

Komputerowa analiza zagadnień różniczkowych

1. Równania różniczkowe zwyczajne — podstawy teoretyczne

P. F. Góra

<http://th-www.if.uj.edu.pl/zfs/gora/>

2013

Zasady

- zaliczenie ćwiczeń
- egzamin ustny; na egzaminie można korzystać z notatek

Program

1. Zagadnienia wstępne, twierdzenia o istnieniu i jednoznaczności
2. Równania liniowe; równania liniowe o stałych współczynnikach
3. Pewne inne równania dające się rozwiązać analitycznie, punkty spoczynku i ich klasyfikacja, cykle graniczne
4. Jawna i niejawna metoda Eulera; zgodność i stabilność; układy sztywne; jawna i niejawna metoda punktu środkowego
5. Metody Rungego-Kutty (klasyfikacja; zasady wyprowadzania; metoda grafowa (*Rooted trees*); obszary stabilności; podwajanie-połowienie kroku; metody zagnieżdżone; pewne metody specjalne)
6. Metody wielokrokowe (klasyfikacja; zasady wyprowadzania; obszary stabilności; zmiana kroku; metody predyktor-korektor)
7. Metody Verleta

8. Stochastyczne równania różniczkowe; rachunek Ito
9. Równania z opóźnionym argumentem
10. Równania algebraiczno-różniczkowe; równania zwyczajne z niezmiennikami
11. Dwupunktowe problemy brzegowe (postawienie problemu; twierdzenia o istnieniu, metoda strzelania, metody siatkowe)
12. Równania różniczkowe cząstkowe (klasyfikacja, przykłady “równań fizyki matematycznej”, charakterystyki, metody różniczkowe, zarys MES)

Wstęp

Najogólniejszą postacią równania różniczkowego zwyczajnego (ODE, *Ordinary Differential Equation*) rzędu n jest wyrażenie postaci

$$F \left(x, y, \frac{dy}{dx}, \dots, \frac{d^n y}{dx^n} \right) = 0, \quad (1)$$

gdzie $y: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ lub, niekiedy, $y: \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$.

Jeśli pochodna F po ostatnim argumentie nie znika (przynajmniej lokalnie), (1) zapisujemy jako

$$\frac{d^n y}{dx^n} = \tilde{F} \left(x, y, \frac{dy}{dx}, \dots, \frac{d^{n-1} y}{dx^{n-1}} \right). \quad (2)$$

Trzeba jednak pamiętać, iż transformacja od (1) do (2) może wymagać dookreślenia (w tym sensie równanie (1) może nie być jednoznaczne).

Przykład: Równanie

$$(\dot{y})^2 + y^2 = 1 \quad (3a)$$

można zinterpretować na **jeden z dwu** sposobów:

$$\dot{y} = \sqrt{1 - y^2}, \quad (3b)$$

$$\dot{y} = -\sqrt{1 - y^2}. \quad (3c)$$

Notacja: $\dot{y} \equiv \frac{dy}{dt}$, $\ddot{y} \equiv \frac{d^2y}{dt^2}$.

Przykład

Rozważmy równanie

$$(1 - y)\ddot{y} - \dot{y}^2 + y = 0. \quad (4)$$

Poza punktem $y = 1$ nie ma problemu*. Co zrobić dla $y = 1$? Możliwe są *dwa* scenariusze:

$$\dot{y}|_{y=1} = \begin{cases} 1 \\ -1 \end{cases} \text{ lub} \quad (5)$$

Który wybrać?

*Pozornie!

