

Differenciálegyenletek  
Differential Equations



# Chapter 1

## Kalkulus előismeretek

### 1.1 Newton-Leibnitz tétel

$$\int f(t) dt = F(t) \iff F'(t) = f(t)$$
$$\int_a^b f(t) dt = F(t)|_a^b = F(b) - F(a)$$
$$\frac{d}{db} \int_a^b f(t) dt = \frac{d}{db} (F(b) - F(a)) = F'(b) - 0 = f(b)$$

### 1.2 Lineáris approximáció

Lineáris közelítés:

$$f(x + \Delta x) = f(x) + f'(x)\Delta x + \text{hiba}(\Delta x) \approx f(x) + f'(x)\Delta x, \quad (1.1)$$

$$\lim_{\Delta x \rightarrow 0} \left| \frac{\text{hiba}(\Delta x)}{\Delta x} \right| = 0.$$

Hibabecslés:

**Probléma 1.** Adott egy  $f(t)$  függvény. Négy, egyirányba haladó auto versenyez:  $F$ ,  $Lin$ ,  $Lassú$ ,  $Gyors$ .  $t = 0$ -kor mindegyik pozíciója es sebessége  $f(0)$ , illetve  $f'(0)$ . Legyen  $A = \max_{s \in [0, \Delta t]} |f''(s)|$ . Legyenek az autok pozíciói:

$$F : f(t),$$
$$Lin : f(0) + f'(0)t,$$
$$Gyors : f(0) + f'(0)t + \frac{A}{2!}t^2,$$
$$Lassu : f(0) + f'(0)t - \frac{A}{2!}t^2.$$

Becsüld meg felülről  $|F(t) - Lin(t)| - t!$

**Megoldas 1.**  $Lin$  állandó sebességgel halad (lineáris approximáció), míg  $F$  es  $Lin$  mindkettlen  $Gyors$  es  $Lassú$  között helyezkednek el, mivel  $Gyors$  es  $Lassú$

kihasználja a maximálisan elérhető gyorsulást (vagy Lassú esetében lassulást).  
Tehát

$$|F(t) - Lin(t)| \leq |Gyors(t) - Lin(t)| = \frac{1}{2}t^2 \max_{s \in [0, \Delta t]} |f''(s)|$$

Tehát a lineáris közelítés (2.1) hibájára igaz, hogy

$$|hiba(\Delta x)| \leq \frac{1}{2} \Delta x^2 \max_{s \in [x, x + \Delta x]} |f''(s)| \quad (1.2)$$

### Problema 2.

- a)  $f(x) = \sin x$ ,  $x_0 = \pi/3$ ;    b)  $f(x) = \sqrt{x}$ ,  $x_0 = 9$ ;  
c)  $f(x) = 1/x$ ,  $x_0 = 2$ ;

Írd fel  $f$ -nek a lineáris  $f(x_0 + \Delta x) \approx T_1(x_0 + \Delta x) = f(x_0) + f'(x_0)\Delta x$  közelítését, ha  $\Delta x = 0.1$ ! Mennyi  $\max_{z \in [x_0, x_0 + \Delta x]} |f''(z)|$ ? Adj felső korlátot a közelítés  $|hiba(\Delta x)| = |f(x_0 + \Delta x) - T_1(x_0 + \Delta x)|$  hibájára!

### Megoldas 2.

$$\begin{aligned} \text{a)} \quad \sin(\pi/3 + 0.1) &= \sin(\pi/3) + \cos(\pi/3) \cdot 0.1 + hiba(0.1) \\ |hiba(0.1)| &\leq \frac{1}{2} \Delta x^2 \max_{z \in [x_0, x_0 + \Delta x]} |f''(z)| \\ &= \frac{1}{2} 0.1^2 \max_{z \in [\pi/3, \pi/3 + 0.1]} |\cos(z)| \leq \frac{1}{2} 0.1^2 \cdot 1 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{c)} \quad 1/(2 + 0.1) &= 1/2 - 1/2^2 \cdot 0.1 + hiba(0.1) \\ |hiba(0.1)| &\leq \frac{1}{2} \Delta x^2 \max_{z \in [x_0, x_0 + \Delta x]} |f''(z)| \\ &= \frac{1}{2} 0.1^2 \max_{z \in [2, 2 + 0.1]} |2/z^3| = \frac{1}{2} 0.1^2 \cdot 2/8 \end{aligned}$$

Ökölszabály:

$$|f(x + \Delta x) - f(x)| = |hiba(\Delta x)| \approx \frac{1}{2} \Delta x^2 f''(x)$$

Egy példa, amikor ez az eljárás nem alkalmazható: Mennyi az  $f(x) = |x|^{1.5}$  függvény lineáris approximációja  $x = 0$  körül? Mennyi a közelítés hibája?

Egy kissé matematikusabb bizonyítása (2.2)-nak ezen alapulhatna:

$$\begin{aligned} f(t) &= f(0) + \int_0^t f'(s) ds = f(0) + \int_0^t \left( f'(0) + \int_0^s f''(u) du \right) ds \\ &= f(0) + f'(0)t + \int_0^t \left( \int_0^s f''(u) du \right) ds \\ &\leq f(0) + f'(0)t + \max_{u \in [0, t]} |f''(u)| \cdot \int_0^t \left( \int_0^s 1 du \right) ds \\ &= f(0) + f'(0)t + \frac{1}{2} t^2 \max_{u \in [0, t]} |f''(u)| \end{aligned}$$

### 1.3 Többváltozós lineáris approximáció

Lineáris közelítés:

$$f(x_1 + \Delta x_1, x_2 + \Delta x_2) \approx f(x_1, x_2) + f'_{x_1}(x_1, x_2)\Delta x_1 + f'_{x_2}(x_1, x_2)\Delta x_2,$$

általánosabban:

$$f(\overline{x + \Delta x}) \approx f(\overline{x}) + \sum_i f'_{x_i}(\overline{x})\Delta x_i$$

### 1.4 Taylor sor

$$f(x) = f(0) + f'(0)x + \frac{f''(0)}{2!}x^2 + \frac{f^{(3)}(0)}{3!}x^3 + \dots,$$

$$f(x + \Delta x) = f(x) + f'(x)\Delta x + \frac{f''(x)}{2!}\Delta x^2 + \frac{f^{(3)}(x)}{3!}\Delta x^3 + \dots,$$

ami formálisan felírható mint:

$$f(x + \Delta x) = \left[ \left( 1 + \Delta x \partial_x + \frac{1}{2!} \Delta x^2 \partial_x^2 + \dots \right) f \right] (x) = [e^{\Delta x \partial_x} f] (x),$$

ahol  $e^A$  "defíciója" valamilyen  $A$  operátor esetében:

$$e^A = 1 + A + \frac{1}{2!}A^2 + \dots$$

Ha az  $A$  operátor nem "korlátos" (sajnos  $\partial_x$  ilyen), akkor a konvergencia kérdése a sorfejtésnél eléggé komplikált.

**Probléma 3.** Írd fel a következő függvények Taylor sorát az  $x = x_0$  pont körül!

a)  $e^{3x}$ ,  $x_0 = 0$ ;    b)  $\sin(3x)$ ,  $x_0 = 0$ ;    c)  $\log(x)$ ,  $x_0 = 1$ ;

d)  $\frac{1}{1-x}$ ,  $x_0 = 0$ ;    e)  $\frac{1}{x^2+1}$ ,  $x_0 = 0$ .

**Megoldás 3.**

a)  $1 + 3x + \frac{3^2 x^2}{2!} + \frac{3^3 x^3}{3!} + O(x^4) = 1 + 3x + \frac{9x^2}{2} + \frac{9x^3}{2} + O(x^4)$

b)  $3x - \frac{3^3 x^3}{3!} + \frac{3^5 x^5}{5!} - \frac{3^7 x^7}{7!} + O(x^9) = 3x - \frac{9x^3}{2} + \frac{81x^5}{40} - \frac{243x^7}{560} + O(x^9)$

c)  $(x-1) - \frac{1}{2}(x-1)^2 + \frac{1}{3}(x-1)^3 - \frac{1}{4}(x-1)^4 + O((x-1)^5)$

d)  $1 + x + x^2 + x^3 + x^4 + O(x^5)$

e)  $1 - x^2 + x^4 - x^6 + O(x^7)$



## Chapter 2

# Calculus prerequisites

### 2.1 Newton-Leibnitz theorem

$$\begin{aligned}\int f(t) dt = F(t) &\iff F'(t) = f(t) \\ \int_a^b f(t) dt = F(t)|_a^b &= F(b) - F(a) \\ \frac{d}{db} \int_a^b f(t) dt &= \frac{d}{db} (F(b) - F(a)) = F'(b) - 0 = f(b)\end{aligned}$$

### 2.2 Linear approximation

Linear approximation:

$$f(x + \Delta x) = f(x) + f'(x)\Delta x + \text{err}(\Delta x) \approx f(x) + f'(x)\Delta x, \quad (2.1)$$

$$\lim_{\Delta x \rightarrow 0} \left| \frac{\text{err}(\Delta x)}{\Delta x} \right| = 0.$$

Error estimate:

**Problema 4.** Take  $f(t)$ . Take the car race of four cars moving in the same direction: *F*, *Lin*, *Slow*, *Fast*. At  $t = 0$  they have the same position and speed:  $f(0)$  and  $f'(0)$ . Let  $A = \max_{s \in [0, \Delta t]} |f''(s)|$ . The positions of the cars are:

$$\begin{aligned}F &: f(t), \\ Lin &: f(0) + f'(0)t, \\ Fast &: f(0) + f'(0)t + \frac{A}{2!}t^2, \\ Slow &: f(0) + f'(0)t - \frac{A}{2!}t^2.\end{aligned}$$

Estimate  $|F(t) - Lin(t)| - t!$

**Megoldas 4.** *Lin*'s speed is constant (linear approximation), while *F* and *Lin* are somewhere between *Fast* and *Slow*, as *Fast* and *Slow* are moving with the

maximal available acceleration or deceleration. Consequently

$$|F(t) - Lin(t)| \leq |Fast(t) - Lin(t)| = \frac{1}{2}t^2 \max_{s \in [0, \Delta t]} |f''(s)|$$

So the error of the linear approximation (2.1) satisfies

$$|err(\Delta x)| \leq \frac{1}{2} \Delta x^2 \max_{s \in [x, x + \Delta x]} |f''(s)| \quad (2.2)$$

**Problema 5.**

- a)  $f(x) = \sin x$ ,  $x_0 = \pi/3$ ;    b)  $f(x) = \sqrt{x}$ ,  $x_0 = 9$ ;  
 c)  $f(x) = 1/x$ ,  $x_0 = 2$ ;

Find the linear approximation of  $f$ :

$$f(x_0 + \Delta x) \approx T_1(x_0 + \Delta x) = f(x_0) + f'(x_0)\Delta x,$$

if  $\Delta x = 0.1$  ! How much is  $\max_{z \in [x_0, x_0 + \Delta x]} |f''(z)|$  ? Find an upper bound for the  $|err(\Delta x)| = |f(x_0 + \Delta x) - T_1(x_0 + \Delta x)|$  error!

**Megoldas 5.**

$$a) \quad \sin(\pi/3 + 0.1) = \sin(\pi/3) + \cos(\pi/3) \cdot 0.1 + err(0.1)$$

$$\begin{aligned} |err(0.1)| &\leq \frac{1}{2} \Delta x^2 \max_{z \in [x_0, x_0 + \Delta x]} |f''(z)| \\ &= \frac{1}{2} 0.1^2 \max_{z \in [\pi/3, \pi/3 + 0.1]} |\cos(z)| \leq \frac{1}{2} 0.1^2 \cdot 1 \end{aligned}$$

$$c) \quad 1/(2 + 0.1) = 1/2 - 1/2^2 \cdot 0.1 + err(0.1)$$

$$\begin{aligned} |err(0.1)| &\leq \frac{1}{2} \Delta x^2 \max_{z \in [x_0, x_0 + \Delta x]} |f''(z)| \\ &= \frac{1}{2} 0.1^2 \max_{z \in [2, 2 + 0.1]} |2/z^3| = \frac{1}{2} 0.1^2 \cdot 2/8 \end{aligned}$$

Rule of thumb:

$$|f(x + \Delta x) - f(x)| = |err(\Delta x)| \approx \frac{1}{2} \Delta x^2 f''(x)$$

This approximation does not work all the time: Compute the lin.app. of  $f(x) = |x|^{1.5}$  around  $x = 0$  ! What can you say about the error?

A somewhat more rigorous proof of (2.2):

$$\begin{aligned} f(t) &= f(0) + \int_0^t f'(s) ds = f(0) + \int_0^t \left( f'(0) + \int_0^s f''(u) du \right) ds \\ &= f(0) + f'(0)t + \int_0^t \left( \int_0^s f''(u) du \right) ds \\ &\leq f(0) + f'(0)t + \max_{u \in [0, t]} |f''(u)| \cdot \int_0^t \left( \int_0^s 1 du \right) ds \\ &= f(0) + f'(0)t + \frac{1}{2} t^2 \max_{u \in [0, t]} |f''(u)| \end{aligned}$$



## 2.3 Several variables lin.app.

Linear approximation:

$$f(x_1 + \Delta x_1, x_2 + \Delta x_2) \approx f(x_1, x_2) + f'_{x_1}(x_1, x_2)\Delta x_1 + f'_{x_2}(x_1, x_2)\Delta x_2,$$

more generally:

$$f(\overline{x + \Delta x}) \approx f(\overline{x}) + \sum_i f'_{x_i}(\overline{x})\Delta x_i$$

## 2.4 Taylor series

$$f(x) = f(0) + f'(0)x + \frac{f''(0)}{2!}x^2 + \frac{f^{(3)}(0)}{3!}x^3 + \dots,$$

$$f(x + \Delta x) = f(x) + f'(x)\Delta x + \frac{f''(x)}{2!}\Delta x^2 + \frac{f^{(3)}(x)}{3!}\Delta x^3 + \dots,$$

which can be written as:

$$f(x + \Delta x) = \left[ \left( 1 + \Delta x \partial_x + \frac{1}{2!} \Delta x^2 \partial_x^2 + \dots \right) f \right] (x) = [e^{\Delta x \partial_x} f] (x),$$

where  $e^A$  is "defined" as:

$$e^A = 1 + A + \frac{1}{2!}A^2 + \dots.$$

If the operator  $A$  is "unbounded" ( $\partial_x$  is such one), then the convergence of the series is a difficult question.

**Problema 6.** Find the Taylor series of the following functions around  $x = x_0$ !

a)  $e^{3x}$ ,  $x_0 = 0$ ;    b)  $\sin(3x)$ ,  $x_0 = 0$ ;    c)  $\log(x)$ ,  $x_0 = 1$ ;

d)  $\frac{1}{1-x}$ ,  $x_0 = 0$ ;    e)  $\frac{1}{x^2+1}$ ,  $x_0 = 0$ .

**Megoldas 6.**

a)  $1 + 3x + \frac{3^2 x^2}{2!} + \frac{3^3 x^3}{3!} + O(x^4) = 1 + 3x + \frac{9x^2}{2} + \frac{9x^3}{2} + O(x^4)$

b)  $3x - \frac{3^3 x^3}{3!} + \frac{3^5 x^5}{5!} - \frac{3^7 x^7}{7!} + O(x^9) = 3x - \frac{9x^3}{2} + \frac{81x^5}{40} - \frac{243x^7}{560} + O(x^9)$

c)  $(x-1) - \frac{1}{2}(x-1)^2 + \frac{1}{3}(x-1)^3 - \frac{1}{4}(x-1)^4 + O((x-1)^5)$

d)  $1 + x + x^2 + x^3 + x^4 + O(x^5)$

e)  $1 - x^2 + x^4 - x^6 + O(x^7)$



## Chapter 3

# Közönséges DE, numerikus megoldás, geometriai interpretáció

Evolúciós DE-k:

### 3.1 Geometria

$$y'(t) = f(y(t), t), \quad \frac{d}{dt}y = f(y, t), \quad y' = f(y, t).$$

Pl.:

$$y'(t) = 2t + y(t)$$

Ha a megoldásgörbe  $r(t) = (t, y(t))$  átmegy (pl.) a  $(t, y) = (2, 3)$  ponton, akkor az  $y$  meredeksége ebben a pontban  $y' = 2 \cdot 2 + 3 = 7$ , vagyis az  $r(t)$  görbe irányvektora a  $(t, y) = (2, 3)$  pontban:  $v = (1, 2 \cdot 2 + 3) = (1, 7)$ .

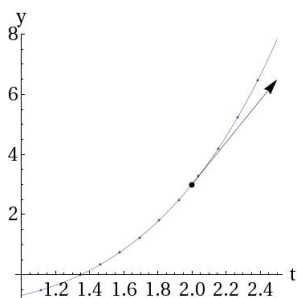


Figure 3.1: Az  $y' = 2t + y(t)$  DE  $y(2) = 3$  kezdeti feltételt kielégítő megoldásgörbéje. (Az érintővektor a  $(2, 3)$  pontban  $0.5$  skálafaktorral van ábrázolva.)

Tehát egy adott ponton áthaladá megoldásgörbe érintővektora egy vektort rendel az adott ponthoz. Ezt "minden" pontban elvégezve egy vektormezőt kapunk. A DE sebességmezője és az általános megoldások görbeserege:

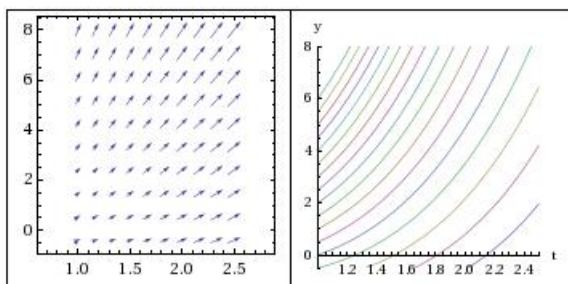


Figure 3.2: Az  $y' = 2t + y(t)$  DE sebességmezője és az általános megoldások görbeserege.

### 3.2 Magasabb rendű DE-k

Egy magasabb rendű deriváltakat tartalmazó DE átírható elsőrendű DE rendszerre. Legalábbis akkor, ha legmagasabb rendű derivált kifejezhető alacsonyabbrendűekkel (kvázilinearis DE):

**Probléma 7.** Írd át a következő egyenleteket elsőrendű DE rendszerre!

$$a) y'' = -y' - 2y; \quad b) y''' = y + x; \quad c) \frac{d^2}{dx^2} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} y_1' - y_2 \\ y_2' y_1 \end{pmatrix}$$

**Megoldás 7.**

$$a) \frac{d}{dx} \begin{pmatrix} y \\ v \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} v \\ -v - 2y \end{pmatrix}; \quad b) \frac{d}{dx} \begin{pmatrix} y \\ v \\ a \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} v \\ a \\ y + x \end{pmatrix};$$

$$c) \frac{d}{dx} \begin{pmatrix} y_1 \\ v_1 \\ y_2 \\ v_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} v_1 \\ v_1 - y_2 \\ v_2 \\ v_2 y_1 \end{pmatrix}$$

Az explicit időfüggéstől is meg lehet szabadulni:

**Probléma 8.** Írd át a következő DE-ket időfüggetlen DE rendszerrel!

$$a) y' = xy^2 + x; \quad b) y' = x - y; \quad c) \frac{d}{dx} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} xy_1 + y_2 \\ y_1 y_2 + x \end{pmatrix}$$

**Megoldás 8.**

$$a) \frac{d}{dx} \begin{pmatrix} y \\ s \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} sy^2 + s \\ 1 \end{pmatrix}; \quad b) \frac{d}{dx} \begin{pmatrix} y \\ s \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} s - y \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$c) \frac{d}{dx} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \\ s \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} sy_1 + y_2 \\ y_1 y_2 + s \\ 1 \end{pmatrix}$$

### 3.3 Numerikus megoldás

#### 3.3.1 Euler (poligon) módszer

Adott  $y(t_0) = y_0$ ,  $y'(t) = f(y, t)$ , ekkor

$$y(t_0 + \Delta t) \approx y_0 + f(y_0, t_0)\Delta t.$$

Pszudokód :

```

input  y0, t0, Δt, f, T
  yold ← y0
  t ← t0
repeat
  ynew ← yold + f(yold, t)Δt
  yold ← ynew
  t ← t + Δt
  if (t > T) then break
end loop
output  "y(T) = " yold

```

Pl.:  $y' = y/2$ ,  $y(0) = 1$ . Mennyi  $y(0.5)$  ?

| $t$ | $y$     | $y'$     | y-pontos | hiba        |
|-----|---------|----------|----------|-------------|
| 0.  | 1.      | 0.5      | 1.       | 0.          |
| 0.1 | 1.05    | 0.525    | 1.05127  | -0.0012711  |
| 0.2 | 1.1025  | 0.55125  | 1.10517  | -0.00267092 |
| 0.3 | 1.15763 | 0.578813 | 1.16183  | -0.00420924 |
| 0.4 | 1.21551 | 0.607753 | 1.2214   | -0.00589651 |
| 0.5 | 1.27628 | 0.638141 | 1.28403  | -0.00774385 |

Itt (pl.)  $y(0.3) = y(0.2) + 0.1 \cdot y(0.2)/2 = 1.1025 + 0.1 \cdot 1.1025/2 = 1.15763$ .

Grafikusan ugyanez:  $y' = y$ ,  $y(0) = 1$ ,  $\Delta t = 1/3$ .

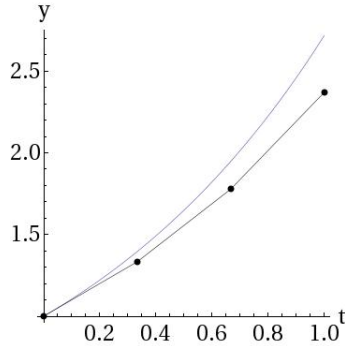


Figure 3.3: Az  $y(t)' = y(t)$ ,  $y(0) = 1$  DE közelítő és pontos megoldása, ahol  $\Delta t = 1/3$ .

**Probléma 9.** Alkalmazd az Euler módszert az  $y'(t) = 2y(t)$ ,  $y(0) = 4$  DE megoldására!

**Megoldás 9.** Legyen  $y_n = y(n\Delta t)$ ,  $y_0 = y(0) = 4$ ,

$$y_{n+1} = y(n\Delta t + \Delta t) = y(n\Delta t) + 2y(n\Delta t)\Delta t = (1 + 2\Delta t) \cdot y_n,$$

tehát  $y_n = 4 \cdot (1 + 2\Delta t)^n y_0$ .

Ha  $\Delta t \rightarrow 0$ , akkor

$$y(T) \approx (1 + 2\Delta t)^{T/\Delta t} y(0) \rightarrow e^{2T} \cdot 4,$$

tehát reprodukáltuk a pontos  $y(t) = 4 \cdot e^{2t}$  megoldást.

**Probléma 10.** Alkalmazd az Euler módszert az  $y'(t) = 3y(t) - 6$ ,  $y(0) = 77$  DE megoldására!

**Megoldás 10.** Legyen  $y_n = y(n\Delta t)$ ,  $y_0 = y(0) = 77$ ,

$$\begin{aligned} y_{n+1} &= y(n\Delta t + \Delta t) = y(n\Delta t) + (3y(n\Delta t) - 6)\Delta t \\ &= (1 + 3\Delta t)y_n - 6\Delta t, \end{aligned}$$

vagyis ha ki tudjuk számítani az

$$x_{n+1} = ax_n + b$$

rekurzív sorozat általános tagját, akkor meg tudjuk oldani a problémát.

### 3.3.2 Inhomogén geometriai sorozatok

1. Számítási sor:

$$x_{n+1} = x_n + d, \implies x_n = x_0 + nd.$$

Mértani sor:

$$x_{n+1} = qx_n, \implies x_n = q^n x_0.$$

A nekünk szükséges eset:  $x_{n+1} = qx_n + d$ . Ezt a következő alfejezetben tárgyaljuk.

### 3.4 Euler módszer hibája, inhomogén geometriai sorozatok

#### 3.4.1 Inhomogén geometriai sorozatok

Legyen  $x_{n+1} = ax_n + b = f(x_n)$ . Ha adott  $x_0$ , mennyi  $x_n$ ?

**Linearizálás a fixpont körül:** Vegyük a következő diszkrét idejű dinamikai rendszert amit az  $f : x \rightarrow f(x)$  függvény generál:

$$x_0, x_1 = f(x_0), x_2 = f(x_1) = f(f(x_0)) = f^2(x_0), \dots, x_{n+1} = f(x_n), \dots$$

Fixpont, egyensúlyi állapot  $x_{fix}$ :

$$f(x_{fix}) = x_{fix}.$$

Esetünkben

$$f(x_{fix}) = ax_{fix} + b = x_{fix} \implies x_{fix} = \frac{b}{1-a}.$$

Vezessünk be új változót:  $\Delta x = x - x_{fix}$ . Ekkor

$$\Delta x_{n+1} = a\Delta x_n,$$

vagyis megszabadultunk az inhomogén tagtól. Tehát

$$x_n = a^n(x_0 - x_{fix}) + x_{fix}.$$

**Probléma 11.** *Beteszek a bankba 777000 Forintot. Kapok 5% kamatot, de évente levonnak 300 Forint kezelési költséget. Mennyi pénzem lesz  $n$  év után?*

**Megoldás 11.** *Fixpont:  $(1 + 0.05) \cdot x_{fix} - 300 = x_{fix}$ ,  $\implies x_{fix} = 6000$ . Tehát 6000 forint nem kamatozik semmit, csak éppen fedezi a kezelési költséget. Viszont az ezen felüli összegre megkapom az 5% kamatot, tehát*

$$x_n = 1.05^n \cdot (777000 - 6000) + 6000.$$

**Homogén koordináták:** Egy inhomogén lineáris (más szóval affin) transzformáció elcserélhető egy homogén lineáris transzformációra eggyel öobb dimenzióban.

$$x \rightarrow ax + b; \implies \begin{pmatrix} x \\ 1 \end{pmatrix} \rightarrow \begin{pmatrix} ax + b \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} a & b \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x \\ 1 \end{pmatrix} = A \begin{pmatrix} x \\ 1 \end{pmatrix}.$$

Tehát az a kérdés, hogy mennyi

$$A^n \begin{pmatrix} x \\ 1 \end{pmatrix}.$$

Ez a kérdés megválaszolható  $A$  sajátvektorainak és sajátértékeinek ismeretében. Most csak az elfajult  $a = 1$  esetet kezeljük:

$$\begin{aligned} \begin{pmatrix} 1 & b \\ 0 & 1 \end{pmatrix}^n &= \left[ \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 & b \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \right]^n \\ &= \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}^n + \binom{n}{1} \begin{pmatrix} 0 & b \\ 0 & 0 \end{pmatrix} + \binom{n}{2} \begin{pmatrix} 0 & b \\ 0 & 0 \end{pmatrix}^2 + \dots = \begin{pmatrix} 1 & nb \\ 0 & 1 \end{pmatrix}, \end{aligned}$$

mivel

$$\begin{pmatrix} 0 & b \\ 0 & 0 \end{pmatrix}^2 = 0.$$

Itt a binomiális tétel

$$(x + y)^n = x^n + \binom{n}{1}x^{n-1}y + \dots + y^n$$

azért volt alkalmazható a

$$\left[ \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 & b \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \right]^n$$

kifejezésre, mert a két tag a zárójelben kommutált (felcserélhetőek a mátrixszorzás szempontjából) egymással. Tehát

$$\begin{pmatrix} 1 & b \\ 0 & 1 \end{pmatrix}^n \begin{pmatrix} x_0 \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & nb \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x_0 \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x_0 + nb \\ 1 \end{pmatrix}$$

### 3.4.2 Az Euler módszer hibája

Az Euler módszer hibája két forrásból származik. Legyen

$$\begin{aligned} y'(t) &= f(t, y(t)), \quad y(0) = y_0, \\ y_{n+1} &= y_n + f(n \cdot \Delta t, y_n) \Delta t, \\ \text{hiba}_n &= |y_n - y(n \cdot \Delta t)| \end{aligned}$$

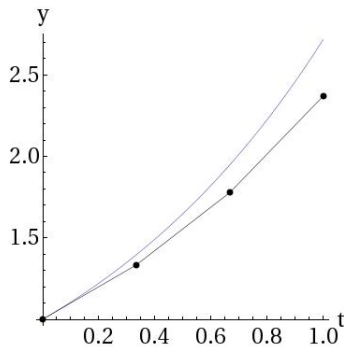


Figure 3.4: Az  $y(t)' = y(t)$ ,  $y(0) = 1$  DE közelítő és pontos megoldása, ahol  $\Delta t = 1/3$ .

$t = 0..1/3$  között a hibát a lineáris közelítés hibája okozza. Viszont utána, pl.  $t = 1/3$ -kor már eleve rossz helyen számoljuk ki a sebességet, hiszen  $f(1/3, y_1)$ -ot használjuk a pontos  $f(1/3, y(1/3))$  érték helyett.

Tételezzük fel, hogy

- $|y''(t)| \leq K$ ,
- $|f(t, y_1) - f(t, y_2)| \leq L|y_1 - y_2|$  (Lipschitz-feltétel)



### 3.4. EULER MÓDSZER HIBÁJA, INHOMOGEN GEOMETRIAI SOROZATOK17

valamilyen  $K, L$  konstansokra. Ekkor

$$hiba_{n+1} \leq hiba_n + \frac{K}{2} \Delta t^2 + (L \cdot hiba_n) \Delta t, \quad (3.1)$$

hiszen a lineáris közelítés maximum  $K/2 \cdot \Delta t^2$  hibát okozhat, míg az  $f$  sebesség értékében a hiba maximum  $L \cdot hiba_n$  lehet a  $t = n\Delta t$  pillanatban. A legrosszabb esetben egyenlőség áll fenn (4.1)-ben. Legyen

$$h_0 = 0, \quad h_{n+1} = h_n + \frac{K}{2} \Delta t^2 + (L \cdot hiba_n) \Delta t,$$

ekkor

$$\begin{aligned} h_n &= (1 + L\Delta t)^n \left( 0 - \frac{K\Delta t^2/2}{1 - (1 + L\Delta t)} \right) + \frac{K\Delta t^2/2}{1 - (1 + L\Delta t)} \\ &= [(1 + L\Delta t)^n - 1] \frac{K\Delta t}{2L}. \end{aligned}$$

$h_n$  felső korlátot ad az  $|y_n - y(n\Delta t)|$  hibára.

Nézzük meg, hogy viselkedik  $h_{T/\Delta t}$ , ha  $\Delta t \rightarrow 0$ , vagyis mennyi a felső korlátunk  $y(T)$  numerikus approximációjának a hibájára.

$$\left[ (1 + L\Delta t)^{T/\Delta t} - 1 \right] \frac{K\Delta t}{2L} \approx (e^{LT} - 1) \frac{K\Delta t}{2L}, \quad \text{ha } \Delta t \approx 0.$$

Ha  $T$  viszonylag kicsi, ez a kifejezés nagyjából  $KT\Delta t/2$ , vagyis a hiba a  $T$  idővel aányosan növekedhet, mivel a lineáris approximáció egyes lépésekben elkövetett hibája felhalmozódik. Ha  $T$  elég nagy, akkor az  $e^{LT}$  faktor dominál, vagyis a hiba exponenciálisan növekedhet. Itt már a hibát nem annyira a lin.approx. hibája okozza, mint az, hogy eleve rossz helyen számoljuk ki  $f$  értéket.

#### 3.4.3 Heun módszer

Adott  $y(t_0) = y_0$ ,  $y'(t) = f(t, y)$ , ekkor az Euler módszer jóslata:

$$y(t_0 + \Delta t) = y_0 + f(t_0, y_0)\Delta t.$$

Itt feltettük, hogy a sebesség a  $[t_0, t_0 + \Delta t]$  intervallumon végig  $f(t_0, y_0)$ . Ennél jobb lenne, ha a sebességnek az intervallum két végpontjában mért értékeinek az átlagát használnánk. Sajnos nem tudjuk pontosan, hogy mennyi  $y'(t_0 + \Delta t, y(t_0 + \Delta t))$ , viszont használhatjuk az Euler módszer jóslatát  $y(t_0 + \Delta t)$  kiszámítására:

$$\begin{aligned} k_1 &= f(y_0, t_0), \\ k_2 &= f(t_0 + \Delta t, y_0 + f(t_0, y_0)\Delta t), \\ y(t_0 + \Delta t) &= y_0 + \frac{1}{2}(k_1 + k_2)\Delta t. \end{aligned}$$

**Probléma 12.** Alkalmazd az Euler, illetve a Heun módszert a következő DE-ekre  $\Delta x = 0.1$  lépésőozszel az  $y(2) = 3$  kezdeti feltétel mellett!

$$a) \quad y' = f(x, y) = x - y; \quad b) \quad y' = x - y^2;$$

Végezd el ugyanezt az

$$c) \frac{d}{dx} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} y_2 \\ -y_1 \end{pmatrix}; \quad d) \frac{d}{dx} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} y_1 - y_2 \\ y_1^2 + x \end{pmatrix}$$

egyenletekre az  $\begin{pmatrix} y_1(2) \\ y_2(2) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 2 \\ 3 \end{pmatrix}$  kezdeti feltétel mellett!

Mit jósolnak ezek a módszerek  $y(2.1)$ -re?

**Megoldás 12.**

$$a) \text{ Euler : } y(2.1) \approx y(2) + (2 - 3) \cdot 0.1 = 3 + (-1) \cdot 0.1 = 2.9,$$

$$\text{Heun : } k_1 = f(2, 3) = 2 - 3 = -1, \quad k_2 = f(2.1, 2.9) = 2.1 - 2.9 = -0.8,$$

$$y(2.1) \approx y(2) + \frac{1}{2}(k_1 + k_2) \cdot 0.1 = 3 + \frac{1}{2}(-1 - 0.8) \cdot 0.1.$$

Részletesebb diszkusszió: Kollár: Numerikus módszerek

### 3.4.4 A megoldás Taylor sora

Az Euler módszer az

$$y(t + \Delta t) = y(t) + y'(t)\Delta t = y(t) + f(t, y(t))\Delta t$$

becslést használja, ami nem más mint az elsőrendű Taylor közelítése  $y$ -nak  $t$  körül. Magasabbrendű közelítések nyilván pontosabb eredményt adnának.

$$y(t + \Delta t) = y(0) + y'(0)\Delta t + \frac{y''(0)}{2!}\Delta t^2 + \dots$$

Egy kezdetiérték  $y(0) = y_0$  feladatban:

$$y(0) = y_0, \quad y'(0) = f(0, y_0),$$

viszont mennyi  $y''(0)$ ? Általánosságban, a kétváltozós  $G(t, y)$  függvényre

$$\frac{d}{dt}G(t, y(t)) = \left[ \left( \frac{\partial}{\partial t} + f \frac{\partial}{\partial y} \right) G \right] (t, y(t)),$$

tehát

$$y'' = \left( \frac{\partial}{\partial t} + f \frac{\partial}{\partial y} \right) f,$$

$$y''' = \left( \frac{\partial}{\partial t} + f \frac{\partial}{\partial y} \right) y'' = \left( \frac{\partial}{\partial t} + f \frac{\partial}{\partial y} \right)^2 f,$$

$$y^{(n)} = \left( \frac{\partial}{\partial t} + f \frac{\partial}{\partial y} \right)^{n-1} f.$$

**Probléma 13.**

$$a) y' = f(t, y) = t - y; \quad b) y' = f(t, y) = y^2 + yt;$$

Mennyi  $y''$  és  $y'''$ ? Írd fel  $y$  harmadrendű Taylor polinomját az  $t = 1$  pont körül, ha  $y(1) = 5$ !

