

# Közönséges differenciálegyenletek 3. rész

## Másodrendű differenciálegyenletek

2021. február 14.

# N-ed rendű differenciálegyenlet átalakítása elsőrendű differenciálegyenlet rendszerre

Tekintsük a következő  $n$ -ed rendű differenciálegyenletet:

$$y^{(n)} = F(y^{(n-1)}, (y^{(n-2)}, \dots, y, t), \quad y \in \mathcal{R} \rightarrow \mathcal{R}$$

Az  $y(x)$  függvényből és deriváltjaiból építsünk fel egy  $n$  elemű oszlopvektort:

$y_i(x) = y^{(i)}(x)$ ,  $i = 0, 1, \dots, n-1$ , ahol a (0)-ik derivált maga a függvény:  $y_0(x) = y(x)$ .

Így a következő differenciálegyenletet kapjuk:

$$\begin{aligned} \dot{y}_0 &= y_1 \\ \dot{y}_1 &= y_2 \\ &\vdots \\ \dot{y}_{n-1} &= F(y_{n-1}, y_{n-2}, \dots, y_0, t) \end{aligned}$$

# N-ed rendű állandóegyütthetős differenciálegyenlet

Tekintsünk egy állandóegyütthetős n-ed rendű differenciálegyenletet:

$$\sum_{j=0}^{n-1} a_j y^{(j)}(x) = y^{(n)}, \quad y \in \mathcal{R} \rightarrow \mathcal{R}$$

A differenciálegyenletet átírhatjuk a következő alakra:

$$\begin{aligned} \dot{y}_0 &= y_1 \\ \dot{y}_1 &= y_2 \\ &\vdots \\ \dot{y}_{n-1} &= a_0 y_0(x) + a_1 y_1(x) + \dots + a_{n-1} y_{n-1}(x) \end{aligned}$$

Mátrix alakban  $\dot{\mathbf{y}} = \mathbf{A}\mathbf{y}$ , ahol az  $\mathbf{A}$  mátrix a következő:

$$\mathbf{A} = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 & 0 \dots \\ 0 & 0 & 1 & 0 \dots \\ 0 & 0 & 0 & 1 \dots \\ \vdots & \vdots & \vdots & \dots \\ a_0 & a_1 & a_2 & \dots a_{n-1} \end{pmatrix}$$

# Csillapított harmonikus oszcillátor

A csillapított harmonikus oszcillátor mozgásegyenlete:

$$\ddot{x} = -\frac{D}{m}x - \frac{\alpha}{m}\dot{x}, \quad x_0(t) = x(t), \quad x_1(t) = \dot{x}(t)$$

Írjuk át elsőrendű k.d.e. rendszerre:

$$\begin{aligned} \dot{x}_0 &= x_1 \\ \dot{x}_1 &= -\frac{D}{m}x_0 - \frac{\alpha}{m}x_1. \end{aligned}$$

$$\begin{pmatrix} \dot{x}_0 \\ \dot{x}_1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -\omega_0^2 & -\frac{2}{\tau} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x_0 \\ x_1 \end{pmatrix}$$

ahol bevezettük az  $\omega_0^2 = D/m$  és  $\tau = 2m/\alpha$  jelölést. A karakterisztikus polinom és a sajátértékek:

$$\lambda^2 + \frac{2}{\tau}\lambda + \omega_0^2 = 0, \quad \lambda_{1,2} = -\frac{1}{\tau} \pm \sqrt{\frac{1}{\tau^2} - \omega_0^2}.$$

- $\omega_0 > 1/\tau$  komplex sajátértékek, csillapított harmonikus rezgőmozgás
- $\omega_0 < 1/\tau$  valós sajátértékek, túl csillapított mozgás
- $\omega_0 = 1/\tau$  kritikus csillapítás

# Csillapított harmonikus oszcillátor

- Csillapított rezgőmozgás:  $\omega_0 > 1/\tau$

A sajátértékek komplexek:  $\lambda_1 = -\frac{t}{\tau} + i\omega$  és  $\lambda_2 = -\frac{t}{\tau} - i\omega$ , ahol  $\omega = \sqrt{\omega_0^2 - \frac{1}{\tau^2}}$ .