Układy równań pierwszego rzędu

Równanie w postaci (2) na ogół przedstawia się w postaci układu n równań pierwszego rzędu. Najprostsza — co nie oznacza, iż w każdym wypadku najlepsza — transformacja od równania rzędu n do układu n równań pierwszego rzędu ma postać:

$$\begin{aligned} y_1 &\equiv y, \\ \frac{dy}{dx} &\equiv \frac{dy_1}{dx} = y_2, \quad \frac{d^2y}{dx^2} \equiv \frac{dy_2}{dx} = y_3, \quad \dots, \quad \frac{d^{n-1}y}{dx^{n-1}} \equiv \frac{dy_{n-1}}{dx} = y_n, \quad (6) \\ \frac{d^ny}{dx^n} &\equiv \frac{dy_n}{dx} = \tilde{F}(x, y_1, y_2, \dots, y_n). \end{aligned}$$

Dlatego od tej pory *będziemy się zajmować głównie układami równań rzędu pierwszego*. Układy te nie muszą mieć postaci sugerowanej przez transformację (6), ale widać, że takie zainteresowanie nie ogranicza ogólności rozważań.

Rozwiązania ogólne i szczególne

Rozwiązaniem ogólnym równania różniczkowego zwyczajnego rzędu n nazywam najbardziej ogólną postać funkcji $y : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$, klasy co najmniej C^n , spełniającą równanie (2). Rozwiązanie to zależy od n parametrów.

Przykład: Rozwiązaniem ogólnym równania oscylatora harmonicznego

$$\ddot{y} = -\omega^2 y \quad (7)$$

jest funkcja

$$y(t) = A \sin(\omega t + \varphi). \quad (8)$$

Rozwiązaniem szczególnym równania różniczkowego zwyczajnego rzędu n jest pewien “przypadek szczególny” rozwiązania ogólnego — taki, w którym wartości wszystkich stałych dowolnych zostały ustalone, najczęściej poprzez podanie warunków, jakie ma spełniać rozwiązanie równania.

Przykład: Rozwiązaniem szczególnym równania oscylatora harmonicznego (7) może być funkcja

$$y(t) = \cos \omega t. \quad (9a)$$

Innym rozwiązaniem szczególnym tego równania może być funkcja

$$y(t) = -\frac{3}{4} \sin \left(\omega t + \frac{9\pi}{17} \right). \quad (9b)$$

Obserwacja: Rozwiązaniem szczególnym układu n równań różniczkowych zwyczajnych rzędu pierwszego jest krzywa $\mathbf{y} : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}^n$.

Numerycznie można poszukiwać tylko *szczególnych* (nie ogólnych) rozwiązań równań różniczkowych. Rozwiązanie równania rzędu n lub też, co równoważne, układu n równań rzędu pierwszego, zależy od n stałych wyznaczanych z warunków, jakie spełniać ma poszukiwana funkcja. **Jeśli wszystkie te warunki zadane są w jednym punkcie**, czyli dla jednej wartości zmiennej niezależnej, mówimy, iż dany jest **problem początkowy**, zwany inaczej **problemem Cauchy'ego**.

Problem Cauchy'ego:

$$\begin{cases} \frac{dy}{dx} = f(x, y) \\ y(x_0) = y_0 \end{cases} \quad (10)$$

gdzie $y, y_0 \in \mathbb{R}^n$, $f: \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$ (czasami zamiast \mathbb{R} bierze się \mathbb{C}).

Twierdzenie Peana

Twierdzenie 1. *Jeżeli funkcja f jest ciągła w pasie $x_0 \leq x \leq X$, to problem Cauchy'ego (10) ma rozwiązanie w tym pasie.*

Tradycyjnie, acz niezgodnie z zasadami polszczyzny, twierdzenie to zwane jest “twierdzeniem Peano”.

Uwaga: Twierdzenie Peana nie gwarantuje *jednoznaczności* rozwiązań.
Przykład: Problem Cauchy'ego

$$\begin{cases} \dot{y} = 2\sqrt{|y|} \\ y(0) = 0 \end{cases} \quad (11)$$

ma co najmniej **dwa różne** rozwiązania:

$$y_1(t) = 0, \quad (12a)$$

oraz

$$y_2(t) = \begin{cases} -t^2 & t \leq 0, \\ t^2 & t \geq 0 \end{cases} \quad (12b)$$

(zauważmy, że $dy_2/dt = 2|t|$).

