

## I. Równanie o zmiennych rozdzielonych.

Jest to równanie różniczkowe pierwszego stopnia, które można przedstawić w postaci:

$$P(x)dx + Q(y)dy = 0.$$

Takie równanie całkuje się obustronnie po rozseparowanych zmiennych, otrzymując jego rozwiązanie.

**Przykład:** rozwiązać równanie  $y' = \frac{2y}{x}$ .

$$\text{Rozwiązujemy: } \frac{dy}{dx} = \frac{2y}{x} \Leftrightarrow \frac{dy}{y} = 2 \frac{dx}{x} \Leftrightarrow \ln y = 2 \ln x + C \Leftrightarrow y = C_1 x^2.$$

## II. Metoda redukcji stopnia równania. Przykład fizyczny: oscylator harmoniczny.

Jest to fundamentalne zagadnienie w fizyce; z ruchem drgającym (oscylującym) harmonicznym spotykamy się m.in.: w przypadku ciężarka na sprężynie, fal na wodzie i w powietrzu, fal elektromagnetycznych, w fizyce atomowej oraz mechanice kwantowej.

W najprostszym fizycznie przypadku, mamy poziomo (wzdłuż osi  $x$ ) położoną sprężynę o twardości (sprężystości)  $k$ , lekką w stosunku do ciężarka (punktu materialnego) o masie  $m$ , który umieszczono na jej końcu; drugi koniec sprężyny jest przyczepiony do ściany. Za  $x=0$  przyjmujemy ten punkt, w którym układ spoczywa – sprężyna nie jest ani sprężona, ani rozciągnięta. Jest to *położenie równowagi*. Zgodnie z prawem Hooke'a, im bardziej (palcami) wyprowadzimy ciężarek z położenia równowagi, tym proporcjonalnie większą siłą sprężystości sprężyna będzie starała się go przywrócić do położenia równowagi (siła jest proporcjonalna do  $x$ , stałą proporcjonalności jest  $k$ ). Po wypuszczeniu ciężarka z palców, zacznie on przyspieszać w kierunku  $x=0$  po (zakładamy tutaj) pozbawionej tarcia powierzchni stołu. Należy znaleźć ruch  $x(t)$  ciężarka.

Piszemy dynamiczne równanie ruchu, czyli treść drugiej zasady Newtona: niezrównoważona siła powoduje przyspieszenie  $a \equiv \frac{d^2 x}{dt^2}$  ciała o masie  $m$ .

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = -k x$$

Pisząc  $\omega^2 := \frac{k}{m}$  i stosując notację „kropkową” Newtona otrzymujemy równanie

$$\ddot{x} + \omega^2 x = 0.$$

Jest to równanie różniczkowe zwyczajne, jednorodne drugiego stopnia. Można je rozwiązać albo „przez popatrzenie” - zauważając, że tylko dwie funkcje są proporcjonalne do swojej drugiej pochodnej, mianowicie sinus i cosinus, albo stosując metodę ogólną mającą na celu obniżenie stopnia równania różniczkowego. Można jej użyć wtedy, gdy równanie nie zawiera *explicité* zmiennej niezależnej  $t$ .

Wprowadzamy  $p := \frac{dx}{dt}$ ; wówczas  $\frac{d^2 x}{dt^2} \equiv \frac{d}{dt} \frac{dx}{dt} = \frac{dp}{dt} \equiv \frac{dp}{dx} \frac{dx}{dt} \equiv p \frac{dp}{dx}$  i nasze równanie przyjmuje postać:

$$p \frac{dp}{dx} + \omega^2 x = 0.$$

Jest to równanie o zmiennych rozdzielonych (cf. problem I.),  $p dp = -\omega^2 x dx$ . Stąd

$$\frac{1}{2} p^2 = -\frac{\omega^2}{2} x^2 \Leftrightarrow p = i \omega x \Leftrightarrow \frac{dx}{dt} = i \omega x.$$

Ponownie mamy równanie o zmiennych rozdzielonych,

$$\frac{dx}{x} = i \omega dt \Leftrightarrow \ln x = i \omega t + C_2 \Leftrightarrow x = e^{i \omega t + C_3} \cdot C_4 \equiv A e^{i \omega t + \varphi_1}.$$

Naszym rozwiązaniem jest więc część rzeczywista  $x$ ,  $x(t) = A \cos(\omega t + \varphi_1)$ , lub

równoważnie (klasyczna postać):  $x(t) = A \sin(\omega t + \varphi)$ . Oczywiście,  $A$  stanowi amplitudę drgań ciężarka,  $\omega$  jest jej częstością kołową (równą  $2\pi / \text{okres}$ ), a  $\varphi$  – fazą, czyli stanem początkowym wychylenia.