### 3.4. EULER MÓDSZER HIBÁJA, INHOMOGEN GEOMETRIAI SOROZATOK 19

**Megoldas 13.** a)

$$\begin{aligned} y(1) &= 5, \quad y'(1) = 1 - 5 = -4, \\ y''(t) &= (t - y)'_t + (t - y) \cdot (t - y)'_y = 1 - t + y, \quad y''(1) = 5, \\ y'''(t) &= (1 - t + y)'_t + (t - y) \cdot (1 - t + y)'_y = -1 + t - y, \quad y'''(1) = -5, \\ y(1 + \Delta t) &\approx 5 - 4\Delta t + \frac{5}{2!}\Delta t^2 + \frac{-5}{3!}\Delta t^3 \end{aligned}$$

b)

$$\begin{aligned} y(1) &= 5, \quad y'(1) = 30, \\ y''(t) &= y(t + y)(t + 2y) + y, \quad y''(1) = 335, \\ y'''(t) &= y(t^3 + 7t^2y + 3t(4y^2 + 1) + 6y^3 + 4y), \quad y'''(1) = 5545, \\ y(1 + \Delta t) &\approx 5 + 30\Delta t + \frac{335}{2!}\Delta t^2 + \frac{5545}{3!}\Delta t^3 \end{aligned}$$

Sajnos az magasabbrendű  $y^{(n)}$  deriváltak tipikusan egyre bonyultabbak lesznek, így sok esetben ez nem egy praktikus módszer numerikus számításokhoz.

#### 3.4.5 Megoldás léteése, egyértelműsége

**Tétel 1.** Legyen adott az  $y'(t) = f(t, y(t))$ ,  $y(t_0) = y_0$  diff. egy., ahol a kétváltozós  $f$  függvény folytonos. Ekkor létezik olyan  $\delta > 0$  szám, es olyan, a  $(t_0 - \delta, t_0 + \delta)$  intervallumon értelmezett  $y$  függvény, ami megoldja a differencialegyenletünket.

1. Nincs mindig globális, bármely  $t$ -re értelmezett megoldás:

$$y'(t) = y^2(t), \quad y(0) = 5, \quad \implies \quad y(t) = -\frac{1}{t - 1/5},$$

de a kapott függvény csak az  $(-\infty, 1/5)$  intervallumon oldja meg a DE-t. Itt a Lipschitz-felétel a  $y(0) = 5$  kezdeti feltételnek csak egy véges környezetében teljesül.

2. A megoldás nem feltétlenül egyértelmű: Az  $y' = 3\sqrt[3]{y^2}$  DE-t megoldják az  $y(t) = (t - C)^3$  függvények, de szintén megoldás pl. a következő  $\tilde{y}$  függvény:

$$\tilde{y} = \begin{cases} t^3 & \text{ha } t < 0 \\ 0 & \text{ha } 0 \leq t < 2 \\ (t - 2)^3 & \text{ha } 2 \leq t \end{cases}$$

(A 2 helyére itt bármilyen pozitív számot írhatnánk.) Itt a Lipschitz-felétel a  $y(t_0) = 0$  kezdeti feltételnek semmilyen véges környezetében sem teljesül.

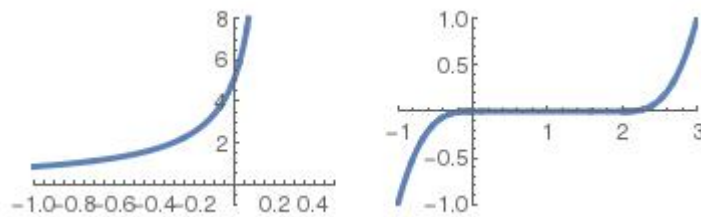


Figure 3.5: a) Az  $y' = y^2$ ,  $y(0) = 5$  DE megoldása csak  $t = 0.2$ -ig van értelmezve. b) A  $y' = 3\sqrt[3]{y^2}$ ,  $y(-1) = -1$  DE megoldása nem egyértelmű.

**Probléma 14.** Oldd meg a következő DE-ket az  $y(0) = 1$  kezdeti feltétel mellett, vizsgáld meg a megoldások egyértelműségét, illetve határozd meg, hogy milyen intervallumon vannak azok értelmezve! Magyarázd meg a felmerülő problémékat!

$$a) y' = y, \quad b) y' = y^4, \quad c) y' = 2\sqrt{|y|},$$

**Megoldás 14.**

$$a: y = e^t, \quad t \in (-\infty, \infty),$$

$$b: y = \frac{1}{\sqrt[3]{1-3t}}, \quad t \in (-\infty, 1/3),$$

$$c: y = \begin{cases} (t+1)^2, & \text{ha } t > -1, \\ 0, & \text{ha } -1 \leq t \leq -1, \\ -(t+C)^2, & \text{ha } t < -1 \end{cases}$$

## Chapter 4

# Ordinary DE, numerical solution, geometric interpretation

Evolutionary DE:

### 4.1 Geometry

$$y'(t) = f(y(t), t), \quad \frac{d}{dt}y = f(y, t), \quad y' = f(y, t).$$

For example

$$y'(t) = 2t + y(t)$$

If the solution curve  $\bar{r}(t) = (t, y(t))$  passes through  $(t, y) = (2, 3)$  point, then the slope of  $y$  at that point  $y' = 2 \cdot 2 + 3 = 7$ , so the tangent vector of  $\bar{r}(t)$  at  $(t, y) = (2, 3)$  is  $v = (1, 2 \cdot 2 + 3) = (1, 7)$ .

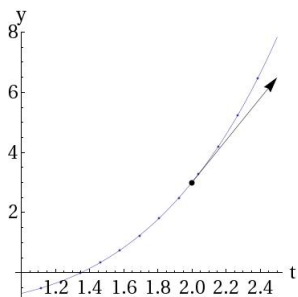
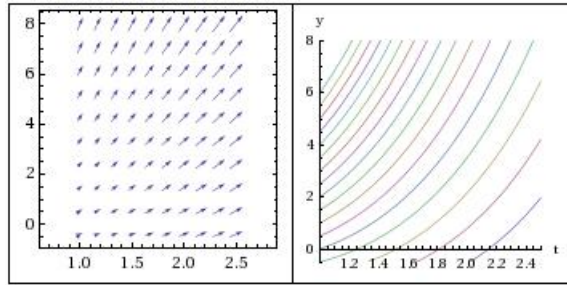


Figure 4.1: Solution of  $y' = 2t + y(t)$   $y(2) = 3$ . (The tangent vector at  $(2, 3)$  is scaled (halved) by 0.5.)

The tangent vectors of a of the curves  $t \rightarrow \bar{r}(t)$  generate the vector field  $(t, y) \rightarrow (1, f(t, y))$ , the velocity field of the DE.

Figure 4.2: The velocity field and the solution curves of the DE  $y' = 2t + y(t)$ .

## 4.2 Higher order DE

A higher order DE can be transformed to a first order one, at least if the highest order derivative can be expressed with the lower order terms (quasilinear DE).

**Problema 15.** Rewrite the following DE to first order systems!

$$a) y'' = -y' - 2y; \quad b) y''' = y + x; \quad c) \frac{d^2}{dx^2} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} y_1' - y_2 \\ y_2' y_1 \end{pmatrix}$$

**Megoldas 15.**

$$a) \frac{d}{dx} \begin{pmatrix} y \\ v \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} v \\ -v - 2y \end{pmatrix}; \quad b) \frac{d}{dx} \begin{pmatrix} y \\ v \\ a \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} v \\ a \\ y + x \end{pmatrix};$$

$$c) \frac{d}{dx} \begin{pmatrix} y_1 \\ v_1 \\ y_2 \\ v_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} v_1 \\ v_1 - y_2 \\ v_2 \\ v_2 y_1 \end{pmatrix}$$

One can get rid of the explicit time dependence:

**Problema 16.** Transform the following DE to their time-independent form!

$$a) y' = xy^2 + x; \quad b) y' = x - y; \quad c) \frac{d}{dx} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} xy_1 + y_2 \\ y_1 y_2 + x \end{pmatrix}$$

**Megoldas 16.**

$$a) \frac{d}{dx} \begin{pmatrix} y \\ s \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} sy^2 + s \\ 1 \end{pmatrix}; \quad b) \frac{d}{dx} \begin{pmatrix} y \\ s \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} s - y \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$c) \frac{d}{dx} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \\ s \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} sy_1 + y_2 \\ y_1 y_2 + s \\ 1 \end{pmatrix}$$

## 4.3 Numerical solution

### 4.3.1 Euler (polygon) method

Let  $y(t_0) = y_0$ ,  $y'(t) = f(y, t)$ , then

$$y(t_0 + \Delta t) \approx y_0 + f(y_0, t_0)\Delta t.$$

Pseudocode:

```

input  $y_0, t_0, \Delta t, f, T$ 
   $y_{old} \leftarrow y_0$ 
   $t \leftarrow t_0$ 
repeat
   $y_{new} \leftarrow y_{old} + f(y_{old}, t)\Delta t$ 
   $y_{old} \leftarrow y_{new}$ 
   $t \leftarrow t + \Delta t$ 
  if ( $t > T$ ) then break
end loop
output "y(T) ="  $y_{old}$ 

```

For example  $y' = y/2$ ,  $y(0) = 1$ . How much is  $y(0.5)$  ?

| $t$ | $y$     | $y'$     | y-pontos | hiba        |
|-----|---------|----------|----------|-------------|
| 0.  | 1.      | 0.5      | 1.       | 0.          |
| 0.1 | 1.05    | 0.525    | 1.05127  | -0.0012711  |
| 0.2 | 1.1025  | 0.55125  | 1.10517  | -0.00267092 |
| 0.3 | 1.15763 | 0.578813 | 1.16183  | -0.00420924 |
| 0.4 | 1.21551 | 0.607753 | 1.2214   | -0.00589651 |
| 0.5 | 1.27628 | 0.638141 | 1.28403  | -0.00774385 |

Here  $y(0.3) = y(0.2) + 0.1 \cdot y(0.2)/2 = 1.1025 + 0.1 \cdot 1.1025/2 = 1.15763$ .

Graphically:  $y' = y$ ,  $y(0) = 1$ ,  $\Delta t = 1/3$ .

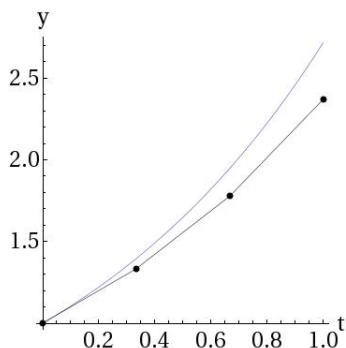


Figure 4.3: The exact and approximate solutions of  $y(t)' = y(t)$ ,  $y(0) = 1$ , where  $\Delta t = 1/3$ .

**Problema 17.** Apply the Euler method to  $y'(t) = 2y(t)$ ,  $y(0) = 4$  !

**Megoldas 17.** Let  $y_n = y(n\Delta t)$ ,  $y_0 = y(0) = 4$ ,

$$y_{n+1} = y(n\Delta t + \Delta t) = y(n\Delta t) + 2y(n\Delta t)\Delta t = (1 + 2\Delta t) \cdot y_n,$$

so  $y_n = 4 \cdot (1 + 2\Delta t)^n y_0$ .

If  $\Delta t \rightarrow 0$ , then

$$y(T) \approx (1 + 2\Delta t)^{T/\Delta t} y(0) \rightarrow e^{2T} \cdot 4,$$

so we reproduced the exact  $y(t) = 4 \cdot e^{2t}$  solution.

**Problema 18.** Apply the Euler method for the  $y'(t) = 3y(t) - 6$ ,  $y(0) = 77$  DE!

**Megoldas 18.** Let  $y_n = y(n\Delta t)$ ,  $y_0 = y(0) = 77$ ,

$$\begin{aligned} y_{n+1} &= y(n\Delta t + \Delta t) = y(n\Delta t) + (3y(n\Delta t) - 6)\Delta t \\ &= (1 + 3\Delta t)y_n - 6\Delta t, \end{aligned}$$

so if we can compute the general member of the

$$x_{n+1} = ax_n + b$$

recursive sequence, then we can solve the problem.

### 4.3.2 Inhomogeneous geometric sequences

1. Arithmetic sequence:

$$x_{n+1} = x_n + d, \implies x_n = x_0 + nd.$$

Geometric sequence:

$$x_{n+1} = qx_n, \implies x_n = q^n x_0.$$

We are in the mixed case:  $x_{n+1} = qx_n + d$ . We will discuss it in the next subsection.



## 4.4 Error of the Euler method, inhomogeneous geometric sequences

### 4.4.1 Inhomogen geometriai sorozatok

Let  $x_{n+1} = ax_n + b = f(x_n)$ . If  $x_0$  is given, how much is  $x_n$ ?

**Linearization around the fixed point:** Take the following discrete time dynamical system:

$$x_0, x_1 = f(x_0), x_2 = f(x_1) = f(f(x_0)) = f^2(x_0), \dots, x_{n+1} = f(x_n), \dots$$

Fixed point, equilibrium or steady state  $x_{fix}$ :

$$f(x_{fix}) = x_{fix}.$$

In our case

$$f(x_{fix}) = ax_{fix} + b = x_{fix} \implies x_{fix} = \frac{b}{1-a}.$$

Introduce the new variable:  $\Delta x = x - x_{fix}$ . then

$$\Delta x_{n+1} = a\Delta x_n,$$

so we managed to get rid of the inhomogeneous term. So

$$x_n = a^n(x_0 - x_{fix}) + x_{fix}.$$

**Problema 19.** *I deposit 777000 EUR to my bank account. The interest rate is 5%, but the yearly fee of the account is 300 EUR. What is my balance after  $n$  years?*

**Megoldas 19.** *Fixed point:  $(1 + 0.05) \cdot x_{fix} - 300 = x_{fix}$ ,  $\implies x_{fix} = 6000$ . So 6000 EUR yields nothing, it just covers the yearly fee. For the surplus over 6000 EUR I got the 5% interest:*

$$x_n = 1.05^n \cdot (777000 - 6000) + 6000.$$

**Homogeneous coordinates:** An inhomogeneous linear (affine) transformation can be traded for a linear one:

$$x \rightarrow ax + b; \implies \begin{pmatrix} x \\ 1 \end{pmatrix} \rightarrow \begin{pmatrix} ax + b \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} a & b \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x \\ 1 \end{pmatrix} = A \begin{pmatrix} x \\ 1 \end{pmatrix}.$$

So how much is

$$A^n \begin{pmatrix} x \\ 1 \end{pmatrix}.$$

This question can be answered if the eigenvalues and eigenvectors of  $A$  are known. Here we treat only the degenerate  $a = 1$  case.

$$\begin{aligned} \begin{pmatrix} 1 & b \\ 0 & 1 \end{pmatrix}^n &= \left[ \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 & b \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \right]^n \\ &= \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}^n + \binom{n}{1} \begin{pmatrix} 0 & b \\ 0 & 0 \end{pmatrix} + \binom{n}{2} \begin{pmatrix} 0 & b \\ 0 & 0 \end{pmatrix}^2 + \dots = \begin{pmatrix} 1 & nb \\ 0 & 1 \end{pmatrix}, \end{aligned}$$

since

$$\begin{pmatrix} 0 & b \\ 0 & 0 \end{pmatrix}^2 = 0.$$

Here the binomial theorem

$$(x + y)^n = x^n + \binom{n}{1}x^{n-1}y + \dots + y^n$$

can be applied to the expression

$$\left[ \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 & b \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \right]^n,$$

since the two terms in the parentheses

$$\begin{pmatrix} 1 & b \\ 0 & 1 \end{pmatrix}^n \begin{pmatrix} x_0 \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & nb \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x_0 \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x_0 + nb \\ 1 \end{pmatrix}$$

are commuting with each other.

#### 4.4.2 Error of the Euler method

The error has two sources. Let

$$\begin{aligned} y'(t) &= f(t, y(t)), \quad y(0) = y_0, \\ y_{n+1} &= y_n + f(n \cdot \Delta t, y_n) \Delta t, \\ \text{hiba}_n &= |y_n - y(n \cdot \Delta t)| \end{aligned}$$

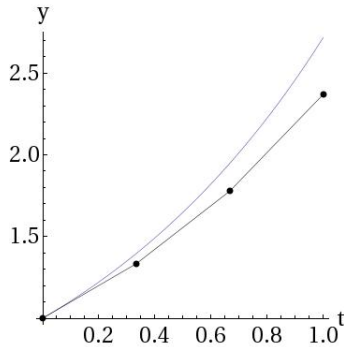


Figure 4.4: The exact and approximate solutions of  $y(t)' = y(t)$ ,  $y(0) = 1$ , where  $\Delta t = 1/3$ .

In the interval  $t = 0..1/3$  the error is caused by the linear approximation. Then, say at  $t = 1/3$  we compute the velocity at a wrong place, since we use  $f(1/3, y_1)$  instead of  $f(1/3, y(1/3))$ .

Assume that

- $|y''(t)| \leq K$ ,
- $|f(t, y_1) - f(t, y_2)| \leq L|y_1 - y_2|$  (Lipschitz-condition)

#### 4.4. ERROR OF THE EULER METHOD, INHOMOGENEOUS GEOMETRIC SEQUENCES 27

for some  $K, L$  constants. Then

$$hiba_{n+1} \leq hiba_n + \frac{K}{2} \Delta t^2 + (L \cdot hiba_n) \Delta t, \quad (4.1)$$

since the error of the linear approximation can not be more than  $K/2 \cdot \Delta t^2$ , while the maximal possible error of  $f$  is less or equal to  $L \cdot hiba_n$  at  $t = n\Delta t$ . In the worst case there is an equality in (4.1). Let

$$h_0 = 0, \quad h_{n+1} = h_n + \frac{K}{2} \Delta t^2 + (L \cdot hiba_n) \Delta t,$$

then

$$\begin{aligned} h_n &= (1 + L\Delta t)^n \left( 0 - \frac{K\Delta t^2/2}{1 - (1 + L\Delta t)} \right) + \frac{K\Delta t^2/2}{1 - (1 + L\Delta t)} \\ &= [(1 + L\Delta t)^n - 1] \frac{K\Delta t}{2L}. \end{aligned}$$

$h_n$  is an upper bound of the  $|y_n - y(n\Delta t)|$  error.

Let us study the behaviour of  $h_{T/\Delta t}$  when  $\Delta t \rightarrow 0$ .

$$\left[ (1 + L\Delta t)^{T/\Delta t} - 1 \right] \frac{K\Delta t}{2L} \approx (e^{LT} - 1) \frac{K\Delta t}{2L}, \quad \text{ha } \Delta t \approx 0.$$

If  $T$  is small, then this expression is about  $KT\Delta t/2$ , so the error can increase proportionally to  $T$ , due to the accumulation of the errors of the linear approximations. For large  $T$  the exponential  $e^{LT}$

#### 4.4.3 Heun method

Let  $y(t_0) = y_0$ ,  $y'(t) = f(t, y)$ . Then the Euler method predicts:

$$y(t_0 + \Delta t) = y_0 + f(t_0, y_0)\Delta t.$$

Here we assumed that in the interval  $[t_0, t_0 + \Delta t]$  the velocity is  $f(t_0, y_0)$ . It would be better to use the average of the velocities at the endpoints, unfortunately we do not know exactly  $y'(t_0 + \Delta t, y(t_0 + \Delta t))$ , since  $y(t_0 + \Delta t)$  is unknown. However we can use the prediction of the Euler method for  $y(t_0 + \Delta t)$  :

$$\begin{aligned} k_1 &= f(y_0, t_0), \\ k_2 &= f(t_0 + \Delta t, y_0 + f(t_0, y_0)\Delta t), \\ y(t_0 + \Delta t) &= y_0 + \frac{1}{2}(k_1 + k_2)\Delta t. \end{aligned}$$

**Problema 20.** Apply the Euler and Heun methods with timestep  $\Delta x = 0.1$  and initial condition  $y(2) = 3$  !

$$a) \quad y' = f(x, y) = x - y; \quad b) \quad y' = x - y^2;$$

Do the same for

$$c) \quad \frac{d}{dx} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} y_2 \\ -y_1 \end{pmatrix}; \quad d) \quad \frac{d}{dx} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} y_1 - y_2 \\ y_1^2 + x \end{pmatrix}$$

with initial condition  $\begin{pmatrix} y_1(2) \\ y_2(2) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 2 \\ 3 \end{pmatrix}$  What are the predictions for  $y(2.1)$ -re?

**Megoldas 20.**

$$\begin{aligned}
 a) \quad \text{Euler : } y(2.1) &\approx y(2) + (2 - 3) \cdot 0.1 = 3 + (-1) \cdot 0.1 = 2.9, \\
 \text{Heun : } k_1 = f(2, 3) &= 2 - 3 = -1, \quad k_2 = f(2.1, 2.9) = 2.1 - 2.9 = -0.8, \\
 y(2.1) &\approx y(2) + \frac{1}{2}(k_1 + k_2) \cdot 0.1 = 3 + \frac{1}{2}(-1 - 0.8) \cdot 0.1.
 \end{aligned}$$

**4.4.4 On the existence and uniqueness of the solution**

**Tetel 2.** Let  $y'(t) = f(t, y(t))$ ,  $y(t_0) = y_0$ , where  $f$  is continuous. Then there exists a constant  $\delta > 0$  and a function  $y$  defined on  $(t_0 - \delta, t_0 + \delta)$ , such that  $y$  solves the DE.

1. It is possible that there is no global (i.e. defined for all  $t$ ) solution:

$$y'(t) = y^2(t), \quad y(0) = 5, \quad \implies \quad y(t) = -\frac{1}{t - 1/5},$$

here  $y$  solves the DE only on the interval  $(-\infty, 1/5)$ . The Lipschitz condition is satisfied only in finite neighbourhoods of the initial condition  $y(0) = 5$ .

2. The solution is not necessarily unique: The  $y' = 3\sqrt[3]{y^2}$  DE is solved by the functions  $y(t) = (t - C)^3$ , but it is also solved by  $\tilde{y}$ :

$$\tilde{y} = \begin{cases} t^3 & \text{ha } t < 0 \\ 0 & \text{ha } 0 \leq t < 33 \\ (t - 33)^3 & \text{ha } 33 \leq t \end{cases}$$

Here the Lipschitz condition is not satisfied in any neighborhood of  $y(t_0) = 0$ .

**Problema 21.** Solve the following DE with initial condition  $y(0) = 1$  and study the existence and uniqueness of the solutions!

$$a) \quad y' = y, \quad b) \quad y' = y^4, \quad c) \quad y' = 2\sqrt{|y|},$$

**Megoldas 21.**

$$\begin{aligned}
 a: \quad y &= e^t, \quad t \in (-\infty, \infty), \\
 b: \quad y &= \frac{1}{\sqrt[3]{1 - 3t}}, \quad t \in (-\infty, 1/3), \\
 c: \quad y &= \begin{cases} (t + 1)^2, & \text{ha } t > -1, \\ 0, & \text{ha } -1 \leq t \leq 1, \\ -(t + 1)^2, & \text{ha } t < -1 \end{cases}
 \end{aligned}$$

# Chapter 5

## Linearizáció

Példa: legyen adott az következő időfüggetlen DE:

$$\frac{d}{dt}y = f(y) = 3y(1 - y) = 3y - 3y^2.$$

Ha a kezdeti feltétel  $y(0) = 0$ , akkor a megoldás  $y(t) = 0 = konst.$ , vagyis  $y_{fix} = 0$  egyensúlyi állapot, fixpont. Ha  $y \approx 0$ , akkor  $f(y) \approx 3y$  (mivel ekkor  $|-3y^2| \ll |3y|$ ), vagyis közelítőleg

$$\frac{d}{dt}y \approx 3 \cdot y,$$

ahol  $3 = \left. \frac{df(y)}{dy} \right|_{y=0}$ . Tehát a fixpont körül az eredeti nemlineáris DE-t elcserélhetjük egy homogén lineáris DE-re!

### 5.1 Egydimenzio, kvalitatív viselkedés

#### 5.1.1 Linearizáció a fixpont körül

Legyen adott az  $\frac{d}{dt}y = f(y)$  időfüggetlen DE. Legyen  $y_{fix}$  a DE-hez tartozó dinamikai rendszer fixpontja, egyensúlyi állapota, vagyis legyen  $f(y_{fix}) = 0$ . Vezessük be az új  $\Delta y = y - y_{fix}$  új változót. Ekkor  $\frac{dy}{dt} = \frac{d\Delta y}{dt}$ , tehát

$$\frac{d}{dt}\Delta y = \frac{dy}{dt} = f(y_{fix} + \Delta y) \approx f(y_{fix}) + f'(y_{fix})\Delta y = f'(y_{fix})\Delta y.$$

A

$$\frac{d}{dt}\Delta y = f'(y_{fix})\Delta y$$

homogén lineáris DE az eredeti nemlineáris DE linearizációja az  $y_{fix}$  fixpont körül. (Itt  $f' = \frac{df(y)}{dy}$ .)

#### 5.1.2 Kvalitatív viselkedés

**Probléma 22.** Rajzold le az  $y' = f(y)$  DE iránymezojét és a megoldásgörbeit! Keresd meg a DE fixpontjait és írd fel a fixponttól való eltérésre vonatkozó DE

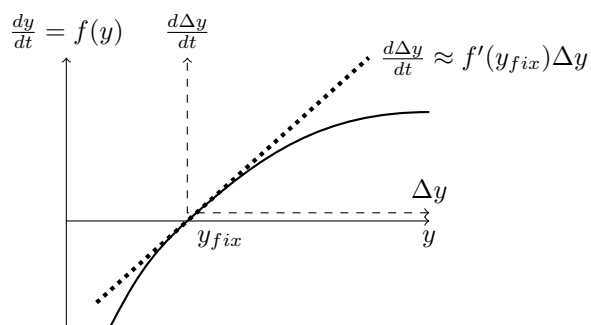


Figure 5.1: Az új  $\Delta y = y - y_{fix}$  koordináta-rendszerben az eredeti  $\frac{dy}{dt} = f(y)$  DE-t a linearizált  $\frac{d\Delta y}{dt} = f'(y_{fix})\Delta y$  verzíóval közelíthetjük.

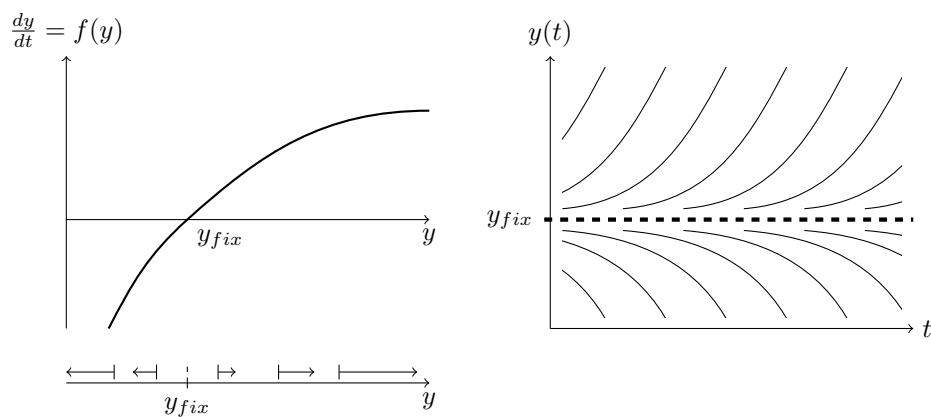


Figure 5.2: Az időfüggetlen  $\frac{dy}{dt} = f(y)$  DE vektormezője és megoldásgörbei.

linearizált alakját! Vizsgald meg a fixpontok stabilitását!

$$\begin{array}{llll} a) y' = 1, & b) y' = y, & c) y' = -y, & d) y' = y + 1, \\ e) y' = -1 + y^2, & f) y' = y(1 - y), & g) y' = y(1 - y)(1 + y). \end{array}$$

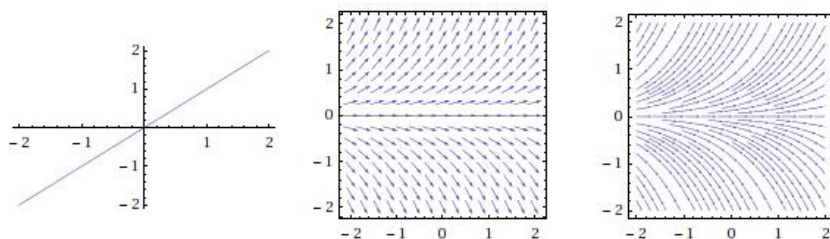


Figure 5.3: b)  $y' = y$

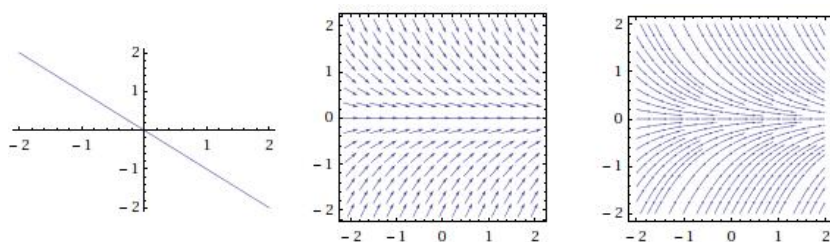


Figure 5.4: c)  $y' = -y$

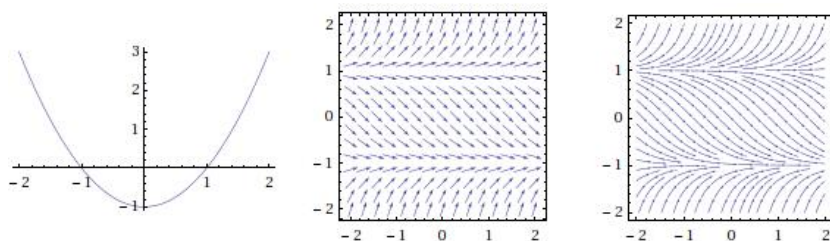
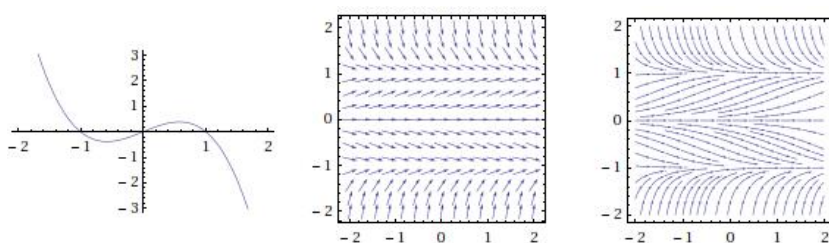


Figure 5.5: e)  $y' = -1 + y^2$

Megoldas 22. .



Figure 5.6: g)  $y' = y(1 - y)(1 + y)$ 

g)

$$\frac{d}{dt}y = f(y) = y(1 - y)(1 + y) = +y - y^3.$$

$f'(y) = \frac{d}{dy}f(y) = 1 - 3y^2$ . A fixpontok (vagyis  $f(y)$  gyokei):

$$y_1 = 0, \quad f'(y_1) = f'(0) = 1 - 3 \cdot 0^2 = 1 > 0,$$

$$y_2 = 1, \quad f'(1) = -2 < 0,$$

$$y_3 = -1, \quad f'(-1) = -2 < 0.$$

$f'$  előjele alapján az  $y_1, y_2, y_3$  fixpontok stabilitása: instabil, stabil, stabil.

A linearizált egyenletek a fixpontok körül:

$$\frac{d}{dt}(y - 0) = \frac{d}{dx}\Delta y_1 = 1 \cdot \Delta y_1,$$

$$\frac{d}{dt}(y - 1) = \frac{d}{dx}\Delta y_2 = -2 \cdot \Delta y_2,$$

$$\frac{d}{dt}(y - (-1)) = \frac{d}{dx}\Delta y_3 = -2 \cdot \Delta y_3,$$

Legyen  $y(t)$  az  $y(0) = 0.7$ ,  $\frac{d}{dt}y = f(y)$  kezdetiérték probléma megoldása. Ekkor

$$\lim_{t \rightarrow \infty} y(t) = 1, \quad \lim_{t \rightarrow -\infty} y(t) = 0.$$

Ha a kezdeti feltétel  $y(0) = -0.7$ , akkor pedig

$$\lim_{t \rightarrow \infty} y(t) = -1, \quad \lim_{t \rightarrow -\infty} y(t) = 0.$$

Részletesebben erről a témáról: Karsai: DE modellek

## 5.2 Tobbdimenzio

### 5.2.1 Kvalitativé viselkedés két dimenzióban

Tegyük fel, hogy egy sima időfüggetlen DE-nek a  $P = \bar{y}(0)$  pontból kiinduló megoldása egy korlátos régióban marad. Ekkor az  $t \rightarrow \bar{y}(t)$  trajektória háromféle módon viselkedhet:

- Ha  $P$  fixpontja a DE-nek, akkor a trajektoria az egyetlen  $P$  pontból áll.
- A trajektoria egy máshol lévő fixponthoz konvergál.
- A trajektoria egy határciklushoz konvergál. (Vagyis létezik olyan periodikus nem konstans  $\bar{\gamma} : t \rightarrow \mathbb{R}^2$  függvény, hogy  $\lim_{t \rightarrow \infty} |\bar{y}(t) - \bar{\gamma}(t)| = 0$ .)

Többé-kevésbé ez a tartalma a Poincaré-Bendixson tételnek.