Twierdzenie Picarda

Twierdzenie 2. *Jeżeli funkcja f jest ciągła w pasie $x_0 \leq x \leq X$ oraz spełnia warunek Lipschitza ze względu na drugą zmienną:*

$$\exists L > 0 \forall x : x_0 \leq x \leq X, \forall \mathbf{y}_1, \mathbf{y}_2 : \|\mathbf{f}(x, \mathbf{y}_1) - \mathbf{f}(x, \mathbf{y}_2)\| \leq L \|\mathbf{y}_1 - \mathbf{y}_2\|$$

to problem Cauchy'ego (10) ma w tym pasie rozwiązanie i jest ono jednoznaczne.

Metody numeryczne w zasadzie ograniczają się do przypadków spełniających założenia twierdzenia Picarda.

Twierdzenie o ciągłej zależności rozwiązania od warunków początkowych

Twierdzenie 3. *Niech funkcja f będzie różniczkowalna w sposób ciągły w pewnym otoczeniu punktu $(x_0, y_0) \in \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n$. Wówczas istnieje takie otoczenie*

$U \subset \mathbb{R}$ punktu x_0 i takie otoczenie $S \subset \mathbb{R}^n$, $y_0 \in S$, w którym problem Cauchy'ego $dy/dx = f(x, y)$, $y(\tilde{x}) = \tilde{y}$ ma rozwiązanie dla wszystkich $\tilde{x} \in U$, $\tilde{y} \in S$. Rozwiązanie to zależy przy tym od punktu początkowego (\tilde{x}, \tilde{y}) w sposób ciągły.

Najczęściej rozwiązywany problem Cauchy'ego

$$\begin{cases} \frac{dy}{dt} &= \lambda y \\ y(0) &= y_0 \end{cases} \quad (13)$$

Rozwiązaniem jest $y = y_0 \exp(\lambda t)$.

Układ równań liniowych o stałych współczynnikach

Niech $\mathbf{y}, \mathbf{y}_0 \in \mathbb{C}^n$ i niech $\mathbf{A} \in \mathbb{C}^{n \times n}$ będzie *diagonalizowalną* macierzą o stałych współczynnikach. Rozważam n -wymiarowy problem Cauchy'ego:

$$\begin{cases} \frac{d\mathbf{y}}{dx} = \mathbf{A}\mathbf{y} \\ \mathbf{y}(0) = \mathbf{y}_0 \end{cases} \quad (14)$$

\mathbf{A} jest diagonalizowalna, to znaczy istnieje taka nieosobliwa macierz \mathbf{X} , że $\mathbf{X}\mathbf{A}\mathbf{X}^{-1} = \mathbf{A}_{\text{diag}} = \text{diag}\{\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n\}$. Problem Cauchy'ego (14) można wobec tego przekształcić do postaci

$$\begin{cases} \mathbf{X} \frac{dy}{dx} = \mathbf{X} \mathbf{A} \underbrace{\mathbf{X}^{-1} \mathbf{X}}_{=\mathbb{I}} y \\ \mathbf{X} y(0) = \mathbf{X} y_0 \end{cases} \quad (15)$$

czyli

$$\begin{cases} \frac{dz}{dx} = \mathbf{A}_{\text{diag}} z \\ z(0) = z_0 \end{cases} \quad (16)$$

gdzie $z = \mathbf{X}y$, $z_0 = \mathbf{X}y_0$. Taką transformację nazywa się sprowadzeniem układu równań do postaci normalnej. Jeżeli żadna z wartości własnych nie jest zdegenerowana, **równania w postaci normalnej są niezależne** — problem Cauchy'ego rozpada się na n niezależnych problemów:

$$\begin{cases} \frac{dz_k}{dx} = \lambda_k z_k \\ z_k(0) = z_{0,k} \end{cases} \quad (17)$$

Wobec tego i wobec (13), $z_k(x) = z_{0,k} \exp \lambda_k x$, natomiast y_l jest kombinacją liniową takich eksponent. Rozwiązanie problemu Cauchy'ego (14) sprowadza się do diagonalizacji macierzy A .