### III. Przykład fizyczny: rozpad promieniotwórczy.

Atomy pierwiastka promieniotwórczego, o początkowej liczbie  $N_0$  rozpadają się z szybkością (stałą rozpadu)  $\lambda$ . Należy opisać liczbę  $N$  atomów w próbce w funkcji czasu, znaleźć średni czas życia atomu w próbce oraz okres połowicznego rozpadu, czyli czas, po którym statystycznie pozostanie w próbce połowa pierwotnej liczby atomów.

Liczba atomów, które w danej chwili  $dt$  ulegną rozpadowi, zależy (oczywiście) od  $\lambda$  oraz od chwilowej wartości  $N$  (im więcej atomów, proporcjonalnie do tym większej statystycznie liczby rozpadów może dojść). A zatem

$$\frac{dN}{dt} = -N\lambda.$$

Znak minus jest tu z oczywistego powodu ubytku liczby  $N$  (tzn.  $dN < 0$ ). Jest to równanie o zmiennych rozdzielonych (cf. problem I.). A zatem

$$\frac{dN}{N} = -\lambda dt \Leftrightarrow C \ln N = -\lambda t \Leftrightarrow N = C_1 e^{-\lambda t} \equiv N_0 e^{-\lambda t}.$$

A zatem liczba cząstek zmniejsza się zgodnie z krzywą wykładniczą, od  $N_0$  w chwili  $t=0$  aż do zera asymptotycznie w nieskończoności. Krzywa ta ma naturalnie charakter statystyczny.

Licząc średni czas życia atomu  $\langle t \rangle \equiv \tau = \frac{\int_0^{\infty} N_0 e^{-\lambda t} t dt}{\int_0^{\infty} N_0 e^{-\lambda t} dt}$  otrzymujemy, całkując

licznik przez części,  $\tau = \frac{1}{\lambda}$ .

Okres połowicznego rozpadu  $t_{1/2}$  to taki czas, w którym  $N = \frac{1}{2} N_0$ :

$$\frac{1}{2} N_0 = N_0 e^{-\frac{t_{1/2}}{\tau}} \Leftrightarrow e^{\ln 1/2} = e^{-\frac{t_{1/2}}{\tau}} \Leftrightarrow t_{1/2} = \tau \ln 2.$$

### IV. Zamiana zmiennej.

W wielu przypadkach możemy dokonać zamiany zmiennych, dzięki której całkowanie jednej ze stron równania jest prostsze po różniczkę nowej zmiennej.

**Przykład:** rozwiązać równanie:  $y' = ctg x$  zakładając nieznaną funkcji pierwotnej cotangensa.

Jest to równanie o rozdzielonych zmiennych. Rozwiązujemy:

$$\frac{dy}{dx} = \frac{\cos x}{\sin x} \Leftrightarrow dy = \frac{\cos x}{\sin x} dx. \text{ Wprowadzamy nową zmienną, } t := \sin x; \quad dt = \cos x dx.$$

Widzimy, że nasze równanie sprowadza się do łatwej do odcałkowania postaci

$$dy = \frac{d \sin x}{\sin x} \Leftrightarrow y = \ln \sin x + C.$$

### V. Metoda czynnika całkującego.

Jest to fundamentalna metoda rozwiązywania równań różniczkowych zwyczajnych stopnia pierwszego, użyteczna dla równań postaci:  $y' + P(x)y = Q(x)$ , gdzie  $P$  i  $Q$  to dowolne funkcje analityczne zmiennej  $x$  ciągłe w obszarze rozwiązywania równania.

Czynnikiem całkującym  $\mu$  nazywamy taką funkcję zmiennej  $x$ , przez którą po obustronnym pomnożeniu równania, cała jedna strona równania staje się zupełną różniczką (trywialną do odcałkowania). Dla równań powyższej postaci, czynnikiem całkującym jest funkcja:

$$\mu = e^{\int_0^x P(t) dt}.$$

**Przykład:** rozwiążmy przykład z problemu I. metodą czynnika całkującego. Mamy więc

równanie:  $y' - \frac{2y}{x} = 0$ .  $P(x) = \frac{-2}{x}$ ,  $Q(x) = 0$ . Czynnikiem całkującym jest

$$\mu = e^{-2 \int_0^x \frac{dt}{t}} = e^{-2 \ln x} = e^{\ln x^{-2}} = \frac{1}{x^2}.$$

Mnożymy obustronnie:  $\frac{y'}{x^2} - \frac{2y}{x^3} = 0 \Leftrightarrow \frac{x y' - 2y}{x^3} = 0$ . Widzimy, że otrzymamy

kompletną formułę na pochodną ilorazu, jeśli tylko licznik i mianownik pomnożymy jeszcze przez  $x$ :

$$\frac{x^2 y' - 2xy}{x^4} = 0 \Leftrightarrow \left[\frac{y}{x^2}\right]' = 0 \Leftrightarrow \frac{y}{x^2} = \text{Const} \Leftrightarrow y = C x^2.$$

Proszę porównać wynik z otrzymanym w problemie I.