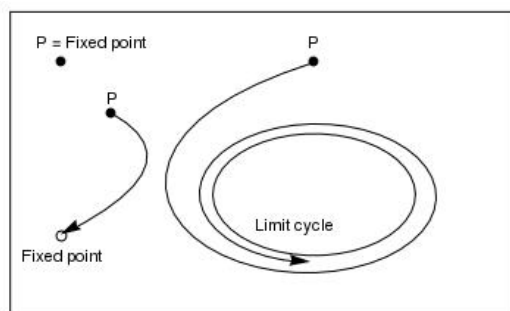


Figure 5.7: A Poincaré-Bendixson tétel illusztrációja.

### 5.2.2 Kvalitative viselkedes magasabb dimenzioban

**Kaosz:** Itt mar nagyon bonyolult, kaotikus viselkedes is elofordulhat. Ennek talan legegyszerubb peldaja a haromdimenzios Lorenz-egyenlet.

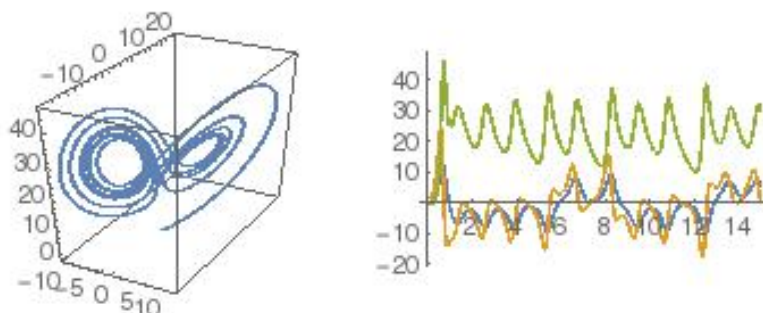


Figure 5.8: A kovetkezo kezdetiertek problema megoldasa:  $x' = -3(x-y), y' = -xz + 26.5x - y, z' = xy - z, x(0) = z(0) = 0, y(0) = 1$ . Az elso abra a  $\bar{\gamma}(t) = (x(t), y(t), z(t))^T$  trajektoria abrazolasa, mig a masodik lerajzolja az  $x, y, z$  komponensek idofuggeset.

Hoszzutavon a megoldas kaotikusan oszcillal az elso abra "nyolcasa" ket fele kozott. Hogyan tudnank jellemezni a megoldas kaotikussagat? Ennek egyik meroszama a (maximalis) Lyapunov exponens.

Legyen a  $\frac{d}{dt}\bar{y} = \bar{f}(\bar{y}), \bar{y}(0) = \bar{y}_0$  DE partikularis megoldasa  $\bar{Y}(t, \bar{y}_0)$ . Ekkor a maximalis Lyapunov exponens definicioja:

$$\lambda = \lim_{t \rightarrow \infty} \max_{\delta y(0) \rightarrow 0} \lim_{t \rightarrow \infty} \frac{1}{t} \ln \frac{|\bar{Y}(t, \bar{y}_0) - \bar{Y}(t, \bar{y}_0 + \delta y(0))|}{|\delta y(0)|}.$$

Ennek a kisse komplikalt kifejezes motivacioja az, hogy ha  $f(y) = ay$ , akkor ennek a kifejezesnek az erteke pontosan  $a$ . Vagyis a Lyapunov exponens felugyeli a kozeli trajektoriak exponencialis tavolodasat. Ha  $y' = ay$ , akkor

$$\begin{aligned} y(0) = y_0 &\implies y(t) = e^{at}y(0), \\ \tilde{y}(0) = y_0 + \delta y_0 &\implies y(t) = e^{at}(y(0) + \delta y_0), \\ |\tilde{y}(t) - y(t)| &= e^{at}|\delta y_0|, \\ \lim_{t \rightarrow \infty} \lim_{\delta y(0) \rightarrow 0} \frac{1}{t} \ln \frac{|e^{at}\delta y_0|}{|\delta y_0|} &= a. \end{aligned}$$

Oldjuk meg a Lorenz-egyenletet az eredeti  $(x, y, z)^T(0) = (0, 1, 0)$ , illetve a  $(x, y, z)^T(0) = (0, 1, 10^{-6})$  kezdeti feltetelek mellett. Abrazoljuk a ket trajektoria tavolsagat es ennek a logaritmusat  $t$  fuggvenyeben!

**Problema 23.** Tegyük fel, hogy erre a Lorenz egyenletre a kezdeti erteket  $10^{-11}$  pontossaggal ismerjük. Korulbelul milyen  $t$  ertekre tudunk megbizhato elorteljelzest adni?

**Problema 24.** A Lyapunov exponens fugghet a kezdeti ertektol, nem csak a differencialegyenlettol. Van-e ilyen fugges esetunkben?

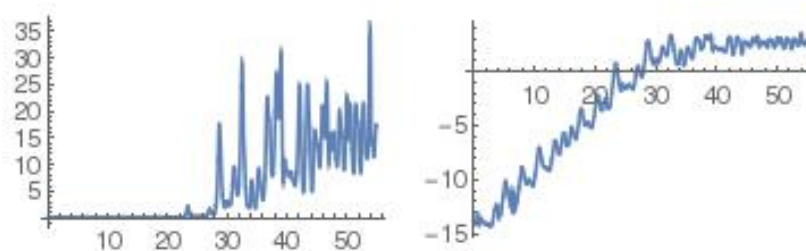


Figure 5.9: Mi történik a trajektoriakkal, ha egy kicsit megváltoztatjuk a kezdeti feltételt:  $(z(0) = 0) \rightarrow (z(0) = 10^{-6})$ . ? Az első ábra a két trajektória távolságát mutatja  $t$  függvényében, ez gyakorlatilag 0 az első ábrán, ha  $t \in [0, 20]$ . Viszont  $t = 30$  után már semmi korreláció sincs (nagyon messze vannak egymástól) a két trajektória között. A Lyapunov exponens a közeli trajektoriak exponenciális távolodását méri, ez a második ábra átlagos meredekséget jelenti a (mondjuk)  $t \in [0, 20]$  időintervallumban.

**Probléma 25.** Mennyi a Lyapunov exponens a Lotka-Volterra egyenlet esetében?

**Probléma 26.** Próbáld megmagyarázni, hogy mit jelent a  $\max$  a Lyapunov exponens nem egészen precíz definíciójában!

**Gradiens aramlás:** A

$$\frac{d}{dt}\bar{y} = -\text{grad}(V(\bar{y}))$$

DE megoldásgörbeinek a viselkedését viszonylag könnyű megérteni, hiszen a trajektoriak a  $V(\bar{y})$  függvény kritikus pontjaihoz konvergálnak. A legtöbb trajektória  $V$  lokális minimumaihoz tart.

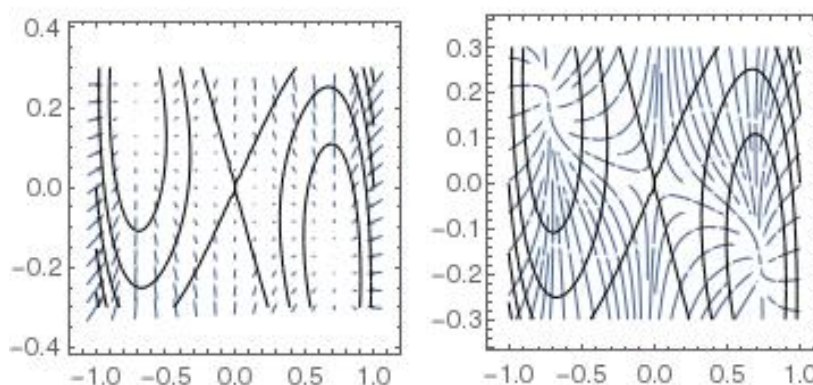


Figure 5.10: A  $V(y_1, y_2) = y_1^4 - y_1^2 + y_2^2 + 0.5y_1y_2$  függvény gradiens aramlata.  $V$  a szintvonaláival lett ábrázolva.

### 5.2.3 Stabilitas

Legyen  $\frac{d}{dt}\bar{y} = \bar{f}(\bar{y})$ ,  $\bar{f}(\bar{y}_{fix}) = 0$

1. Az  $\bar{y}_{fix}$  egyensulyi állapotot Lyapunov stabilnak nevezzuk, ha barmely  $\epsilon > 0$ -hoz letezik olyan  $\delta > 0$ , hogy ha  $|\bar{y}(0) - \bar{y}_{fix}| < \delta$ , akkor  $|\bar{y}(t) - \bar{y}_{fix}| < \epsilon$  barmely  $t > 0$ -ra.
2. Az  $\bar{y}_{fix}$  egyensulyi állapotot aszimptotikusan stabilnak nevezzuk, ha letezik olyan  $\delta > 0$ , hogy ha  $|\bar{y}(0) - \bar{y}_{fix}| < \delta$ , akkor  $\lim_{t \rightarrow \infty} |\bar{y}(t) - \bar{y}_{fix}| = 0$ .

Pl. a csillapitatlan harmonikus oszcillator Lyapunov stabil de nem aszimptotikusan stabil, mig a csillapitott harmonikus oszcillator Lyapunov es aszimptotikusan stabil.

**Tétel 3.** Tegyük fel, hogy letezik olyan, az  $\bar{y}_{fix}$  egyensulyi állapotot egy környezetében definiált  $V(\bar{y})$  függvény, hogy a következok teljesulnek:

1.  $V(\bar{y}_{fix}) = 0$ ,
2.  $V(\bar{y}) > 0$  ha  $\bar{y} \neq \bar{y}_{fix}$ ,
3.  $\frac{d}{dt}V(\bar{y}(t)) < 0$ .

Ekkor  $\bar{y}_{fix}$  aszimptotikusan stabil. Ha az utolso feltetelben megengedjük az egyenloseget is, akkor csak a gyengobb, Lyapunov fele stabilitas következik.

**Problema 27.** Csillapitott harmonikus oszcillator:

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} y \\ p \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -k & -\alpha \end{pmatrix} \begin{pmatrix} y \\ p \end{pmatrix},$$

ahol a rugoalland  $k > 0$ , mig a csillapitas  $\alpha \geq 0$ . Mutasd meg, hogy az energia függvény

$$H(y, p) = \frac{1}{2}p^2 + \frac{k}{2}y^2$$

kielegiti a tetel felteteleit! Vizsgald meg az  $\alpha = 0$  esetet is! Mit modhatunk ez alapjan a fixpont  $\bar{0}$  stabilitasarol?

**Problema 28.** Anharmonikus oszcillator: Legyen

$$H(y, p) = \frac{1}{2}p^2 - \frac{1}{2}y^2 + \frac{1}{2}y^4, \quad \frac{d}{dt}p = -\frac{\partial H}{\partial y}, \quad \frac{d}{dt}y = \frac{\partial H}{\partial p}.$$

Mutasd meg, hogy  $\frac{d}{dt}H = 0$  (ehhez nem kell kihasznalnod  $H$  aktualis formajat, eleg az utolso ket egyenlet)! Keresd meg a DE fixpontjait. Mely fixpontokban lehet  $H$ -t felhasznalni a fixpont stabilitasanak a bizonyitasara?

### 5.2.4 Linearizacio a fixpont körül

Legyen adott az  $\frac{d}{dt}\bar{y} = \bar{f}(\bar{y})$  idofuggetlen DE. Legyen  $\bar{z}$  a DE-hez tartozo dinamikai rendszer fixpontja, egyensulyi allapota, vagyis legyen  $\bar{f}(\bar{z}) = 0$ . Vezesuk be az uj  $\Delta\bar{y} = \bar{y} - \bar{z}$  uj valtozot. Ekkor

$$\frac{d}{dt}\Delta\bar{y} = \frac{d}{dt}\bar{y}$$

tehát

$$\frac{d}{dt} \overline{\Delta y} = \frac{d}{dt} \bar{y} = \bar{f}(\bar{z} + \overline{\Delta y}) \approx \bar{f}(\bar{z}) + \sum_i \frac{\partial \bar{f}}{\partial y_i} \Big|_{\bar{y}=\bar{z}} \Delta y_i = \sum_i \frac{\partial \bar{f}}{\partial y_i} \Big|_{\bar{y}=\bar{z}} \Delta y_i.$$

A

$$\frac{d}{dt} \overline{\Delta y} = \sum_i \frac{\partial \bar{f}}{\partial y_i} \Big|_{\bar{y}=\bar{z}} \Delta y_i$$

homogen lineáris DE az eredeti nemlineáris DE linearizációja a  $\bar{z}$  fixpont körül.

A  $Jac = \frac{\partial \bar{f}}{\partial \bar{y}}$  matrixot az  $\bar{f}$  függvény Jacobi matrixának hívjuk.

### 5.2.5 Ugyanez kettdimenzióban

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} f_1(y_1, y_2) \\ f_2(y_1, y_2) \end{pmatrix}.$$

Fixpont:

$$\bar{z} = \begin{pmatrix} z_1 \\ z_2 \end{pmatrix}, \quad \text{ahol} \quad \begin{pmatrix} f_1(\bar{z}) \\ f_2(\bar{z}) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix}.$$

Legyen  $\overline{\Delta y} = \bar{y} - \bar{z}$ . Ekkor

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \begin{pmatrix} \Delta y_1 \\ \Delta y_2 \end{pmatrix} &= \begin{pmatrix} f_1(z_1 + \Delta y_1, z_2 + \Delta y_2) \\ f_2(z_1 + \Delta y_1, z_2 + \Delta y_2) \end{pmatrix} \\ &\approx \begin{pmatrix} (f_1)'_{y_1}(\bar{z}) \Delta y_1 + (f_1)'_{y_2}(\bar{z}) \Delta y_2 \\ (f_2)'_{y_1}(\bar{z}) \Delta y_1 + (f_2)'_{y_2}(\bar{z}) \Delta y_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} (f_1)'_{y_1}(\bar{z}) & (f_1)'_{y_2}(\bar{z}) \\ (f_2)'_{y_1}(\bar{z}) & (f_2)'_{y_2}(\bar{z}) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \Delta y_1 \\ \Delta y_2 \end{pmatrix}. \end{aligned}$$

Tehát, ha

$$Jac = \begin{pmatrix} \frac{\partial f_1}{\partial y_1} & \frac{\partial f_1}{\partial y_2} \\ \frac{\partial f_2}{\partial y_1} & \frac{\partial f_2}{\partial y_2} \end{pmatrix},$$

akkor a linearizált egyenlet

$$\frac{d}{dt} \overline{\Delta y} = Jac(\bar{z}) \overline{\Delta y}.$$

**Probléma 29.** Keresd meg a Lotka-Volterra (vagy ragadozó-zsakmány) DE fixpontjait és a linearizált egyenleteket!

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 2y_1 - y_1 y_2 \\ -y_2 + y_1 y_2 / 2 \end{pmatrix}.$$

**Megoldás 23.** 1. Fixpontok:

$$\begin{aligned} 2y_1 - y_1 y_2 &= 0 \\ -y_2 + y_1 y_2 / 2 &= 0 \end{aligned} \quad \implies \quad \bar{z}_A = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \text{vagy} \quad \bar{z}_B = \begin{pmatrix} 2 \\ 2 \end{pmatrix}.$$

2. Jacobi matrix:

$$Jac = \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial y_1}(2y_1 - y_1 y_2) & \frac{\partial}{\partial y_2}(2y_1 - y_1 y_2) \\ \frac{\partial}{\partial y_1}(-y_2 + y_1 y_2 / 2) & \frac{\partial}{\partial y_2}(-y_2 + y_1 y_2 / 2) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 2 - y_2 & -y_1 \\ y_2 / 2 & -1 + y_1 / 2 \end{pmatrix}$$

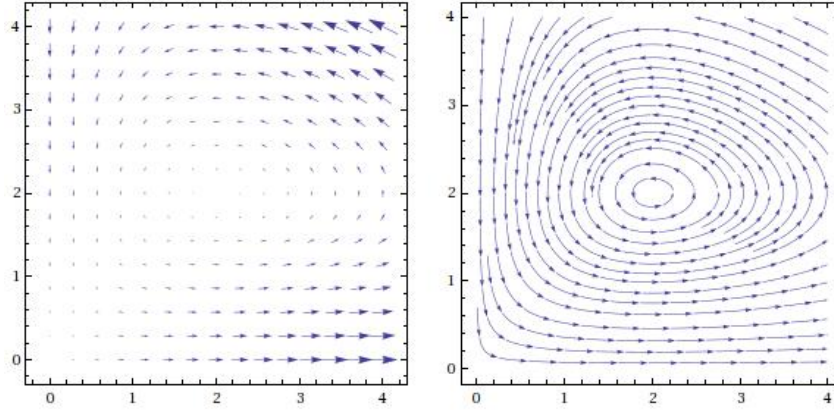


Figure 5.11: Lotka-Volterra DE. A fixpontok helyei: 1.  $\bar{z}_A = (0, 0)^T$ , vagyis nulla ragadozo, nulla zsakmany, 2.  $\bar{z}_B = (2, 2)^T$ , a nemtrivialis egyensulyi allapot.

3. Tehat

$$Jac(\bar{z}_A) = \begin{pmatrix} 2 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}, \quad Jac(\bar{z}_B) = \begin{pmatrix} 0 & -2 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}.$$

A linearizalt egyenletek:

$$\bar{z}_A : \frac{d}{dt} \begin{pmatrix} y_1 - 0 \\ y_2 - 0 \end{pmatrix} = \frac{d}{dt} \Delta y = \begin{pmatrix} 2 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \Delta y_1 \\ \Delta y_2 \end{pmatrix},$$

$$\bar{z}_B : \frac{d}{dt} \begin{pmatrix} y_1 - 0 \\ y_2 - 0 \end{pmatrix} = \frac{d}{dt} \Delta y = \begin{pmatrix} 0 & -2 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \Delta y_1 \\ \Delta y_2 \end{pmatrix}.$$

A DE vektormezeje es megoldasgorbei:

**Problema 30.** Keresd meg az inga mozgast leiro  $\phi''(t) = -\sin(\phi(t))$  DE elsorendo variansanak fixpontjait es a linearizalt egyenleteket!

**Megoldas 24.**

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} \phi \\ \omega \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \omega \\ -\sin(\phi) \end{pmatrix}.$$

1. Fixpontok:

$$\begin{aligned} \omega = 0 \\ -\sin(\phi) = 0 \end{aligned} \quad \implies \quad \bar{z}_A = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \text{vagy} \quad \bar{z}_B = \begin{pmatrix} \pi \\ 0 \end{pmatrix}.$$

2. Jacobi matrix:

$$Jac = \begin{pmatrix} \partial_\phi \omega & \partial_\omega \omega \\ \partial_\phi(-\sin(\phi)) & \partial_\omega(-\sin(\phi)) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -\cos(\phi) & 0 \end{pmatrix}$$

3. Tehat

$$Jac(\bar{z}_A) = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}, \quad Jac(\bar{z}_B) = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}.$$

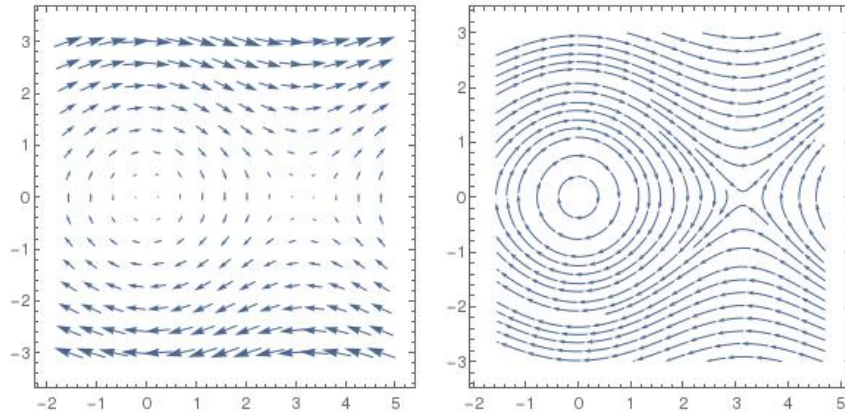


Figure 5.12: Egy inga mozgásának a fazisportreja.  $(\phi, \omega)^T = (0, 0)^T$  a (Lyapunov) stabil egensulyi állapot, míg  $(\phi, \omega)^T = (\pi, 0)^T$  egy instabil fixpont.

A linearizált egyenletek:

$$\bar{z}_A : \frac{d}{dt} \begin{pmatrix} \phi - 0 \\ \omega - 0 \end{pmatrix} = \frac{d}{dt} \begin{pmatrix} \Delta\phi \\ \Delta\omega \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \Delta\phi \\ \Delta\omega \end{pmatrix},$$

$$\bar{z}_B : \frac{d}{dt} \begin{pmatrix} \phi - \pi \\ \omega - 0 \end{pmatrix} = \frac{d}{dt} \begin{pmatrix} \Delta\phi \\ \Delta\omega \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \Delta\phi \\ \Delta\omega \end{pmatrix},$$

A DE vektormezeje és megoldásgorbei:

**Probléma 31.**  $y'' = y - y^3$ . Legyen  $p = y'$ . Mutasd meg, hogy a DE a következő (Hamilton fele) alakban is felírható:

$$y' = \frac{\partial H}{\partial p}, \quad p' = -\frac{\partial H}{\partial y}.$$

Mennyi  $H$ ? Mutasd meg, hogy  $H' = 0$ !

Ird át a DE-t egy elsőrendű DE rendszerre, keresd meg annak a fixpontjait, írd fel a fixpontoktól való elterésre vonatkozó linearizált DE-eket! Vizsgald meg a fixpontok stabilitását!

**Megoldás 25.**

$$y' = p = \frac{\partial H}{\partial p} \implies H(y, p) = \frac{p^2}{2} + h(y),$$

$$p' = y'' = y - y^3 = -\frac{\partial H}{\partial y} \implies H = \frac{p^2}{2} + \frac{y^4}{4} - \frac{y^2}{2} + konst.$$

$H$  (más néven az energia) megmarado mennyiség:

$$H' = pp' + y^3 y' - yy' = p(y - y^3) + (y - y^3)y' = p(y - y^3) + (y - y^3)p = 0.$$

Elsőrendű DE-rendszer:

$$\frac{d}{dx} \begin{pmatrix} y \\ p \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} p \\ y - y^3 \end{pmatrix}$$



1. *Fixpontok:*

$$\begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} p \\ y - y^3 \end{pmatrix} \implies \bar{z}_A = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad \bar{z}_B = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad \bar{z}_C = \begin{pmatrix} -1 \\ 0 \end{pmatrix},$$

2. *Jacobi matrix:*

$$J = \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial y} p & \frac{\partial}{\partial p} p \\ \frac{\partial}{\partial y} (y - y^3) & \frac{\partial}{\partial p} (y - y^3) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 - 3y^2 & 0 \end{pmatrix}$$

3. *Tehat*

$$J(\bar{z}_A) = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad J(\bar{z}_B) = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -2 & 0 \end{pmatrix}, \quad J(\bar{z}_C) = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -2 & 0 \end{pmatrix}$$

*A linearizált egyenletek: A linearizált DE pl. az  $\bar{z}_B$  fixpont körül:*

$$\frac{d}{dx} \begin{pmatrix} y - 1 \\ p - 0 \end{pmatrix} = \frac{d}{dx} \begin{pmatrix} \Delta y \\ \Delta p \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -2 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \Delta y \\ \Delta p \end{pmatrix}$$

*A DE vektormezeje és megoldásgorbei:*

$y'' = y - y^3 - y'$ . Legyen  $p = y'$  Ird at a DE-t egy elsorendu DE rendszerre, keresd meg annak a fixpontjait, ird fel a fixpontoktól valo elterésre vonatkozó linearizált DE-eket! Vizsgald meg a fixpontok stabilitását!

Legyen  $H = p^2/2 - y^2/2 + y^4/4$ . Mutasd meg, hogy  $H' < 0$  a három közül ket fixpontban ! Bizonyítsd be ennek alapján ezen fixpontok stabilitását!

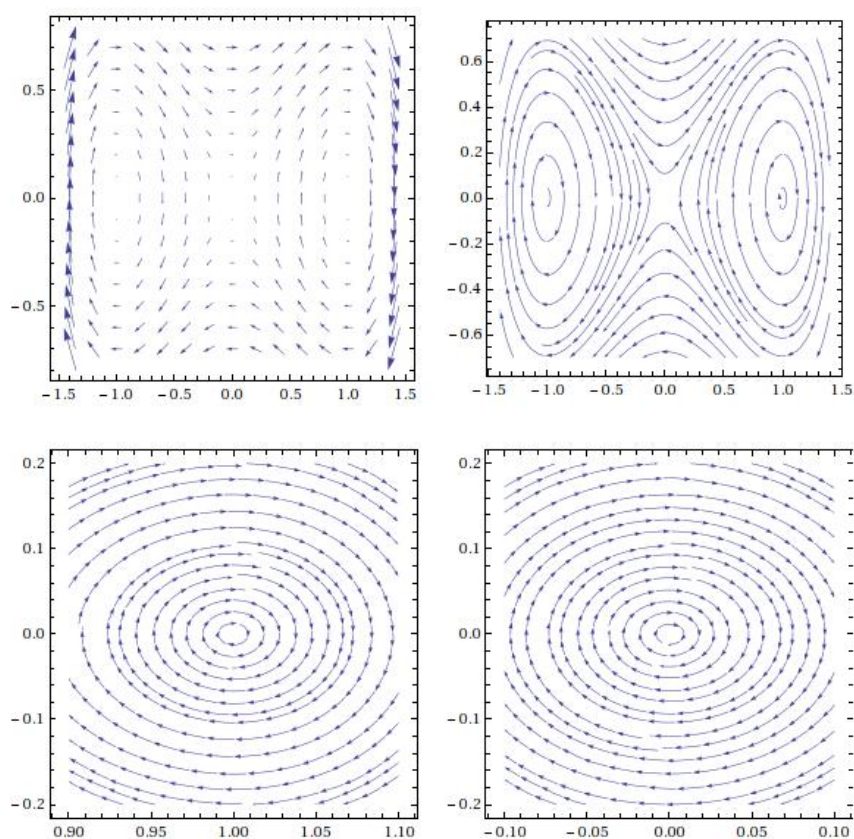


Figure 5.13: Az felső sor két ábrája a DE vektormezőjét, illetve annak megoldásgörbeit mutatja. A második sor első ábrája a megoldásgörbékét ábrázolja az  $\bar{z}_B$  fixpont körül, míg a második ábra a linearizált, közelítő egyenlet megoldásgörbeit tartalmazza. Az első sor két ábrája közötti különbség szinte észrevehetetlen.

# Chapter 6

## Linearization

Example: Let

$$\frac{d}{dt}y = f(y) = 3y(1 - y) = 3y - 3y^2.$$

If  $y(0) = 0$ , then the solution is  $y(t) = 0 = \text{const.}$ , so  $y_{fix} = 0$  is a fixed point (equilibrium position, steady state) of the dynamical system generated by the DE. If  $y \approx 0$ , then  $f(y) \approx 3y$  (since  $|-3y^2| \ll |3y|$ ), so approximately

$$\frac{d}{dt}y \approx 3 \cdot y,$$

where  $3 = \left. \frac{df(y)}{dy} \right|_{y=0}$ . So we can trade the original nonlinear DE for an approximate homogeneous linear one.

### 6.1 One dimension, qualitative behaviour

#### 6.1.1 Linearization around the fixed point

Let  $\frac{d}{dt}y = f(y)$  be a time independent DE. Let  $y_{fix}$  be a fixed point, i.e.  $f(y_{fix}) = 0$ . introduce  $\Delta y = y - y_{fix}$ . Then  $\frac{dy}{dt} = \frac{d\Delta y}{dt}$ , so

$$\frac{d}{dt}\Delta y = \frac{dy}{dt} = f(y_{fix} + \Delta y) \approx f(y_{fix}) + f'(y_{fix})\Delta y = f'(y_{fix})\Delta y.$$

The

$$\frac{d}{dt}\Delta y = f'(y_{fix})\Delta y$$

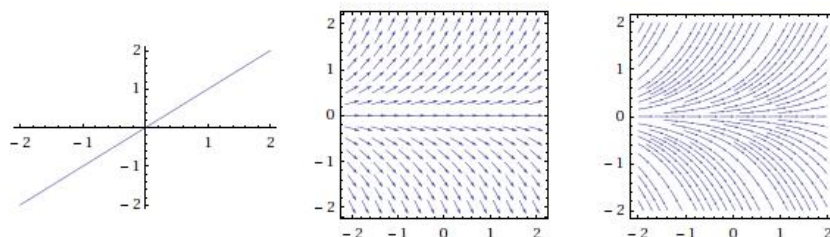
homogeneous linear DE is the linearization of the original DE around  $y_{fix}$ . (Here  $f' = \left. \frac{df(y)}{dy} \right|_{y=y_{fix}}$ .)

#### 6.1.2 Qualitative behaviour

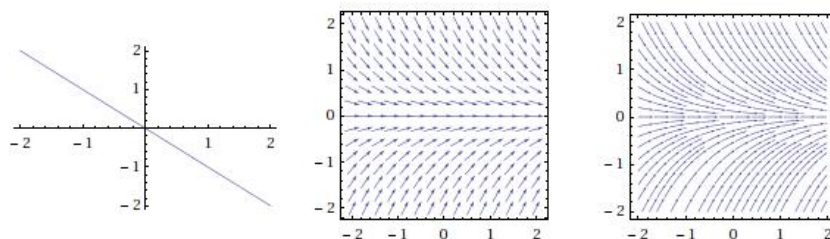
**Problema 32.** Plot the velocity fields and solution curves of  $y' = f(y)$  ! Find the fixed points, write down the linearized equations, and study the stability of the fixed points!

- a)  $y' = 1$ ,    b)  $y' = y$ ,    c)  $y' = -y$ ,    d)  $y' = y + 1$ ,  
e)  $y' = -1 + y^2$ ,    f)  $y' = y(1 - y)$ ,    g)  $y' = y(1 - y)(1 + y)$ .

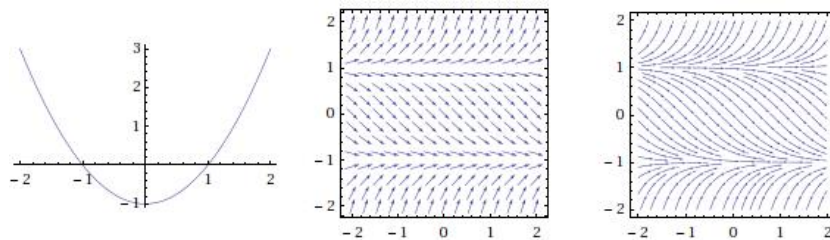
Megoldas 26. b)  $y' = y$



c)  $y' = -y$



e)  $y' = y^2 - 1$



g)

$$\frac{d}{dt}y = f(y) = y(1-y)(1+y) = +y - y^3.$$

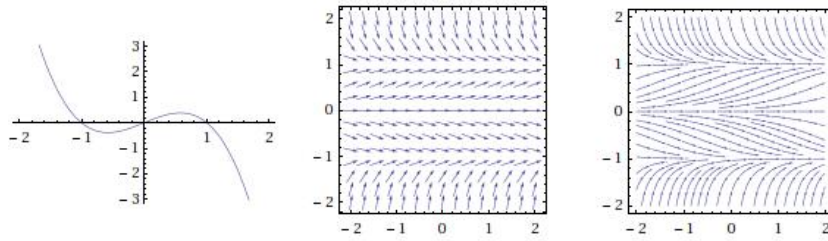
$f'(y) = \frac{d}{dy}f(y) = 1 - 3y^2$ . the fixed points (i.e. the roots of  $f(y)$ ):

$$\begin{aligned} y_1 = 0, & \quad f'(y_1) = f'(0) = 1 - 3 \cdot 0^2 = 1 > 0, \\ y_2 = 1, & \quad f'(1) = -2 < 0, \\ y_3 = -1, & \quad f'(-1) = -2 < 0. \end{aligned}$$

The sign of  $f'$  determines the stability of the fixed points  $y_1, y_2, y_3$ : unstable, stable, stable.

the linearized equations:

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt}(y - 0) &= \frac{d}{dx}\Delta y_1 = 1 \cdot \Delta y_1, \\ \frac{d}{dt}(y - 1) &= \frac{d}{dx}\Delta y_2 = -2 \cdot \Delta y_2, \\ \frac{d}{dt}(y - (-1)) &= \frac{d}{dx}\Delta y_3 = -2 \cdot \Delta y_3, \end{aligned}$$



Assume that  $y(t)$  solves the initial value problem  $y(0) = 0.7$ ,  $\frac{d}{dt}y = f(y)$ . then

$$\lim_{t \rightarrow \infty} y(t) = 1, \quad \lim_{t \rightarrow -\infty} y(t) = 0.$$

if the initial value is  $y(0) = -0.7$ , then

$$\lim_{t \rightarrow \infty} y(t) = -1, \quad \lim_{t \rightarrow -\infty} y(t) = 0.$$

## 6.2 Several dimensions

### 6.2.1 Linearization around the fixed point

Let  $\frac{d}{dt}\bar{y} = \bar{f}(\bar{y})$  be a time independent DE. Let  $\bar{z}$  be a fixed point, so  $\bar{f}(\bar{z}) = 0$ . introduce  $\overline{\Delta y} = \bar{y} - \bar{z}$ . Then

$$\frac{d}{dt}\overline{\Delta y} = \frac{d}{dt}\bar{y},$$

so

$$\frac{d}{dt}\overline{\Delta y} = \frac{d}{dt}\bar{y} = \bar{f}(\bar{z} + \overline{\Delta y}) \approx \bar{f}(\bar{z}) + \sum_i \frac{\partial \bar{f}}{\partial y_i} \Big|_{\bar{y}=\bar{z}} \Delta y_i = \sum_i \frac{\partial \bar{f}}{\partial y_i} \Big|_{\bar{y}=\bar{z}} \Delta y_i.$$

The

$$\frac{d}{dt}\overline{\Delta y} = \sum_i \frac{\partial \bar{f}}{\partial y_i} \Big|_{\bar{y}=\bar{z}} \Delta y_i$$

DE is the linearization around  $\bar{z}$ . The matrix  $Jac = \frac{\partial \bar{f}}{\partial \bar{y}}$  is the Jacobian of  $\bar{f}$ .