Formalne rozwiązanie problemu (14) ma postać

$$y = \exp(\mathbf{A}x) y_0. \quad (18)$$

Funkcja wykładnicza macierzy

Niech $\mathbf{A} \in \mathbb{C}^{N \times N}$ będzie stałą, diagonalizowalną macierzą:

$$\mathbf{A} = \mathbf{X}^{-1} \text{diag}\{\lambda_i\} \mathbf{X}. \quad (19)$$

$$\begin{aligned} \exp(\mathbf{A}t) &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} \mathbf{A}^n t^n = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} (\mathbf{X}^{-1} \text{diag}\{\lambda_i\} \mathbf{X})^n t^n \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{t^n}{n!} \underbrace{\mathbf{X}^{-1} \text{diag}\{\lambda_i\} \mathbf{X} \mathbf{X}^{-1} \text{diag}\{\lambda_i\} \mathbf{X} \cdots \mathbf{X}^{-1} \text{diag}\{\lambda_i\} \mathbf{X}}_{n \text{ razy}} \\ &= \mathbf{X}^{-1} \left(\sum_{n=0}^{\infty} \frac{t^n}{n!} \text{diag}\{\lambda_i^n\} \right) \mathbf{X} = \mathbf{X}^{-1} \text{diag}\{e^{\lambda_i t}\} \mathbf{X} \end{aligned} \quad (20)$$

Jednorodne równanie liniowe

Jednorodnym równaniem liniowym rzędu n nazywam równanie

$$a_n(x) \frac{d^n y}{dx^n} + a_{n-1}(x) \frac{d^{n-1} y}{dx^{n-1}} + a_{n-2}(x) \frac{d^{n-2} y}{dx^{n-2}} + \cdots + a_1(x) \frac{dy}{dx} + a_0(x) y = 0 \quad (21)$$

gdzie $a_n(x) \neq 0$ w pewnym pasie $0 \leq x \leq X$. Bez straty ogólności możemy przyjąć, że $a_n(x) = 1$. Równania takie odgrywają ważną rolę w wielu działach matematyki stosowanej.

Twierdzenie 4. *Jeżeli $y_1(x)$ i $y_2(x)$ są rozwiązaniami równania (21), to także każda kombinacja liniowa $\alpha y_1(x) + \beta y_2(x)$ jest jego rozwiązaniem.*

Równanie (21) możemy zapisać jako

$$\mathbf{L}(x) y = 0 \quad (22)$$

gdzie

$$\mathbf{L}(x) = a_n(x) \frac{d^n}{dx^n} + a_{n-1}(x) \frac{d^{n-1}}{dx^{n-1}} + \cdots + a_1(x) \frac{d}{dx} + a_0(x) \quad (23)$$

jest operatorem liniowym w pewnej przestrzeni funkcyjnej (takiej, aby wszystkie różniczkowania były dobrze określone). Widzimy, że wszystkie liniowo niezależne rozwiązania (21) rozpinają *jądro* (ang. *kernel*) operatora (23).

Istnieją metody znajdowania *analitycznych* rozwiązań *pewnych typów* równań różniczkowych liniowych o nie-stałych współczynnikach.

Równanie liniowe rzędu n o stałych współczynnikach

Jeżeli w równaniu (21) wszystkie współczynniki są stałe, $a_k(x) = \text{const}$, otrzymujemy jednorodne równanie liniowe o stałych współczynnikach:

$$\frac{d^n y}{dx^n} + a_{n-1} \frac{d^{n-1} y}{dx^{n-1}} + a_{n-2} \frac{d^{n-2} y}{dx^{n-2}} + \cdots + a_1 \frac{dy}{dx} + a_0 y = 0 \quad (24)$$

Wiadomo, że równanie takie można zastąpić przez pewien układ równań pierwszego rzędu. Za pomocą transformacji (6) otrzymujemy

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{dy_n}{dx} + a_{n-1}y_n + a_{n-2}y_{n-1} + a_{n-3}y_{n-2} + \cdots + a_1y_2 + a_0y_1 = 0 \\ y_n = \frac{dy_{n-1}}{dx} \\ y_{n-1} = \frac{dy_{n-2}}{dx} \\ \cdots \\ y_2 = \frac{dy_1}{dx} \end{array} \right. \quad (25)$$

