymamy rozwiązanie okresowe, na mocy przytaczanych już wcześniej argumentów.  $\square$

### Zestaw III

**Zadanie 3.1.** Niech  $U(x)$  będzie potencjałem. Mamy  $\ddot{x} = -\frac{\partial U}{\partial x}$ . Zatem bierzemy  $U(x) = -\omega^2 \cos x$ . Wtedy

$$\frac{1}{2}\dot{x}^2 + U(x) = \frac{1}{2}\dot{x}^2 - \omega^2 \cos x = \text{const.} = E$$

Jeśli  $x_0$  jest początkowym kątowym wychyleniem wahadła, to jest  $E = -\omega^2 \cos x_0$ , gdyż prędkość dla maksymalnego wychylenia jest równa 0. Stąd dostaniemy

$$\dot{x}^2 = 2(\omega^2 \cos x - \omega^2 \cos x_0) = 4\omega^2(\sin^2 \frac{1}{2}x_0 - \sin^2 \frac{1}{2}x)$$

Będziemy pisali wzór na  $\frac{1}{4}$  okresu, rozpartując ruch wahadła od położenia równowagi, do maksymalnego wychylenia. Zatem

$$\frac{1}{4}T(x_0) = \int_0^{x_0} \frac{dx}{2\omega \sqrt{\sin^2 \frac{1}{2}x_0 - \sin^2 \frac{1}{2}x}}$$

Teraz chcemy uniezależnić się od  $x_0$  w granicy całkowania. Wykonujemy podstawienie  $\sin \frac{1}{2}x = \sin \frac{1}{2}x_0 \sin u$ . Wówczas  $u$  zmienia się od 0 do  $\frac{\pi}{2}$  i  $\frac{1}{2} \cos \frac{1}{2}x dx = \sin \frac{1}{2}x_0 \cos u du$ . Zatem

$$\int_0^{x_0} \frac{dx}{\sqrt{\sin^2 \frac{1}{2}x_0 - \sin^2 \frac{1}{2}x}} = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{1}{\sqrt{\sin^2 \frac{1}{2}x_0(1 - \sin^2 u)}} \cdot \frac{\sin \frac{1}{2}x_0 \cos u}{\frac{1}{2} \sqrt{1 - \sin^2 \frac{1}{2}x_0 \sin^2 u}} du$$

Czyli

$$T(x_0) = \frac{4}{\omega} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{du}{\sqrt{1 - \sin^2 \frac{1}{2}x_0 \sin^2 u}}$$

Dla  $x_0 \neq \pi$  jest to całka właściwa. Spełnione są założenia twierdzenia Leibniza, zatem przy obliczaniu pochodnej możemy całkować pochodną funkcji podcałkowej:

$$T'(x_0) = \frac{4}{\omega} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{\sin \frac{1}{2}x_0 \cos \frac{1}{2}x_0 \sin^2 u}{2(1 - \sin^2 \frac{1}{2}x_0 \sin^2 u)^{\frac{3}{2}}} du$$

Zatem oczywiście  $T'(0) = 0$ .

**Zadanie 3.2.** Z rozwiązania zadania 1 wynika, że

$$P(A) = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\phi}{\sqrt{1 - \sin^2 \frac{1}{2}A \sin^2 \phi}}$$

Dla wygodę podstawiamy  $2a = \pi - A$  i  $\phi = \frac{\pi}{2} - x$ . Musimy pokazać, że wielkość

$$\frac{P(a)}{\ln 2a} = \frac{1}{\ln 2a} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\phi}{\sqrt{1 - \cos^2 a \cos^2 \phi}}$$

jest ograniczona i oddzielona od 0 dla  $a \rightarrow 0^+$ . Mamy

$$1 - \cos^2 a \cos^2 \phi = \sin^2 a + \cos^2 a - \cos^2 a \cos^2 \phi = \sin^2 a + \cos^2 a \sin^2 \phi$$