### 6.2.2 The same in two dimensions

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} f_1(y_1, y_2) \\ f_2(y_1, y_2) \end{pmatrix}.$$

Fixed point:

$$\bar{z} = \begin{pmatrix} z_1 \\ z_2 \end{pmatrix}, \quad \text{ahol} \quad \begin{pmatrix} f_1(\bar{z}) \\ f_2(\bar{z}) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix}.$$

Let  $\overline{\Delta y} = \bar{y} - \bar{z}$ . then

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \begin{pmatrix} \Delta y_1 \\ \Delta y_2 \end{pmatrix} &= \begin{pmatrix} f_1(z_1 + \Delta y_1, z_2 + \Delta y_2) \\ f_2(z_1 + \Delta y_1, z_2 + \Delta y_2) \end{pmatrix} \\ &\approx \begin{pmatrix} (f_1)_{y_1}'(\bar{z})\Delta y_1 + (f_1)_{y_2}'(\bar{z})\Delta y_2 \\ (f_2)_{y_1}'(\bar{z})\Delta y_1 + (f_2)_{y_2}'(\bar{z})\Delta y_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} (f_1)_{y_1}'(\bar{z}) & (f_1)_{y_2}'(\bar{z}) \\ (f_2)_{y_1}'(\bar{z}) & (f_2)_{y_2}'(\bar{z}) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \Delta y_1 \\ \Delta y_2 \end{pmatrix}. \end{aligned}$$

So if

$$Jac = \begin{pmatrix} \frac{\partial f_1}{\partial y_1} & \frac{\partial f_1}{\partial y_2} \\ \frac{\partial f_2}{\partial y_1} & \frac{\partial f_2}{\partial y_2} \end{pmatrix},$$

then the linearized equation is

$$\frac{d}{dt} \overline{\Delta y} = Jac(\bar{z}) \overline{\Delta y}.$$

**Problema 33.** Find the fixed points of the Lotka-Volterra (or predator-prey) DE and write down the linearized equations!

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 2y_1 - y_1y_2 \\ -y_2 + y_1y_2/2 \end{pmatrix}.$$

**Megoldas 27.** 1. Fixed points:

$$\begin{aligned} 2y_1 - y_1y_2 &= 0 \\ -y_2 + y_1y_2/2 &= 0 \end{aligned} \implies \bar{z}_A = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \text{or} \quad \bar{z}_B = \begin{pmatrix} 2 \\ 2 \end{pmatrix}.$$

2. Jacobian:

$$Jac = \begin{pmatrix} \partial_{y_1}(2y_1 - y_1y_2) & \partial_{y_2}(2y_1 - y_1y_2) \\ \partial_{y_1}(-y_2 + y_1y_2/2) & \partial_{y_2}(-y_2 + y_1y_2/2) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 2 - y_2 & -y_1 \\ y_2/2 & -1 + y_1/2 \end{pmatrix}$$

3. So

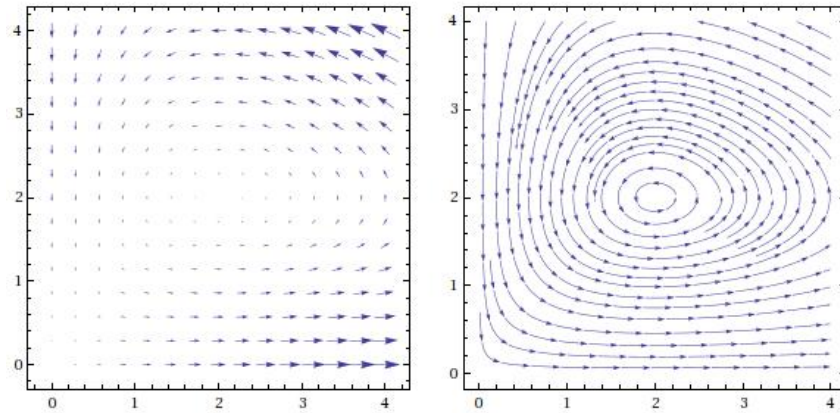
$$Jac(\bar{z}_A) = \begin{pmatrix} 2 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}, \quad Jac(\bar{z}_B) = \begin{pmatrix} 0 & -2 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}.$$

The linearized DE:

$$\bar{z}_A : \frac{d}{dt} \begin{pmatrix} y_1 - 0 \\ y_2 - 0 \end{pmatrix} = \frac{d}{dt} \overline{\Delta y} = \begin{pmatrix} 2 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \Delta y_1 \\ \Delta y_2 \end{pmatrix},$$

$$\bar{z}_B : \frac{d}{dt} \begin{pmatrix} y_1 - 0 \\ y_2 - 0 \end{pmatrix} = \frac{d}{dt} \overline{\Delta y} = \begin{pmatrix} 0 & -2 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \Delta y_1 \\ \Delta y_2 \end{pmatrix}.$$

The velocity field and solution curves:



**Problema 34.** *The motion of a pendulum is described by the following DE:  $\phi''(t) = -\sin(\phi(t))$ . Rewrite it as a first order system, find the fixed points and write down the linearized equations!*

**Megoldas 28.**

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} \phi \\ \omega \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \omega \\ -\sin(\phi) \end{pmatrix}.$$

1. *Fixed points:*

$$\begin{aligned} \omega = 0 \\ -\sin(\phi) = 0 \end{aligned} \quad \implies \quad \bar{z}_A = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \text{or} \quad \bar{z}_B = \begin{pmatrix} \pi \\ 0 \end{pmatrix}.$$

2. *Jacobian:*

$$Jac = \begin{pmatrix} \partial_\phi \omega & \partial_\omega \omega \\ \partial_\phi(-\sin(\phi)) & \partial_\omega(-\sin(\phi)) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -\cos(\phi) & 0 \end{pmatrix}$$

3. *So*

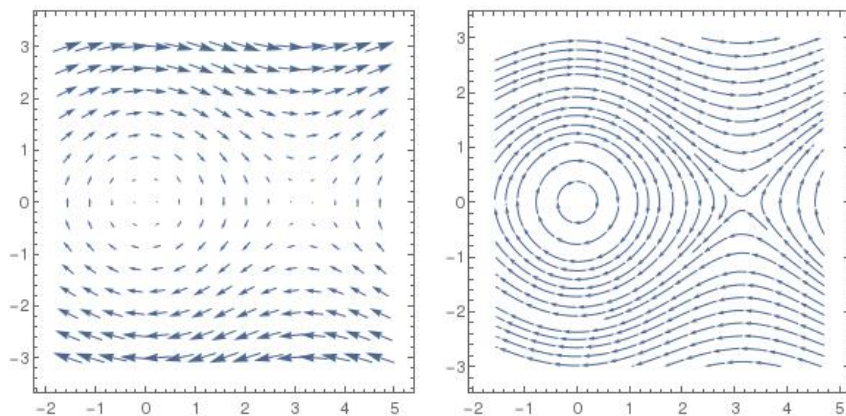
$$Jac(\bar{z}_A) = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}, \quad Jac(\bar{z}_B) = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}.$$

*The linearized equations:*

$$\bar{z}_A : \frac{d}{dt} \begin{pmatrix} \phi - 0 \\ \omega - 0 \end{pmatrix} = \frac{d}{dt} \begin{pmatrix} \Delta\phi \\ \Delta\omega \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \Delta\phi \\ \Delta\omega \end{pmatrix},$$

$$\bar{z}_B : \frac{d}{dt} \begin{pmatrix} \phi - \pi \\ \omega - 0 \end{pmatrix} = \frac{d}{dt} \begin{pmatrix} \Delta\phi \\ \Delta\omega \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \Delta\phi \\ \Delta\omega \end{pmatrix},$$

*The velocity field and solution curves*



**Problema 35.**  $y'' = y - y^3$ . Let  $p = y'$ . Show that the DE can be written in the following Hamiltonian form

$$y' = \frac{\partial H}{\partial p}, \quad p' = -\frac{\partial H}{\partial y}.$$

*How much is  $H$  ? Show that  $H' = 0$  !*

*Rewrite it as a first order system, find the fixed points and write down the linearized equations!*

**Megoldas 29.**

$$\begin{aligned} y' = p = \frac{\partial H}{\partial p} &\implies H(y, p) = \frac{p^2}{2} + h(y), \\ p' = y'' = y - y^3 = -\frac{\partial H}{\partial y} &\implies H = \frac{p^2}{2} + \frac{y^4}{4} - \frac{y^2}{2} + \text{konst.} \end{aligned}$$

$H$  (the energy) is a conserved quantity:

$$H' = pp' + y^3 y' - yy' = p(y - y^3) + (y - y^3)y' = p(y - y^3) + (y - y^3)p = 0.$$

The first order DE::

$$\frac{d}{dx} \begin{pmatrix} y \\ p \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} p \\ y - y^3 \end{pmatrix}$$

1. Fix points:

$$\begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} p \\ y - y^3 \end{pmatrix} \implies \bar{z}_A = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad \bar{z}_B = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad \bar{z}_C = \begin{pmatrix} -1 \\ 0 \end{pmatrix},$$

2. Jacobian:

$$J = \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial y} p & \frac{\partial}{\partial p} p \\ \frac{\partial}{\partial y} (y - y^3) & \frac{\partial}{\partial p} (y - y^3) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 - 3y^2 & 0 \end{pmatrix}$$

3. so

$$J(\bar{z}_A) = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad J(\bar{z}_B) = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -2 & 0 \end{pmatrix}, \quad J(\bar{z}_C) = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -2 & 0 \end{pmatrix}$$

The linearized DE around  $\bar{z}_B$ :

$$\frac{d}{dx} \begin{pmatrix} y - 1 \\ p - 0 \end{pmatrix} = \frac{d}{dx} \begin{pmatrix} \Delta y \\ \Delta p \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -2 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \Delta y \\ \Delta p \end{pmatrix}$$

Velocity field and solution curves:



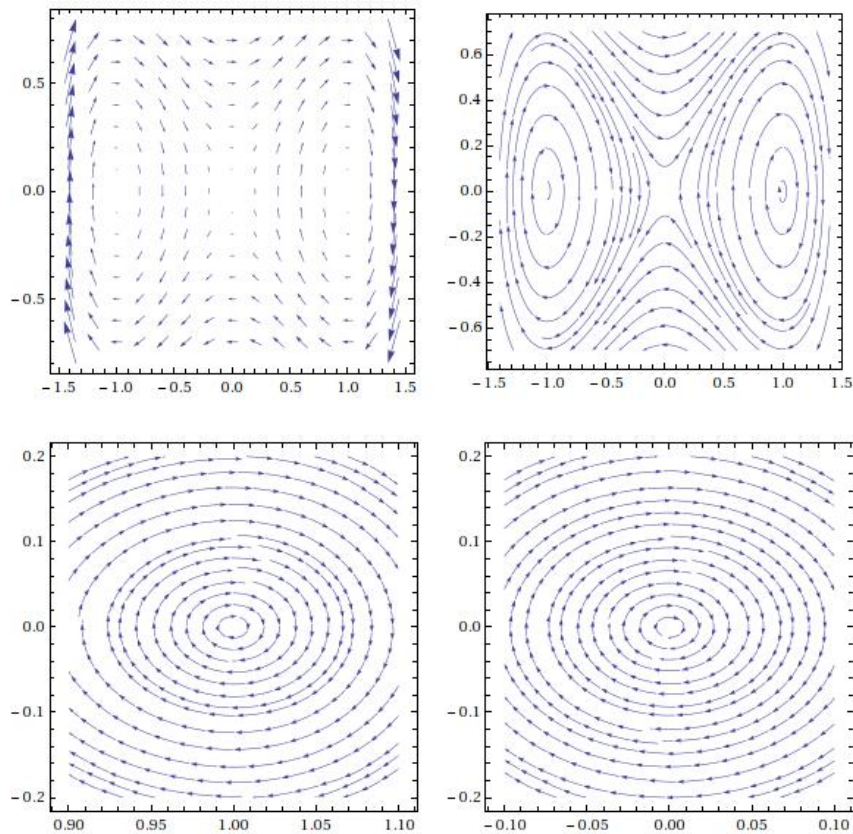


Figure 6.1: Upper row: velocity field and solution curves. Lower row: Solution curves around  $\bar{z}_B$  for the nonlinear and the linearized equations. The shapes of the solution curves are very close to each other in these two plots.



## Chapter 7

# Homogen linearis rendszer

Homogen, illetve inhomogen linearis egyenlet:

$$\text{hom: } \frac{d}{dt} \bar{y} = A(t) \bar{y}, \quad \text{inhom: } \frac{d}{dt} \bar{y} = A(t) \bar{y} + \bar{f}(t),$$

( $\bar{y}$  vektor,  $A$  matrix.)

1. Szuperpozicio elve: Ha

$$\frac{d}{dt} \bar{y}_1 = A(t) \bar{y}_1 \quad \text{es} \quad \frac{d}{dt} \bar{y}_2 = A(t) \bar{y}_2$$

akkor

$$\frac{d}{dt} (\alpha_1 \bar{y}_1 + \alpha_2 \bar{y}_2) = A(t) (\alpha_1 \bar{y}_1 + \alpha_2 \bar{y}_2),$$

vagyis a homogen egyenletek megoldasainak linearis kombinacioja is megoldas.

2. Inhom. egyenlet altalanos megoldasa: Ha

$$\frac{d}{dt} \bar{y}_{hom} = A(t) \bar{y}_{hom} \quad \text{es} \quad \frac{d}{dt} \bar{y}_{in} = A(t) \bar{y}_{in} + \bar{f}(t),$$

akkor

$$\frac{d}{dt} (\bar{y}_{hom} + \bar{y}_{in}) = A(t) (\bar{y}_{hom} + \bar{y}_{in}) + \bar{f}(t).$$

Tehat az inhomogen egyenlet altalanos megoldasa felirhato a homogen egyenlet  $\bar{y}_{hom}$  altalanos megoldasa es az inhom. egyenlet egy  $\bar{y}_i$  partikularis megoldasanak az  $\bar{y}_{hom} + \bar{y}_i$  osszegekent.

3. Linearis input-output relacio: Ha

$$\frac{d}{dt} \bar{y}_1 = A(t) \bar{y}_1 + \bar{f}_1(t) \quad \text{es} \quad \frac{d}{dt} \bar{y}_2 = A(t) \bar{y}_2 + \bar{f}_2(t)$$

akkor

$$\frac{d}{dt} (\alpha_1 \bar{y}_1 + \alpha_2 \bar{y}_2) = A(t) (\alpha_1 \bar{y}_1 + \alpha_2 \bar{y}_2) + (\alpha_1 \bar{f}_1(t) + \alpha_2 \bar{f}_2(t)),$$

tehat az  $(\alpha_1 \bar{f}_1(t) + \alpha_2 \bar{f}_2(t))$  "input"  $(\alpha_1 \bar{y}_1 + \alpha_2 \bar{y}_2)$  "output"-ot general.

## 7.1 Idofüggetlen homogen rendszerek

**Probléma 36.** *Radioaktív bomlás:  $A \rightarrow B \rightarrow \emptyset$ .*

$$\frac{d}{dt} \bar{y} = \frac{d}{dt} \begin{pmatrix} a \\ b \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -2a \\ 2a - 3b \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -2 & 0 \\ 2 & -3 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} a \\ b \end{pmatrix}.$$

*Ennek a feladatnak nagyon könnyű a megoldása, ha  $a(0) = 0, b(0) = 1$  (ez a  $P$  pont). Magyarozd meg, hogy miért sokkal nehezebb a feladat, ha a kezdeti feltétel  $a(0) = 1, b(0) = 0$  (ez pedig a  $Q$  pont) !*

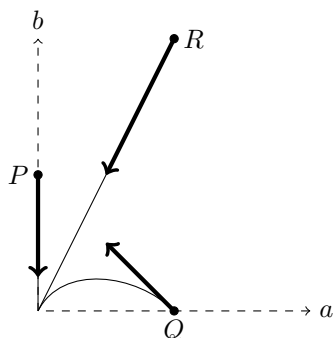


Figure 7.1: A sebességvektorok különböző  $\bar{y} = (a, b)^T$  pontokban. A  $P = (0, 1)^T$  és a  $R = (1, 2)^T$  pontokban a sebességvektor és a pozícióvektor egyirányú. Ez nem igaz a  $Q = (1, 0)^T$  pontra, így az innen kiinduló trajektória görbevonalu.

**Megoldás 30.** *Ha*

$$\bar{y}(0) = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}, \text{ akkor } \dot{\bar{y}}(0) = -3 \cdot \bar{y}(0),$$

*vagyis a pozícióvektor  $\bar{y}$  és a sebességvektor  $\dot{\bar{y}}$  arányos egymással (vagyis egyirányú), tehát a megoldás*

$$\bar{y}(t) = e^{-3t} \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}.$$

*Ez az arányosság nem teljesül, ha  $\bar{y}(0) = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$ , ebből a kezdeti feltételből kiindulva a az  $\bar{y}(t)$  trajektória egy görbe vonal lesz. Viszont legyen*

$$\bar{y}(0) = \begin{pmatrix} 1 \\ 2 \end{pmatrix}, \text{ ekkor } \dot{\bar{y}}(0) = \begin{pmatrix} -2 & 0 \\ 2 & -3 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ 2 \end{pmatrix} = -2 \cdot \bar{y}(0),$$

*vagyis a pozícióvektor  $\bar{y}$  és a sebességvektor  $\dot{\bar{y}}$  arányos egymással, így az evolúció az  $\bar{y}(0)$  vektor egyenesen történik, a megoldás tehát*

$$\bar{y}(t) = e^{-2t} \begin{pmatrix} 1 \\ 2 \end{pmatrix}.$$

*Mivel a DE hom.lin., így az általános megoldás*

$$\bar{y}(t) = C_1 e^{-3t} \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} + C_2 e^{-2t} \begin{pmatrix} 1 \\ 2 \end{pmatrix}$$

**Tétel 4.** Ha a  $\bar{v}_1, \dots, \bar{v}_n$  vektorok bazist alkotnak egy vektorterben es sajátvektorai  $A$ -nak, vagyis  $A\bar{v}_i = \lambda_i\bar{v}_i$ , akkor a

$$\frac{d}{dt}\bar{y} = A\bar{y}$$

DE általános megoldása

$$\bar{y}(t) = \sum_{i=1}^n C_i e^{\lambda_i t} \bar{v}_i.$$

Valóban, ha kiszámítjuk a DE két oldalát:

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \left( \sum_{i=1}^n C_i e^{\lambda_i t} \bar{v}_i \right) &= \sum_{i=1}^n C_i \lambda_i e^{\lambda_i t} \bar{v}_i, \\ A \cdot \left( \sum_{i=1}^n C_i e^{\lambda_i t} \bar{v}_i \right) &= \sum_{i=1}^n C_i e^{\lambda_i t} \lambda_i \bar{v}_i, \end{aligned}$$

akkor ugyanazt kapjuk. Sajnos nincs arra garancia, hogy letezik sajátvektorokból álló bazis. Azonban ez az eset is kezelhető, mivel

$$\frac{d}{dt}\bar{y} = A\bar{y}, \quad \bar{y}(0) = \bar{y}_0 \quad \implies \quad \bar{y}(t) = e^{tA}\bar{y}_0.$$

Ehhez persze definiálnunk kell egy matrix exponenciális függvényt.

### 7.1.1 Exponenciális függvény

**Valós számok.**  $x \in \mathbb{R}$ .

$e^x$  mindenhol konvergens Taylor sora:

$$e^x = 1 + x + \frac{x^2}{2!} + \frac{x^3}{3!} + \dots$$

$e^x e^y = e^{x+y}$ , tehát

$$\begin{aligned} \left( 1 + x + \frac{x^2}{2!} + \dots \right) \left( 1 + y + \frac{y^2}{2!} + \dots \right) \\ = \left( 1 + (x+y) + \frac{(x+y)^2}{2!} + \dots \right). \end{aligned} \quad (7.1)$$

Ez azt jelenti, hogy ha például kiszámítjuk  $xy$  együtthatóját a két oldalon, akkor ugyanazt, 1-et kapunk.

**Komplex számok.**  $x \in \mathbb{C}$ .

Definiáljuk az exponenciális függvény komplex számokra ugyanazzal a Taylor sorral:

$$e^x = 1 + x + \frac{x^2}{2!} + \frac{x^3}{3!} + \dots$$

Ekkor  $e^x e^y = e^{x+y}$ , mivel ugyanazok a műveleti szabályok érvényesek a komplex számokra is, így (7.1.1) itt is igaz.

Ha  $a$  valós, akkor

$$\begin{aligned} e^{ia} &= 1 + ia + \frac{(ia)^2}{2!} + \frac{(i)a^3}{3!} + \dots \\ &= \left(1 - \frac{a^2}{2!} + \dots\right) + i \left(a - \frac{a^3}{3!} + \dots\right) = \cos(a) + i \sin(a). \end{aligned}$$

Tehát pl.

$$e^{2+3i} = e^2 (\cos(3) + i \sin(3))$$

**Matrix exponensek.**  $x \in \text{Mat}(n)$ . Itt  $x, y$   $n \times n$  matrixok.  $e^x$  továbbra is a Taylor sorral van definiálva. (A továbbiakban 1 az egységmatrixot (is) jelöli.) Vajon igaz-e, hogy

$$\begin{aligned} e^x e^y &= \left(1 + x + \frac{x^2}{2!} + \dots\right) \left(1 + y + \frac{y^2}{2!} + \dots\right) \quad (7.2) \\ &= 1 + (x + y) + \left(\frac{x^2}{2!} + \frac{y^2}{2!} + xy\right) + \dots \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} ??? = ??? \quad e^{x+y} &= \left(1 + (x + y) + \frac{(x + y)^2}{2!} + \dots\right) \quad (7.3) \\ &= 1 + x + y + \frac{x^2}{2!} + \frac{y^2}{2!} + \frac{1}{2!}(xy + yx) + \dots \end{aligned}$$

Az második sor csak akkor egyenlő a negyedikkel, ha  $xy = yx$ , ami NEM igaz általában a matrixszorzásra. Tehát:

$$\text{ha } AB = BA, \text{ akkor } e^A e^B = e^{A+B}$$

Kommutator:  $[A, B] = AB - BA$ . Vagyis  $AB = BA$  ugyanazt jelenti, mint  $[A, B] = 0$ .

A skalaris  $y' = ay$  megoldása:  $y = e^{at}y(0)$ , mivel

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \left[ \left(1 + at + \frac{(at)^2}{2!} + \frac{(at)^3}{3!} + \dots\right) y(0) \right] &= \left(0 + a + a^2t + \frac{a^3t^2}{2!} + \dots\right) y(0) \\ &= a \left(1 + at + \frac{(at)^2}{2!} + \dots\right) y(0) \quad (7.4) \end{aligned}$$

Ugyanez a levezetés igaz, ha  $a$  helyett egy  $A$  matrixot,  $y$  helyett egy  $\bar{y}$  vektor t írunk:

$$\frac{d}{dt} \bar{y} = A\bar{y} \implies \bar{y} = e^{tA} \bar{y}(0). \quad (7.5)$$

*Megjegyzés 1:* Persze joggal aggodhatunk a Taylor sor konvergenciaja miatt. Valós és komplex számok esetében a különböző becsléseknél a számok

$$|xy| = |x| \cdot |y|, \quad |x + y| \leq |x| + |y|$$

tulajdonságait használjuk fel. Hasonló összefüggések matrixokra is igazak, ha egy euklideszi (vagy a komplex esetben hermitikus) vektortérben ható lineáris transzformáció normáját így értelmezzük:

$$\|A\| = \max_{\|\bar{v}\|=1} \|A\bar{v}\|.$$

(Vagyis maximalisan hanyszorosara nyujthat meg a tr. egy egysegektort.)  
Ekkor

$$\|AB\| \leq \|A\| \cdot \|B\|, \quad \|A + B\| \leq \|A\| + \|B\|.$$

*Megjegyzes 2:* Csabito lenne a (7.5) kepletet akkor is alkalmazni, ha a  $\bar{y}$  egy vegtelen dimenzios vektorter eleme, pl. egy egyvaltozos sima fuggveny.

*Pelda:* Hoegyenlet.

$$\partial_t \phi(t, x) = \partial_x^2 \phi(t, x), \quad \phi(0, x) = f(x),$$

ahol  $f(x)$  a  $t = 0$ -kor adott homersekleteloszlas. Ennek a megoldasat formalisan a kovetkezo alakbn irhatjuk fel:

$$\phi(t, x) = \left( e^{t\partial_x^2} f \right) (x).$$

Viszont ez a kifejezes szinte mindig ertelmetlen, ha  $t < 0$ . (Ennek az a magyarázata, hogy a hoegyenlet által leirt evolucio "kisimitja" a kezdeti homersekleteloszlast, tehat ha a kezdeti eloszlas nem extrem modon sima, akkor idoben visszafele nem lehet megoldani az PDE-t.) Ettol figgetlenül az ilyen formalis kifejezesek vegtelenul hsznosak lehetnek.

Hogyan tudjuk kiszamítani  $e^A$ -t? Ez nagyon konnyu, ha  $A$  diagonalis. A (peldaül ket dimenzios) diagonalis matrixok algebraja tulajdonkeppen ket fuggetlen kopiaja (direkt osszege) a kozonseges szamok algebrajanak:

$$\begin{pmatrix} a_1 & 0 \\ 0 & a_2 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} b_1 & 0 \\ 0 & b_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} a_1 + b_1 & 0 \\ 0 & a_2 + b_2 \end{pmatrix},$$

$$\begin{pmatrix} a_1 & 0 \\ 0 & a_2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} b_1 & 0 \\ 0 & b_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} a_1 b_1 & 0 \\ 0 & a_2 b_2 \end{pmatrix}.$$

Emiatt

$$e^D = \exp \begin{pmatrix} d_1 & 0 \\ 0 & d_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} e^{d_1} & 0 \\ 0 & e^{d_2} \end{pmatrix}.$$

Ha  $A$  nem diagonalis, de diagonalizalható (vagyis van olyan  $S$  invertalható matrix, hogy  $S^{-1}AS = D$  mar diagonalis (ekkor persze  $SDS^{-1} = A$ )), akkor

$$\begin{aligned} e^A &= SS^{-1} + SDS^{-1} + \frac{1}{2!} SDS^{-1} SDS^{-1} + \dots \\ &= S \left( 1 + D + \frac{1}{2!} D^2 + \dots \right) S^{-1} = S e^D S^{-1}. \end{aligned}$$

### 7.1.2 Sajatertekek, sajátvektorok

Sajatertekegyenlet:

$$A\bar{v} = \lambda\bar{v}, \quad \bar{v} \neq \bar{0}$$

$$A\bar{v} = \lambda E\bar{v},$$

$$(A - \lambda E)\bar{v} = \bar{0}.$$

$$\text{Viszont } (A - \lambda E)\bar{0} = \bar{0},$$

tehat a linearis transzformacio  $A - \lambda E$  nem egy az egyhez tipusu, vagyis nem invertalható, tehat az egyenletunknek csak akkor lesz nemtrivialis  $\bar{v} \neq \bar{0}$  megoldasa, ha

$$\det(A - \lambda E) = 0.$$

Ebbol megkapjuk  $\lambda$  lehetséges értékeit, ezután  $\bar{v}$  megkereséséhez már csak egy lineáris egyenlet megoldás szükséges.

**Tétel 5.** Tegyük fel, hogy a  $\bar{v}_1, \dots, \bar{v}_n$  vektorok bazist alkotnak egy vektortérben és sajátvektorai  $A$ -nak, vagyis  $A\bar{v}_i = \lambda_i\bar{v}_i$ . Legyen  $S$  a  $\bar{v}_i$  oszlopvektorokból alkotott mátrix. Ekkor

$$S^{-1}AS = \text{diag}(\lambda_1, \dots, \lambda_n) = D.$$

Itt  $\text{diag}(\lambda_1, \dots, \lambda_n)$  azt a diagonális mátrixot jelenti, ahol nem nulla elemek csak a diagonálison vannak, az  $i$ -edik sorban ez az elem éppen  $\lambda_i$ .

**Probléma 37.** Keresd meg az  $A$  mátrix sajátértékeit és sajátvektorait! Keresd meg azt az  $S$  hasonlosági transzformációt, ami diagonalizálja  $A$ -t, vagyis  $D = S^{-1}AS$ , ahol  $D$  diagonális! Írd fel a  $v$  vektort a sajátvektorok lineáris kombinációjaként! Mennyi  $A^{13}v$  ?

$$\begin{array}{lllll} \text{a) } (\bar{7}) & \text{b) } \begin{pmatrix} 3 & 0 \\ 0 & 2 \end{pmatrix} & \text{c) } \begin{pmatrix} 2 & 0 \\ 1 & 3 \end{pmatrix} & \text{d) } \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 0 & 3 \end{pmatrix} & \text{e) } \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} \\ & \text{f) } \begin{pmatrix} 2 & -3 \\ 3 & 2 \end{pmatrix} & \text{g) } \begin{pmatrix} 2 & 1 & 0 \\ 0 & 3 & 0 \\ 0 & 0 & 7 \end{pmatrix} & \text{h) } \begin{pmatrix} 2 & -3 & 0 \\ 3 & 2 & 0 \\ 0 & 0 & 7 \end{pmatrix} & \end{array}$$

Itt a  $v$  vektor értéke:

$$\text{a) } v = (8), \quad \text{b-f) } v = \begin{pmatrix} 3 \\ 4 \end{pmatrix}, \quad \text{g-h) } v = \begin{pmatrix} 1 \\ 2 \\ 3 \end{pmatrix}$$

**Megoldás 31.** b)

$$A = \begin{pmatrix} 3 & 0 \\ 0 & 2 \end{pmatrix}$$

Sajátértékek:  $\lambda_1 = 3, \quad \lambda_2 = 2,$

Sajátvektorok:

$$v_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad v_2 = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$D = S^{-1}AS = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 3 & 0 \\ 0 & 2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 3 & 0 \\ 0 & 2 \end{pmatrix}$$

Mivel  $A$  eleve diagonális volt, ez a feladat triviális, a sajátértékek a diagonális elemek, a sajátvektorok pedig a standard bazis.

d)

$$A = \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 0 & 3 \end{pmatrix}$$

Sajátértékek egyenlete:

$$\det(A - \lambda E) = \begin{vmatrix} 2 - \lambda & 1 \\ 0 & 3 - \lambda \end{vmatrix} = (2 - \lambda)(3 - \lambda) - 1 \cdot 0 = 0$$



Sajátértékek:  $\lambda_1 = 3$ ,  $\lambda_2 = 2$ .

Mivel a diagonális alatt csupa 0 áll, így a sajátértékek automatikusan a diagonális elemek.

Sajátvektorok egyenlete ( $\lambda_1 = 3$ -ra):

$$\begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 0 & 3 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = 3 \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix},$$

vagy

$$\begin{pmatrix} 2-3 & 1 \\ 0 & 3-3 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

Innen  $\begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x \\ x \end{pmatrix}$ . Ezek közül választunk egy nem nulla vektort, pl. legyen  $x = 1$ .

Sajátvektorok:

$$v_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}, \quad v_2 = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

Az  $A$  mátrixot diagonalizáló hasonlosági transzformáció:

$$D = S^{-1}AS = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 0 & 3 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 3 & 0 \\ 0 & 2 \end{pmatrix}$$

Itt  $S$  a  $v_1$  és a  $v_2$  oszlopvektorokból álló mátrix, illetve

$$S^{-1} = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}^{-1} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix}$$

Mennyi  $A^{13}v$  ?

$$\begin{aligned} A^{13}v &= (SDS^{-1})^{13}v = SD^{13}S^{-1}v \\ &= \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 3^{13} & 0 \\ 0 & 2^{13} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 3 \\ 4 \end{pmatrix} \end{aligned}$$

vagy

$$\begin{pmatrix} 3 \\ 4 \end{pmatrix} = \alpha v_1 + \beta v_2,$$

ahol

$$\begin{pmatrix} \alpha \\ \beta \end{pmatrix} = S^{-1} \begin{pmatrix} 3 \\ 4 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 3 \\ 4 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 4 \\ -1 \end{pmatrix},$$

tehát

$$A^{13}v = A^{13}(\alpha v_1 + \beta v_2) = \alpha \lambda_1^{13} v_1 + \beta \lambda_2^{13} v_2 = 4 \cdot 3^{13} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} + (-1) \cdot 2^{13} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

f)

$$A = \begin{pmatrix} 2 & -3 \\ 3 & 2 \end{pmatrix}$$

Sajatertekek:  $\lambda_1 = 2 + 3i$ ,  $\lambda_2 = 2 - 3i$ ,

Sajatvektorok:

$$v_1 = \begin{pmatrix} i \\ 1 \end{pmatrix}, \quad v_2 = \begin{pmatrix} -i \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$D = S^{-1}AS = \begin{pmatrix} -\frac{i}{2} & \frac{1}{2} \\ \frac{i}{2} & \frac{1}{2} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 2 & -3 \\ 3 & 2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} i & -i \\ 1 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 2+3i & 0 \\ 0 & 2-3i \end{pmatrix}$$

g) Mivel  $A$  a d) es az a) blokkok kombinacioja, így ezen ket feladat eredményeit felhasználva a következöket kapjuk:

$$A = \begin{pmatrix} 2 & 1 & 0 \\ 0 & 3 & 0 \\ 0 & 0 & 7 \end{pmatrix}$$

Sajatertekek:  $\lambda_1 = 3$ ,  $\lambda_2 = 2$ ,  $\lambda_3 = 7$ ,

Sajatvektorok:

$$v_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad v_2 = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad v_3 = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}.$$

$$D = S^{-1}AS = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 1 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 2 & 1 & 0 \\ 0 & 3 & 0 \\ 0 & 0 & 7 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 1 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 3 & 0 & 0 \\ 0 & 2 & 0 \\ 0 & 0 & 7 \end{pmatrix}$$

Jegyzet a sajátertekekproblemarol: BME kurzus: Sajaterdek, sajtvektor

## 7.2 Idofuggetlen homogen problemak

**Probléma 38.** Oldd meg az elozo feladatban szereplo  $A$  matrixokra az

$$\frac{d}{dx}y = Ay, \quad y(0) = v$$

DE-t! Ird fel az altalanos, illetve a partikularis megoldast! Vizsgald meg az  $y = 0$  fixpont stabilitasat!Mennyi  $\exp(xA)$ ? Ird fel a partikularis megoldast  $e^{xA}$  segitsegevel!**Megoldas 32.** d) Feladat:

$$\frac{d}{dt}\bar{y} = \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 0 & 3 \end{pmatrix}\bar{y}$$

Megoldas: Sajatertekek:  $\lambda_1 = 3$ ,  $\lambda_2 = 2$ . Sajatvektorok:

$$v_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}, \quad v_2 = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

Az általános megoldás:

$$y_{\text{alt}}(x) = \sum_i C_i e^{\lambda_i x} v_i = C_1 e^{3x} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} + C_2 e^{2x} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

Ha

$$\bar{y}(0) = \begin{pmatrix} y_1(0) \\ y_2(0) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 3 \\ 4 \end{pmatrix} = C_1 \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} + C_2 \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix},$$

vagyis  $C_1 = 4$ ,  $C_2 = -1$ , akkor a partikularis megoldás

$$y_{\text{part}}(x) = 4e^{3x} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} + (-1)e^{2x} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

Mivel mindkét sajátérték valós része pozitív, így az  $y = 0$  fixpont instabil.  
Az  $xA$  matrix exponenciális függvénye:

$$e^{xA} = e^{xSDS^{-1}} = S e^{xD} S^{-1} = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} e^{3x} & 0 \\ 0 & e^{2x} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix}$$

Ennek segítségével a partikularis megoldás az

$$y_{\text{part}}(x) = e^{xA} \begin{pmatrix} 3 \\ 4 \end{pmatrix}$$

alakban írható fel.