A Cauchy probléma megoldása:

$$\mathbf{x}(t) = e^{-\frac{t}{\tau}} e^{i\omega t} \mathbf{u}_1(\mathbf{v}_1 \mathbf{x}(0)) + e^{-\frac{t}{\tau}} e^{-i\omega t} \mathbf{u}_2(\mathbf{v}_2 \mathbf{x}(0))$$

Határozzuk meg a sajátvektorokat:

$$\begin{pmatrix} -\lambda_1 & 1 \\ -\omega_0^2 & -\frac{2}{\tau} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_{11} \\ u_{21} \end{pmatrix} = 0$$

$$\mathbf{u}_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ \lambda_1 \end{pmatrix}, \quad \mathbf{u}_2 = \begin{pmatrix} 1 \\ \lambda_2 \end{pmatrix}$$

Minden állandóegyütthetős másodrendű k.d.e.-nek ilyen alakúak a jobboldali sajátvektorai.

Baloldali sajátvektorokhoz invertáljuk meg a jobboldali sajátvektorokból felépített mátrixot:

$$\begin{pmatrix} v_{11} & v_{12} \\ v_{21} & v_{22} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} u_{11} & u_{12} \\ u_{21} & u_{22} \end{pmatrix}^{-1}$$

$$\begin{pmatrix} u_{11} & u_{12} \\ u_{21} & u_{22} \end{pmatrix}^{-1} = \frac{1}{\det} \begin{pmatrix} u_{22} & -u_{12} \\ -u_{21} & u_{11} \end{pmatrix}$$

# Csillapított harmonikus oszcillátor

A jobb és baloldali sajátvektorok:

$$\mathbf{u}_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ \lambda_1 \end{pmatrix}, \quad \mathbf{u}_2 = \begin{pmatrix} 1 \\ \lambda_2 \end{pmatrix}, \quad \mathbf{v}_1 = \frac{1}{\lambda_2 - \lambda_1}(\lambda_2, -1), \quad \mathbf{v}_2 = \frac{1}{\lambda_2 - \lambda_1} \begin{pmatrix} -\lambda_1 \\ 1 \end{pmatrix}$$

A k.d.e. megoldása:

$$\mathbf{x}(t) = \frac{1}{\lambda_2 - \lambda_1} \left( \mathbf{u}_1 e^{\lambda_1 t} (\lambda_2 x(0) - \dot{x}(0)) + \mathbf{u}_2 e^{\lambda_2 t} (-\lambda_1 x(0) + \dot{x}(0)) \right)$$

$$\begin{pmatrix} x(t) \\ \dot{x}(t) \end{pmatrix} = \frac{1}{\lambda_2 - \lambda_1} \begin{pmatrix} ((\lambda_2 x(0) - \dot{x}(0))e^{\lambda_1 t} - (\lambda_1 x(0) - \dot{x}(0))e^{\lambda_2 t}) \\ \lambda_1 (\lambda_2 x(0) - \dot{x}(0))e^{\lambda_1 t} - \lambda_2 (\lambda_1 x(0) - \dot{x}(0))e^{\lambda_2 t} \end{pmatrix}$$

Bejelyettesítve  $\lambda_1, \lambda_2$  értékét:  $\lambda_2 - \lambda_1 = -2i\omega$ ,  $\lambda_1 \lambda_2 = \omega_0^2$ ,  $\lambda_{12} = -\frac{1}{\tau} \pm i\omega$  megkapjuk a differenciálegyenlet megoldását. Vegyük észre, hogy a megoldás

$$x(t) = ae^{\lambda_1 t} + be^{\lambda_2 t}, \quad \dot{x}(t) = a\lambda_1 e^{\lambda_1 t} + b\lambda_2 e^{\lambda_2 t} \quad \text{alakú.}$$

$\lambda_1$  és  $\lambda_2$  valós része megegyezik, ezért tovább egyszerűsíthetjük:

$$x(t) = e^{-\frac{t}{\tau}} (ae^{i\omega t} + be^{-i\omega t}) = e^{-\frac{t}{\tau}} (\tilde{a} \cos(\omega t) + \tilde{b} \sin(\omega t))$$

Ha  $\omega_0 < 1/\tau$ , akkor  $\lambda_1, \lambda_2 \in \mathcal{R}$ . A megoldás menete megegyezik a csillapított rezgőmozgás esetével. Könnyen belátható, hogy  $\lambda_{1,2} = -\frac{1}{\tau} \pm \sqrt{\frac{1}{\tau^2} - \omega_0^2} < 0$ , így lecsengő megoldást kapunk a következő alakban:

$$x(t) = ae^{\lambda_1 t} + be^{\lambda_2 t},$$

ahol  $a, b$  értékét a kezdőfeltételek határozzák meg.

