

## Линейни ОДУ с постоянни коефициенти

Основният тип обикновени диференциални уравнения от по-висок ред, който ще разгледаме, е линейният хомогенен случай с постоянни коефициенти. Решението се получава сравнително просто с алгебрични методи, а приложенията са много, включително за приближено решаване на по-сложни задачи. Общият вид на задачата в случая за уравнения от втори ред има вида

$$a_0 x'' + a_1 x' + a_2 x = 0, \quad a_i = \text{const.}$$

където  $a_0 \neq 0$  и решението е функция  $x = x(t)$ . Задачата има и матрично представяне във вида

$$Ax' = 0$$

както лесно се вижда ако положим  $x_1 = x$ ,  $x_2 = x'$ , което веднага дава  $x_2' = -(a_1 x_2 + a_2 x_1)/a_0$ . При определени теоретични разглеждания матричното представяне дава по-удобен модел, но за решаването на задачи ние ще изберем първия запис. То става с известното полагане на Euler, което ограничава решенията до функции от типа  $x(t) = \exp(\lambda t)$ , а след заместване и делене на общия множител  $\exp(\lambda t) \neq 0$  дава така наречения *характеристичен полином* на уравнението

$$a_0 \lambda^2 + a_1 \lambda + a_2 = 0$$

чиито решения образуват *спектъра* на задачата, в матричния запис това са собствените числа. Ако този спектър е *прост*, т.е.  $\lambda_1 \neq \lambda_2$ , тогава *базисните решения* имат вида  $x_i = \exp(\lambda_i t)$  и всяко друго се представя като линейна комбинация от тях, т.е. пространството от решения е *линейно*

$$X_0(t) = C_1 x_1(t) + C_2 x_2(t), \quad C_i = \text{const.}$$

Кое то дава *общото решение* на хомогенната система, а при различни стойности на числата  $C_i$  можем да удовлетворим различни начални условия – тук задачата на Cauchy изисква да се знаят както началното положение  $x(t_0) = x_0$ , така и скоростта в началния момент  $x'(t_0) = v_0$ .

Нека разгледаме като пример следната задача на Cauchy

$$x'' - 2x' - 3x = 0, \quad x(0) = 0, \quad x'(0) = 1.$$

Субституцията на Euler дава характеристичния полином във вида  $\lambda^2 - 2\lambda - 3 = 0$ , откъдето лесно получаваме  $\lambda_1 = 3$ ,  $\lambda_2 = -1$  и следователно за общото решение и производната му имаме

$$X_0(t) = C_1 \exp(3t) + C_2 \exp(-t) \quad \rightarrow \quad X_0'(t) = 3C_1 \exp(3t) - C_2 \exp(-t).$$

Като наложим началните условия при  $t = 0$ , от горното се получава линейна система за  $C_1$  и  $C_2$

$$C_1 + C_2 = 0, \quad 3C_1 - C_2 = 1$$

откъдето намираме, че  $C_1 = -C_2 = 1/4$  и следователно окончателното решение приема вида

$$x_0(t) = 1/4 \exp(3t) - 1/4 \exp(-t).$$

За случая на кратен корен  $\lambda_i$  общата теория казва, че на всеки такъв съответства собствено подпространство от решения, които имат вида  $P(t) \exp(\lambda_i t)$ , където  $P(t)$  е полином от степен с едно по-малка от кратността на корена. При ОДУ от втори ред например това дава  $\lambda_1 = \lambda_2 = \lambda$  и

$$x_2 = tx_1 \rightarrow X_0(t) = (C_1 + C_2 t) \exp(\lambda t).$$

Като пример за двоен корен ще разгледаме този път уравнението от трети ред

$$x''' - x'' - x' + x = 0 \rightarrow \lambda^3 - \lambda^2 - \lambda + 1 = 0 \rightarrow \lambda_1 = \lambda_2 = 1, \lambda_3 = -1$$

откъдето получаваме общото решение във вида

$$X_0(t) = (C_1 + C_2 t) \exp(t) + C_3 \exp(-t)$$

а за да формулираме задача на Cauchy тук вече са ни нужни стойностите на  $x$ ,  $x'$  и  $x''$  при  $t = t_0$ .