Zatem rozpatrywane wyrażenie przybiera następującą postać

$$\frac{1}{\ln 2a} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\phi}{\sqrt{\sin^2 a + \cos^2 a \sin^2 \phi}} = \frac{1}{\ln 2a \cos a} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\phi}{\sqrt{\operatorname{tg}^2 a + \sin^2 \phi}}$$

Po tych przygotowaniach zauważmy, że dla  $\phi \in [0, 2\pi]$  jest

$$\frac{2}{\pi} \phi \leq \sin \phi \leq \phi$$

Pierwsza nierówność wynika z wklęsłości funkcji  $\sin$ , druga z nierówności  $\sin' \phi = \cos \phi \leq 1 = \phi'$ . Oszacujemy nasze wyrażenie z góry. Mamy dla  $\ln 2a < 0$

$$\begin{aligned} \frac{P(a)}{\ln 2a} &\leq \frac{1}{\ln 2a \cos a} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\phi}{\sqrt{\operatorname{tg}^2 a + \phi^2}} = \frac{1}{\ln 2a \cos a} \left[ \ln |\phi + \sqrt{\operatorname{tg}^2 a + \phi^2}| \right]_0^{\frac{\pi}{2}} \\ &= \frac{1}{\ln 2a \cos a} \left[ \ln \left( \frac{\pi}{2} + \sqrt{\operatorname{tg}^2 a + \left( \frac{\pi}{2} \right)^2} \right) - \ln \operatorname{tg} a \right] \rightarrow \lim_{a \rightarrow 0^+} -\frac{\ln \operatorname{tg} a}{\ln 2a} = -1 \end{aligned}$$

Szacowanie z dołu, korzystające z pierwszej nierówności jest analogiczne i nie będziemy go tu *explicite* wypisywać. Daje ono ostatecznie, jak łatwo widzieć

$$-1 \geq \limsup_{a \rightarrow 0^+} \frac{P(a)}{\ln 2a} \geq \liminf_{a \rightarrow 0^+} \frac{P(a)}{\ln 2a} \geq -\frac{\pi}{2}$$

**Zadanie 3.3.** Zadanie rozwiążemy metodą brutalnej siły. W poniższym układzie równań pierwsze równanie mówi o stałości prędkości wilka, a drugie o tym, że wilk biegnie w kierunku zająca.

$$\begin{cases} \dot{y}^2 + \dot{x}^2 = v_w^2 \\ \frac{\dot{y}}{x} = \frac{v_z t - y}{-x} \end{cases} \implies \begin{cases} \dot{y}^2 + \dot{x}^2 = v_w^2 \\ \dot{x}y - x\dot{y} = \dot{x}v_z t \end{cases}$$

Ułożymy równanie na  $x(t)$ . Mamy

$$\dot{y} = \frac{d}{dt} (V_z t + x \frac{\dot{y}}{\dot{x}}) = V_z + \dot{x} \frac{\dot{y}}{\dot{x}} + x \frac{d}{dt} \frac{\dot{y}}{\dot{x}}$$

Czyli

$$V_z = -x \frac{d}{dt} \sqrt{\frac{V_w^2}{\dot{x}^2} - 1} = -x \frac{1}{2\sqrt{\frac{V_w^2}{\dot{x}^2} - 1}} \left( -2 \frac{V_w^2}{\dot{x}^3} \ddot{x} \right) = \frac{x \ddot{x}}{\dot{x}^2} \frac{V_w^2}{\sqrt{V_w^2 - \dot{x}^2}}$$

Podstawiamy  $\dot{y} = u$ . Wówczas  $\ddot{x} = \frac{du}{dt} = \frac{du}{dx} \frac{dx}{dt} = \frac{du}{dx} u$ . Zatem

$$V_z = \frac{x \frac{du}{dx}}{u} \cdot \frac{V_w^2}{\sqrt{V_w^2 - u^2}} \implies V_z \frac{dx}{x} = \frac{V_w^2 du}{u \sqrt{V_w^2 - u^2}}$$