## VI. a, b. Zastosowania iloczynu skalarnego wektorów.

Iloczynu skalarnego w geometrii euklidesowej używa się przede wszystkim do zdefiniowania normy wektora, która w przypadku  $\mathbb{R}^n$  jest tożsama z długością euklidesową wektora, a w konsekwencji prowadzi do twierdzenia Pitagorasa (dla wektorów prostopadłych). Iloczyn skalarny można także wykorzystać do prostego mechanizmu sprawdzania współliniowości trzech punktów. Pokażemy oba w punktach poniżej.

*Na marginesie:* do określenia, czy dany punkt leży na płaszczyźnie o danym wzorze, albo, równoważnie, czy cztery zadane punkty leżą na jednej płaszczyźnie (bo 3 punkty zadają dokładnie jedną płaszczyznę), iloczynu skalarnego używać nie ma żadnego sensu (nawet nie wyobrażam sobie tej ekwilibrystyki) – skoro można po prostu podstawić współrzędne punktu do równania płaszczyzny i sprawdzić, czy nie otrzymujemy sprzeczności!

**i. Norma** wektora zdefiniowana jest jako pierwiastek z iloczynu skalarnego wektora z sobą samym:

$$\|\vec{a}\| = \sqrt{\vec{a} \cdot \vec{a}} = \sqrt{a_x^2 + a_y^2 + a_z^2}.$$

Zauważamy, że wynik jest konsystentny z twierdzeniem Pitagorasa, zastosowanym do (prostopadłych) składowych  $\vec{a}_x, \vec{a}_y$  wektora (wynik leży na płaszczyźnie XOY), a następnie ponownie zastosowanym do wyniku (długości ich sumy) i składowej  $\vec{a}_z$ :

$$\sqrt{a_x^2 + a_y^2 + a_z^2} \equiv \sqrt{(\sqrt{a_x^2 + a_y^2})^2 + a_z^2}.$$

Dzieląc wektor (każdą jego współrzędną) przez normę tegoż wektora, otrzymamy wektor o długości 1, tj. wektor znormalizowany  $\hat{a}$  w kierunku wektora wyjściowego  $\vec{a}$ . Wówczas  $\vec{a} \equiv \|\vec{a}\| \cdot \hat{a}$ . Jest to podział wektora na długość oraz kierunek+zwrot.

**ii.** Zerowanie się iloczynu skalarnego dwóch wektorów przyjmuje się jako warunek definiujący pojęcie **prostopadłości** dwóch wektorów.

**Przykład:** zbadać prostopadłość wektorów  $\vec{a} := \begin{bmatrix} 1 \\ 3 \\ -5 \end{bmatrix}$  i  $\vec{b} := \begin{bmatrix} 4 \\ -3 \\ -1 \end{bmatrix}$ .

Rozwiązujemy:  $\vec{a} \cdot \vec{b} = 1 \cdot 4 + 3 \cdot (-3) + (-5) \cdot (-1) = 4 - 9 + 5 = 0$ . Wektory są prostopadłe.

Gdy dwa wektory są do siebie prostopadłe, obowiązuje

### a. Wzór Pitagorasa

Jeśli dwa wektory  $\vec{a}, \vec{b}$  są do siebie prostopadłe (ortogonalne), to kwadrat normy ich sumy jest równy sumie kwadratów ich norm:

$$\|\vec{a} + \vec{b}\|^2 = \|\vec{a}\|^2 + \|\vec{b}\|^2.$$

**Przykład:** sprawdźmy słuszność wzoru Pitagorasa dla wektorów z przykładu powyżej:

$$\vec{a} + \vec{b} = \begin{bmatrix} 1+4 \\ 3-3 \\ -5-1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 5 \\ 0 \\ -6 \end{bmatrix}; \quad \|\vec{a} + \vec{b}\|^2 = 25 + 0 + 36 = 61.$$

$$\|\vec{a}\|^2 = 1 + 9 + 25 = 35; \quad \|\vec{b}\|^2 = 16 + 9 + 1 = 26.$$

Widzimy, że lewa strona równości równa jest prawej.