# Állandóegyütthetős differenciálegyenletek

Egy  $n$ -ed rendű állandóegyütthetős differenciálegyenlet

$$\sum_{j=0}^{n-1} a_j y^{(j)}(x) = y^{(n)}$$

megoldását általában kereshetjük  $e^{\lambda t}$  alakban. Behelyettesítve a differenciálegyenletbe, az u.n. karakterisztikus egyenletet kapjuk:

$$\sum_{j=0}^{n-1} a_j \lambda^j - \lambda^n = 0$$

A karakterisztikus egyenlet megegyezik az előző sajátérték probléma karakterisztikus egyenletével másodrend esetén. A megoldást a következő alakban keressük:

$$y(t) = \sum_{j=1}^n c_j e^{\lambda_j t}$$

A  $c_j$  együtthetők a kezdőfeltételekből határozhatjuk meg. Kezdetiérték probléma esetén a  $c_j$  együtthetők a következő lineáris egyenlet rendszer megoldásaként kapjuk:

$$y^{(i)}(0) = \sum_{j=0}^{n-1} \lambda_j^i c_j$$



# Kritikus csillapított harmonikus oszcillátor

Kritikus csillapítás esetén  $\omega_0 = 1/\tau$ . Csak egy sajátértékünk van! Keressük meg a saját vektorát:

$$\begin{pmatrix} \omega_0 & 1 \\ -\omega_0^2 & -\omega_0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \end{pmatrix} = 0, \quad \mathbf{u}_1 = \frac{1}{\sqrt{1 + \omega_0^2}} \begin{pmatrix} -1 \\ \omega_0 \end{pmatrix}$$

Másik bázisvektornak válasszunk  $\mathbf{u}_1$ -ra merőleges vektort:

$$\mathbf{u}_2 = \frac{1}{\sqrt{1 + \omega_0^2}} \begin{pmatrix} \omega_0 \\ 1 \end{pmatrix}.$$

Szerkesszük meg  $\mathbf{u}_1$ -ből és  $\mathbf{u}_2$ -ből a transzformációs mátrixot és az inverzét:

$$\mathbf{U} = \frac{1}{\sqrt{1 + \omega_0^2}} \begin{pmatrix} -1 & \omega_0 \\ \omega_0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \mathbf{U}^{-1} = \frac{1}{\sqrt{1 + \omega_0^2}} \begin{pmatrix} -1 & \omega_0 \\ \omega_0 & 1 \end{pmatrix}$$

Transzformáljuk a mátrixunkat az  $\mathbf{U}$  mátrixszal:

$$\begin{aligned} \mathbf{U}^{-1} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -\omega_0^2 & -2\omega_0 \end{pmatrix} \mathbf{U} &= \frac{1}{1 + \omega_0^2} \begin{pmatrix} -1 & \omega_0 \\ \omega_0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -\omega_0^2 & -2\omega_0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} -1 & \omega_0 \\ \omega_0 & 1 \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} -\omega_0 & -1 - \omega_0^2 \\ 0 & -\omega_0 \end{pmatrix} = \underbrace{-\omega_0 \mathbb{1} - (1 + \omega_0^2) \mathbf{N}}_{\text{Jordan alak}} \end{aligned}$$

$$\mathbf{U}^{-1} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -\omega_0^2 & -2\omega_0 \end{pmatrix} \mathbf{U} = -\omega_0 \mathbf{1} - (1 + \omega_0^2) \mathbf{N},$$