**Probléma 39.**  $y'' = -y$ . Írd fel a DE karakterisztikus egyenletet, illetve a DE általános megoldását! Írd át a DE-t egy elsorendű DE-rendszerre és oldd meg az előző feladathoz hasonlóan! Hasonlítsd össze a két megoldási módszert!

**Megoldás 33.** 1. A karakterisztikus egyenlet és annak gyökei:

$$y'' = -y \implies \lambda^2 = -1 \implies \lambda_1 = 0 + 1 \cdot i, \quad \lambda_2 = 0 - 1 \cdot i,$$

tehát az általános megoldás:

$$y = C_1 e^{(0+i)x} + C_2 e^{(0-i)x} = e^{0 \cdot x} \left( \tilde{C}_1 \cos(1 \cdot x) + \tilde{C}_2 \sin(1 \cdot x) \right)$$

Itt  $C_1 = \tilde{C}_1/2 + \tilde{C}_2/(2i)$ ,  $C_2 = \tilde{C}_1/2 - \tilde{C}_2/(2i)$ .

2. Ugyanez elsorendű DE rendszerként:

$$\begin{pmatrix} y \\ v \end{pmatrix}' = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} y \\ v \end{pmatrix} = A \begin{pmatrix} y \\ v \end{pmatrix}$$

A sajátértékei és sajátvektorai:

$$\lambda_1 = i, \quad v_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ i \end{pmatrix}, \quad \lambda_2 = -i, \quad v_2 = \begin{pmatrix} 1 \\ -i \end{pmatrix}$$

Tehát az általános megoldás:

$$\begin{pmatrix} y \\ v \end{pmatrix} = C_1 e^{ix} \begin{pmatrix} 1 \\ i \end{pmatrix} + C_2 e^{-ix} \begin{pmatrix} 1 \\ -i \end{pmatrix}$$

Az eredeti harmonikus oszcillator problema csak valos szamokat tartalmaz, sajnos a megoldas (a komplex gyokok miatt) komplex szamokkal van kifejezve. Ezeknek a komplex szamoknak el kell tunniuk valos kezdeti ertek problema eseteben:

$$y \in \mathbb{R} \quad \Rightarrow \quad \overline{C_2} = C_1, \quad y(t) = 2|C_1| \cos(t + \text{Arg}(C_1)),$$

$$\text{ahol } C_1 = |C_1|e^{i \cdot \text{Arg}(C_1)}.$$

### 7.3 Jordan normal forma

Sajnos elfordulhat, hogy a fuggetlen sajátvektorok nem alkotnak bazist.

**Problema 40.** Keresd meg az  $A$  matrix sajátterkeit es sajátvektorait!

$$a) \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \quad b) \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 0 & 2 \end{pmatrix} \quad c) \begin{pmatrix} 2 & 3 \\ 0 & 2 \end{pmatrix} \quad d) \begin{pmatrix} 7 & 0 & 0 \\ 0 & 2 & 3 \\ 0 & 0 & 2 \end{pmatrix}$$

Vajon mennyi lehet  $\exp(xA)$  ?

**Megoldas 34.** c) *Sajátterek:*

$$0 = \det(A - \lambda E) = \begin{vmatrix} 2 - \lambda & 3 \\ 0 & 2 - \lambda \end{vmatrix} \quad \Rightarrow \quad \lambda_1 = 2.$$

*Az egyetlen fuggetlen sajátvektor:*

$$\begin{pmatrix} 2 & 3 \\ 0 & 2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = 2 \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} \quad \Rightarrow \quad \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x \\ 0 \end{pmatrix}, \quad \text{vagyis } v_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

*Viszont ki tudjuk számolni  $\exp(xA)$ -t:*

$$\begin{aligned} \exp(xA) &= \exp \left[ \begin{pmatrix} 2x & 0 \\ 0 & 2x \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 & 3x \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \right] \\ &= \exp \begin{pmatrix} 2x & 0 \\ 0 & 2x \end{pmatrix} \cdot \exp \begin{pmatrix} 0 & 3x \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} e^{2x} & 0 \\ 0 & e^{2x} \end{pmatrix} \left[ \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 & 3x \\ 0 & 0 \end{pmatrix} + \frac{1}{2!} \begin{pmatrix} 0 & 3x \\ 0 & 0 \end{pmatrix}^2 + \dots \right] \\ &= \begin{pmatrix} e^{2x} & 0 \\ 0 & e^{2x} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 3x \\ 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} e^{2x} & 3xe^{2x} \\ 0 & e^{2x} \end{pmatrix} \end{aligned}$$

*Itt az elso,  $\exp(C + D) = \exp(C) \cdot \exp(D)$  tipusu atalakitast azert lehetett elvegezni, mert esetunkben  $[C, D] = CD - DC = 0$  volt:*

$$\begin{pmatrix} e^{2x} & 0 \\ 0 & e^{2x} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & 3x \\ 0 & 0 \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} 0 & 3x \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} e^{2x} & 0 \\ 0 & e^{2x} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} = 0$$

*Az utolso elotti atalakitassal pedig azt hasznaltuk ki, hogy*

$$\begin{pmatrix} 0 & 3x \\ 0 & 0 \end{pmatrix}^2 = (3x)^2 \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}^2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} = 0$$

**Problema 41.** Oldd meg a

$$\frac{d}{dt}\bar{y} = \begin{pmatrix} 5 & 6 \\ 0 & 5 \end{pmatrix}\bar{y}, \quad \bar{y}(0) = \begin{pmatrix} 77 \\ 88 \end{pmatrix}$$

DE-t!

**Megoldas 35.**

$$\begin{aligned} \bar{y}(0) &= \exp \left[ t \begin{pmatrix} 5 & 6 \\ 0 & 5 \end{pmatrix} \right] \begin{pmatrix} 77 \\ 88 \end{pmatrix} = \left[ \exp \begin{pmatrix} 5t & 0 \\ 0 & 5t \end{pmatrix} \cdot \exp \begin{pmatrix} 0 & 6t \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \right] \begin{pmatrix} 77 \\ 88 \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} e^{5t} & 0 \\ 0 & e^{5t} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 6t \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 77 \\ 88 \end{pmatrix}. \end{aligned}$$

**Tétel 6.** Jordan normal forma: Minden  $A$  komplex matrixhoz letezik olyan  $S$  invertálható matrix, hogy  $SAS^{-1} = N$ , ahol  $N$  egy blokk diagonális matrix, amelyben a diagonális blokkok alakja (itt a háromdimenziós illusztratív esetet prezentáljuk):

$$J_3 = \begin{pmatrix} \lambda & 1 & 0 \\ 0 & \lambda & 1 \\ 0 & 0 & \lambda \end{pmatrix}.$$

$J_3$  exponenciális függvénye:

$$\begin{aligned} e^{tJ_3} &= \exp \begin{pmatrix} \lambda t & 0 & 0 \\ 0 & \lambda t & 0 \\ 0 & 0 & \lambda t \end{pmatrix} \cdot \exp t \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} e^{\lambda t} & 0 & 0 \\ 0 & e^{\lambda t} & 0 \\ 0 & 0 & e^{\lambda t} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & t & t^2/2! \\ 0 & 1 & t \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \end{aligned}$$

Mi a standard basis tulajdonsága egy ilyen  $J_3$  matrix esetében? (Itt  $e_1 = (1, 0, 0)^T$ ,  $e_2 = (0, 1, 0)^T$ ,  $e_3 = (0, 0, 1)^T$ .)

$$J_3 e_1 = \lambda e_1, \quad J_3 e_2 = \lambda e_2 + e_1, \quad J_3 e_3 = \lambda e_3 + e_2.$$

Tehát az  $A$  matrix  $\lambda$  sajátértéke 3d Jordan blokkjához tartozó specialis vektorokat a következő egyenletrendszer megoldása detektálja:

$$Av_1 = \lambda v_1, \quad Av_2 = \lambda v_2 + v_1, \quad Av_3 = \lambda v_3 + v_2,$$

ahol azt, hogy a 3d blokk nem része egy nagyobb blokknak, az garantálható, hogy az  $Av_4 = \lambda v_4 + v_3$  egyenletnek már nincs megoldása.

**Problema 42.** Csillapított harmonikus oszcillátor:  $y'' = -y - \alpha y'$ . Írd fel a DE karakterisztikus egyenletet, és határozd meg, hogy milyen  $\alpha$  értékek esetén esnek egybe a gyökei! Írd fel a DE általános megoldását!

Írd át a DE-t egy elsőrendű rendszerre, és vizsgáld meg az együtthatomatrix Jordan dekompozícióját!

**Megoldas 36.** • Karakterisztikus egyenlet:

$$y'' = -y - \alpha y' \implies \lambda^2 = -1 - \alpha\lambda \implies \lambda_{1,2} = \frac{-\alpha \pm \sqrt{\alpha^2 - 4}}{2}$$

Egy gyök van, ha  $\alpha = \pm 2$ . Mi a  $\alpha = 2$  esetet vizsgáljuk, ekkor  $\lambda = -1$ .  
Az általános megoldás:

$$y_{alt} = C_1 e^{-t} + C_2 t e^{-t}.$$

- Ugyanez elsorendű DE rendszerként:

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} y \\ v \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & -2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} y \\ v \end{pmatrix} = A \begin{pmatrix} y \\ v \end{pmatrix}$$

A egyetlen független sajátértéke, sajátvektora:

$$\lambda = -1, \quad v_1 = \begin{pmatrix} -1 \\ 1 \end{pmatrix}$$

A Jordan normalforma:

$$Av_1 = \lambda v_1,$$

$$Av_2 = \lambda v_2 + v_1$$

tehát

$$v_1 = \begin{pmatrix} -1 \\ 1 \end{pmatrix}, \quad v_2 = \begin{pmatrix} -1 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad S = \begin{pmatrix} -1 & -1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix},$$

$$J = S^{-1}AS = \begin{pmatrix} -1 & 1 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

Ennek alapján

$$\exp(tA) = \exp(tSJS^{-1}) = S \exp(tJ) S^{-1} = S \begin{pmatrix} e^{-x} & x e^{-x} \\ 0 & e^{-x} \end{pmatrix} S^{-1}.$$

A megoldás

$$\begin{pmatrix} y(t) \\ v(t) \end{pmatrix} = \exp(tA) \begin{pmatrix} y(0) \\ v(0) \end{pmatrix}.$$

A csillapított harmonikus oszcillátor

$$y'' = -y - \alpha y', \quad \frac{d}{dt} \begin{pmatrix} y \\ v \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & -\alpha \end{pmatrix} \begin{pmatrix} y \\ v \end{pmatrix}$$

fázisportrei: A nyílak a két utolsó ábrán a következő matrixok sajátvektorait és sajátértékeit jelölik:

$$\begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & -2 \end{pmatrix}, \quad \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ -1 & -2.2 \end{pmatrix}.$$

Az első ábrán, az alulcsillapított oszcillátorral sajnos egyszerre két dolog is történik. A rendszer oszcillál az origó körül, de a csillapítás miatt egyre közeledik is az origóhoz. Hogy jobban attekinthessük a helyzetet, elmenialjuk a csillapítást, vagyis az együtthatomatrixát a DE-nek megváltoztatjuk:

$$A = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & -0.5 \end{pmatrix} \rightarrow A' = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & -0.5 \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} -0.25 & 0 \\ 0 & -0.25 \end{pmatrix},$$

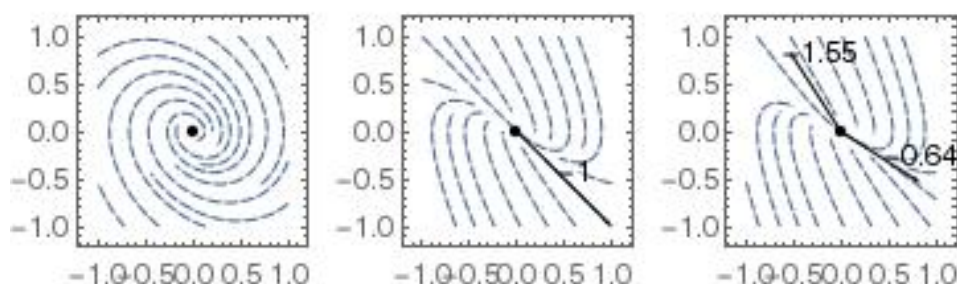


Figure 7.2: Harom fajta harmonikus oszcillator  $y'' = -y - \alpha y'$ : alul, kritikusan es tul csillapított. A csillapítási paraméter  $\alpha = 0.5, 2, 2.2$ . A második es a harmadik ábrán a megoldásgorbek a nyílak irányába mozognak az origo fele  $e^{\lambda t}$  faktorokkal szorozva. Mivel az ábrákon feltüntetett  $\lambda$  faktorok negatívak, így a megoldások az origo fele aramlanak.

vagyis  $A$ -ból levonjuk a sajátértéke valós részét megszorozva az egységmatrixszal. Ez ugyanazt a keringést írja le az origo körül, csak éppen nulla csillapítással.  $A'$  sajátvektorai ugyanazok, mint  $A$ -nak, a sajátértékek viszont megnövekedtek  $0.25$ -tel, vagyis a valós részük nulla lett.  $A'$  sajátrendszer:

$$\text{sajátértékek: } 0 \pm 0.96i, \quad \bar{v}_1 = \begin{pmatrix} 0.70 \\ -0.17 + 0.68i \end{pmatrix}, \quad \bar{v}_2 = \begin{pmatrix} 0.70 \\ -0.17 - 0.68i \end{pmatrix}.$$

Mivel az eredeti probléma csak valós számokat tartalmazott, így a sajátértékek es sajátvektorok komplex konjugált párokban érkeznek. Mi köze a csillapított oszcillator első ábrájának ezekhez a sajátvektorokhoz? A valós megoldása

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} y \\ v \end{pmatrix} = A' \begin{pmatrix} y \\ v \end{pmatrix}$$

a DE-nek

$$\begin{aligned} \begin{pmatrix} y(t) \\ v(t) \end{pmatrix} &= C e^{0.96it} \begin{pmatrix} 0.70 \\ -0.17 + 0.68i \end{pmatrix} + \bar{C} e^{-0.96it} \begin{pmatrix} 0.70 \\ -0.17 - 0.68i \end{pmatrix} \\ &= 2|C| \cos(0.96t + \text{Arg}(C)) \begin{pmatrix} 0.70 \\ -0.17 \end{pmatrix} + 2|C| \sin(0.96t + \text{Arg}(C)) \begin{pmatrix} 0 \\ 0.68 \end{pmatrix}, \end{aligned}$$

ahol  $C = |C| e^{i \cdot \text{Arg}(C)}$ . Tehát a megoldásgorbek ellipszisek a  $\Re \bar{v}_1, \Im \bar{v}_1$  vektorok által generált koordináta-rendszerben.

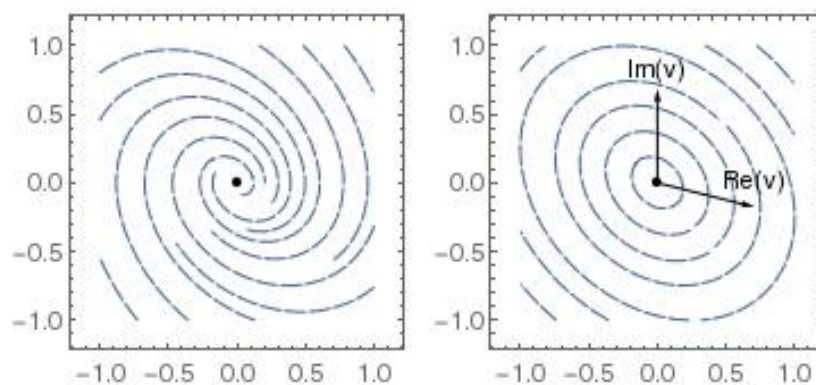


Figure 7.3: Ha a csillapított harmonikus oszcillátorból (első ábra) elimáljuk a csillapítást (második ábra), akkor periodikus, elliptikus trajektoriat kapunk. A valós és a képzetes részei  $A$  (vagy  $A'$ ) sajátvektorainak jelölik ki az ellipszisek tengelyeit.



## Chapter 8

# Homogeneous linear systems

Homogeneous and inhomogeneous linear DE:

$$\text{hom: } \frac{d}{dt}\bar{y} = A(t)\bar{y}, \quad \text{inhom: } \frac{d}{dt}\bar{y} = A(t)\bar{y} + \bar{f}(t),$$

( $\bar{y}$  vector,  $A$  matrix.)

1. Superposition principle: If

$$\frac{d}{dt}\bar{y}_1 = A(t)\bar{y}_1 \quad \text{es} \quad \frac{d}{dt}\bar{y}_2 = A(t)\bar{y}_2$$

then

$$\frac{d}{dt}(\alpha_1\bar{y}_1 + \alpha_2\bar{y}_2) = A(t)(\alpha_1\bar{y}_1 + \alpha_2\bar{y}_2),$$

So linear combinations of solutions are solutions, too

2. General solution of inhom. lin. DE: If

$$\frac{d}{dt}\bar{y}_{hom} = A(t)\bar{y}_{hom} \quad \text{es} \quad \frac{d}{dt}\bar{y}_{in} = A(t)\bar{y}_{in} + \bar{f}(t),$$

then

$$\frac{d}{dt}(\bar{y}_{hom} + \bar{y}_{in}) = A(t)(\bar{y}_{hom} + \bar{y}_{in}) + \bar{f}(t).$$

So the general solution can be written as a sum of the general solution  $\bar{y}_{hom}$  of the hom. equation and a particular solution  $\bar{y}_{in}$  of the inhom. equation:  $\bar{y}_{hom} + \bar{y}_{in}$ .

3. Linear input-output relation: If

$$\frac{d}{dt}\bar{y}_1 = A(t)\bar{y}_1 + \bar{f}_1(t) \quad \text{es} \quad \frac{d}{dt}\bar{y}_2 = A(t)\bar{y}_2 + \bar{f}_2(t)$$

then

$$\frac{d}{dt}(\alpha_1\bar{y}_1 + \alpha_2\bar{y}_2) = A(t)(\alpha_1\bar{y}_1 + \alpha_2\bar{y}_2) + (\alpha_1\bar{f}_1(t) + \alpha_2\bar{f}_2(t)),$$

so the  $(\alpha_1\bar{f}_1(t) + \alpha_2\bar{f}_2(t))$  "input" generates  $(\alpha_1\bar{y}_1 + \alpha_2\bar{y}_2)$  "output".

## 8.1 Time independent homogeneous systems

**Problema 43.** *Radioactive decay:  $A \rightarrow B \rightarrow \emptyset$ .*

$$\frac{d}{dt} \bar{y} = \frac{d}{dt} \begin{pmatrix} a \\ b \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -2a \\ 2a - 3b \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -2 & 0 \\ 2 & -3 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} a \\ b \end{pmatrix}.$$

*This exercise is easy if  $a(0) = 0, b(0) = 1$ . Why is the case  $a(0) = 1, b(0) = 0$  harder?*

**Megoldas 37.** *if*

$$\bar{y}(0) = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}, \text{ akkor } \dot{\bar{y}}(0) = -3 \cdot \bar{y}(0),$$

*i.e. the position vector  $\bar{y}$  and the velocity vector  $\dot{\bar{y}}$  have the same direction, then the solution is*

$$\bar{y}(t) = e^{-3t} \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}.$$

*They point into different directions in the case of  $\bar{y}(0) = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$ , so the solution curve  $\bar{y}(t)$  is going to be a curve, not a straight line. However if*

$$\bar{y}(0) = \begin{pmatrix} 1 \\ 2 \end{pmatrix}, \text{ akkor } \dot{\bar{y}}(0) = \begin{pmatrix} -2 & 0 \\ 2 & -3 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ 2 \end{pmatrix} = -2 \cdot \bar{y}(0),$$

*i.e. if  $\bar{y}$  and  $\dot{\bar{y}}$  are proportional vectors, then the evolution takes place on the line of the vector  $\bar{y}(0)$ , so the solution is*

$$\bar{y}(t) = e^{-2t} \begin{pmatrix} 1 \\ 2 \end{pmatrix}.$$

*As the DE hom.lin., the general solution is*

$$\bar{y}(t) = C_1 e^{-3t} \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} + C_2 e^{-2t} \begin{pmatrix} 1 \\ 2 \end{pmatrix}$$

**Tétel 7.** *If the vectors  $\bar{v}_1, \dots, \bar{v}_n$  form a basis and are eigenvectors of  $A$  (i.e.  $A\bar{v}_i = \lambda_i \bar{v}_i$ ), then the general solution of the*

$$\frac{d}{dt} \bar{y} = A\bar{y}$$

*DE is*

$$\bar{y}(t) = \sum_{i=1}^n C_i e^{\lambda_i t} \bar{v}_i.$$

Indeed both sides evaluate to the same

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \left( \sum_{i=1}^n C_i e^{\lambda_i t} \bar{v}_i \right) &= \sum_{i=1}^n C_i \lambda_i e^{\lambda_i t} \bar{v}_i, \\ A \cdot \left( \sum_{i=1}^n C_i e^{\lambda_i t} \bar{v}_i \right) &= \sum_{i=1}^n C_i e^{\lambda_i t} \lambda_i \bar{v}_i. \end{aligned}$$

### 8.1.1 Eigenvalues, eigenvectors

Eigenvalue (characteristic) equation:

$$\begin{aligned} A\bar{v} &= \lambda\bar{v}, & \bar{v} &\neq \bar{0} \\ A\bar{v} &= \lambda E\bar{v}, \\ (A - \lambda E)\bar{v} &= \bar{0}. \\ \text{However } (A - \lambda E)\bar{0} &= \bar{0}, \end{aligned}$$

so the linear transformation  $A - \lambda E$  is not one to one, it can not be inverted, so there is a nontrivial solution  $\bar{v} \neq \bar{0}$  if and only if

$$\det(A - \lambda E) = 0.$$

This equation determines the possible values of  $\lambda$ . Then  $\bar{v}$  can be found by solving a linear equation.

**Totel 8.** Assume that  $\bar{v}_1, \dots, \bar{v}_n$  form a basis and are eigenvectors of  $A$  (i.e.  $A\bar{v}_i = \lambda_i\bar{v}_i$ ). Let  $S$  be the matrix formed by the column vectors  $\bar{v}_i$ . then

$$S^{-1}AS = \text{diag}(\lambda_1, \dots, \lambda_n) = D.$$

Here  $\text{diag}(\lambda_1, \dots, \lambda_n)$  is a diagonal matrix (i.e. the off diagonal elements are 0), and the diagonal element in the  $i^{\text{th}}$  row is  $\lambda_i$ .

**Problema 44.** Find the eigenvectors and eigenvalues of  $A$  ! find the similarity transformation  $S$  which diagonalize  $A$ -t, i.e.  $D = S^{-1}AS$ , where  $D$  is diagonal! Express the vector  $v$  as a linear combination of the eigenvectors! Compute  $A^{13}v$  !

$$\begin{aligned} \text{a) } (7) \quad \text{b) } \begin{pmatrix} 3 & 0 \\ 0 & 2 \end{pmatrix} \quad \text{c) } \begin{pmatrix} 2 & 0 \\ 1 & 3 \end{pmatrix} \quad \text{d) } \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 0 & 3 \end{pmatrix} \quad \text{e) } \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} \\ \text{f) } \begin{pmatrix} 2 & -3 \\ 3 & 2 \end{pmatrix} \quad \text{g) } \begin{pmatrix} 2 & 1 & 0 \\ 0 & 3 & 0 \\ 0 & 0 & 7 \end{pmatrix} \quad \text{h) } \begin{pmatrix} 2 & -3 & 0 \\ 3 & 2 & 0 \\ 0 & 0 & 7 \end{pmatrix} \end{aligned}$$

here  $v$  is:

$$\text{a) } v = (8), \quad \text{b-f) } v = \begin{pmatrix} 3 \\ 4 \end{pmatrix}, \quad \text{g-h) } v = \begin{pmatrix} 1 \\ 2 \\ 3 \end{pmatrix}$$

**Megoldas 38.** b)

$$A = \begin{pmatrix} 3 & 0 \\ 0 & 2 \end{pmatrix}$$

Eigenvalues:  $\lambda_1 = 3, \quad \lambda_2 = 2,$

Eigenvectors:

$$v_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad v_2 = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$D = S^{-1}AS = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 3 & 0 \\ 0 & 2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 3 & 0 \\ 0 & 2 \end{pmatrix}$$

This was a trivial problem, as  $A$  was diagonal.

d)

$$A = \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 0 & 3 \end{pmatrix}$$

Characteristic equation:

$$\det(A - \lambda E) = \begin{vmatrix} 2 - \lambda & 1 \\ 0 & 3 - \lambda \end{vmatrix} = (2 - \lambda)(3 - \lambda) - 1 \cdot 0 = 0$$

Eigenvalues:  $\lambda_1 = 3$ ,  $\lambda_2 = 2$ .Since  $A$  is triangular (the elements under the main diagonal are all 0), the eigenvalues are the diagonal elements.Eigenvectors (for  $\lambda_1 = 3$ ):

$$\begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 0 & 3 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = 3 \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix},$$

or

$$\begin{pmatrix} 2 - 3 & 1 \\ 0 & 3 - 3 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

This yields  $\begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x \\ x \end{pmatrix}$ . Pick a nonzero vector, for example let  $x = 1$ .

Eigenvectors:

$$v_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}, \quad v_2 = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

Diagonalization:

$$D = S^{-1}AS = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 0 & 3 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 3 & 0 \\ 0 & 2 \end{pmatrix}$$

Here  $S$  is comprised of the  $v_1$  and  $v_2$  column vectors, and

$$S^{-1} = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}^{-1} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix}$$

How much is  $A^{13}v$  ?

$$\begin{aligned} A^{13}v &= (SDS^{-1})^{13}v = SD^{13}S^{-1}v \\ &= \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 3^{13} & 0 \\ 0 & 2^{13} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 3 \\ 4 \end{pmatrix} \end{aligned}$$

or

$$\begin{pmatrix} 3 \\ 4 \end{pmatrix} = \alpha v_1 + \beta v_2,$$

where

$$\begin{pmatrix} \alpha \\ \beta \end{pmatrix} = S^{-1} \begin{pmatrix} 3 \\ 4 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 3 \\ 4 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 4 \\ -1 \end{pmatrix},$$

consequently

$$A^{13}v = A^{13}(\alpha v_1 + \beta v_2) = \alpha \lambda_1^{13} v_1 + \beta \lambda_2^{13} v_2 = 4 \cdot 3^{13} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} + (-1) \cdot 2^{13} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

f)

$$A = \begin{pmatrix} 2 & -3 \\ 3 & 2 \end{pmatrix}$$

Eigenvalues:  $\lambda_1 = 2 + 3i$ ,  $\lambda_2 = 2 - 3i$ ,

Eigenvectors:

$$v_1 = \begin{pmatrix} i \\ 1 \end{pmatrix}, \quad v_2 = \begin{pmatrix} -i \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$D = S^{-1}AS = \begin{pmatrix} -\frac{i}{2} & \frac{1}{2} \\ \frac{i}{2} & \frac{1}{2} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 2 & -3 \\ 3 & 2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} i & -i \\ 1 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 2+3i & 0 \\ 0 & 2-3i \end{pmatrix}$$

g) Since the block diagonal matrix  $A$  consists of the blocks d) and a), the combination of these two exercise yields

$$A = \begin{pmatrix} 2 & 1 & 0 \\ 0 & 3 & 0 \\ 0 & 0 & 7 \end{pmatrix}$$

Eigenvalues:  $\lambda_1 = 3$ ,  $\lambda_2 = 2$ ,  $\lambda_3 = 7$ ,

Eigenvectors:

$$v_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad v_2 = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad v_3 = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}.$$

$$D = S^{-1}AS = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 1 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 2 & 1 & 0 \\ 0 & 3 & 0 \\ 0 & 0 & 7 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 1 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 3 & 0 & 0 \\ 0 & 2 & 0 \\ 0 & 0 & 7 \end{pmatrix}$$

## 8.2 Time independent homogeneous systems

**Problema 45.** Solve the DE

$$\frac{d}{dx}y = Ay, \quad y(0) = v$$

for the matrices and vectors of the previous problem! Find the general and particular solutions! Study the stability of the  $\bar{y} = \bar{0}$  fixed point! Compute  $\exp(xA)$ ! Express the particular solution with  $e^{xA}$ !

**Megoldas 39.** d) Exercise:

$$\frac{d}{dt}\bar{y} = \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 0 & 3 \end{pmatrix} \bar{y}$$

Solution: Eigenvalues:  $\lambda_1 = 3$ ,  $\lambda_2 = 2$ . Eigenvectors:

$$v_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}, \quad v_2 = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

The general solution:

$$y_{\text{alt}}(x) = \sum_i C_i e^{\lambda_i x} v_i = C_1 e^{3x} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} + C_2 e^{2x} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

If

$$\bar{y}(0) = \begin{pmatrix} y_1(0) \\ y_2(0) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 3 \\ 4 \end{pmatrix} = C_1 \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} + C_2 \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix},$$

then  $C_1 = 4$ ,  $C_2 = -1$ , and the particular solution is

$$y_{\text{part}}(x) = 4e^{3x} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} + (-1)e^{2x} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

Since there is an eigenvalue with positive real part, the  $\bar{0}$  fixed point is unstable. The exponential function of  $xA$  :

$$e^{xA} = e^{xSDS^{-1}} = S e^{xD} S^{-1} = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} e^{3x} & 0 \\ 0 & e^{2x} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix}$$

Then the particular solution is

$$y_{\text{part}}(x) = e^{xA} \begin{pmatrix} 3 \\ 4 \end{pmatrix}.$$

**Problema 46.**  $y'' = -y$ . Write down the characteristic equation of the DE and find the general solution! Rewrite the DE as a first order system and solve it! Compare the two solutions!

**Megoldas 40.** 1. The characteristic equation and its roots:

$$y'' = -y \implies \lambda^2 = -1 \implies \lambda_1 = 0 + 1 \cdot i, \quad \lambda_2 = 0 - 1 \cdot i,$$

so the general solution is

$$y = C_1 e^{(0+i)x} + C_2 e^{(0-i)x} = e^{0 \cdot x} \left( \widetilde{C}_1 \cos(1 \cdot x) + \widetilde{C}_2 \sin(1 \cdot x) \right)$$

Here  $C_1 = \widetilde{C}_1/2 + \widetilde{C}_2/(2i)$ ,  $C_2 = \widetilde{C}_1/2 - \widetilde{C}_2/(2i)$ .

2. The same as a first order DE:

$$\begin{pmatrix} y \\ v \end{pmatrix}' = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} y \\ v \end{pmatrix} = A \begin{pmatrix} y \\ v \end{pmatrix}$$

The eigenvalues and eigenvectors of  $A$ :

$$\lambda_1 = i, \quad v_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ i \end{pmatrix}, \quad \lambda_2 = -i, \quad v_2 = \begin{pmatrix} 1 \\ -i \end{pmatrix}$$

The general solution:

$$\begin{pmatrix} y \\ v \end{pmatrix} = C_1 e^{ix} \begin{pmatrix} 1 \\ i \end{pmatrix} + C_2 e^{-ix} \begin{pmatrix} 1 \\ -i \end{pmatrix}$$

The original harmonic oscillator problem contains only real numbers. So the imaginary part of the solution must be zero:

$$y \in \mathbb{R} \implies \overline{C}_2 = C_1, \quad y(t) = 2|C_1| \cos(t + \text{Arg}(C_1)),$$

where  $C_1 = |C_1| e^{i \cdot \text{Arg}(C_1)}$ .

### 8.3 Jordan normal form

Unfortunately it is possible that there is no basis consisting of eigenvectors.

**Problema 47.** Find the eigenvectors and eigenvalues of  $A$  !

$$a) \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \quad b) \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 0 & 2 \end{pmatrix} \quad c) \begin{pmatrix} 2 & 3 \\ 0 & 2 \end{pmatrix} \quad d) \begin{pmatrix} 7 & 0 & 0 \\ 0 & 2 & 3 \\ 0 & 0 & 2 \end{pmatrix}$$

How much is  $\exp(xA)$  ?

**Megoldas 41.** c) Eigenvalues:

$$0 = \det(A - \lambda E) = \begin{vmatrix} 2 - \lambda & 3 \\ 0 & 2 - \lambda \end{vmatrix} \implies \lambda_1 = 2.$$

There is a single independent eigenvector:

$$\begin{pmatrix} 2 & 3 \\ 0 & 2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = 2 \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} \implies \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x \\ 0 \end{pmatrix}, \quad \text{so } v_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

Nevertheless we can compute  $\exp(xA)$  :

$$\begin{aligned} \exp(xA) &= \exp \left[ \begin{pmatrix} 2x & 0 \\ 0 & 2x \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 & 3x \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \right] \\ &= \exp \begin{pmatrix} 2x & 0 \\ 0 & 2x \end{pmatrix} \cdot \exp \begin{pmatrix} 0 & 3x \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} e^{2x} & 0 \\ 0 & e^{2x} \end{pmatrix} \left[ \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 & 3x \\ 0 & 0 \end{pmatrix} + \frac{1}{2!} \begin{pmatrix} 0 & 3x \\ 0 & 0 \end{pmatrix}^2 + \dots \right] \\ &= \begin{pmatrix} e^{2x} & 0 \\ 0 & e^{2x} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 3x \\ 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} e^{2x} & 3xe^{2x} \\ 0 & e^{2x} \end{pmatrix} \end{aligned}$$

The  $\exp(C + D) = \exp(C) \cdot \exp(D)$  identity can be applied since  $[C, D] = CD - DC = 0$  :

$$\begin{pmatrix} e^{2x} & 0 \\ 0 & e^{2x} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & 3x \\ 0 & 0 \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} 0 & 3x \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} e^{2x} & 0 \\ 0 & e^{2x} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} = 0$$

We also used the nilpotency of the matrix

$$\begin{pmatrix} 0 & 3x \\ 0 & 0 \end{pmatrix}^2 = (3x)^2 \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}^2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} = 0$$

**Problema 48.** Solve the

$$\frac{d}{dt} \bar{y} = \begin{pmatrix} 5 & 6 \\ 0 & 5 \end{pmatrix} \bar{y}, \quad \bar{y}(0) = \begin{pmatrix} 77 \\ 88 \end{pmatrix}$$

DE!