Naturalnie, postać wzoru Pitagorasa odpowiada ściśle jego „szkolnej” wersji – przyrównania do siebie sumy kwadratów długości przyprostokątnych trójkąta prostokątnego i kwadratu długości jego przeciwprostokątnej.

### iii. Kąt między dwoma wektorami

Z prawa rozkładu wektora na prostopadłe współrzędne (prawa składania wektorów) oraz z punktu (ii.) widać, iż iloczyn skalarny osiąga największą wartość, gdy kierunek jednego wektora jest ten sam, co kierunek drugiego wektora (bowiem ów wektor ma **zerową** składową prostopadłą do drugiego wektora). Faktycznie, do iloczynu skalarnego wchodzi tylko **rzut** jednego wektora na kierunek drugiego; długość tego rzutu (składowej wektora 1 stycznej do wektora 2) ma się do długości całego wektora 1 jak cosinus kąta pomiędzy wektorami.  $\vec{a} \cdot \vec{b} = \|\vec{a}\| \cdot \|\vec{b}\| \cdot \cos \angle(\vec{a}, \vec{b})$ . Jest to „szkolna” definicja iloczynu skalarnego dwóch wektorów. Oczywiście, czy rzutujemy wektor 1 na 2, czy 2 na 1, wynik jest taki sam, bowiem iloczyn skalarny jest (ze swej definicji) formą symetryczną. Uwidacznia się to w symetrii powyższego wzoru „szkolnego”:  $\vec{a} \cdot \vec{b} \equiv \vec{b} \cdot \vec{a}$ .

W „dorosłej” matematyce, kąt pomiędzy dwoma wektorami **definiowany** jest jako  $\arccos\left(\frac{\vec{a} \cdot \vec{b}}{\|\vec{a}\| \cdot \|\vec{b}\|}\right)$ , czyli  $\cos \angle(\vec{a}, \vec{b}) = \frac{\vec{a} \cdot \vec{b}}{\|\vec{a}\| \cdot \|\vec{b}\|}$ , skąd w rezultacie dostajemy wzór „szkolny”.

Proszę zauważyć, że dla zdefiniowania kąta między wektorami wystarczy zdefiniować iloczyn skalarny (oraz w konsekwencji, normę wektora) oraz (funkcję odwrotną do) cosinusa – czyli x-owej współrzędnej punktu, znajdującego się na okręgu jednostkowym (składowej wektora położenia).

### b. Współliniowość trzech punktów.

Do zbadania współliniowości trzech punktów wystarczy zbudować z dowolnych ich dwóch par wektory, a następnie sprawdzić kąt pomiędzy nimi (cf. punkt iii.). Jeśli wynosi 0 (zwroty zgodne) lub  $\pi$  (zwroty przeciwne), to są one współliniowe.

**Przykład:** sprawdzić, czy punkty  $A = (1; 2; -3)$ ,  $B = (2; 4; -6)$  i  $C = (-2; -4; 6)$  leżą na tej samej prostej w  $\mathbb{R}^3$ .

Rozwiązanie. Tworzymy np. wektory  $\vec{AB}$  i  $\vec{AC}$ . Jeśli leżą one na tej samej prostej (a zatem ich punkty początkowe i końcowe też), to ich iloczyn skalarny musi być równy +/- iloczynowi ich norm (cf. punkt iii.). Sprawdzamy:

$$\begin{aligned} \|\vec{AB}\| &= \sqrt{(2-1)^2+(4-2)^2+(-6+3)^2} = \sqrt{1+4+9} = \sqrt{14}; \\ \|\vec{AC}\| &= \sqrt{(-2-1)^2+(-4-2)^2+(6+3)^2} = \sqrt{9+36+81} = \sqrt{126}; \\ \|\vec{AB}\| \cdot \|\vec{AC}\| &= \sqrt{14 \cdot 126} = \sqrt{2 \cdot 7 \cdot 2 \cdot 3 \cdot 3 \cdot 7} = 2 \cdot 3 \cdot 7 = 42. \\ \vec{AB} \cdot \vec{AC} &= \begin{bmatrix} 1 \\ 2 \\ -3 \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} -3 \\ -6 \\ 9 \end{bmatrix} = -3 - 12 - 27 = -42. \end{aligned}$$

Punkty A, B i C istotnie leżą na jednej prostej trójwymiarowej. Różnica w znakach wskazuje, że punkty B i C leżą na niej w przeciwnych kierunkach względem A.