



Differenciálegyenletek

2018. december 13.



Elsőrendű DE

Definíció. Az elsőrendű differenciálegyenlet általános alakja

$$y' = f(x, y),$$

ahol $f(x, y)$ adott kétváltozós függvény.

Minden $y = y(x)$ függvény, amire ez teljesül: a DE **megoldása**.

$y : I \rightarrow \mathbb{R}$, ahol $I \subset \mathbb{R}$ intervallum,

$$y'(x) = f(x, y(x)) \quad \forall x \in I.$$



DE és **kezdeti érték** együtt: **Cauchy feladat**

$$y' = f(x, y) \quad y(x_0) = y_0,$$

ahol x_0 és y_0 adott számok.

Nincs *általános megoldás*, amely **tetszőleges $f(x, y)$** esetén alkalmazható.



Két megoldható alaptípus:

Szeperábilis = szétválasztható változójú. $f(x, y) = \frac{\alpha(x)}{\beta(y)}$

Szeperábilis DE: $y' = \frac{\alpha(x)}{\beta(y)}$.

Lineáris. $f(x, y) = ay + b$, $a = a(x)$, $b = b(x)$

Lineáris DE: $y' = ay + b$.



Lineáris differenciálegyenlet

Elsőrendű DE: $y' = f(x, y)$.

Lineáris Differenciál Egyenlet általános alakja:

$$\boxed{y' = ay + b} \quad a = a(x), \quad b = b(x)$$

ahol $a(x)$, $b(x)$ adott függvények.



$$y' = ay + b$$

Ha $a, b \in \mathbb{R}$, akkor már meg tudjuk oldani:

$$y' = ay + b \quad \Rightarrow \quad y' = a \left(y + \frac{b}{a} \right)$$

A változókat szétválasztottuk.

$$\frac{(dy/dx)}{y + (b/a)} = a$$

Kiintegrálva

$$\ln |y + (b/a)| = ax + C.$$

A megoldás $y = -(b/a) + ce^{ax}$.



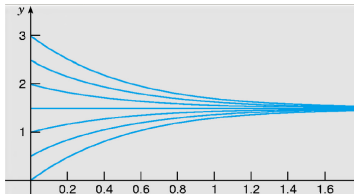
Példa. $y' = -2y + 3$.

$$y' = -2\left(y - \frac{3}{2}\right) \quad \Rightarrow \quad \frac{(dy/dx)}{y - (3/2)} = -2$$

Kiintegrálva

$$\int \frac{1}{y - (3/2)} dy = \ln |y - (3/2)|, \quad \int (-2) dx = -2x.$$

Az általános megoldás $y = \frac{3}{2} + ce^{-2x}$.





LDE

Lineáris Differenciál Egyenlet **LDE általános eset:**

$$y' = ay + b$$

ahol $a = a(x)$, $b = b(x)$ ahol $a(x)$, $b(x)$ adott függvények.

$a = a(x)$ és $b = b(x)$ esetén **MÁSKÉPP.**

- Ha $b(x) \equiv 0$, akkor a DE *homogén*
- Ha $b(x) \neq 0$, akkor a DE *inhomogén*.



Homogén LDE

$$y' = ay, \quad a = a(x).$$

Állítás.

A homogén LDE általános megoldása:

$$y(x) = ce^{A(x)}, \quad c \in \mathbf{R}$$

ahol

$$A(x) = \int a(x)dx,$$

az a függvény egyik primitív függvénye.



Homogén LDE és kezdeti feltétel

A Cauchy feladat:

$$\begin{aligned}y' &= a(x)y \\ y(x_0) &= y_0\end{aligned}$$

Konkrét primitív függvényt használunk:

$$A(x) = \int_{x_0}^x a(t) dt.$$

Ekkor a kezdeti érték feladat megoldása

$$y(x) = y_0 e^{\int_{x_0}^x a(t) dt}.$$



Állandó együtthatós homogén LDE

Speciális eset:

$$y' = ay, \quad y(x_0) = y_0$$

ahol $a(x) \equiv a$ konstans, és x_0, y_0 adott számok.