W skończonym czasie, stosując trygonometryczne podstawienie, otrzymamy

$$V_z \ln |x| + C = -V_w \ln \left| \frac{V_w + \sqrt{V_w^2 - u^2}}{u} \right|$$

Dla  $x = -A$  mamy  $u = V_w$ , stąd  $C = -V_z \ln |A|$ . Otrzymujemy

$$\left| \frac{x}{A} \right|^{V_z/V_w} = \left| \frac{u}{V_w + \sqrt{V_w^2 - u^2}} \right|$$

Oznaczamy  $f(x) = \left| \frac{x}{A} \right|^{V_z/V_w}$ . Wtedy

$$f(x) \sqrt{V_w^2 - u^2} = u - f(x) V_w$$

Co po podniesieniu do kwadratu da bardzo szybko

$$u = \frac{2f(x)V_w}{1 - (f(x))^2}$$

Gdy wilk dogoni zająca będzie  $x = 0$ . Przyjmujemy  $A > 0$ , zatem szukany czas  $T$  jest równy

$$\begin{aligned} T &= \frac{1}{2V_w} \int_{-A}^0 \frac{1 - \left| \frac{x}{A} \right|^{2V_z/V_w}}{2 \left| \frac{x}{A} \right|^{V_z/V_w}} dx = \frac{1}{2V_w} \int_{-A}^0 \left[ \left( \frac{-x}{A} \right)^{-\frac{V_z}{V_w}} - \left( \frac{-x}{A} \right)^{\frac{V_z}{V_w}} \right] dx = \\ &= -A \frac{1}{2V_w} \int_1^0 \left[ z^{-\frac{V_z}{V_w}} - z^{\frac{V_z}{V_w}} \right] dz = -A \frac{1}{2V_w} \left[ -\frac{1}{-\frac{V_z}{V_w} + 1} z^{-\frac{V_z}{V_w} + 1} - \frac{1}{\frac{V_z}{V_w} + 1} z^{\frac{V_z}{V_w} + 1} \right]_1^0 = \\ &= -A \frac{1}{2V_w} \left[ -\frac{V_w}{V_w - V_z} + \frac{V_w}{V_w + V_z} \right] = -\frac{A}{2} \cdot \frac{-2V_z}{V_w^2 - V_z^2} = \frac{AV_z}{V_w^2 - V_z^2} \end{aligned}$$

**Zadanie 3.4.** Zbiory  $L = \{(x, y) : x \geq 0, y = 1\}$ ,  $P = \{(x, y) : x \geq 0, y = -1\}$ ,  $B = \{(x, y) : x = 0, |y| \leq 1\}$  będziemy nazywać kolejno lewym prętem, prawym prętem i belką. Z założeń wynika, że z belki rozwiązania są spychane do cylindra, a z prętów rozwiązania są wyrzucane poza cylinder. Przypuśćmy, że żadne rozwiązanie przechodzące przez belkę nie pozostaje nieskończenie długo w cylindrze. Dla punktu  $p \in B$  rozważamy  $f(p) \in \partial C$  punkt, w którym rozwiązanie przechodzące przez  $p$  opuszcza cylinder. Musi być  $f(p) \in L \cup P$ , bo na belce rozwiązania są wpychane do C. Jeśli punkt  $p_1$  leży bliżej  $L$  niż punkt  $p_2$ , to nie może się zdarzyć, że  $f(p_1) \in P$  i  $f(p_2) \in L$ , bo wtedy rozwiązania się przecinają, co przeczy jednoznaczności (układ klasy  $C^1$ ). Niech  $y_0 = \inf\{y : f(0, y) \in L, (0, y) \in B\}$ . Niech  $b_0 = (0, y_0)$ . Możemy zakładać, bez straty ogólności, że  $f(b_0) \in P$ . Rozpatrujemy  $s_0$  dowolny punkt prawego pręta, który leży dalej od belki niż  $f(b_0)$ . Rozwiązanie przechodzące przez  $s_0$  wychodzi z cylindra. Zastanówmy się, co było wcześniej. Rozwiązanie nie mogło



wejść do cylindra z  $L \cup P$ , bo tam rozwiązania są wypychane z  $C$ . Zatem rozwiązanie musiałyby wejść do cylindra z belki. Ale niestety nie mogło wejść na lewo od  $b_0$ , bo przecięłoby rozwiązanie wychodzące na  $L$ . Nie mogło też wejść na prawo od  $b_0$ , bo przecięłoby rozwiązanie dla  $b_0$ . W końcu nie mogło wejść w  $b_0$ , bo to przeczy jednoznaczności. Zatem rozwiązanie nigdy nie weszło do cylindra.  $\square$