Преди да разгледаме нехомогенния случай, обръщаме внимание на една особеност в случая на комплексни корени от вида  $\lambda = \alpha + i\beta$ , а именно формулата на Euler:  $\exp(i\varphi) = \cos\varphi + i \sin\varphi$  позволява да считаме линейните комбинации по-долу за взаимозаменяеми

$$C_1 \exp(\lambda t) + C_2 \exp(-\lambda t) \leftrightarrow \exp(\alpha t) [A \cos(\beta t) + B \sin(\beta t)]$$

като при второто представяне всички коефициенти са реални. Така например, в задачата

$$x''' - x'' + x' - x = 0$$

лесно получаваме общото решение (уверете се сами, че действително е вярно) във вида

$$X_0(t) = A \cos(t) + B \sin(t) + C \exp(t).$$

В случая на нехомогенно ОДУ, т.е. такова с ненулева дясна част, например

$$a_0 x'' + a_1 x' + a_2 x = f, \quad f = f(t)$$

теорията казва, че общото решение се получава като към  $X_0(t)$  се прибави кое да е частно решение  $\eta(t)$  на горното уравнение. За намирането на такова частно решение има различни методи: един от най-лесните ползва пряка субституция, но работи само при дясна част от вида

$$f(t) = P_r(t) \exp(\alpha t) [A \cos(\beta t) + B \sin(\beta t)]$$

където  $P_r(t)$  е полином. Ако числото  $\lambda = \alpha + i\beta$  не е решение на характеристичния полином, то частното решение се търси в същия вид като дясната част  $f(t)$ , но с неопределени коефициенти

$$\eta(t) = \exp(\alpha t) [Q_r(t) \cos(\beta t) + R_r(t) \sin(\beta t)], \quad \beta = 0 \rightarrow \cos(\beta t) = 1.$$

Последните (за  $Q_r$  и  $R_r$ , които имат степента на  $P_r$ ) се определят като се замести  $\eta(t)$  в горното уравнение. Ако  $\lambda = \alpha + i\beta$  е корен на характеристичния полином с кратност  $j+1$ , полагането е

$$\eta(t) = t^j \exp(\alpha t) [Q_r(t) \cos(\beta t) + R_r(t) \sin(\beta t)]$$

което е известно като резонанс от ред  $j+1$  (ефектът е наблюдаван най-напред във физиката).

Ще илюстрираме този метод с няколко примера: нека първо разгледаме задачата от началото на урока, само че с отлична от нула дясна част във вида

$$x'' - 2x' - 3x = 3t^2, \quad x(0) = 0, \quad x'(0) = 1.$$

Можем да използваме вече полученото общо решение на хомогенното уравнение

$$X_0(t) = C_1 \exp(3t) + C_2 \exp(-t)$$

но преди да наложим началните условия, трябва да получим и частното решение. Тъй като дясната част има вида  $f(t) = P(t)\exp(0)$  и 0 не е решение на характеристичния полином, можем да положим  $\eta(t) = at^2 + bt + c$ , откъдето имаме  $\eta' = 2at + b$  и  $\eta'' = 2a$ , след което заместваем

$$\eta'' - 2\eta' - 3\eta = 3t^2 \quad \rightarrow \quad (a+1)t^2 + (2a+3b)t - 2a + 3c = 0.$$

За да бъде полиномът вдясно тъждествено нула, всички негови коефициенти трябва да са нула или с други думи  $a = -1$ ,  $b = \frac{2}{3}$  и  $c = -\frac{2}{3}$ , т.е. общото решение на нехомогенното ОДУ има вида

$$X(t) = X_0(t) + \eta(t) = C_1 \exp(3t) + C_2 \exp(-t) - t^2 + \frac{2}{3}(t - 1).$$

Сега остана да наложим началното условие като този път в сметката влиза и  $\eta'$ , а именно

$$X'(t) = 3C_1 \exp(3t) - C_2 \exp(-t) - 2t + \frac{2}{3}$$

откъдето лесно се вижда, че  $X(0) = 0$ ,  $X'(0) = 1$  води до системата  $C_1 + C_2 - \frac{2}{3} = 0$  и  $3C_1 - C_2 + \frac{2}{3} = 1$ .