W zapisie macierzowym

$$\frac{d}{dy} \begin{bmatrix} y_n \\ y_{n-1} \\ y_{n-2} \\ \vdots \\ y_2 \\ y_1 \end{bmatrix} = \underbrace{\begin{bmatrix} -a_{n-1} & -a_{n-2} & -a_{n-3} & \dots & -a_1 & -a_0 \\ 1 & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & \dots & 0 & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & 1 & 0 \end{bmatrix}}_{\text{macierz } n \times n} \begin{bmatrix} y_n \\ y_{n-1} \\ y_{n-2} \\ \vdots \\ y_2 \\ y_1 \end{bmatrix} \quad (26)$$

W ten sposób równanie (24) sprowadziliśmy do postaci (14). Wiemy już, że trzeba znaleźć wartości własne macierzy występującej w (26).

Obliczam korzystając z rozwinięcia Laplace'a względem pierwszej kolumny:

$$\begin{aligned}
 & \det \begin{bmatrix} -a_{n-1} - \lambda & -a_{n-2} & -a_{n-3} & \dots & -a_1 & -a_0 \\ 1 & -\lambda & 0 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & 1 & -\lambda & \dots & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & \dots & 0 & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & 1 & -\lambda \end{bmatrix} = \\
 & (-a_{n-1} - \lambda) \det \begin{bmatrix} -\lambda & 0 & \dots & 0 & 0 \\ 1 & -\lambda & \dots & 0 & 0 \\ 0 & 1 & \dots & 0 & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & \dots & 1 & -\lambda \end{bmatrix} + (-1)^3 \det \underbrace{\begin{bmatrix} -a_{n-2} & -a_{n-3} & \dots & -a_1 & -a_0 \\ 1 & -\lambda & \dots & 0 & 0 \\ 0 & 1 & \dots & 0 & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & \dots & 1 & -\lambda \end{bmatrix}}_{\mathcal{W}_2} \\
 & = (-1)^n (a_{n-1} + \lambda) \lambda^{n-1} - \mathcal{W}_2 \\
 & = (-1)^n (a_{n-1} + \lambda) \lambda^{n-1} + (-1)^{n-2} a_{n-2} \lambda^{n-2} + \mathcal{W}_3 = \dots \tag{27}
 \end{aligned}$$

Ostatecznie stwierdzamy, że wartości własne są pierwiastkami równania

$$\lambda^n + a_{n-1}\lambda^{n-1} + a_{n-2}\lambda^{n-2} + \cdots + a_1\lambda + a_0 = 0 \quad (28)$$

Proszę to porównać z równaniem (24)!

Jeżeli wszystkie pierwiastki równania (28) są jednokrotne, **rozwiązanie ogólne równania (24) jest kombinacją liniową wyrażeń $\exp(\lambda_k x)$** , gdzie λ_k są pierwiastkami równania (28). Jeżeli występuje dwukrotny pierwiastek, powiedzmy λ_s , w rozwiązaniu pojawiają się człony $\exp(\lambda_s x)$ oraz $x \cdot \exp \lambda_s x$. Dla pierwiastka trójrotnego — $\exp(\lambda_s x)$, $x \cdot \exp \lambda_s x$ oraz $x^2 \cdot \exp \lambda_s x$ etc.

Ponieważ współczynniki a_k są rzeczywiste, wszystkie pierwiastki λ_k są albo rzeczywiste, albo występują w parach sprzężonych. Oznacza to, że otrzymane rozwiązanie jest zawsze rzeczywiste, gdyż stałe można dobrać tak, że wszystkie zespolone funkcje wykładnicze zostaną zastąpione przez kombinacje liniowe funkcji sinus i kosinus.