ahol  $\mathbf{N} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$  nilpotens mátrix:  $\mathbf{N}^2 = 0$ ,  $\mathbf{1}$  pedig  $2 \times 2$ -es egységmátrix. Az  $\alpha \mathbf{1} + \beta \mathbf{N}$  alakú mátrixokat Jordan blokknak hívjuk:  $\mathbf{1}$ :  $n \times n$ -es egységmátrix,  $\mathbf{N}$ :  $n$ -ed rendű nilpotens mátrix. A nem diagonalizálható mátrixokat Jordan alakra tudjuk transzformálni, amely diagonális és Jordan blokkokat tartalmaz. A megoldást a következő alakban kereshetjük:

$$\mathbf{x}(t) = \mathbf{U} e^{-\omega_0 \mathcal{I} t - (1 + \omega_0^2) \mathbf{N} t} \mathbf{U}^{-1} \mathbf{x}(t_0).$$

Írjuk fel az exponenciális függvény sorát:

$$e^{-\omega_0 \mathcal{I} t - (1 + \omega_0^2) \mathbf{N} t} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{t^n}{n!} \left( -\omega_0 \mathcal{I} - (1 + \omega_0^2) \mathbf{N} \right)^n.$$

Használjuk a binomiális tételt:  $(a + b)^n = a^n + \binom{n}{1} a^{n-1} b + \binom{n}{2} a^{n-2} b^2 \dots b^n$ . A binomiális kifejtésből csak azok a tagok maradnak, amelyek  $\mathbf{N}$  első hatványát tartalmazzák.

$$\left(-\omega_0 \mathcal{I} - (1 + \omega_0^2) \mathbf{N}\right)^n = (-\omega)^n \mathcal{I} - n(-\omega)^{n-1} (1 + \omega_0^2) \mathbf{N},$$

Helyettesítsük be az exponenciális fv. sorfejtésébe:

$$e^{-\omega_0 \mathcal{I} t - (1 + \omega_0^2) \mathbf{N} t} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-\omega_0)^n t^n}{n!} \mathcal{I} - (1 + \omega_0^2) \sum_{n=0}^{\infty} n \frac{(-\omega)^{n-1} t^n}{n!} \mathbf{N}$$

A második tagot egy kicsit átrendezhetjük:

$$e^{-\omega_0 \mathcal{I} t - (1 + \omega_0^2) \mathbf{N} t} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-\omega_0)^n t^n}{n!} \mathcal{I} - (1 + \omega_0^2) t \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-\omega)^{n-1} t^{n-1}}{(n-1)!} \mathbf{N}.$$

Ha a második összegzésben bevezetjük az összegző indexben az  $m = n - 1$ -et, akkor a így alakul az exponenciális kifejezés:

$$e^{-\omega_0 \mathcal{I} t - (1 + \omega_0^2) \mathbf{N} t} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-\omega_0)^n t^n}{n!} \mathcal{I} - (1 + \omega_0^2) t \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-\omega)^m t^m}{m!} \mathbf{N} = e^{-\omega_0 t} \mathcal{I} + t e^{-\omega_0 t} \mathbf{N}$$

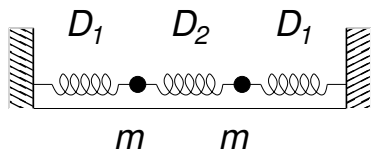
A kritikusan csillapított oszcillátor megoldását a következő alakban kereshetjük:

$$x(t) = a e^{-\omega_0 t} + b t e^{-\omega_0 t},$$

ahol  $a$  és  $b$  szabad paraméterek.

## Másodrendű állandóegyütthetős differenciálegyenlet rendszer

Az ábrán látható rendszerben a testek vízszintesen, egy egyenes mentén mozoghatnak súrlódás nélkül.



A mozgásegyenletek:

$$\begin{cases} m\ddot{x}_1 = -D_1x_1 - D_2(x_1 - x_2) \\ m\ddot{x}_2 = -D_1x_2 - D_2(x_2 - x_1) \end{cases} \quad \left| \quad \begin{pmatrix} \ddot{x}_1 \\ \ddot{x}_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -(D_1 + D_2)/m & D_2/m \\ D_2/m & -(D_1 + D_2)/m \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \end{pmatrix} \right.$$

Vezessük be a következő jelöléseket:  $\Omega^2 = (D_1 + D_2)/m$ ,  $\omega^2 = D_2/m$ .