**Megoldas 42.**

$$\begin{aligned} \bar{y}(0) &= \exp \left[ t \begin{pmatrix} 5 & 6 \\ 0 & 5 \end{pmatrix} \right] \begin{pmatrix} 77 \\ 88 \end{pmatrix} = \left[ \exp \begin{pmatrix} 5t & 0 \\ 0 & 5t \end{pmatrix} \cdot \exp \begin{pmatrix} 0 & 6t \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \right] \begin{pmatrix} 77 \\ 88 \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} e^{5t} & 0 \\ 0 & e^{5t} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 6t \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 77 \\ 88 \end{pmatrix}. \end{aligned}$$





## Chapter 9

# Onadjungalt matrixok

Legyen két komplex  $\mathbb{C}^n$ -beli vektor belső (valós esetben skaláris) szorzata

$$(\vec{u}, \vec{v}) = \sum_k \bar{u}_k v_k = \overline{\vec{u}^T \vec{v}}.$$

Egy  $A$  mátrix elemeit a következőképpen nyerhetjük ki:

$$A_{ij} = (\vec{e}_i, A\vec{e}_j).$$

Itt  $A$ -t a második vektorhoz kapcsoltuk, de persze megpróbálhattuk volna ezt az első  $\vec{e}_i$  vektorral is. Defináljuk az  $A$  mátrix  $A^*$  adjungáltját a következőképpen:

$$(\vec{u}, A\vec{v}) = (A^*\vec{u}, \vec{v}) \quad \forall \vec{u}, \vec{v}.$$

$A^*$  mátrixelemei:

$$(A^*)_{ij} = (\vec{e}_i, A^*\vec{e}_j) = \overline{(A\vec{e}_j, \vec{e}_i)} = \overline{(\vec{e}_j, A\vec{e}_i)} = \bar{A}_{ji}.$$

Tehát  $A^* = \bar{A}^T$ .  $A$  onadjungalt (hermitikus), ha  $A = A^*$ . Az ilyen mátrixokra teljesül a következő tétel:

**Tétel 9.** *Ha  $A = A^*$ , akkor  $A$  sajátértékei valósak, továbbá létezik sajátvektorokból álló ortonormált bázis.*

1.

$$\begin{aligned} Av = \lambda v &\implies \lambda \in \mathbb{R}. \\ (v, Av) = (v, \lambda v) &= \lambda(v, v), \\ (v, Av) = (A^*v, v) = (Av, v) &= (\lambda v, v) = \bar{\lambda}(v, v). \end{aligned}$$

Mivel  $(v, v) \neq 0$ , így  $\lambda = \bar{\lambda}$ , tehát a sajátértékek valósak.

2.

$$\begin{aligned} Av_1 = \lambda_1 v_1, Av_2 = \lambda_2 v_2, \lambda_1 \neq \lambda_2 &\implies (v_1, v_2) = 0. \\ (v_1, Av_2) = (v_1, \lambda_2 v_2) &= \lambda_2(v_1, v_2), \\ (v_1, Av_2) = (Av_1, v_2) = (\lambda_1 v_1, v_2) &= \bar{\lambda}_1(v_1, v_2) = \lambda_1(v_1, v_2). \end{aligned}$$

Tehát  $\lambda_2(v_1, v_2) = \lambda_1(v_1, v_2)$ , így  $(v_1, v_2) = 0$ . Vagyis különböző sajátértékekhez tartozó sajátvektorok ortogonálisak egymásra.

## 3. Az ortonormalt bazis konstrukcioja:

Egy  $v_1, \lambda_1$  sajátvektor-sajátérték pár mindig van, mivel a  $\det(A - \lambda E) = 0$  egyenletnek mindig van legalább egy  $\lambda_1$  gyöke. Legyen  $W_1$  a  $v_1$  vektorra merőleges vektorok altér. Azt allitjuk, hogy ekkor  $AW_1 \subset W_1$ . Valóban, ha  $w_1 \in W_1$  (vagyis  $(w, v_1) = 0$ ), akkor

$$(Aw_1, v_1) = (w, Av_1) = (w_1, \lambda_1 v_1) = \lambda_1(w_1, v_1) = 0 \cdot \lambda_1 = 0.$$

Ezután vegyük  $A$  megszorítását  $W_1$ -re (ahol  $W_1$  dimeziója már eggyel kevesebb mint az eredeti vektortér).  $W_1$ -ben található egy új,  $v_1$ -re ortogonális  $v_2$  sajátvektort. Ezt az eljárást folytatva megkonstruálhatjuk a keresett ortonormalt sajátvektor bazist.

**Probléma 49.** Mennyi a következő matrixok adjungáltja?

$$(77), \quad (-i), \quad \begin{pmatrix} 1 & 2 \\ 3 & 4 \end{pmatrix}, \quad \begin{pmatrix} -3i & 4i \\ 5i & -6i \end{pmatrix}, \quad \begin{pmatrix} 2-i & 5+7i \\ 2+i & 5+7i \end{pmatrix}.$$

A lineáris homogén rendszereknel a két motivációs példa a radioaktív bomlás, illetve a csillapított harmonikus oszcillátor volt. Sajnos az együtthatomatrix egyik esetben sem volt onadjungált. Igazából a gyakorlatban inkább az antihermitikus  $A^* = -A$  matrixok fordulnak elő. Viszont ekkor  $(iA)^* = iA$ , tehát  $iA$  már onadjungált.

**Probléma 50.** Legyen

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} y_1(t) \\ y_2(t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} y_1(t) \\ y_2(t) \end{pmatrix} = A\bar{y}(t), \quad \begin{pmatrix} y_1(0) \\ y_2(0) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} y_1^0 \\ y_2^0 \end{pmatrix}.$$

Oldd meg a DE-t, és ellenőrizd, hogy

$$\begin{pmatrix} y_1(t) \\ y_2(t) \end{pmatrix} = R(t) \begin{pmatrix} y_1^0 \\ y_2^0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos(t) & -\sin(t) \\ \sin(t) & \cos(t) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} y_1^0 \\ y_2^0 \end{pmatrix},$$

tehát  $\bar{y}(t)$ -t a kezdeti feltételnek  $t$  szög (radianban mért)  $R(t)$  elforgatásával kapjuk meg.

Mennyi  $A^2$ ? Próbáld ki ennek alapján kiszámolni  $R(t) = e^{tA}$ -t! Hasonlítsd ezt össze  $e^{it} = \cos(t) + i\sin(t)$  Taylor sorozatával!

**Probléma 51.** Forogjon az  $\bar{y}$  vektor egysegnyi szögsebességgel az  $\bar{n}$  egysegevktor által meghatározott tengely körül az orámutató járással szemben. Mennyi  $A$ , ha

$$\frac{d}{dt}\bar{y}(t) = A\bar{y}(t).$$

**Megoldás 43.** 1. Egy kis  $\Delta t$  időtartam alatt az  $\bar{y}$  vektor megváltozása

$$\Delta\bar{y} = \Delta t \cdot \bar{n} \times \bar{y}.$$

2. Tehát

$$\frac{d}{dt}\bar{y} = \bar{n} \times \bar{y} = \begin{pmatrix} n_2 y_3 - n_3 y_2 \\ n_3 y_1 - n_1 y_3 \\ n_1 y_2 - n_2 y_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & -n_3 & n_2 \\ n_3 & 0 & -n_1 \\ -n_2 & n_1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \\ y_3 \end{pmatrix}$$

Megjegyzés: Ha  $\bar{n}$  nem lenne egységvektor, akkor is egy elforgatás csoportot kapnánk az  $\bar{n}$  tengely körül, de ekkor a szögsebesség  $\|\bar{n}\|$  lenne. Így parba tudjuk állítani a 3d vektorokat és az antiszimmetrikus mátrixokat

$$\bar{A} = \begin{pmatrix} a_1 \\ a_2 \\ a_3 \end{pmatrix} \iff A = \begin{pmatrix} 0 & -a_3 & a_2 \\ a_3 & 0 & -a_1 \\ -a_2 & a_1 & 0 \end{pmatrix} \quad (9.1)$$

**Probléma 52.** Mi történne végül az  $\bar{y}$  vektorral, ha a következőket csináljuk vele:

1. Forgassuk el  $\bar{y}$ -t az  $\bar{B}$  vektor körül  $-t\|\bar{B}\|$  szöggel,
2. Forgassuk el  $\bar{y}$ -t az  $\bar{A}$  vektor körül  $-t\|\bar{A}\|$  szöggel,
3. Forgassuk el  $\bar{y}$ -t az  $\bar{B}$  vektor körül  $t\|\bar{B}\|$  szöggel,
4. Forgassuk el  $\bar{y}$ -t az  $\bar{A}$  vektor körül  $t\|\bar{A}\|$  szöggel.

Ha  $t \approx 0$ , akkor milyen (nagyon kicsi,  $t^2$  nagyságrendű) elforgatást kapunk, és mi köze az eredménynek az  $\bar{A} \times \bar{B}$  vektorialis szorzáshoz?

**Probléma 53.** Legyen

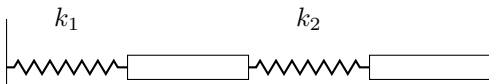
$$\frac{d}{dt}\bar{y}(t) = A\bar{y}(t),$$

és tegyük fel hogy  $\bar{y}(t)$  normája (vagyis  $\|\bar{y}(t)\| = (\bar{y}(t), \bar{y}(t))^{1/2}$ ) állandó:

$$\frac{d}{dt}\|\bar{y}(t)\| = 0.$$

Mutasd meg, hogy ekkor  $A^* = -A$ , illetve a valós esetben  $A^T = -A$ .

**Probléma 54.** Vegyük a következő, két egysegnyi tömegből álló,  $k_{1,2} > 0$  rugóállandójú csillapítatlan tömeg-rugó rendszert:



1. A rendszer energiája (kinetikus+potenciális) :

$$H(y_1, y_2, \dot{y}_1, \dot{y}_2) = \frac{1}{2} (\dot{y}_1^2 + \dot{y}_2^2) + \frac{1}{2} (k_1 y_1^2 + k_2 (y_1 - y_2)^2)$$

Ird fel a Hamiltonikus

$$\frac{d}{dt}y_i = \frac{\partial H}{\partial y_i}, \quad \frac{d}{dt}\dot{y}_i = -\frac{\partial H}{\partial \dot{y}_i}$$

egyenleteket, majd ellenorizd, hogy Newton harmadik törvénye ugyanezeket az egyenleteket adja!

2. Mennyi  $A$ , ha

$$\frac{d^2}{dt^2}\bar{y} = -A\bar{y} \quad ?$$

*Mutasd meg, hogy esetünkben  $A$  onadjungalt! (Esetünkben  $A$  sajátértékei pozitívak lesznek.)*

*Legyen  $v_i$  egy  $A$ -nak a  $\lambda_i$  sajátértékeihez tartozó bázisvektorok rendszere.*

*Mutasd meg, hogy ekkor ennek a másodrendű DE-nek az általános megoldása*

$$\bar{y}(t) = \sum_i C_i \cos(\sqrt{\lambda_i}t) v_i + S_i \sin(\sqrt{\lambda_i}t) v_i.$$

3. *Oldd meg a DE-t és ábrázol a megoldást, ha*

$$k_1 = 11, k_2 = 22, y_1(0) = 33, y_2(0) = 44, \dot{y}_1(0) = 55, \dot{y}_2(0) = 66.$$

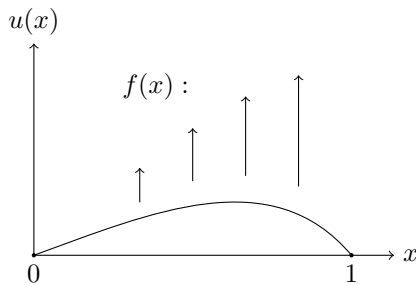
4. *Hogyan kellene módosítani ezeket a számításokat, ha a feladat két különböző  $m_1$  és  $m_2$  tömegű test mozgásáról szólna?*

## Chapter 10

# Inhomogen linearis rendszerek

### 10.1 Egy kifeszített ruhaszaritodrot alakjarol

Mennyi egy erosen elofeszített (ezt a feszultseget használjuk majd egységként) vízszintes hur  $u(x)$  vertikalis elmozdulasa egy helyfuggo  $f(x)$  vertikalis eroterben? A hur ket vege rogzített, tehát  $u(0) = u(1) = 0$ .



A kovetkezo problemakat fogjuk vizsgalni:

1.

$$\text{Eroegyensuly} \iff \Delta u = u''(x) = -f(x). \quad (10.1)$$

2. A hur gravitacios es elasztikus energiaja:

$$\text{Energia}[u] = \int_0^1 \frac{1}{2} [u'(x)]^2 - f(x)u(x) dx, \quad (10.2)$$

tehat (10.1) megoldasa ekvivalens (10.2) minimalizalasaival.

3. Hogyan tudjuk megoldani (10.1)-t, ha a derivaltakat differenciakkal helyettesitjuk (veges differenciak modszere)? (Mas szoval az  $u$  fuggvenyt kozelitjuk egy,  $u$ -nak nehany  $x_i$  pontban kiszamitott ertekeibol allo vektorral.) Hogyan fejezhetjuk ki (10.1) megoldasat, ha tudjuk  $u$ -t abban az esetben, ha az  $f$  ero egyetlen pontra koncentralodik vegtelen erosuruseggel (impulzusvalasz, Green-fuggveny)?

4. Hogyan tudjuk (10.2)-t közelítőleg minimalizálni, ha feltesszük, hogy  $u$  egy darabonként egyenes (affin) folytonos függvény? (Veges elem módszer.)
5. Hogyan mukodik a (10.1) es (10.2) egyenletek kozotti ekvivalancia altalanosabban, azaz hogyan kereshetjuk meg egy

$$S[u] = \int_0^1 L(x, u, u') dx$$

funkcional kritikus pontjait? (Variacioszamitas, Euler-Lagrange egyenletek.)

6. Hogyan magyazza a feladat szimmetriaja (eltolas es elforgatas (tukrozes egy dimenzioban)) a  $\Delta$  Laplace operator felbukkanasat? Mi egy szimmetria definicioja es hogyan tudjuk a szimmetriat a gyakorlatban kihasznalni?

### 10.1.1 Poisson egyenlet

Eroegyensuly:

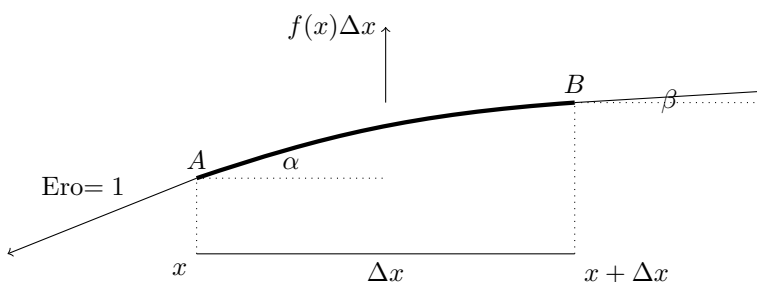


Figure 10.1: Az  $A$  es  $B$  pontokban ható egységnyi erő függőleges komponenseit ellensúlyozza az  $f(x)\Delta x$  függőleges terheles.

$$\begin{aligned} f(x)\Delta x - 1 \cdot \sin(\alpha) + 1 \cdot \sin(\beta) &= 0, \\ \cos(\alpha) &\approx 1, \quad \alpha \approx \sin(\alpha) \approx \tan(\alpha), \quad \text{stb.} \\ \tan(\alpha) &= u'(x), \quad \tan(\beta) = u'(x + \Delta x) \approx u'(x) + u''(x)\Delta x. \end{aligned}$$

Tehat

$$u''(x) = -f(x), \tag{10.3}$$

ami az egy dimenziós Poisson egyenlet. Magasabb dimenzióban:

$$\Delta = \frac{\partial^2}{\partial x_1^2} + \dots + \frac{\partial^2}{\partial x_n^2}, \quad \Delta\phi(\bar{x}) = -f(\bar{x}).$$

### 10.1.2 Dirichlet elv

Mennyi az energiaváltozása az  $\overline{AB}$  hurdarabknak a nyugalmi  $u = 0$  helyzethez képest?

1. A vertikális  $f(x)\Delta x$  erő  $f(x)\Delta x \cdot u(x)$  munkát végez.
2. A hurdarabkanak  $\Delta x$  hossza megno:

$$|\overline{AB}| = \sqrt{\Delta x^2 + [u'(x)\Delta x]^2} = \Delta x \sqrt{1 + [u'(x)]^2} \approx \Delta x + \frac{[u'(x)]^2}{2} \Delta x.$$

Mindez egységnyi hurfeszültség elleneben történik.

Thehat a hur energiaváltozása

$$\text{Energia}[u] = \int_0^1 \frac{1}{2} [u'(x)]^2 - f(x)u(x) dx. \quad (10.4)$$

$E[u]$  minimalizálása az  $u(0) = u(1) = 0$  feltételek mellett ekvivalens az

$$u''(x) = -f(x), \quad u(0) = u(1) = 0 \quad (10.5)$$

peremértékfeladat megoldásával.

## 10.2 Variacioszámítás, Euler-Lagrange egyenletek

Hogyan minimalizáljuk az

$$E[u] = \int_0^1 \frac{1}{2} [u'(x)]^2 - f(x)u(x) dx = \int_0^1 \frac{1}{2} L(x, u, u') dx$$

energia funkcionált az  $u(0) = u(1) = 0$  peremfeltételek mellett?

Egy kritikus  $u$  pontban

$$\begin{aligned} E[u + \delta u] - E[u] &\approx \int_0^1 \frac{\partial L}{\partial u} \delta u + \frac{\partial L}{\partial u'} (\delta u)' dx \\ &= \left. \frac{\partial L}{\partial u'} \right|_0^1 + \int_0^1 \left[ \frac{\partial L}{\partial u} - \frac{d}{dx} \left( \frac{\partial L}{\partial u'} \right) \right] \delta u dx \end{aligned}$$

Mivel ez teljesül bármely  $\delta u : \delta u(0) = \delta u(1) = 0$  variációra, így

$$\frac{d}{dx} \left( \frac{\partial L}{\partial u'} \right) - \frac{\partial L}{\partial u} = 0.$$

Ez az Euler-Lagrange egyenlet.

Ugyanez többdimenzióban:  $L = L(\bar{x}, \phi^\mu(\bar{x}), \partial_{x_i} \phi^\mu(\bar{x}))$ ,

$$\sum_i \frac{\partial}{\partial x_i} \left( \frac{\partial L}{\partial (\partial_{x_i} \phi^\mu)} \right) - \frac{\partial L}{\partial \phi^\mu} = 0.$$

**Probléma 55.** Írd fel az EL egyenleteket a következő  $L$  Lagrange függvényekre:

1. Egy  $V(\bar{x})$  potenciálmezőben mozgó pont  $\bar{x}(t)$  pályája:

$$L = \frac{1}{2} \sum_i \dot{x}_i^2 - V(\bar{x}).$$

2. Egy  $\bar{A}(\bar{x})$  mágneses vektorpotencial mezejében mozgó pont  $\bar{x}(t)$  pályája:

$$L = \frac{1}{2} \sum_i \dot{x}_i^2 + \bar{A}(\bar{x}) \cdot \dot{\bar{x}}.$$

3. Egy monocikli  $x(t), y(t), \phi(t)$  koordinatai:

$$L = \frac{1}{2} (\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{\phi}^2) + \lambda(t) \cdot (\dot{x} \sin \phi - \dot{y} \cos \phi).$$

Itt a  $\lambda$ -hoz tartozó EL egyenlet biztosítja hogy a sebességvektor  $(\dot{x}, \dot{y})$  iránya ugyanaz mint a  $(\cos(\phi), \sin(\phi))$  vektore.

### 10.2.1 Veges differenciák

Próbáljuk a végtelen dimenziós  $Fun([0, 1])$  vektortérben lako  $u$  függvenyt a  $x_i = i\Delta x$ ,  $i = 1, \dots, N-1$  helyeken (itt  $N = 1/\Delta x$ ) megmért értékeiből álló

$$\vec{u} = (u(1 \cdot \Delta x), \dots, u(i \cdot \Delta x), \dots, u((N-1)\Delta x))^T = (u_1, \dots, u_{N-1})^T$$

vektorral közelíteni, amelynek a komponensei  $u_i = u(x_i) = u(i \cdot \Delta x)$ .

**Skalar (belso) szorzat:** Legyen az így kapott  $\mathbb{R}^{N-1}$  Euklideszi vektortéren a skalárszorzat

$$(\vec{u}, \vec{v}) = \sum_{i=1}^{N-1} u_i v_i \Delta x. \quad (10.6)$$

Ekkor

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \sum_{i=1}^{N-1} u_i v_i \Delta x = \int_0^1 u(x)v(x) dx, \quad (10.7)$$

tehát definiáljuk a skalárszorzatot az  $u$  és  $v$  függvényeknek:

$$(u, v) = \int_0^1 u(x)v(x) dx. \quad (10.8)$$

*Megjegyzés:* Ha a vektorok és a függvények komplexek, akkor a helyes (pozitív definit) definíció:

$$(\vec{u}, \vec{v}) = \sum_{i=1}^{N-1} \bar{u}_i v_i \Delta x, \quad (u, v) = \int_0^1 \overline{u(x)} v(x) dx. \quad (10.9)$$

A skalárszorzat segítségével bevezethetjük a függvények normáját és távolságát:

$$\|u\|_2 = (u, u)^{1/2} = \left( \int_0^1 \overline{u(x)} u(x) dx \right)^{1/2} = \left( \int_0^1 |u(x)|^2 dx \right)^{1/2},$$

$$d(u, v) = \|u - v\|_2.$$

Az így kapott tér "lezártját" nevezzük  $\mathcal{H} = L^2([0, 1], dx)$  Hilbert térnek, vagyis a  $[0, 1]$  intervallumon negyzetesen integrálható függvények terének.

*Megjegyzés:* Eddig nem specifikáltuk azt, hogy mit is értünk a  $Fun$  függvényter alatt. Esetünkben ez lehetne  $C^2([0, 1])$  vagyis a kétszer deriválható



fuggvények tere, hiszen ebben laknak a Poisson egyenlet klasszikus (vagyis a DE teljesul minden  $x$ -re) megoldasai. Vagy valaszthatnank  $Fun$ -nak pl. a darabonkent konstans, vagy darabonkent affine es folytonos fuggvények tereit. Az igy kapott terek nem lennek teljesek, lennek bennuk olyan  $u^1, u^2, u^3, \dots$  fuggvénysorozatok, hogy  $\|u^n - u^m\| \rightarrow 0$  ahogy  $n, m \rightarrow \infty$  (az ilyen sorozatokat Cauchy sorozatoknak nevezzuk), de megsincs olyan  $u \in Fun$ , hogy  $\lim_{n \rightarrow \infty} \|u^n - u\| = 0$ . Ezert ezen terek lezartjait igy definialjuk, mint a Cauchy sorozataiknak ekvilienciaosztalyait, ahol az  $u^n$  es a  $v^n$  sorozat akkor ekvivalens egymással, ha  $\lim_{n \rightarrow \infty} \|u^n - v^n\| = 0$ .

*Megjegyzes:* Egy vektor vagy fuggvény normaajat persze maskeppen is definialhatjuk, talan a ket legfontosabb varians:

$$\begin{aligned} \|\vec{u}\|_1 &= \sum_i |v_i|, & \|u\|_1 &= \int_0^1 |u(x)| dx, \\ \|\vec{u}\|_\infty &= \max_i |u_i| & \|u\|_\infty &= \max_x |u(x)|. \end{aligned}$$

Azonban az igy kapott terekben nem igazan ertelmezhető az ortonormalt bazis fogalma, igy hiányozna a DE-k elmeletének a kovetkezo alapvető segedeszkoze:

**Fourier transzformacio:** Ortogonalis sorfejtés:

**Tétel 10.** *Legyen  $\vec{n}_0, \dots, \vec{n}_{N-1}$  egy ortonormalt bazis egy  $V$  vektorterben. Ekkor ha*

$$\vec{v} = \alpha_0 \vec{n}_0 + \dots + \alpha_{N-1} \vec{n}_{N-1},$$

*akkor*

$$\alpha_i = (\vec{n}_i, \vec{v}).$$

Alkalmazzuk formalisan ezt a kepletet vegtelen dimenzióban.

1. Klasszikus Fourier transzformacio. A  $c_0, c_1, c_2, \dots, s_1, s_2, \dots$  fuggvények egy ortonormalt bazisat alkotjak  $L^2([-\pi, \pi], dx)$ -nek:

$$c_0(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}}, \quad c_n(x) = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \cos(nx), \quad s_n(x) = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \sin(nx).$$

Mivel

$$-\frac{d^2}{dx^2} c_n(x) = n^2 c_n(x), \quad -\frac{d^2}{dx^2} s_n(x) = n^2 s_n(x), \quad \forall n \in \mathbb{Z},$$

a  $c_n, s_n$  fuggvények egy, a  $D^2 = -\frac{d^2}{dx^2}$  operator sajátvektoraiból álló bazist alkotnak.  $D^2$  (formalisan) onadjungalt, mivel  $(f, D^2 g) = (D^2 f, g)$  periodikus sima  $f, g$  fuggvényekre.

Ha

$$\begin{aligned} f(x) &= \alpha_0 c_0(x) + \sum_{n=1}^{\infty} \alpha_n c_n(x) + \beta_n s_n(x) \\ &= \alpha_0 \frac{1}{\sqrt{2\pi}} + \sum_{n=1}^{\infty} \alpha_n \frac{1}{\sqrt{\pi}} \cos(nx) + \beta_n \frac{1}{\sqrt{\pi}} \sin(nx), \end{aligned}$$

akkor

$$\begin{aligned}c_0 &= (c_0, f) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx, \\c_n &= (c_n, f) = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{-\pi}^{\pi} \cos(nx) f(x) dx, \\s_n &= (s_n, f) = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{-\pi}^{\pi} \sin(nx) f(x) dx\end{aligned}$$

2. Exponencialis forma. Az  $e_n(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{inx}$ ,  $n \in \mathbb{Z}$  függvények egy ortonormált bazisat alkotják  $L^2([-\pi, \pi], dx)$ -nek. Ezek a függvények sajátvektorai a  $D = -i \frac{d}{dx}$  (formalisan) onadjungált operatornak:

$$\begin{aligned}(De_n)(x) &= -i \frac{d}{dx} \left( \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{inx} \right) = n \left( \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{inx} \right). \\(f, Dg) &= (Df, g) \\&= \int_{-\pi}^{\pi} \overline{f(x)} (-ig'(x)) dx = \overline{f(x)} (-ig(x)) \Big|_{-\pi}^{\pi} - \int_{-\pi}^{\pi} i \overline{f'(x)} g(x) dx \\&= \int_{-\pi}^{\pi} \overline{-if'(x)} g(x) dx,\end{aligned}$$

ha  $f, g$  periodikus sima függvények.

Ha

$$f(x) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} \hat{f}_n e_n(x) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} \hat{f}_n \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{inx},$$

akkor

$$\hat{f}_n = (e_n, f) = \int_{-\pi}^{\pi} \overline{e_n(x)} f(x) dx = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\pi}^{\pi} e^{-inx} f(x) dx$$

Itt a kalap a Fourier-tr. egyik tradicionális jelölése.

$$\|f\|_2 = \left( \sum_{n \in \mathbb{Z}} \hat{f}_n e_n, \sum_{m \in \mathbb{Z}} \hat{f}_m e_m \right) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} |\hat{f}_n|^2 (e_n, e_n) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} |\hat{f}_n|^2,$$

(az ortonormáltság miatt  $(e_n, e_m) = 0$ , ha  $n \neq m$ ) tehát a tr. a negyzetesen integrálható függvényeket a negyzetesen összegezhető sorozatok  $\ell_2$  Hilbert terére kepezi le.

3. Szinusz transzformáció. Az  $s_n(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \sin(nx)$ ,  $n = 1, 2, \dots$  függvények egy ortonormált bazisat alkotják  $L^2([0, \pi], dx)$ -nek. Tehát, ha

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} \alpha_n s_n(x),$$

akkor

$$\alpha_n = (s_n, f) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^{\pi} \sin(nx) f(x) dx.$$

**Probléma 56.** 1. Mi a szinusz tr. koszinusz verziója?

2. Irj fel hasonló kepleteket egy tetszőleges  $[a, b]$  intervallumra!

3. Vizsgald meg ez exponenciális tr. viselkedést az  $[-\pi L, \pi L]$  intervallumon, ha  $L \rightarrow \infty$ !

4. Hogyan lehetne ezt a határatmenetet alkalmazni arra, hogy egy nem periodikus  $f(x)$  függvényt kifejezzünk az  $e^{ipx}$ ,  $p \in \mathbb{R}$  függvények segítségével?

5. A jelfeldolgozásban jobban szeretnek az  $L^2([0, 1], dx)$  terén dolgozni. Ird fel itt a Fourier transzformációkat!

**Megoldás 44.** 3:  $L^2([-\pi L, \pi L], dx)$  egy ortonormált bazisa:

$$e_n = \frac{1}{\sqrt{2\pi L}} e^{i\frac{n}{L}x}.$$

Fourier tr: ha

$$f(x) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} \hat{f}_n e_n(x) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} \hat{f}_n \frac{1}{\sqrt{2\pi L}} e^{i\frac{n}{L}x},$$

akkor

$$\hat{f}_n = (e_n, f) = \int_{-\pi L}^{\pi L} \overline{e_n(x)} f(x) dx = \frac{1}{\sqrt{2\pi L}} \int_{-\pi L}^{\pi L} e^{-i\frac{n}{L}x} f(x) dx$$

4: Legyen  $p_n = \frac{n}{L}$ ,  $\Delta p = p_{n+1} - p_n = \frac{1}{L}$ , továbbá normalizáljuk egy kicsit maskepp a tr.-t, továbbá tekintsük a  $\hat{f}$  sorozatot úgy, mint egy diszkrét pontokban adott  $\tilde{f}$  függvényt:

$$\begin{aligned} \tilde{f}(p_n) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\pi L}^{\pi L} e^{-ip_n x} f(x) dx, \\ f(x) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \sum_{p_n \in \Delta p \cdot \mathbb{Z}} \tilde{f}(p_n) e^{ip_n x} \Delta p. \end{aligned}$$

(Itt az egyetlen  $\Delta p$  faktorba olvasszottuk bele a két  $\sqrt{L}$  tényezőt.) Tehát az  $L \rightarrow \infty$  határesetben, vagyis a teljes valós tengelyen a Fourier tr:

$$\begin{aligned} \tilde{f}(p) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-ipx} f(x) dx, \\ f(x) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \tilde{f}(p) e^{ipx} dp. \end{aligned}$$

**Tobbdimenziós Fourier tr.**

1. Vektorterek tenzor szorzata. Legyen az  $U$  vektortér egy ortonormált bazisa  $\bar{e}_1, \dots, \bar{e}_n$ , míg ugyanez  $V$ -re  $\bar{f}_1, \dots, \bar{f}_m$ . Ekkor legyen  $U$  és  $V$  tenzor szorzata az  $U \otimes V$  vektortér, amelynek ortonormált bazisa

$$\bar{g}_{ij} = \bar{e}_i \otimes \bar{f}_j, \quad (i, j) \in \{1, \dots, n\} \times \{1, \dots, m\}.$$

Itt a  $\otimes$  jelölés egy műveletet is jelöl:

$$\begin{aligned} \otimes : U \times V &\rightarrow U \otimes V, \\ \text{pl.:} \quad (2\bar{e}_1 + 3\bar{e}_2) \otimes (4\bar{f}_1 + 5\bar{f}_2) &= 8\bar{e}_1 \otimes \bar{f}_1 + 10\bar{e}_1 \otimes \bar{f}_2 + 12\bar{e}_2 \otimes \bar{f}_1 + 15\bar{e}_2 \otimes \bar{f}_2. \end{aligned}$$

Az eredményt hívhatjuk a két vektor tenzor vagy kulso (*outer*, de nem *exterior*, *ek*, *wedge*) szorzatának.

**Probléma 57.** *Az, hogy a  $g_{ij}$  vektorok egy ortonormált bazis alkotnak, azt jelenti, hogy*

$$(\bar{g}_{ij}, \bar{g}_{kl}) = (\bar{e}_i \otimes \bar{f}_j, \bar{e}_k \otimes \bar{f}_l) = \delta_{ik} \delta_{jl},$$

ahol a  $\delta_{ij}$  Kronecker delta szimbólum, ami 1, ha  $i = j$ , amugy nulla. Mutasd meg, hogy

$$(\bar{u}_1 \otimes \bar{v}_1, \bar{u}_2 \otimes \bar{v}_2) = (u_1, v_1) \cdot (u_2, v_2).$$

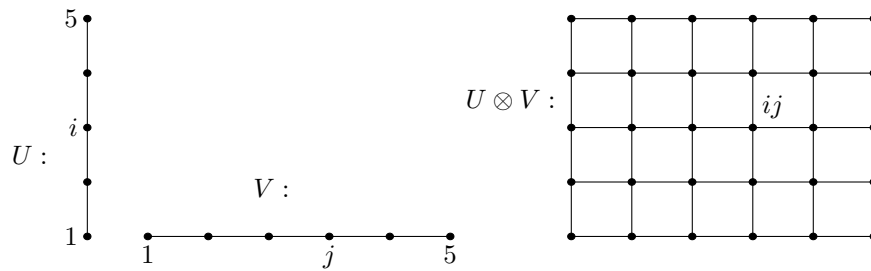


Figure 10.2: Az ötdimenziós  $U$  vektorteret az öt pontban értelmezett függvények alkotják, míg  $V$  elemei hatdimenziós vektorok. Az  $i$  címke az  $\bar{e}_i$  basisvektort reprezentálja. Az  $U \otimes V$  vektortér  $5 \times 6 = 30$  dimenziós, az  $ij$  címke az  $\bar{e}_i \otimes \bar{f}_j$  vektort reprezentálja.