**Zadanie 3.5.** Rozwiązujemy równanie jednorodne dla  $x > 0$ . Rozwiązanie dla  $x < 0$  jest analogiczne.

$$y' = -a \frac{y}{x}$$

$$y = Cx^{-a}$$

Teraz stosujemy metodę uzmienniania stałej  $C := C(x)$

$$y' = C'(x)x^{-a} - C(x)ax^{-a-1} = -a \frac{y}{x} + \frac{f(x)}{x} = -aC(x)x^{-a-1} + \frac{f(x)}{x}$$

$$C'(x) = \frac{f(x)}{x}x^a = f(x)x^{a-1}$$

Możemy przyjąć

$$C(x) = \int_0^x f(x')x'^{a-1} dx' + D$$

jako, że funkcja  $f(x)x^{a-1}$  jest całkowalna w otoczeniu 0. Konkretnie, całka niewłaściwa istnieje, gdyż  $a - 1 > -1$  i granica  $f(x)$  przy  $x \rightarrow 0$  istnieje (korzystamy z asymptotycznego kryterium porównawczego zbieżności całek). Zapisujemy rozwiązanie ogólne w postaci

$$y(x) = \left[ \int_0^x f(x')x'^{a-1} dx' + D \right] x^{-a}$$

Dla  $|x| < \delta$  mamy  $|f(x) - b| < \varepsilon$ , zatem wówczas

$$\left| x^{-a} \int_0^x f(x')x'^{a-1} dx' - \frac{b}{a} \right| = \left| x^{-a} \int_0^x [f(x')x'^{a-1} - bx^{a-1}] dx' \right|$$

$$\leq \left| x^{-a} \int_0^x \varepsilon x'^{a-1} dx' \right| = x^{-a} x^a \frac{\varepsilon}{a} = \frac{\varepsilon}{a}$$

Z dowolności  $\varepsilon$  otrzymujemy

$$\lim_{x \rightarrow 0} x^{-a} \int_0^x f(x')x'^{a-1} dx' = \frac{b}{a}$$

Zatem

$$\lim_{x \rightarrow 0} y(x) = \frac{b}{a} + D \lim_{a \rightarrow 0^+} x^{-a} = \begin{cases} \frac{b}{a} & \text{gdy } D \neq 0 \\ \pm\infty & \text{gdy } D = 0 \end{cases}$$

Pokazaliśmy więc, że rozwiązanie jest ograniczone jedynie dla  $D = 0$  i znaleźliśmy jego granicę przy  $x \rightarrow 0$  równą  $\frac{b}{a}$ . Tę samą granicę otrzymamy dla jedynego ograniczonego rozwiązania przy  $x < 0$

**Zadanie 3.6.** W rozwiązaniu  $t$  spełnia rolę  $x$ . Równanie przedstawiamy w formie układu równań

$$\begin{cases} \dot{y} = u \\ \dot{u} = -ty \end{cases}$$

Wykonujemy podstawienie

$$\begin{cases} y = r \sin \varphi \\ u = r \cos \varphi \end{cases}$$

Otrzymujemy

$$\begin{cases} \dot{r} \sin \varphi + r \dot{\varphi} \cos \varphi = r \cos \varphi \\ \dot{r} \cos \varphi - r \dot{\varphi} \sin \varphi = r \sin \varphi \end{cases}$$