Нека разгледаме и случая на резонанс – така, както възниква във физиката. Уравнението

$$x'' + \omega_0^2 x = F \cos(\omega t)$$

описва хармоничен осцилатор (проста трептяща система, например пружина с прикачена към нея тежест) където  $F = \text{const.}$  е амплитудата на външната периодична сила с кръгова честота  $\omega$ , а  $\omega_0$  наричаме *собствена честота* на системата (зависеща само от вътрешните ѝ параметри – маса и еластичност). Лесно се вижда, че решението на хомогенното уравнение има вида

$$X_0(t) = A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t)$$

докато това за нехомогенната част при  $\omega \neq \omega_0$  се получава като заместим

$$\eta(t) = a \cos(\omega t) + b \sin(\omega t)$$

откъдето лесно пресмятаме  $\eta'' = -\omega^2 \eta$  и така в крайна сметка решението приема вида

$$a = F/(\omega_0^2 - \omega^2), \quad b = 0 \quad \rightarrow \quad X(t) = A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t) + F \cos(\omega t)/(\omega_0^2 - \omega^2).$$

В случая на резонанс обаче полагането ще бъде, според написаното по-горе

$$\eta(t) = t[a \cos(\omega t) + b \sin(\omega t)] \quad \rightarrow \quad \eta''(t) = (2b - \omega^2 a t) \cos(\omega t) - (2a + \omega^2 b t) \sin(\omega t)$$

откъдето със заместване в уравнението получаваме

$$a = 0, \quad b = \frac{1}{2} F \quad \rightarrow \quad X(t) = A \cos(\omega_0 t) + (B + \frac{1}{2} F t) \sin(\omega_0 t).$$

Характерното тук е, че амплитудата на трептенето нараства линейно с времето, което обяснява способността на оперни певци да трошат кристални чаши с гласа си – вероятно може и вие да успеете, но се иска прецизност, силен и добре трениран глас, както и много въздух. Преди този експеримент опитайте да решите задачата като линейна система, както често правят физиците. За целта работим във *фазово пространство*, при което освен координати  $x_i$  (в случая е една) имаме и съответните скорости (или импулси)  $v_i = x_i'$ , т.е. уравнението става матрично от вида

$$x' = v, \quad v' = -\omega_0^2 x - F \cos(\omega t)$$

като отново първата стъпка е получаването на хомогенната част на решението – векторът  $X_0(t)$ , който е линейна комбинация от собствените вектори на системната матрица с коефициенти от вида  $C_i \exp(\lambda_i t)$ , както изисква полагането на Euler. В нашия случай обаче собствените стойности са  $\lambda_1 = i$ ,  $\lambda_2 = -i$ , а както видяхме, линейните комбинации от този вид са еквивалентни на такива от синуси и косинуси. Полагането за  $\eta(t)$  отново е във векторна форма с отчитане на резонанса.

Понякога резонансът е прикрит ако дясната част е полином и спектъра съдържа  $\{0\}$ , например

$$x'' - 2x' = -6t^2 \quad \rightarrow \quad \lambda_1 = 0, \quad \lambda_2 = 2 \quad \rightarrow \quad X_0(t) = C_1 \exp(0) + C_2 \exp(2t)$$

допуска частно решение във вид на кубична, а не квадратна функция  $\eta(t) = at^3 + bt^2 + ct$ , като допълнителният множител се дължи на това, че дясната част има вида  $f(t) = P(t)\exp(0t)$ , а 0 е корен на характеристичния полином. След диференциране и заместване накрая получаваме

$$X(t) = C_1 + C_2 \exp(2t) + t^3 + 3t(t+1).$$

Друг популярен и ефективен метод за откриване на частно решение съответстващо на дадена дясна част  $f(t)$  е предложен от Lagrange, който в израза за  $X_0(t)$  допуска  $C_1$  и  $C_2$  да зависят от  $t$ :

$$X(t) = C_1(t) x_1(t) + C_2(t) x_2(t).$$

Твърдението е, че при подходящ избор на тази зависимост, горният израз дава пълно решение на нехомогенното уравнение. Като диференцираме съгласно правилото на Leibniz получаваме