## 2. Két dimenziós Fourier tr.

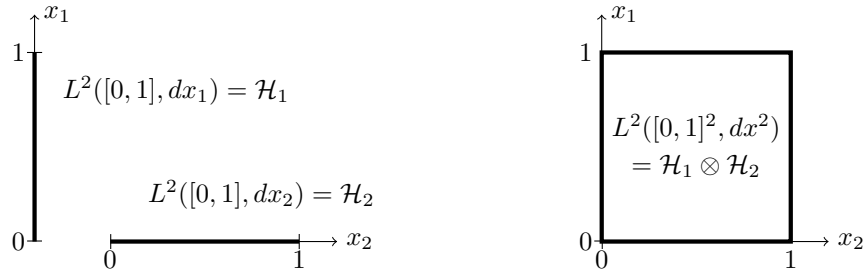


Figure 10.3:

A basisvektorok  $\mathcal{H}_1$ -ben és  $\mathcal{H}_2$ -ben:

$$e_{n_1}(x) = e^{2in_1\pi x_1} \quad \text{es} \quad f_{n_2}(x) = e^{2in_2\pi x_2}, \quad n_{1,2} \in \mathbb{Z}.$$

$\mathcal{H}_1 \otimes \mathcal{H}_2$  basisvektorai:

$$g_{nm}(x_1, x_2) = e_n(x_1)f_m(x_2) = e^{2in\pi x_1}e^{2im\pi x_2} = e^{2i\pi(n x_1 + m x_2)}.$$

Tehát a kisse szisztematikusabb

$$e_{(n_1, n_2)}((x_1, x_2)) = e_{\bar{n}}(\bar{x}) = e^{2i\pi(n_1 x_1 + n_2 x_2)} = e^{2i\pi(\bar{n}, \bar{x})}$$

jelolessel egy  $f(x_1, x_2) = f(\bar{x})$  függvényre a Fourier tr:

$$\hat{f}_{\bar{n}} = \int_{x_1=0}^{x_1=1} \int_{x_2=0}^{x_2=1} e^{-2i\pi(n_1x_1+n_2x_2)} f(x_1, x_2) dx_1 dx_2 = \int_D e^{-2\pi i(\bar{n}, \bar{x})} f(\bar{x}) d^2x,$$

$$f(\bar{x}) = \sum_{\bar{n} \in \mathbb{Z}^2} \hat{f}_{\bar{n}} e^{2i\pi(\bar{n}, \bar{x})}.$$

(Itt  $D$  a  $[0, 1] \times [0, 1]$  egységnegyzet.)

**Probléma 58.** *Hogyan mukodik az  $\mathbb{R}^N$ -en adott függvényeken a Fourier integrális transzformacio?*

### 10.3 A Fourier transzformacio konvergenciajarol

Nehany függvény

Az  $e_n(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{inx}$ ,  $n \in \mathbb{Z}$  függvények egy ortonormalt bazisat alkotjak  $L^2 = L^2([-\pi, \pi], dx)$ -nek. Legyen

$$f(x) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} \hat{f}_n e_n(x) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} \hat{f}_n \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{inx},$$

es

$$\hat{f}_n = (e_n, f) = \int_{-\pi}^{\pi} \overline{e_n(x)} f(x) dx = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\pi}^{\pi} e^{-inx} f(x) dx,$$

tovabba

$$f_N(x) = \sum_{n=-N}^N \hat{f}_n \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{inx}.$$

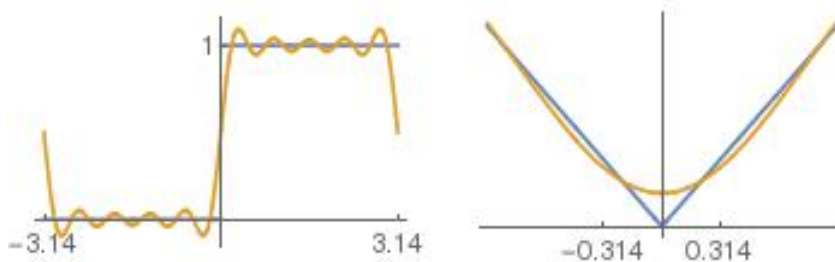


Figure 10.4: Az  $N = 10$  közelítése az egységugras függvénynek, illetve az  $N = 3$  közelítése az abszolútérték  $|x|$  függvénynek. Minél simább egy  $f$  függvény, annál gyorsabban konvergal hozzá  $f_N$ .

```
f1 = HeavisideTheta[x];
Ff1 = FourierSeries[f1, x, 10];
f2 = Abs[x];
Ff2 = FourierSeries[f2, x, 3];
res = GraphicsRow[
  Plot[{f1, Ff1}, {x, -Pi, Pi}, PlotRange -> All, Ticks -> {{-3.14, 3.14}, {0, 1}}],
  Plot[{f2, Ff2}, {x, -Pi*0.3, Pi*0.3},
    PlotRange -> All, Ticks -> {{-0.1*3.14, 0.1*3.14}, {}}]
]
Export["fourierseries.jpg", res]
```

A következő eredmények teljesülnek:

1.

$$f \in L^2 \implies \lim_{N \rightarrow \infty} \|f - f_N\| = \lim_{N \rightarrow \infty} \int_{-\pi}^{\pi} |f(x) - f_N(x)|^2 dx = 0.$$

Sajnos ez semmilyen garanciát nem tartalmaz  $\lim_{N \rightarrow \infty} f_N(x) = f(x)$  teljesülésére.

2. Legyen  $f$  egy véges sok sima darabból álló függvény. Ekkor

(a) Ha  $f$  folytonos az  $x_0$  pontban, akkor  $\lim_{x \rightarrow x_0} f_N(x) = f(x_0)$ .

(b) Amúgy egy szakadási  $x_0$  helynel

$$\lim_{x \rightarrow x_0} f_N(x) = \frac{1}{2} \left( \lim_{x \rightarrow x_0^-} f(x) + \lim_{x \rightarrow x_0^+} f(x) \right)$$

3. Ha  $f$  sokszor deriválható, akkor a  $\hat{f}_n$  Fourier együtthatók gyorsan csökkennek. Pl. ha  $f^{(3)} \in L^2$ , akkor

$$f^{(3)}(x) = \frac{d^3}{dx^3} \sum_{n \in \mathbb{Z}} \hat{f}_n \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{inx} = \sum_{n \in \mathbb{Z}} \left[ (in)^3 \hat{f}_n \right] \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{inx},$$

tehát

$$\sum_{n \in \mathbb{Z}} \left| (in)^3 \hat{f}_n \right|^2 = \sum_{n \in \mathbb{Z}} n^6 \left| \hat{f}_n \right|^2 < \infty.$$

4. Dirichlet mag.

$$\begin{aligned} f_N(0) &= \sum_{n=-N}^N \hat{f}_n \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{in \cdot 0} \\ &= \sum_{n=-N}^N \left[ \int_{-\pi}^{\pi} \frac{e^{-inx}}{\sqrt{2\pi}} f(x) dx \right] \cdot \frac{e^{-in \cdot 0}}{\sqrt{2\pi}} = \int_{-\pi}^{\pi} D(x) f(x) dx, \end{aligned}$$

ahol

$$D_N(x) = \frac{1}{2\pi} \sum_{n=-N}^N e^{-inx} = \frac{1}{2\pi} \frac{\sin \left[ \left( N + \frac{1}{2} \right) x \right]}{\sin \left[ \frac{1}{2} x \right]}.$$

```
dirichlet = Sum[Exp[-I n x], {n, -n1, n1}] // Simplify
dirichlet - Sin[(n1 + 1/2) x]/Sin[1/2 x] // Simplify
fejer = Sum[(1/(n2 + 1)) s, {n1, 0, n2}] // Simplify
fejer - (1/(n2 + 1)) (1 - Cos[(n2 + 1) x]) / (1 - Cos[x]) // Simplify
res = GraphicsRow[{Plot[dirichlet /. n1 -> 25, {x, -Pi, Pi},
  PlotRange -> All, Ticks -> {{-3.14, 3.14}, {-15, 50}}],
  Plot[fejer /. n2 -> 25, {x, -Pi, Pi},
  PlotRange -> All, Ticks -> {{-3.14, 3.14}, {0, 25}} ]}]
Export["dirichlet.jpg", res]
```

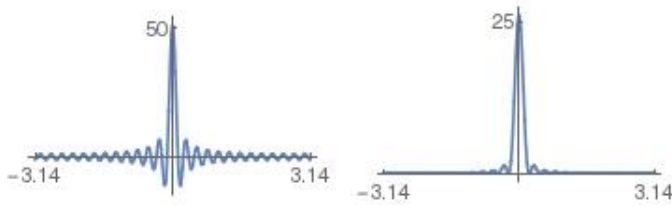


Figure 10.5: A  $D_N$  Dirichlet es  $F_N$  Fejer magok  $N = 25$ -re. Mindkettőjük konvergal a  $\delta(x)$  Dirac delta függvényhez, vagyis ha  $f(x)$  sima, akkor  $\int_{-\pi}^{\pi} D_N(x)f(x) dx = \int_{-\pi}^{\pi} F_N(x)f(x) dx \rightarrow f(0)$ . Azonba ha  $f$  csak folytonos, akkor a Dirichlet mag esetében nem feltétlenül teljesül a konvergencia.

5. Fejer (Lipot) mag. Átlagoljuk az  $f_N(0)$  sorozat első  $K + 1$  tagját:

$$s_K(0) = \frac{1}{K + 1} \sum_{N=0}^K f_N(0) = \int_{-\pi}^{\pi} F_K(x)f(x) dx,$$

ahol

$$F_K(x) = \frac{1}{K + 1} \sum_{N=0}^K D_N(x) = \frac{1}{2\pi} \frac{1}{K + 1} \frac{1 - \cos[(K + 1)x]}{1 - \cos[x]}.$$

$F_K(x)$  nemnegatív, az integralja az  $x = 0$  pont környezetére koncentrálódik és egyenlő 1-gyel. Így a kiátlagolt Fourier sora egy folytonos  $f$  függvénynek pontonként konvergal  $f(x)$ -hez.

6. Haar Alfred ortogonális rendszere (Haar wavelet). A Fourier tr. nagy előnye, hogy az  $e_n \sim e^{inx}$  függvények diagonalizálják a deriválás operátort. Viszont ezek a függvények nem lokalizáltak, nem koncentrálódnak egy pont köré. Ez nyilván gondot okoz, ha olyan függvényeket akarunk leírni, amelyek csak egy rövid szakaszon nem nullak.

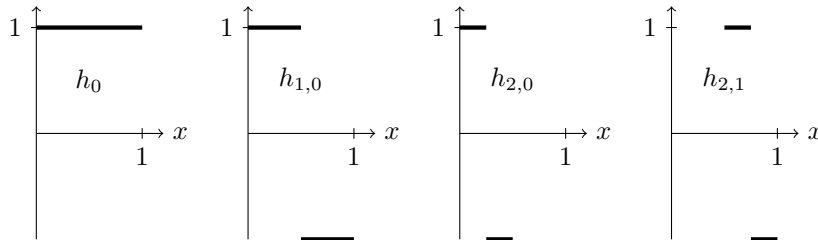


Figure 10.6: A  $h$  függvényrendszer (az ábrán az első négy szerepel) ortogonális, de nincs normalizálva. A  $h_{i,j}$  függvények mindegyike  $h_{1,0}$  eltolt és az  $x$  irányban osszenyomott variánsa. Ha egy  $f$  függvényt kifejtünk ezen basis segítségével, akkor az ábrán látható tagokat tartalmazó részeszeg az  $f$  függvény átlagait reprodukálja az  $[0, 0.25], \dots, [0.75, 1]$  szakaszokon. Így, ha  $f$  folytonos, akkor ezen basis szerinti ortogonális sorfejtése  $f$ -nek pontonként konvergal  $f(x)$ -hez.

A JPEG2000 standard ezt az ötletet (ennek kettdimenziós, javított változatát) használja, míg a korábbi JPEG standard direkt módon a koszinusz transzformációt használta.

7. Shannon mintavetelezési tetele: Legyen  $\tilde{f}(p) = \int_{\mathbb{R}} e^{-2\pi i p t} f(t) dt$ , es legyen  $\tilde{f}(p) = 0$ , ha  $p \notin [-B, B]$ . Ekkor az  $f(k/(2B))$ ,  $k \in \mathbb{Z}$  sorozatból rekonstruálható  $f(t)$ :

$$f(t) = \sum_{k \in \mathbb{Z}} f\left(\frac{k}{2B}\right) \text{sinc}(2\pi B t - \pi k),$$

$$\text{ahol } \text{sinc}(t) = \begin{cases} \frac{\sin t}{t}, & \text{ha } t \neq 0 \\ 1 & \text{ha } t = 0. \end{cases}$$

Pl. ha egy mp3 fajlban a 22kHz frekvenciaig akarjuk megőrizni a frekvenciakomponenseket, akkor másodpercenként  $44 \cdot 10^3$  mintavételre van szükség.

**Derivalas:** A deriválás numerikus közelítése:

$$u'(x) \approx \frac{1}{\Delta x} (u(x + \Delta x) - u(x)) \approx \frac{1}{\Delta x} (u(x) - u(x - \Delta x))$$

$$\approx \frac{1}{2\Delta x} (u(x + \Delta x) - u(x - \Delta x)).$$

**Probléma 59.** Melyik a "legjobb" ezen közelítések közül (próbáld meg grafikus eldönteni)? Tipikusan egy ilyen közelítés hibájának a viselkedése:  $\text{hiba}(\Delta x) \approx C \cdot \Delta x^\alpha$ , ha  $\Delta x \rightarrow 0$ . Mennyi  $\alpha$ ?

Ha az  $u(x)$  függvények által alkotott vektorter vektorait az

$$\vec{u} = (u(0.25), u(0.5), u(0.75))^T = (u_1, u_2, u_3) \in \mathbb{R}^3$$

veges (esetünkben 3) dimenziós vektorokkal közelítjük (itt  $\Delta x = 1/4$ ), akkor  $u'$  approximációi:

$$\frac{1}{\Delta x} \begin{pmatrix} -1 & 1 & 0 \\ 0 & -1 & 1 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \end{pmatrix},$$

$$\frac{1}{\Delta x} \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ -1 & 1 & 0 \\ 0 & -1 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \end{pmatrix},$$

$$\frac{1}{2\Delta x} \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ -1 & 0 & 1 \\ 0 & -1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \end{pmatrix}.$$



(Ezek kozul a legjobb az utolso, mivel tipikusan pontosabb numerikusan, es ezenkivul antiszimmetrikus is.)

*Derivalas a fuggvenyek vegtelen dimenzios vektortereben  $\implies$  linearis transzformaciok, matrixok veges dimenzios vektorterekben.*

$u''$  kozelítése:

$$u''(x) \approx \frac{1}{\Delta x^2}(u(x + \Delta x) - 2u(x) + u(x - \Delta x)).$$

Tehat az

$$-u''(x) = f(x), \quad \text{vagy} \quad -\frac{d^2}{dx^2}u = f, \quad u(0) = u(1) = 0,$$

egyenlet numerikus kozelítése:

$$\frac{1}{\Delta x^2} \begin{pmatrix} 2 & -1 & 0 \\ -1 & 2 & -1 \\ 0 & -1 & 2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} f_1 \\ f_2 \\ f_3 \end{pmatrix}, \quad \text{vagy} \quad \Delta x \cdot L \vec{u} = \vec{f}.$$

(Itt az extra  $\Delta x$  factort a skalarszorzat normalizacioja motivalja.) Ekkor

$$\begin{aligned} (\Delta x \cdot L) \vec{u} &= \vec{f}, \\ (\Delta x \cdot G) \vec{f} &= \vec{u} = \Delta x (\Delta x^2 L)^{-1} \vec{f}, \end{aligned}$$

tehat

$$G = (\Delta x^2 L)^{-1} = \Delta x \begin{pmatrix} 2 & -1 & 0 \\ -1 & 2 & -1 \\ 0 & -1 & 2 \end{pmatrix}^{-1} = \begin{pmatrix} 0.1875 & 0.125 & 0.0625 \\ 0.125 & 0.25 & 0.125 \\ 0.0625 & 0.125 & 0.1875 \end{pmatrix}.$$

*Megjegyzes:* Minek ez a szerencsetlenkedes a  $\Delta x$  faktorokkal? Kiszamolhatnank  $\vec{u}$ -t amikor  $\vec{f}$ -nek csak egyetlen *egysegnyi* nem nulla komponense lenne. Ekkor azonban az  $\int_0^1 f(x) dx$  osszterheles csak  $1 \cdot \Delta x$  lenne, ami a nullahoz tartana, ha  $\Delta x \rightarrow 0$ . Igy az  $u(x)$  valasz is a nullahoz tartana. Ha viszont az egyetlen nem nulla komponens  $1/\Delta x$ , akkor az osszterheles  $1/\Delta x \cdot \Delta x = 1$ , tehat igy azt vizsgaljuk, hogy milyen valaszt ad a rendszer valamilyen egy pont kore koncentralodo egysegnyi osszterhelesre.

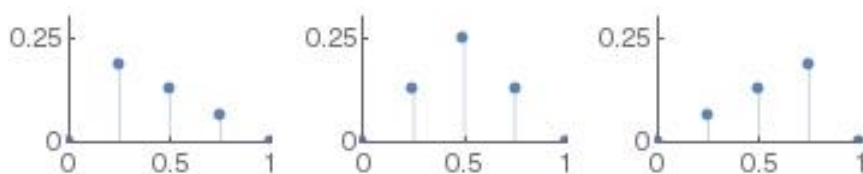


Figure 10.7:  $G$  három oszlopvektora. Pl. a masodik abran a kozepso három pont a  $G_{i,2}$ ,  $i = 1, 2, 3$  matrixelemek nagysagat jeloli.

Ugyanez az abra  $N = 20$ -ra:

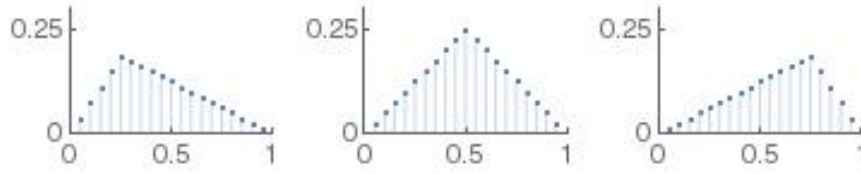


Figure 10.8:  $G$  három (5,10,15-odik) oszlopvektora. Itt pl. az első ábra azt mondja meg, hogy ha az  $\vec{f}$  vektornak minden komponense nulla kivéve az 5-ödikét  $1/\Delta x$  értékkel, akkor mennyi  $u_i = u(x_i)$ . Ezek az ábrák a  $G(x, z)$  Green függvényhez konvergálnak, ahol a  $z$  változó jelöli, hogy hol hat a koncentrált egysegnyi erőhatás (a függvény csúcsának a helye), míg  $x$  a vízszintes koordináta.

Ha  $\Delta x \rightarrow 0$ , akkor a  $G_{ij}$  matrixból megalkothatjuk a (ugyanazzal a betűvel jelölt)

$$G(x_i, z_j) = G_{i,j}$$

függvényt. Ekkor az  $\vec{u} = (\Delta x \cdot G) \vec{f}$  összefüggés folytonos alakja

$$u(x) = \int_0^1 G(x, z) f(z) dx.$$

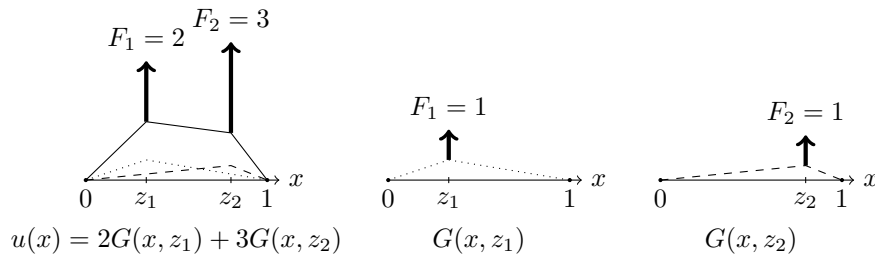


Figure 10.9: Az  $-u''(x) = 2\delta(x - 1/3) + 3\delta(x - 4/5)$  egyenlet megoldása. A megoldás lineáris kombinációja a  $-G''_{xx}(x, z_i) = \delta(x - z_i)$  egyenletek megoldásainak.

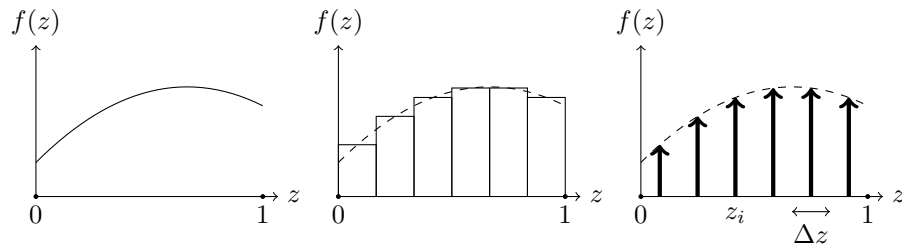


Figure 10.10: Egy  $f(z)$  érossuruseg approximációja Dirac delta függvények  $\sum_i f(z_i)\Delta z \cdot \delta(z - z_i) \approx f(z)$  lineáris kombinációjával.

Melyek  $G$  tulajdonsagai? Legyen  $\delta_\epsilon^z(x)$  egy olyan (nemnegatív) függvény, amelyik csak a  $z$  pont ( $z - \epsilon/2, z + \epsilon/2$ ) környezetében nem nulla, továbbá  $\int_0^1 \delta_\epsilon^z(x) dx = 1$ . Oldjuk meg az

$$-u''(x) = \delta_\epsilon^z(x), \quad u(0) = u(1) = 0$$

DE-t! A  $z$ -tol függő  $u$  megoldás adja meg  $G_\epsilon$ -t:

$$G_\epsilon(x, z) = u(x).$$

Ekkor a következő tulajdonsagai lesznek  $G_\epsilon$ -nek:

1.  $u$  peremfeltetelei miatt

$$G_\epsilon(0, z) = G_\epsilon(1, z) = 0,$$

2. Ahol  $\delta_\epsilon^z(x)$  nulla, ott  $\partial_x^2 G_\epsilon(x, z) = 0$ , vagyis ezeken az  $x$  helyeken  $G_\epsilon(x, z)$  affin az  $x$  változóban.

3. Mivel  $-u''(x) = \delta_\epsilon^z(x)$ , így

$$\int_{z-\epsilon}^{z+\epsilon} u''(x) dx = u'(z+\epsilon) - u'(z-\epsilon) = \int_{z-\epsilon}^{z+\epsilon} -\delta_\epsilon^z(x) dx = -1.$$

Tehát a  $\epsilon \rightarrow 0$  határesetben egy olyan  $G(x, z)$  függvényt keresünk, amelyre igazak a következők:

1.  $G(0, z) = G(1, z) = 0$ ,
2.  $G(x, z)$  affin a  $[0, z]$  és  $[z, 1]$  intervallumokon,
3.  $\lim_{x \rightarrow z+0} G(x, z)(x) = \lim_{x \rightarrow z-0} G(x, z)(x)$ ,  
 $\lim_{x \rightarrow z+0} G'_x(x, z) - \lim_{x \rightarrow z-0} G'_x(x, z) = -1$ .

Grafikusan:

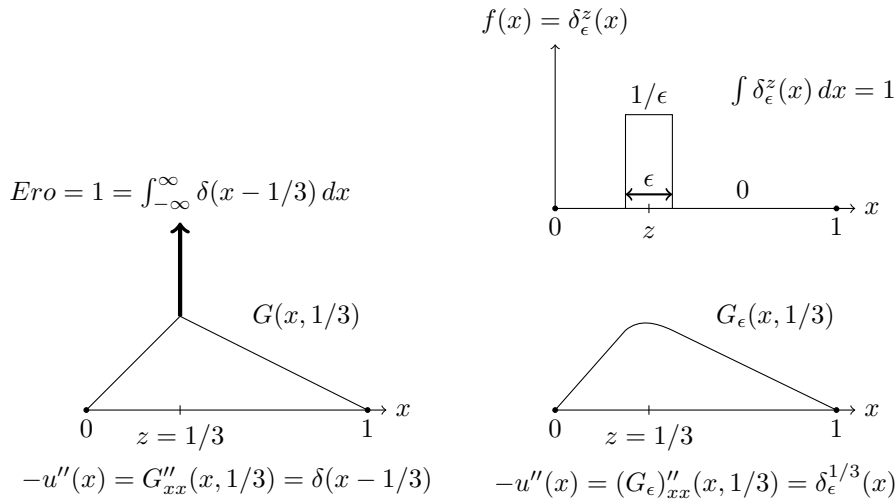


Figure 10.11: Az idealizált, az  $x = 1/3$  pontra koncentralodo egysegny osszintegrалу  $\delta(x - 1/3) \approx \delta_\epsilon^{1/3}(x)$  Dirac delta függvény közelítése egy  $\epsilon \approx 0$  hosszúságú intervallumra koncentralodo  $1/\epsilon$  nagyságú erosuruseggel.

Ezekből következik, hogy

$$G(x, z) = \begin{cases} (1-z)x, & \text{ha } 0 < x < z, \\ -(x-1)z, & \text{ha } z < x < 1. \end{cases}$$

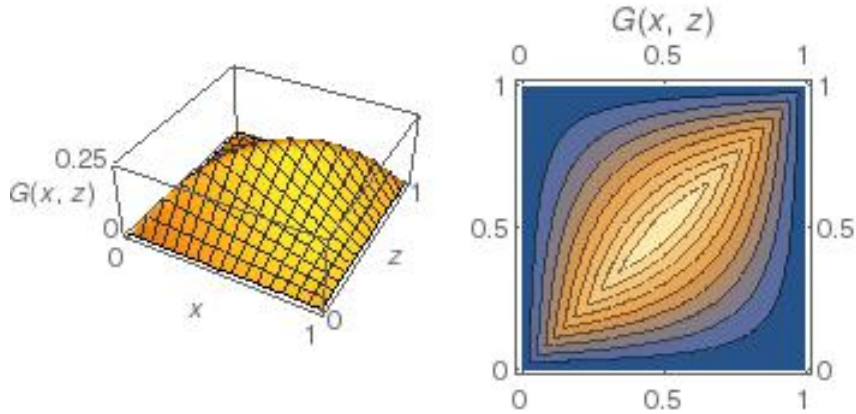


Figure 10.12: A  $G(x, z)$  Green függvény.

Később látni fogjuk, hogy  $G$  megoldja a

$$\frac{\partial^2}{\partial x^2} G(x, z) = -\delta(x - z)$$

egyenletet, ahol a  $\delta(x)$  Dirac-delta "függvény" (pontosabban disztribúció) a  $\delta_\epsilon^0(x)$  függvények  $\epsilon \rightarrow 0$  limitje.

### 10.3.1 Veges elem módszer

**Energia minimalizáció:** Ahelyett, hogy az  $u$  függvényt egy véges dimenziós vektorral közelítjük (lásd a véges sok pontot az  $\dots$  ábrakon), próbáljuk meg a  $Fun$  függvények egy véges dimenziós  $V$  alterében megkeresni a megoldás legjobb közelítését!

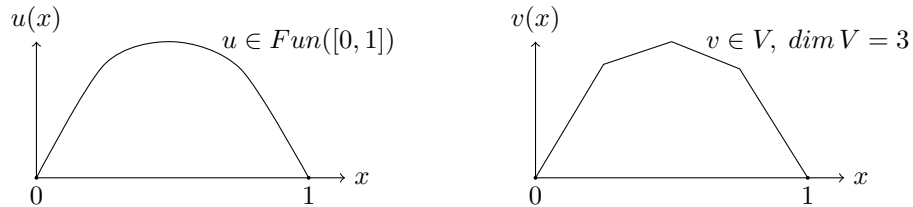
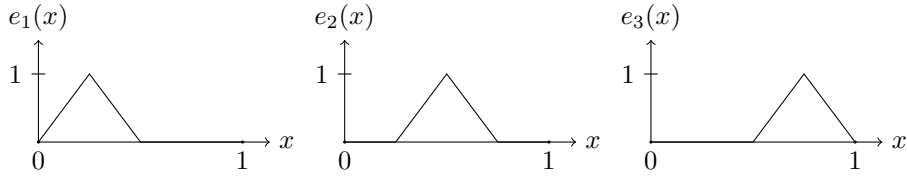


Figure 10.13: A  $v$  függvények egy háromdimenziós alteret alkotnak az "összes"  $u$  függvények végtelen dimenziós tereben.

A  $V$  alternek egy bázisa:

Figure 10.14:  $V$  egy bazisat alkotják ezek a sator alakú függvények.

Tehát  $u$  közelítése:

$$\begin{aligned} u(x) \approx v(x) &= u(0.25)e_1(x) + u(0.5)e_2(x) + u(0.75)e_3(x) \\ &= v_1e_1(x) + v_2e_2(x) + v_3e_3(x). \end{aligned}$$

Ennek semmi értelme, ha a (10.1) egyenletet akarjuk megoldani, itt  $v''$  mindenütt nulla, legalábbis ahol egyáltalán értelmezve van. Viszont az energia funkcionál (10.2)

$$\text{Energia}[v] = \int_0^1 \frac{1}{2} [v'(x)]^2 - f(x)v(x) dx$$

jól közelíti  $\text{Energia}[u]$ -t, legalábbis ha nincs nagy különbség  $u$  és  $v$  első deriváltjai között. Ha ki akarjuk számítani  $\text{Energia}[v]$ -t, akkor persze egy közelítő módszerben nincs értelme az  $f(x)v(x)$  tagot az integrandusban egzaktul kezelni, így pl. választhatjuk  $f$  közelítésének a

$$\begin{aligned} f(x) \approx f(0.25)e_1(x) + f(0.5)e_2(x) + f(0.75)e_3(x) \\ = f_1e_1(x) + f_2e_2(x) + f_3e_3(x) \end{aligned}$$

függvényt. Ekkor

$$\begin{aligned} E[\bar{v}] &= E[(v_1, v_2, v_3)^T] = \\ &+ 4v_1^2 - 4v_2v_1 + 4v_2^2 + 4v_3^2 - 4v_2v_3 \\ &- \frac{f_1v_1}{6} - \frac{f_2v_1}{24} - \frac{f_1v_2}{24} - \frac{f_2v_2}{6} - \frac{f_3v_2}{24} - \frac{f_2v_3}{24} - \frac{f_3v_3}{6} \\ &= (v_1, v_2, v_3) \begin{pmatrix} 4 & -2 & 0 \\ -2 & 4 & -2 \\ 0 & -2 & 4 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} v_1 \\ v_2 \\ v_3 \end{pmatrix} \\ &+ (f_1, f_2, f_3) \begin{pmatrix} -\frac{1}{6} & -\frac{1}{24} & 0 \\ -\frac{1}{24} & -\frac{1}{6} & -\frac{1}{24} \\ 0 & -\frac{1}{24} & -\frac{1}{6} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} v_1 \\ v_2 \\ v_3 \end{pmatrix} \\ &= \bar{v}^T L \bar{v} + \bar{f}^T M \bar{v} = \bar{v}^T L \bar{v} + \bar{g}^T \bar{v}, \end{aligned} \quad (10.10)$$

ahol  $\bar{g} = M^T \bar{f}$ . Ezt a kifejezést az  $N = 4$  részre osztott  $[0, 1]$  intervallumon történő integrálás generalja, pl. a harmadik  $[0.5, 0.75]$  szakaszon (elemen)

$$v(x) = v_2 + (v_3 - v_2) \frac{x - 0.5}{0.25}, \quad f(x) = f_2 + (f_3 - f_2) \frac{x - 0.5}{0.25},$$

ennek a hozzájárulása Energia[v]-hez

$$\int_{0.5}^{0.75} \frac{1}{2} \left( \frac{v_3 - v_2}{0.25} \right)^2 - \left( f_2 + (f_3 - f_2) \frac{x - 0.5}{0.25} \right) \left( v_2 + (v_3 - v_2) \frac{x - 0.5}{0.25} \right) dx.$$

Mathematica kod:

```
n = 4; dx = 1/n;
e[i_, x_] := Piecewise[{{0, x < (i - 1) dx}, {0, x > (i + 1) dx},
  {n (x - (i - 1) dx), (i - 1) dx < x && x < i dx},
  {1 - n (x - i dx), i dx < x && x < (i + 1) dx}}]
vfunc = Sum[v[i] e[i, x], {i, 1, n - 1}];
ffunc = Sum[f[i] e[i, x], {i, 1, n - 1}];
GraphicsRow[
  Append[Table[
    Plot[e[i, x], {x, 0, 1}, Ticks -> {{0, 1}, {0, 1}}, {i, 1, n - 1}],
    Plot[vfunc /. {v[1] -> 2, v[2] -> 3, v[3] -> 1}, {x, 0, 1}, Ticks -> {{0, 1}, {0, 3}}]]]
energy[vfunc_, ffunc_] :=
  Integrate[1/2 (D[vfunc, x])^2 - ffunc vfunc, {x, 0, 1}]
en = energy[vfunc, ffunc] // Expand
en /. (Table[{v[i] -> Subscript[v, i], f[i] -> Subscript[f, i]}, {i, 1, 3}]
  // Flatten) // TeXForm ; (* *)
vvCoeff = Table[If[i != j,
  Coefficient[en, v[i] v[j]]/2, Coefficient[en, v[i] v[j]], {i, 1, n - 1}, {j, 1, n - 1}];
fvCoeff = Table[Coefficient[en, f[i] v[j]], {i, 1, n - 1}, {j, 1, n - 1}];
vvCoeff // TableForm
fvCoeff // TableForm
vVec = Table[v[i], {i, 1, n - 1}];
fVec = Table[f[i], {i, 1, n - 1}];
vVec.(vvCoeff.vVec) + fVec.(fvCoeff.vVec) - en // Simplify
```

A vegeselem módszer filozofiajához közelebb aló kod:

```
n = 4; dx = 1/n;
abi = Integrate[[(x1 - x)/(x1 - x0)*a0 + (x - x0)/(x1 - x0)*a1]
  ((x1 - x)/(x1 - x0)*b0 + (x - x0)/(x1 - x0)*b1), {x, x0, x1}] ;
energy[vVec_, fVec_] := Module[{i, en, der, vv, ff},
  For[i = 0, i <= n, i++,
    vv[i] = If[0 < i && i < n, vv[i] = vVec[[i]], 0];
    ff[i] = If[0 < i && i < n, ff[i] = fVec[[i]], 0];
    en = 0;
  For[i = 1, i <= n, i++,
    der = (vv[i] - vv[i - 1])/dx;
    en +=
      (1/2)*(der^2) dx
    -
      (abi /. {x0 -> (i - 1) dx, x1 -> i dx, a0 -> vv[i - 1],
      a1 -> vv[i], b0 -> ff[i - 1], b1 -> ff[i]});
  Return[en]]
energy[Table[v[i], {i, 1, n - 1}], Table[f[i], {i, 1, n - 1}]] // Expand
```

Minimalizáljuk (13.2.1)-t! A kritikus pontban

$$0 = \frac{\partial}{\partial v_k} \left( \sum_{i,j} v_i L_{ij} v_j + \sum_i g_i v_i \right) = 2 \sum_j v_i L_{ik} + g_k$$

barmely  $k$ -ra, vagyis

$$2\bar{v}^T L = -\bar{g}^T \Leftrightarrow 2L^T \bar{v} = -\bar{g} \Leftrightarrow \bar{v} = -\frac{1}{2}(L^T)^{-1} \bar{g} = -\frac{1}{2}(L^{-1})^T M^T \bar{f}.$$

A  $\bar{v}$  vektor meghatározza a közelítő megoldást.