A Cauchy feladat megoldása

$$y(x) = y_0 e^{a(x-x_0)}.$$



Inhomogén LDE. $y' = ay + b$

Tétel. A LDE megoldásainak struktúrája:

1. Ha y_1 a homogén LDE mo-a és y_2 az inhomogén LDE mo-a



$y_1 + y_2$ az inhomogén LDE mo-a.

2. Ha y_1 és y_2 az inhomogén LDE mo-a



$y_1 - y_2$ a homogén LDE mo-a



Következmény

Ha a homogén egyenlet általános megoldása $y_{h,a}$.

Az inhomogén egyenlet partikuláris megoldása $y_{i,p}$.

Ekkor az *inhomogén egyenlet* általános megoldása

$$y_{i,a} = y_{h,a} + y_{i,p}$$

Feladat: Az inhomogén egyenlet EGYETLEN (tetszőleges) megoldása?



Inhomogén LDE. $y' = ay + b$

A homogén egyenlet megoldása $y = ce^{A(x)}$, ahol $c \in \mathbf{R}$, $A' = a$.

Az inhomogén egyenlet megoldását így keressük:

$$y = u(x)e^{A(x)}, \quad u = u(x) = ?$$

($c \simeq u(x)$), konstans helyett függvény.

Ekkor a DE baloldala $y' = u'e^A + uA'e^A = u'e^A + ua e^A$.

Másrészt, a DE jobboldala $ay + b = au e^A + b$.

Összehasonlítva a két egyenletet:

$$u'e^A + ua e^A = au e^A + b$$



$$u' e^A + u a e^A = a u e^A + b$$

Ebből egyszerűsítve

$$u' e^A = b \Rightarrow u' = b e^{-A} \Rightarrow u(x) = \int b(x) e^{-A(x)} dx$$

Az inhomogén DE partikuláris mo-a: $y(x) = e^{A(x)} \int b(x) e^{-A(x)} dx$

Az inhomogén DE általános megoldása:

$$y(x) = \underbrace{e^{A(x)}}_c + \underbrace{\int b(x) e^{-A(x)} dx}$$

- az első tag a homogén egyenlet általános megoldása,
- a második az inhomogén egyenlet egy konkrét megoldása.



Egy példa

$$y' = -xy - x. \quad a(x) = -x, \quad b(x) = -x$$

A megoldás több lépcsőben történik.

1. lépés A **homogén** egyenlet megoldása.

$$A(x) = \int a(x)dx = \int (-x)dx = \frac{-x^2}{2},$$

az általános megoldás

$$y_h(x) = ce^{\frac{-x^2}{2}}, \quad c \in \mathbf{R}$$



$$y' = -xy - x$$

2. lépés Az inhomogén egyenlet megoldása. $y_{ih} = ue^{\frac{-x^2}{2}}$, $u = ?$

$$\begin{aligned}y'_{ih} &= u'e^{\frac{-x^2}{2}} + ue^{\frac{-x^2}{2}}(-x) \\ &= -xy - x = -x \cdot ue^{\frac{-x^2}{2}} - x\end{aligned}$$

Összehasonlítva:

$$u'e^{\frac{-x^2}{2}} + ue^{\frac{-x^2}{2}}(-x) = -x \cdot ue^{\frac{-x^2}{2}} - x \Rightarrow u(x) = -e^{\frac{x^2}{2}}.$$

Az inhomogén egyenlet egyik megoldása.

$$y_{ih} = \left(-e^{\frac{x^2}{2}}\right) e^{\frac{-x^2}{2}} = -1$$



3. lépés Az általános megoldás.