Mnożąc pierwsze równanie przez  $\cos \varphi$ , a drugie przez  $-\sin \varphi$  i dodając stronami otrzymamy kluczowe równanie na zmienną  $\varphi$

$$\dot{\varphi} = \cos^2 \varphi + t \sin^2 \varphi$$

Będziemy rozpatrywać tylko  $t \geq 0$ . Skorzystamy z następującego faktu: jeśli mamy dwa równania postaci  $\dot{\varphi}_1 = f_1(\varphi_1, t)$ ,  $\dot{\varphi}_2 = f_2(\varphi_2, t)$ , gdzie  $f_1 \geq f_2$  oraz  $f_1, f_2$  gładkie, to dla ustalonego warunku początkowego  $\varphi(t_0) = \varphi_0$  identycznego dla obydwu równań otrzymamy  $\varphi_1(t) \geq \varphi_2(t)$ . Faktycznie, jeśli dla pewnego  $t$  zachodzi  $\varphi_1(t) = \varphi_2(t)$ , to w otoczeniu tego punktu  $\varphi_1 \geq \varphi_2$ .

Rozpatrywane równanie daje oczywiście funkcję  $\varphi(t)$  rosnącą. Mamy stwierdzić, że  $\varphi(t)$  conajmniej 15 razy przejdzie przez punkt postaci  $k\pi$ , czyli da miejsce zerowe funkcji  $\sin \varphi$ . To oczywiście oznacza wystąpienie miejsca zerowego  $y(t)$ . Równania na  $\varphi$  raczej nie sposób rozwiązać. Jednak dla pokazania tezy wystarczy rozpatrywać równanie

$$\dot{\varphi} = \begin{cases} 0 & \text{gdy } 0 \leq t < 1 \\ 1 & \text{gdy } 1 \leq t < \frac{25}{3} \\ \cos^2 \varphi + \frac{25}{3} \sin^2 \varphi & \text{gdy } \frac{25}{3} \leq t \leq 25 \end{cases}$$

Dla  $1 \leq t < \frac{25}{3}$   $\Delta\varphi = \frac{22}{3} > 2\pi$ , co oznacza, że w tym przedziale mamy co najmniej 2 miejsca zerowe. Dla  $\frac{25}{3} \leq t \leq 25$  mamy

$$t_1 - t_0 = \int_{\varphi_0}^{\varphi_1} \frac{d\varphi}{\cos^2 \varphi + \frac{25}{3} \sin^2 \varphi} = \frac{\sqrt{3}}{5} \int_{\varphi_0}^{\varphi_1} \frac{\frac{5}{\sqrt{3}} \frac{1}{\cos^2 \varphi}}{1 + (\frac{5}{\sqrt{3}} \operatorname{tg} \varphi)^2} d\varphi$$

Zatem dla naszych granic całkowania

$$t_1 - t_0 = \frac{50}{3} = \left[ \frac{\sqrt{3}}{5} \operatorname{arctg} \left( \frac{5}{\sqrt{3}} \operatorname{tg} \varphi \right) \right]_{\varphi_0}^{\varphi_1} = [F(\varphi)]_{\varphi_0}^{\varphi_1}$$

Należy teraz postępować ostrożnie, gdyż funkcja pierwotna nie jest ciągła. Mamy

$$[F(\varphi)]_{-\frac{\pi}{2} + k\pi}^{\frac{\pi}{2} + k\pi} = 2 \frac{\sqrt{3}}{5} \lim_{x \rightarrow +\infty} \arctan x = \pi \frac{\sqrt{3}}{5}$$

Funkcja pierwotna jest okresowa. Przyrostowi funkcji pierwotnej (w sensie sumy przyrostów na odcinkach, na których jest ona ciągła) o wartość  $\pi \frac{\sqrt{3}}{5}$  odpowiada, jak

łatwo zauważyć przyrost argumentu  $\varphi$  o  $\pi$ , czyli jedno miejsce zerowe funkcji  $\sin \varphi$ .  
Mamy jednak

$$\frac{50}{3} > \pi \frac{\sqrt{3}}{5} \cdot 15$$

Zatem wykryliśmy co najmniej 15 nowych miejsc zerowych  $y(t)$ . Ostatecznie pokazaliśmy, że jest co najmniej 17 miejsc zerowych.  $\square$