$$\mathbf{O} = \begin{pmatrix} -\Omega^2 & \omega^2 \\ \omega^2 & -\Omega^2 \end{pmatrix}, \quad \ddot{\mathbf{x}} = \mathbf{O}\mathbf{x}$$

$$\mathbf{O} = \begin{pmatrix} -\Omega^2 & \omega^2 \\ \omega^2 & -\Omega^2 \end{pmatrix}, \quad \ddot{\mathbf{x}} = \mathbf{O}\mathbf{x}$$

Keressük a megoldást  $\mathbf{x} = e^{\lambda t}\mathbf{u}_i$  alakban, ahol  $\mathbf{u}_i$  az  $\mathbf{O}$  mátrix egy sajátvektora:

$$\ddot{\mathbf{x}} = \lambda^2 e^{\lambda t}\mathbf{u}_i = \mathbf{O}e^{\lambda t}\mathbf{u}_i = \alpha_i e^{\lambda t}\mathbf{u}_i,$$

ahol  $\alpha_i$  az  $\mathbf{O}$  mátrix sajátértéke. Az egyenletből leolvasható:  $\lambda = \pm\sqrt{\alpha_i}$ . A mátrix karakterisztikus polinomja:  $\alpha^2 + 2\Omega^2 + \Omega^4 - \omega^4 = 0$  A sajátértékek:  $\alpha_1 = -\Omega^2 + \omega^2$ ,  $\alpha_2 = -\Omega^2 - \omega^2$ . A sajátvektorok:

$$\mathbf{u}_1 = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}, \quad \mathbf{u}_2 = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix}$$

Mindkét sajátérték negatív, ezért a  $\lambda$  kitevők képzetesek lesznek:  $\lambda_1 = \pm i\sqrt{\Omega^2 - \omega^2}$  és  $\lambda_2 = \pm i\sqrt{\Omega^2 + \omega^2}$ . A megoldások: ( $a, b, c, d$  szabad paraméterek).

$$\begin{aligned} \mathbf{x}(t) &= (ae^{i\sqrt{\Omega^2 - \omega^2}t} + be^{-i\sqrt{\Omega^2 - \omega^2}t})\mathbf{u}_1 + (ce^{i\sqrt{\Omega^2 + \omega^2}t} + de^{-i\sqrt{\Omega^2 + \omega^2}t})\mathbf{u}_2 \quad \text{vagy} \\ &= (\tilde{a} \cos(\sqrt{\Omega^2 - \omega^2}t) + \tilde{b} \sin(\sqrt{\Omega^2 - \omega^2}t))\mathbf{u}_1 + (\tilde{c} \cos(\sqrt{\Omega^2 + \omega^2}t) + \tilde{d} \sin(\sqrt{\Omega^2 + \omega^2}t))\mathbf{u}_2 \end{aligned}$$

- Bessel függvények:

- ▶ Bessel fv.  $J_\alpha(x)$ ,  $Y_\alpha(x)$ ,  $x^2 \frac{d^2 y}{dx^2} + x \frac{dy}{dx} + (x^2 - \alpha^2)y = 0$

- ▶ Módosított Bessel fv.  $I_\alpha(x)$ ,  $K_\alpha(x)$ ,  $x^2 \frac{d^2 y}{dx^2} + x \frac{dy}{dx} + (x^2 + \alpha^2)y = 0$

- ▶ Szférikus Bessel fv.  $j_n(x)$ ,  $n_n(x)$ ,  $x^2 \frac{d^2 y}{dx^2} + x \frac{dy}{dx} + (x^2 - n(n+1))y = 0$

- Airy függvények:  $Ai(x)$ ,  $Bi(x)$ ,  $\frac{d^2 y}{dx^2} - xy = 0$

- Legendre polinom:  $P_n(x)$ ,  $\frac{d}{dx} \left( (1-x^2) \frac{dP_n}{dx} \right) + n(n+1)P_n(x) = 0$

- Asszociált Legendre polinom:  $P_l^m(x)$ ,  
 $\frac{d}{dx} \left( (1-x^2) \frac{dP_l^m}{dx} \right) + \left( l(l+1) - \frac{m^2}{1-x^2} \right) P_l^m(x) = 0$