Eddigi eredmények:

$$y_h(x) = ce^{\frac{-x^2}{2}}, \quad c \in \mathbb{R}$$

$$y_{ih}(x) = -1$$

Az inhomogén egyenlet általános megoldása

$$y(x) = ce^{\frac{-x^2}{2}} - 1 \quad c \in \mathbb{R}$$



Ellenőrzés. $y(x) = ce^{\frac{-x^2}{2}} - 1 \quad c \in \mathbf{R}$

A DE baloldala:

$$y'(x) = ce^{\frac{-x^2}{2}} (-x)$$

A DE jobboldala:

$$-x \cdot y(x) - x = -x \left(ce^{\frac{-x^2}{2}} - 1 \right) - x = -x \cdot ce^{\frac{-x^2}{2}}$$

Ezek valóban megegyeznek. \checkmark



Példa: $y' = -\frac{2}{x}y + 4x$ $y(1) = 2$

Itt $a(x) = -\frac{2}{x}$, $b(x) = 4x$

1. lépés A homogén egyenlet megoldása.

$$A(x) = \int_1^x a(t)dt = \int_1^x \left(-\frac{2}{t}\right) dt = -2 \ln(x) = \ln(x^{-2}),$$

az általános megoldás

$$y_h(x) = ce^{\ln(x^{-2})} = \frac{c}{x^2}, \quad c \in \mathbf{R}$$



$$y_h(x) = \frac{c}{x^2}, \quad c \in \mathbb{R}$$

2. lépés Az inhomogén egyenlet megoldása. $y_{ih} = u \cdot \frac{1}{x^2}$, $u = ?$

Az általános képlet szerint

$$u(x) = \int b(x)e^{-A(x)} dx$$

Most tehát egy konkrét megoldásra

$$u(x) = \int 4x \cdot e^{2\ln(x)} dx = \int 4x^3 = x^4$$

Az inhomogén egyenlet egyik megoldása.

$$y_{ih} = x^4 \cdot \frac{1}{x^2} = x^2.$$



3. lépés Az általános megoldás.

Eddigi eredmények:

$$y_h(x) = \frac{c}{x^2}, \quad c \in \mathbf{R}$$

$$y_{ih}(x) = -x^2$$

Az inhomogén egyenlet általános megoldása

$$y_{alt}(x) = \frac{c}{x^2} + x^2.$$



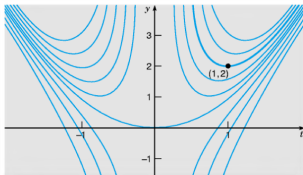
Az általános megoldás: $y_{alt}(x) = \frac{c}{x^2} + x^2$.

4. lépés A kezdeti érték feladat megoldása

$$y(1) = c + 1 = 2 \Rightarrow c = 1$$

A feladat megoldása

$$y(x) = \frac{1}{x^2} + x^2$$





Rezgőmozgás fizikai leírása

m tömegű részecske (rugó) az x tengely mentén mozog.

A t időpillanatban a kitérés: $x(t)$.

A mozgást $x = x_0$ -ból indul $t = 0$ időpontban.

A pillanatnyi sebesség: $\dot{x}(t)$, a pillanatnyi gyorsulás: $\ddot{x}(t)$.

A ható erők az alábbiak:

1. rugóerő: $-kx$ (a kitéréssel arányos, azzal ellentétes irányú),
2. közegellenállási erő: $-r\dot{x}$ (a pillanatnyi sebességgel arányos, azzal ellentétes irányú),
3. külső gerjesztés: $f(t)$ (pl. meglökjük időközönként)



A Newton-törvény szerint: az eredő erők összege

$$m\ddot{x} = -kx - r\dot{x} + f.$$

Az $x(t)$ mozgást leíró differenciálegyenlet tehát

$$m\ddot{x} + r\dot{x} + kx = f.$$

Ebben az esetben a független változó t , a függő változó pedig x .

Ha $f \equiv 0$ (szabad mozgás), akkor *homogén DE*-ről beszélünk,

Ha $f \neq 0$ (kényszermozgás), akkor *inhomogén DE*-t kapunk.