Układ równań liniowych

Rozważmy problem Cauchy'ego zawierający układ równań liniowych pierwszego rzędu:

$$\begin{cases} \frac{dy}{dx} = \mathbf{A}(x)y + \mathbf{q}(x) \\ y(0) = y_0 \end{cases} \quad (29)$$

gdzie $y, y_0 \in \mathbb{R}^n$, $\mathbf{A} \in \mathbb{R}^{n \times n}$ niekoniecznie jest macierzą stałą. Z układem tym związany jest następujący jednorodny problem *macierzowy*

$$\begin{cases} \frac{d\mathbf{Y}}{dx} = \mathbf{A}(x)\mathbf{Y} \\ \mathbf{Y}(0) = \mathbb{I} \end{cases} \quad (30)$$

$\mathbf{Y} \in \mathbb{R}^{n \times n}$ zwane jest **rozwiązaniem fundamentalnym** równnia (29).

Jeżeli macierz $\mathbf{Y}(x)$ jest odwracalna w pasie $0 < x < X$, rozwiązanie niejednorodnego równania (29) dane jest w tym pasie przez

$$\mathbf{x} = \mathbf{Y}(x) \left[\mathbf{y}_0 + \int_0^x \mathbf{Y}^{-1}(x') \mathbf{q}(x') dx' \right] \quad (31)$$

Niejednorodny układ równań liniowych, pierwszego rzędu, o stałych współczynnikach

Niech $y, g(t) \in \mathbb{C}^N$, $\mathbf{A} \in \mathbb{C}^{N \times N}$. Rozważam równanie

$$\frac{dy}{dt} = \mathbf{A}y + g(t) \quad (32)$$

Jego rozwiązaniem jest

$$y(t) = \exp(\mathbf{A}t)y_0 + \int_0^t \exp(\mathbf{A}(t-t')) g(t') dt', \quad (33)$$

gdzie y_0 jest stałym wektorem (warunki początkowe).

Niejednorodne równanie liniowe o stałych współczynnikach

Niejednorodnym równaniem liniowym rzędu n o stałych współczynnikach nazywam

$$\frac{d^n y}{dx^n} + a_{n-1} \frac{d^{n-1} y}{dx^{n-1}} + a_{n-2} \frac{d^{n-2} y}{dx^{n-2}} + \cdots + a_1 \frac{dy}{dx} + a_0 y = f(x) \quad (34)$$

Twierdzenie 5. *Rozwiązanie ogólne równania (34) jest sumą rozwiązania ogólnego równania jednorodnego i dowolnego rozwiązania szczególnego równania niejednorodnego.*

Uzmiennianie stałej

Równania jednorodne już rozwiązywać umiemy. Wystarczy więc znaleźć *dowolne* rozwiązanie równania niejednorodnego. Dla “przyjaznych” prawych stron daje się to zrobić metodą *uzmienniania stałej*. Jeżeli $C \cdot \exp(\lambda x)$ jest *jakimś* rozwiązaniem równania jednorodnego odpowiadającego (34), rozwiązania szczegółowego poszukujemy w postaci

$$y = C(x) \cdot \exp(\lambda x) \quad (35a)$$

Wówczas

$$\frac{dy}{dx} = \frac{dC}{dx} \exp(\lambda x) + \lambda y(x), \quad (35b)$$

$$\frac{d^2y}{dx^2} = \frac{d^2C}{dx^2} \exp(\lambda x) + 2 \frac{dC}{dx} \exp \lambda x + \lambda^2 y(x), \dots \quad (35c)$$

Wyrażenia (35) wstawiamy do równania (34). Po uporządkowaniu wyrazów otrzymujemy równanie różniczkowe na $C(x)$, prostsze od równania wyjściowego.

Przykład

Rozpatruję równanie

$$\frac{dy}{dx} = \lambda y + f(x) \quad (36)$$

Rozwiązania szukam w postaci $C(x) \cdot \exp(\lambda x)$. Otrzymuję

$$\begin{aligned} \frac{dC}{dx} e^{\lambda x} + \lambda y &= \lambda y + f(x) \\ \frac{dC}{dx} &= f(x) e^{-\lambda x} \end{aligned} \quad (37)$$