$$X' = C_1' x_1 + C_2' x_2 + C_1 x_1' + C_2 x_2'$$

но тъй като имаме две неопределени функции и само едно уравнение за тях, тази свобода ни позволява да наложим допълнително условие (физиците го наричат калибровка). Удобно е да изберем например условието  $C_1' x_1 + C_2' x_2 = 0$ , така изразът за втората производна добива вида

$$X'' = C_1' x_1' + C_2' x_2' + C_1 x_1'' + C_2 x_2''$$

и като заместим в уравнението

$$a_0 x'' + a_1 x' + a_2 x = f(t)$$

след прегрупиране на събираемите получаваме

$$C_1(a_0 x_1'' + a_1 x_1' + a_2 x_1) + C_2(a_0 x_2'' + a_1 x_2' + a_2 x_2) + C_1'(a_0 x_1' + a_1 x_1) + C_2'(a_0 x_2' + a_1 x_2) = f(t)$$

но изразите в скоби при първите две събираеми са тъждествено нула, тъй като  $x_1$  и  $x_2$  са по построение решения на хомогенното уравнение, а калибровъчното условие съкращава още две събираеми и така уравнението се свежда до линейна система за неизвестните  $C_1'$  и  $C_2'$

$$C_1'x_1 + C_2'x_2 = 0, \quad C_1'x_1' + C_2'x_2' = f/a_0$$

за която винаги съществува единствено решение, тъй като нейната детерминанта съвпада с детерминантата на Wronski за фундаменталната система решения (ФСР)  $x_1, x_2$  която е ненулева

$$W(x_1, x_2) = x_1 x_2' - x_1' x_2 \neq 0.$$

Тогава можем лесно да получим, например от формулите на Cramer, изразите за  $C_1'$  и  $C_2'$

$$C_1' = -x_2 f/a_0 W, \quad C_2' = x_1 f/a_0 W$$

които след това интегрираме (ако можем) за да намерим функциите  $C_1(t)$  и  $C_2(t)$ . При това, интеграционните константи, които ще бележим с  $C_1^0$  и  $C_2^0$  за да не се бъркат с функциите  $C_1$  и  $C_2$ , отделят хомогенната част на решението, а методът работи при произволна дясна част, не само от специалния вид полином по експонента, но не е чисто алгебричен и самото интегриране може да доведе до трудности. Нека го илюстрираме с малка модификация на предната задача

$$x''(t) + x(t) = \operatorname{tg}(t)$$

където фундаменталната система решения, както видяхме, може да бъде избрана във вида

$$x_1 = \cos t, \quad x_2 = \sin t \quad \rightarrow \quad W = \cos^2 t + \sin^2 t = 1.$$

Понеже в случая имаме очевидно  $a_0 = 1$ , горните изрази за нашата задача дават

$$C_1' = -\sin(t)\operatorname{tg}(t) = -\sin^2(t)/\cos(t), \quad C_2' = \cos(t)\operatorname{tg}(t) = \sin(t)$$

като интегралът за  $C_2$  е табличен, а този за  $C_1$  изисква хиперболични или рационални функции

$$C_1(t) = \sin(t) - \operatorname{arcth}(\sin(t)) + C_1^0, \quad C_2(t) = -\cos(t) + C_2^0$$

което заместено в израза за  $X(t)$  дава окончателното решение във вида

$$X(t) = C_1^0 \cos(t) + C_2^0 \sin(t) - \operatorname{arcth}(\sin(t)) \cos(t).$$

Изобрът на конкретно частно решение не се отразява на крайния резултат – коефициентите в хомогенната част се грижат за тази еквивалентност. Съществуват различни методи, а на теория човек би могъл и да налучка отговора, стига да е развил нужните паранормални способности.

### **Задачи:**

1.  $x'' - 2x' + x = \cos(2t), \quad x'' - x' - 2x = 3t \exp(2t);$
2.  $x'' - x = \operatorname{th}(t), \quad x'' + 2x' = \exp(-t)/t;$
3.  $x''' + 4x' = 8t^2, \quad x''' + 8x = \exp(-2t), \quad x''' - x'' - x' + x = 12\exp(t);$
4.  $x'' - x' = t + \exp(t), \quad x'' - 5x' = t^2 - \sin(5t).$

Упътване: ако дясната част има вида  $f = f_1 + f_2$ , то и частното решение се представя като  $\eta = \eta_1 + \eta_2$ .