A homogén DE megoldását fogjuk meghatározni.



$$m\ddot{x} + r\dot{x} + kx = 0 \quad x(t) = ?$$

Első lépésben keressük a megoldást $x(t) = e^{\lambda t}$ alakban. Ekkor

$$x(t) = e^{\lambda t} \quad / \cdot k$$

$$\dot{x}(t) = \lambda e^{\lambda t} \quad / \cdot r$$

$$\ddot{x}(t) = \lambda^2 e^{\lambda t} \quad / \cdot m.$$

A fenti összefüggéseket összeadva:

$$\begin{aligned} m\ddot{x} + r\dot{x} + kx &= ke^{\lambda t} + r\lambda e^{\lambda t} + m\lambda^2 e^{\lambda t} = \\ &= e^{\lambda t}(m\lambda^2 + r\lambda + k) = 0 \quad \forall t. \end{aligned}$$

Ez csak akkor teljesülhet, ha

$$m\lambda^2 + r\lambda + k = 0.$$

Ennek a másodfokú egyenletnek a megoldása

$$\lambda_{1,2} = \frac{-r \pm \sqrt{r^2 - 4mk}}{2m}.$$



1. eset. $r^2 - 4mk > 0$

Ekkor $\exists \lambda_1, \lambda_2 \in \mathbf{R}$ gyökök, $\lambda_1 \neq \lambda_2$. Ekkor $\lambda_1, \lambda_2 < 0$.

A DE-nek két megoldása is van,

$$x_1(t) = e^{\lambda_1 t}, \quad x_2(t) = e^{\lambda_2 t},$$

és ezek tetszőleges lineáris kombinációja

$$x(t) = c_1 x_1(t) + c_2 x_2(t)$$

is kielégíti az egyenletet. Mivel $\lambda_1, \lambda_2 < 0$, a megoldás exponenciális sebességgel tart 0-hoz.



2. eset. $r^2 - 4mk = 0$

Akkor a másodfokú egyenletnek kétszeres gyöke van, $\lambda_0 = -\frac{r}{2m}$.

Ekkor láttuk, hogy megoldás: $x_1(t) = e^{\lambda_0 t}$.

Belátjuk, hogy $w(t) = te^{\lambda_0 t}$ is megoldás.

$$\dot{w}(t) = e^{\lambda_0 t} + \lambda_0 t e^{\lambda_0 t}$$

$$\ddot{w}(t) = \lambda_0 e^{\lambda_0 t} + \lambda_0 e^{\lambda_0 t} + \lambda_0^2 t e^{\lambda_0 t},$$

így behelyettesítve azt kapjuk, hogy

$$m\ddot{w} + r\dot{w} + kw = e^{\lambda_0 t} \{t(m\lambda_0^2 + r\lambda_0 + k) + 2m\lambda_0 + r\} \equiv 0.$$

Az általános megoldás ebben az esetben

$$x(t) = c_1 e^{\lambda_0 t} + c_2 t e^{\lambda_0 t}, \quad c_1, c_2 \in \mathbf{R},$$

és mivel $\lambda_0 < 0$, ezért ez is exponenciálisan lecseng.



3. eset. $r^2 - 4mk < 0$

Akkor nincs valós gyöke a másodfokú egyenletnek. Formálisan azt írhatjuk, hogy

$$\lambda_{1,2} = -\mu \pm \sqrt{-\nu^2},$$

ahol:

$$-\nu^2 = \frac{r^2 - 4mk}{4m^2}.$$

Két megoldás adódik:

$$v_1(t) = e^{-\mu t} \cos(\nu t)$$

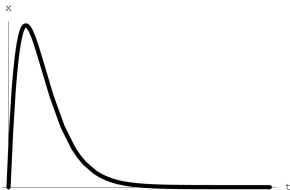
$$v_2(t) = e^{-\mu t} \sin(\nu t)$$

Ezek valóban megoldások. Behelyettesítéssel ellenőrizhető.



Fizikai interpretáció. [1-2.] eset.

Ha $r^2 - 4mk \geq 0$, ekkor $r \geq \sqrt{4mk}$. Ez azt jelenti, hogy olyan nagy a közegellenállás, hogy a rugó kitérés exponenciálisan csökken.

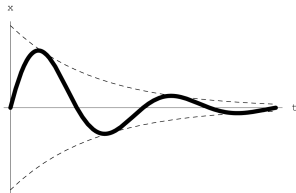


Nagy a közegellenállás: a rugó kitérése exponenciálisan lecseng.



[3.] eset. $r < \sqrt{4mk}$

Akkor kicsi a közegellenállás, és a rugó oszcilláló mozgást fog végezni.



Kicsi a közegellenállás: a rugó csillapított rezgőmozgást végez.