**Gyenge megoldás:** Hogyan tudnánk hasonló egyenleteket generalni, ha nem ismerjük a minimalizálható energiafunkcionalt? Legyen  $u$  az (10.1)

$$u''(x) + f(x) = 0, \quad u(0) = u(1) = 0$$

DE megoldasa. Ekkor barmely  $\phi(x) : \phi(0) = \phi(1) = 0$  fuggvenyre

$$0 = \int_0^1 \phi(x)(u''(x) + f(x)) dx = \int_0^1 -\phi'(x)u'(x) + \phi(x)f(x) dx \quad (10.11)$$

mivel a parcialis integralasnal a  $\phi(x)u'(x) \Big|_0^1$  tag kiesik  $\phi$  peremfeltetelei miatt. Az utolso alaknak ugyanaz az elonye, mint az Energia[ $v$ ] funkcionalnak, csak az elso derivaltra van szuksege.

Az  $u(x)$  megoldas

$$u(x) \approx v(x) = v_1e_1(x) + v_2e_2(x) + v_3e_3(x)$$

kozelitese a kovetkezo keppen határozhatjuk meg. Megkoveteljuk, hogy a masodik integral (13.2)-ben nulla legyen, ha  $u$  helyere  $v$ -t, illetve  $\phi$  helyebe  $\phi(x) = c_1e_1(x) + c_2e_2(x) + c_3e_3(x)$ -t helyettesitjuk. Mivel  $\bar{c}$  tetszoleges, igy a kovetkezo harom integralnak nullanak kell lennie:

$$0 = \int_0^1 -e'_i(x)v'(x) + e_i(x)f(x) dx, \quad i = 1, 2, 3. \quad (10.12)$$

Ha  $f$ -re az  $f \approx f_1e_1 + f_2e_2 + f_3e_3$  kozelitese hasznaljuk (ez perszen nem kotelezo), akkor a kovetkezo numerikus egyenletrendszerert kapjuk:

$$\begin{aligned} \frac{1}{6}f_1 + \frac{1}{24}f_2 + 0f_3 - 8v_1 + 4v_2 + 0v_3 &= 0 \\ \frac{1}{24}f_1 + \frac{1}{6}f_2 + \frac{1}{24}f_3 + 4v_1 - 8v_2 + 4v_3 &= 0 \\ 0f_1 + \frac{1}{24}f_2 + \frac{1}{6}f_3 + 0v_1 + 4v_2 - 8v_3 &= 0. \end{aligned}$$

Itt peldaul az elso egyenletet a kovekezo keppen kapjuk:

$$\begin{aligned} 0 &= \int_0^{0.25} -\frac{1}{0.25} \frac{v_1}{0.25} + \frac{x}{0.25} \frac{f_1x}{0.25} dx \\ &+ \int_{0.25}^{0.5} -\frac{1}{0.25} \frac{v_2 - v_1}{0.25} + \left(1 - \frac{x - 0.25}{0.25}\right) \left(v_1 + (v_2 - v_1) \frac{x - 0.25}{0.25}\right) dx. \end{aligned}$$

Adott  $\bar{f}$  eseteben a  $\bar{v}$  vektor szolgaltatja a kozelito  $v(x)$  megoldast.

Mathematica kod:

```
n = 4; dx = 1/n;
weak[vVec_, fVec_] := Module[{w, i, vfunc, ffunc, eqs},
  e[i_, x_] := Piecewise[{{0, x < (i - 1) dx}, {0, x > (i + 1) dx},
    {n (x - (i - 1) dx), (i - 1) dx < x && x < i dx},
    {1 - n (x - i dx), i dx < x && x < (i + 1) dx}}];
  vfunc = Sum[vVec[[i]] e[i, x], {i, 1, n - 1}];
  ffunc = Sum[fVec[[i]] e[i, x], {i, 1, n - 1}];
  eqs = Table[
    Integrate[-D[e[i, x], x] D[vfunc, x] + e[i, x]*ffunc, {x, 0, 1}], {i, 1, 3}];
  Return[eqs]
weak[Table[v[i], {i, 1, n - 1}], Table[f[i], {i, 1, n - 1}]] // Expand
```

Egyaltalan nem nyilvánvalo, hogy ez az eljárás mukodik. Amiben biztosak lehetunk, az legfeljebb az, hogy ha  $v$  egy jo kozelites, akkor a (13.3) egyenletek kozelitoleg teljesulnek. Azonban a kozelito egyenletek pontos megoldasa nem feltetlenul van kozel a DE pontos megoldasahoz. (Ha pl.  $\phi$ -t egy negydimenzios

alterből választanak, akkor négy egyenletünk lenne a három  $v_i$  ismeretlenre, így valószínűleg meg se tudnánk oldani a numerikus egyenletrendszerünket.)

Próbáld kidolgozni a következő problémákat az energiáminimalizáció és a gyenge megoldások szempontjából is!

**Probléma 60.** *Milyen változtatásokra van szükség, ha a peremfeltétel  $u(0) = 2$ ,  $u(1) = 3$  ?*

**Probléma 61.** *Eddig a háromdimenziós  $V$  alterben kerestük a közelítő megoldást. Ennek elemei a folytonos, szakaszonként affine függvények voltak. Milyen változtatásokra van szükség, ha  $V$  folytonos, szakaszonként kvadratikus függvényekből állna? Hány dimenziós lenne ez a vektortér? Mi lehetne egy kényelmes bázisa? Hatrányt jelentene-e, ha azt is megkövetelnénk, hogy a vektortér függvényei deriválhatóak legyenek a szakaszok találkozásainál?*

**Probléma 62.** *Vajon hogyan működhetne az magasabb, pl. két dimenzióban? Egy tipikus probléma a  $D$  egységnyezeten:*

$$\left( \frac{\partial^2}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2}{\partial x_2^2} \right) u(x_1, x_2) = \Delta u(x_1, x_2) = -f(x_1, x_2),$$

$$u(x_1, 0) = u(x_1, 1) = u(0, x_2) = u(1, x_2) = 0,$$

vagy minimalizáld az

$$E[u] = \int_D \frac{1}{2} ((u'_{x_1})^2 + (u'_{x_2})^2) - fu \, dx^2$$

funkcionált! (A konkrétság kedvéért legyen  $f(x_1, x_2) = 1$ , tehát a rögzített oldali négyzetre egyenletes terheles hat.)

1. *Vagd fel  $D$ -t eloszor  $4 \times 4$  négyzetre, majd vagd felbe mindegyik kis négyzetet! Az így kapott 32 háromszög játssza az egydimenziós probléma négy szakaszának a szerepét! Mi lehetne a sátor alakú  $e_i(x)$  bázisfüggvények kétdimenziós variánsa?*
2. *Ezen bázisfüggvények  $v(x_1, x_2)$  lineáris kombinációja lesz  $u$  közelítése. Írd fel, hogy mennyi  $E[v]$  !*
3. *Keress meg a gyenge megoldás közelítő egyenleteit!*

## 10.4 Szimmetria

### 10.4.1 A Laplace operator szimmetriája

Az egydimenziós egységnyi erővel előfeszített húr esetében az kicsi  $u(x)$  deformációhoz tartozó (visszaterítő) erő

$$(Ero[u])(x) = \frac{d^2}{dx^2} u(x)$$

volt. Ez a forma néhány nagyon általános elvből is következik.



1. Tegyük fel, hogy az  $u \rightarrow Ero[u]$  lekepezes linearis, továbbá ha  $u$  nulla egy  $I$  intervallumon, akkor ott  $Ero[u]$  is nulla. Ekkor  $Ero$  egy veges rendű differencialoperator segítségével számítható ki:

$$(Ero[u])(x) = (Lu)(x), \quad \text{ahol } L = \sum_{k=0}^N l_k(x) \frac{d^k}{dx^k}.$$

(Valami effelet mond ki Peetre tetele.)

2. Ha  $L$  eltolas invariáns, akkor

$$L = \sum_{k=0}^N l_k \frac{d^k}{dx^k}.$$

3. Ha továbbá  $L$  tukrozes (1d elforgatas) invariáns is, akkor

$$L = \sum_{k=0}^M l_k \left( \frac{d^2}{dx^2} \right)^k = p(\Delta),$$

vagyis  $L$  a Laplace operator valamely polinomja. Ez magasabb dimenzióban is igaz: Egy eltolas es elforgatas invariáns skalaris differencialoperator  $\Delta$  polinomja.

4. Tegyük fel, hogy ha  $u$ -nak maximuma van  $x_{max}$ -nal, akkor  $(Lu)(x)$  negatív, vagyis az ero a maximumot lefele huzza. Ekkor

$$L = c \cdot \frac{d^2}{dx^2} = c\Delta \quad \text{valamely } c > 0 \text{ - ra.}$$

Magyarazat:

3. Mit jelent az, hogy  $\Delta$  eltolas es tukrozes invariáns? Vezessünk be két lin.op.-ot amelyek a  $\psi(x)$  függvényeken hatnak.

$$(T_a\psi)(x) = \psi(x - a), \quad (P\psi)(x) = \psi(-x).$$

Ekkor a szimmetria jelentese, definicioja:

$$T_a\Delta = \Delta T_a, \quad P\Delta = \Delta P.$$

Bizonyítsuk a masodikat:

$$\begin{aligned} \psi(x) \rightarrow (\Delta\psi)(x) &= y''(x) \rightarrow (P\Delta\psi)(x) = y''(-x), \\ \psi(x) \rightarrow (P\psi)(x) &= \psi(-x) \rightarrow (\Delta P\psi)(x) = \frac{d^2}{dx^2}\psi(-x) = (-1)^2 y''(-x). \end{aligned}$$

Mivel ugyanazt kaptuk,  $\Delta$  valoban invariáns a  $P$  tukrozesre nezve.

**Problema 63.** *Hogy fugg oszze*

$$\frac{d}{dx} \cdot P \quad \text{es} \quad P \cdot \frac{d}{dx} \quad ?$$

*Bizonyítsd  $\Delta$  invarianciajat a  $T_a$  eltolasra nezve? Mennyi  $T_a \cdot T_b$ ? Mennyi  $(T_a)^{-1}$ ? Mennyi  $(T_a)^*$ ?*

4. Legyen a maximum helye  $x_{max} = 0$  es kis  $x \approx 0$ -ra legyen pl.  $u(x) \approx 2 - 3x^2 + \alpha x^4$ . Ha pl.

$$L = 7 \cdot \Delta + \beta \Delta^2, \quad \text{akkor} \quad (Lu)(0) \approx 7 \cdot (-3 \cdot 2!) + \beta \cdot \alpha \cdot 4!$$

Ez viszont pozitiv lenne, ha  $sign(\alpha) = sign(\beta)$  es  $|\alpha|$  eleg nagy, vagyis nem teljesulne a  $(Lu)(x_{max}) \leq 0$  feltetel.

Mi lenne, ha egy hajlekony hur helyett egy vekony, de merev, rugalmas rud eseten vizsgalnak a visszaterito erot kis  $u(x)$  deformaciok eseten? Tegyük fel, hogy az ero aranyos az  $u$  fuggveny gorbuleti sugaraval:

$$Ero(x) \sim \kappa(x) = \frac{f''(x)}{(1 + [f'(x)]^2)^{3/2}} \approx f''(x) - \frac{3}{2} f''(x) [f'(x)]^2 + \dots$$

A linearis tag (leszamitva esetleg egy pozitiv szorzo faktort) megegyezik a ket modelben.

Ugyanez a meggondolas alapjan a hovezetes linearis modelje:

$$\partial_t u(t, x) = c \cdot \partial_x^2 u(t, x), \quad c > 0.$$

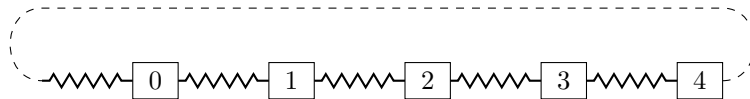
Szuksegszeruen ehhez az alakhoz jutunk, ha feltesszuk a kovetkezoeket:

1. Ha egy szakaszon nulla a homerseklet, akkor ott a pillanatnyi homereklet-valtozas is nulla.
2. A model linearis, homogen es izotrop.
3. A maximalis homerseklet nem nohet.

**Problema 64.** *Próbáld valamiféle "fizikai" levezetést adni a hoegylenletre!*

### 10.4.2 Diszkrét Fourier Transzformáció (DFT, FFT)

**Problema 65.** *Ot egysegnyi tomegu test periodikusan ossze van kotve egysegnyi rugoallandoju rugokkal. a testek poziciojat az  $\vec{y} = (y_0, \dots, y_4)^T$  vektor adja meg. Ird fel a rendszer mozgasegyenletet, es oldd is meg azt. Vegezd el ezt egy hasonlo,  $N$  tomegbol allo rendszerre is!*



Ket tetel bizonyitas nelkul:

**Tétel 11.** *Legyen  $A$  es  $B$  ket diagonalizalhato matrix, tovabba tegyük fel, hogy  $AB = BA$ . Ekkor letezik  $A$  es  $B$  kozos sajátvektoraiból álló basis.*

**Tétel 12.** *Legyen  $M$  egy normalis matrix, vagyis teljesuljon, hogy  $MM^* = M^*M$ . Ekkor letezik  $M$  sajátvektoraiból álló ortonormált basis.*

Az  $N = 5$  testbol allo rendszer szimmetriaja a testek ciklikus  $T$  permutacioja.  $T$  normalis operator lesz, aminek letezik ortonormalt bazisa. A feladatban szereplo operatorok kommutalnak  $T$ -vel, igy (esetunkben)  $T$  sajatvektorai segitsegevel ki tudjuk fejezni a feladat megoldasat.

$$T = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 1 \\ 1 & 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad T \begin{pmatrix} x_0 \\ x_1 \\ x_2 \\ x_3 \\ x_4 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \\ x_3 \\ x_4 \\ x_0 \end{pmatrix}.$$

**Problema 66.** Mennyi  $T^{-1}$ ,  $T^*$  es  $TT^* - T^*T$  ?

Mivel  $T^N = E$ , igy  $T$  lehetseges sajatertekei

$$\lambda_k = \varepsilon^k, \quad \varepsilon = e^{i\frac{2\pi}{N}} = \cos\left(\frac{2\pi}{N}\right) + i \sin\left(\frac{2\pi}{N}\right).$$

A (nemnormalizalt, de ortogonalis)  $\vec{v}_k$  sajatvektorok (ezek periodikus mertani sorok elso  $N$  tagjai  $\lambda_k$  hanyadossal):

$$\vec{v}_0 = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \\ 1 \\ 1 \\ 1 \end{pmatrix}, \quad \vec{v}_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ \varepsilon^1 \\ \varepsilon^2 \\ \varepsilon^3 \\ \varepsilon^4 \end{pmatrix}, \quad \dots, \quad \vec{v}_k = \begin{pmatrix} \varepsilon^{0 \cdot k} \\ \varepsilon^{1 \cdot k} \\ \varepsilon^{2 \cdot k} \\ \varepsilon^{3 \cdot k} \\ \varepsilon^{4 \cdot k} \end{pmatrix}, \dots, \quad k = 0, 1, \dots, N-1.$$

Jegyezzuk meg, hogy  $\vec{v}_k = \vec{v}_{k'}$ , ha  $k - k'$  oszthato  $N$ -nel.

A  $\vec{v}_k$  sajatvektor megkaphato a  $[0, 1]$ -en értelmezett  $e^{2\pi i k x}$  fuggveny mintavetelezesekent az  $x_0 = 0, \dots, x_l = l/N, \dots, x_{N-1} = (N-1)/N$  pontokban. Ez magyarázza az F betut a DFT-ben.

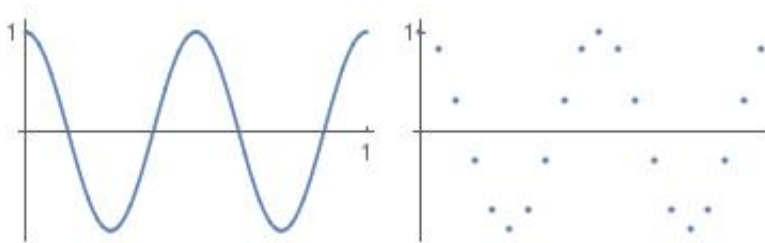


Figure 10.15: Az  $e^{2\pi i k x}$ ,  $k = 2$  fuggveny, illetve annak mintavetelezesese  $N = 1/20$  idotartamonkent, ami nem mas, mint  $\vec{v}_k = \vec{v}_2$  komponenseinek abrazolasa. (Csak a valos reszeket abrazoltuk.)

```
k = 2; nn = 20; eps = Exp[I 2 Pi/nn];
res = GraphicsRow[{Plot[Exp[2 Pi I k x] // Re, {x, 0, 1}, Ticks -> {{0, 1}, {0, 1}}],
  ListPlot[Table[{n*(1/nn), eps^(k n) // Re}, {n, 0, nn - 1}], Ticks -> {{0, 1}, {0, 1}}]}]
Export["dft.jpg", res]
```

Legyen az  $\mathcal{F}$  DFT az ezen basis szerinti sorfejtés:

$$\vec{F} = \mathcal{F}\vec{f} = \begin{pmatrix} (\vec{v}_0, \vec{f}) \\ (\vec{v}_1, \vec{f}) \\ (\vec{v}_2, \vec{f}) \\ (\vec{v}_3, \vec{f}) \\ (\vec{v}_4, \vec{f}) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 1 & 1 & 1 & 1 \\ 1 & \epsilon^{-1} & \epsilon^{-2} & \epsilon^{-3} & \epsilon^{-4} \\ 1 & \epsilon^{-2} & \epsilon^{-4} & \epsilon^{-6} & \epsilon^{-8} \\ 1 & \epsilon^{-3} & \epsilon^{-6} & \epsilon^{-9} & \epsilon^{-12} \\ 1 & \epsilon^{-4} & \epsilon^{-8} & \epsilon^{-12} & \epsilon^{-16} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} f_0 \\ f_1 \\ f_2 \\ f_3 \\ f_4 \end{pmatrix}.$$

```
F = Table[ Superscript[epsilon, -i j], {i, 0, 4}, {j, 0, 4}] /. Superscript[epsilon, 0] -> 1;
F // TeXForm
```

Az inverz  $\mathcal{F}^{-1}$  tr:

$$\vec{f} = \mathcal{F}^{-1}\vec{F} = \frac{1}{N} \begin{pmatrix} 1 & 1 & 1 & 1 & 1 \\ 1 & \epsilon^1 & \epsilon^2 & \epsilon^3 & \epsilon^4 \\ 1 & \epsilon^2 & \epsilon^4 & \epsilon^6 & \epsilon^8 \\ 1 & \epsilon^3 & \epsilon^6 & \epsilon^9 & \epsilon^{12} \\ 1 & \epsilon^4 & \epsilon^8 & \epsilon^{12} & \epsilon^{16} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} F_0 \\ F_1 \\ F_2 \\ F_3 \\ F_4 \end{pmatrix}.$$

(Mivel  $\frac{1}{\sqrt{N}}\mathcal{F}$  uniter, így ennek az inverze  $\frac{1}{\sqrt{N}}\mathcal{F}^*$ .) Az FFT (Gyors (Fast) Fourier Tr.) ezt a műveletet  $O(N \log(N))$  idő alatt képes kiszámítani.

**Probléma 67.** *Terjünk vissza az  $N = 5$  tömegpont problémájához.*

1. *Ellenőrizd, hogy a mozgásegyenlete az  $\vec{y}(t)$  elmozdulásvektornak:*

$$\frac{d^2}{dt^2}\vec{y} = -(-T^{-1} + 2E - T)\vec{y} = -A\vec{y}.$$

*Mik  $A$  sajátvektorai és sajátértékei?*

2. *Ird fel az általános megoldást!*

**Megoldás 45.** 1.

$$\begin{aligned} \frac{d^2}{dt^2}\vec{y}(t) &= -A\vec{y}(t) = - \begin{pmatrix} 2 & -1 & 0 & 0 & -1 \\ -1 & 2 & -1 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 2 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 2 & -1 \\ -1 & 0 & 0 & -1 & 2 \end{pmatrix} \vec{y}(t) \\ &= -(-T + 2E - T^{-1})\vec{y}(t). \end{aligned}$$

*Mivel  $A$  kifejezhető  $T$ -vel, így a sajátvektoraiik ugyanazok.*

$$k = 0, \dots, N-1, \quad \lambda_k = -\epsilon^k + 2 - \epsilon^{-1} = 2(1 - \cos(2k\pi/N)),$$

$$\begin{aligned} \vec{v}_k &= \begin{pmatrix} e^{ik \cdot 0 \cdot (2\pi/N)} \\ \vdots \\ e^{ik \cdot (N-1) \cdot (2\pi/N)} \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} \cos(k \cdot 0 \cdot (2\pi/N)) \\ \vdots \\ \cos(k \cdot (N-1) \cdot (2\pi/N)) \end{pmatrix} + i \begin{pmatrix} \sin(k \cdot 0 \cdot (2\pi/N)) \\ \vdots \\ \sin(k \cdot (N-1) \cdot (2\pi/N)) \end{pmatrix}. \end{aligned}$$

2. Az általános megoldás:

$$\begin{aligned}\vec{y}(t) &= \sum_{k=0}^{N-1} \left( P_k e^{i\sqrt{\lambda_k}t} + M_k e^{-i\sqrt{\lambda_k}t} \right) \vec{v}_k \\ &= \sum_{k=0}^{N-1} \left( C_k \cos(\sqrt{\lambda_k}t) + S_k \sin(\sqrt{\lambda_k}t) \right) \vec{v}_k\end{aligned}$$

A megoldás idofüggetlen részenek az  $\omega_k = \sqrt{\lambda_k}$  korfrekvenciajának az ábrázolása:

$$k = -\frac{N-1}{2}, \dots, 0, \dots, \frac{N-1}{2}, \quad \vec{v}_k = \vec{v}_{k-N},$$

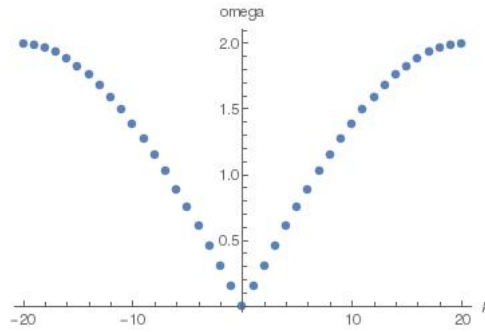


Figure 10.16: Az  $\omega_k$  korfrekvencia a  $k$  hullamszám függvényében,  $N = 41$ .

3. A partikularis megoldás:

$$\begin{aligned}\vec{y}(0) &= \vec{y}_0, & \dot{\vec{y}}(0) &= \vec{z}_0. \\ \frac{d}{dt}\vec{y}(t) &= \sum_{k=0}^{N-1} \sqrt{\lambda_k} \left( -C_k \sin(\sqrt{\lambda_k}t) + S_k \cos(\sqrt{\lambda_k}t) \right) \vec{v}_k, \\ \vec{y}_0 &= \sum_{k=0}^{N-1} C_k \vec{v}_k, & \vec{z}_0 &= \sum_{k=0}^{N-1} \sqrt{\lambda_k} S_k \vec{v}_k\end{aligned}$$

Tehát

$$C_k = \frac{1}{N}(\vec{v}_k, \vec{y}_0), \quad \text{vagy} \quad \vec{C} = \frac{1}{N} \mathcal{F} \vec{y}_0, \quad S_k = \frac{1}{\sqrt{\lambda_k} \cdot N}(\vec{v}_k, \vec{z}_0).$$

Ha a kezdeti feltételek valósak, akkor

$$C_{-k} = C_{N-k} = \overline{C_k}, \quad S_{-k} = S_{N-k} = \overline{S_k}.$$

A következő két probléma bizonyos értelemben ennek a problémának a "folytonos" verziója.

**Probléma 68.** Hullamegyenlet  $\mathbb{R}^2$ -en.

$$\partial_t^2 \phi(t, x) = \partial_x^2 \phi(t, x).$$

1. *Sikhullam megoldas: Legyen*

$$\phi(t, x) = e^{i(kx - \omega_k t)}.$$

*Mennyi lehet  $\omega_k$  ?*

2. *Mennyi lenne  $\omega_k$ , ha a hullamegyenletünk  $\partial_t^2 \phi(t, x) = 9\partial_x^2 \phi(t, x)$  lenne? Milyen sebességgel "mozogna" ekkor az  $e^{i(kx - \omega_k t)}$  sikhullam megoldas?*

3. *Sikhullamok szuperpozicioja:*

$$\begin{aligned} \phi(t, x) &= \int_{-\infty}^{\infty} dk \left( p(k)e^{i|k|t} + m(k)e^{-i|k|t} \right) e^{ikx} \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} dk \left( c(k) \cos(|k|t) + s(k) \sin(|k|t) \right) e^{ikx}. \end{aligned}$$

*Ha*

$$\phi(0, x) = f(x), \quad \text{es} \quad \dot{\phi}(0, x) = g(x),$$

*akkor mennyi  $c(k)$  es  $s(k)$  ?*

**Problema 69.** *Hullamegyenlet  $\mathbb{R} \times \mathcal{S}^1$ -en.*

$$\partial_t^2 \phi(t, x) = \partial_x^2 \phi(t, x), \quad \phi(t, x) = \phi(t, x + 1).$$

1. *Sikhullam megoldas: Legyen*

$$\phi(t, x) = e^{i(kx - \omega_k t)}.$$

*Milyen ertekeket vehet fel  $k$  ? Mennyi lehet  $\omega_k$  ?*

2. *Sikhullamok szuperpozicioja:*

$$\begin{aligned} \phi(t, x) &= \sum_{k \in \frac{1}{2\pi}\mathbb{Z}} \left( p_k e^{i|k|t} + m_k e^{-i|k|t} \right) e^{ikx} \\ &= \sum_{k \in \frac{1}{2\pi}\mathbb{Z}} \left( c_k \cos(|k|t) + s_k \sin(|k|t) \right) e^{ikx}. \end{aligned}$$

*Ha*

$$\phi(0, x) = f(x), \quad \text{es} \quad \dot{\phi}(0, x) = g(x),$$

*akkor mennyi  $c_k$  es  $s_k$  ?*

## Chapter 11

# Inhomogen evolucios linearis egyenletek

### 11.1 Input-output relacio

Homogen linearis egyenlet:

$$\bar{y} = A(t)\bar{y}.$$

( $\bar{y}$  vektor,  $A$  matrix.)

Szuperpozicio elve: Ha

$$\frac{d}{dt}\bar{y}_1 = A(t)\bar{y}_1 \quad \text{es} \quad \frac{d}{dt}\bar{y}_2 = A(t)\bar{y}_2$$

akkor

$$\frac{d}{dt}(\alpha_1\bar{y}_1 + \alpha_2\bar{y}_2) = A(t)(\alpha_1\bar{y}_1 + \alpha_2\bar{y}_2),$$

vagyis a homogen egyenletek megoldasainak linearis kombinacioja is megoldas.

Inhomogen linearis egyenlet:

$$\bar{y} = A(t)\bar{y} + \bar{f}(t). \quad (11.1)$$

Ekkor, ha

$$\frac{d}{dt}\bar{y}_{hom} = A(t)\bar{y}_{hom} \quad \text{es} \quad \frac{d}{dt}\bar{y}_{part} = A(t)\bar{y}_{part} + \bar{f}(t),$$

akkor

$$\frac{d}{dt}(\bar{y}_{hom} + \bar{y}_{part}) = A(t)(\bar{y}_{hom} + \bar{y}_{part}) + \bar{f}(t).$$

Tehat az inhomogen egyenlet altalanos megoldasa felirhato a homogen egyenlet  $\bar{y}_{hom}$  altalanos megoldasa es az inhom. egyenlet egy  $\bar{y}_{part}$  partikularis megoldasanak az  $\bar{y}_{hom} + \bar{y}_{part}$  osszegekent.

Linearis input-output relacio: Ha

$$\frac{d}{dt}\bar{y}_1 = A(t)\bar{y}_1 + \bar{f}_1(t) \quad \text{es} \quad \frac{d}{dt}\bar{y}_2 = A(t)\bar{y}_2 + \bar{f}_2(t)$$

akkor

$$\frac{d}{dt}(\alpha_1 \bar{y}_1 + \alpha_2 \bar{y}_2) = A(t)(\alpha_1 \bar{y}_1 + \alpha_2 \bar{y}_2) + \alpha_1 \bar{f}_1 + \alpha_2 \bar{f}_2.$$

Az (12.1) egyenlet megoldási stratégiája: Odj meg a DE-t, ha  $f(t) =$

$$\delta(t), \quad e^{ipt}, \quad e^{-st},$$

majd írjuk fel  $f$ -et ezen elemi jelek lineáris kombinációjaként (integráljaként):

$$\begin{aligned} f(t) &\approx \sum_i f(t_i) \delta(t - t_i) \Delta t, \\ f(t) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int \tilde{f}(p) e^{ipt} dp, \\ f(t) &= \frac{1}{2\pi i} \int F(s) e^{st} ds. \end{aligned}$$

Az input-output reláció linearitása alapján ezzel megoldottuk (12.1)-t.

## 11.2 Disztribúciók (altalanosított függvények)

Legyen  $\mathcal{D}$  a síma, egy véges intervallumon kívül nulla értékű függvények tere (tesztfüggvények). Ekkor minden  $f \in \mathcal{D}$  definiál egy lineáris funkcionált ( $\mathcal{D}$ -t  $\mathbb{R}$ -be lekepező lineáris és "folytonos" fuuggvenyt)

$$L_f : g \rightarrow L_f[g] = \int_{-\infty}^{\infty} f(x)g(x) dx = \langle f, g \rangle.$$

Viszont pl. a  $\delta : g \rightarrow g(0)$  funkcionálhoz nincs olyan  $f \in \mathcal{D}$  függvény, ami ezt tudna. (Viszont  $\delta$  közelíthető (ahogy  $n \rightarrow \infty$ ) olyan  $\delta_n(x) \in \mathcal{D}$  pozitív függvényekkel, amelyekre  $\int \delta_n(x) dx = 1$ , és az a tartomány, ahol  $\delta_n(x)$  nem nulla, az egyre jobban koncentráldódik 0 kőre.) Az összes,  $\mathcal{D}$ -n értelmezett lin.funkcionált hívjuk a disztribúciók  $\mathcal{D}'$  terének. Ezeket lehet deriválni is. Ennek a motivációja: Ha  $f, g \in \mathcal{D}$  akkor

$$\langle f', g \rangle = -\langle f, g' \rangle$$

a parciális integrálás szabályai szerint. Tehát definiáljuk a  $d \in \mathcal{D}'$  disztribúció  $d'$  deriváltját a

$$\langle d', g \rangle = -\langle d, g' \rangle \quad \forall g \in \mathcal{D}$$

szabállyal. Ekkor már bebizonyíthatjuk, hogy  $H' = \delta$ :

$$\begin{aligned} \langle H', g \rangle &= -\langle H, g' \rangle = -\int_{-\infty}^{\infty} H(x)g'(x) dx = -\int_0^{\infty} g'(x) dx \\ &= -g(x) \Big|_0^{\infty} = -(g(\infty) - g(0)) = g(0) = \langle \delta, g \rangle. \end{aligned}$$

**Probléma 70.** Legyen

$$F(t) = \begin{cases} 0 & \text{ha } t < 0 \\ t & \text{ha } 0 < t. \end{cases} \quad (11.2)$$

Bizonyítsd be, hogy  $F' = H$ , vagyis  $F'' = \delta$  !



**Probléma 71.** Legyen

$$G(t) = \begin{cases} 0 & \text{ha } t < 0 \\ e^{-7t} & \text{ha } 0 < t. \end{cases} \quad (11.3)$$

Bizonyítsd be, hogy  $G' + 7G = \delta$  !

**Probléma 72.** 1. Magyarazd meg, hogy miért nincs értelme a disztribúciók szorzásának, pl. miért nincs értelme  $(\delta(x))^2$ -nek!

2. Magyarazd meg, hogy viszont miért definiálható pl.  $\delta(x_1)\delta(x_2) = \delta(\bar{x})$  !

## 11.3 Inhomogen egyeletek

### 11.3.1

Az  $y' = f(t)$  DE az inhomogen linearis egyenletek legegyszerubb peldaja. Adott az  $y'(t) = f(t)$  sebesség, mennyi az  $y(t)$  pozicio?

$$y'(t) = f(t), y(t_0) = y_0 \iff y(t) = y_0 + \int_{t_0}^t f(\tau) d\tau.$$

Legyen  $y(t) = f(t) = 0$ , ha  $t \ll 0$ . Ekkor

$$y(t) = \int_{-\infty}^t f(\tau) d\tau = \int_{-\infty}^{\infty} H(t, \tau) f(\tau) d\tau = \int_{-\infty}^{\infty} H(t - \tau) f(\tau) d\tau, \quad (11.4)$$

ahol  $H$  a Heaviside egységugras függvény:

$$H(t) = \begin{cases} 0 & \text{ha } t < 0 \\ 1 & \text{ha } 0 < t. \end{cases}$$

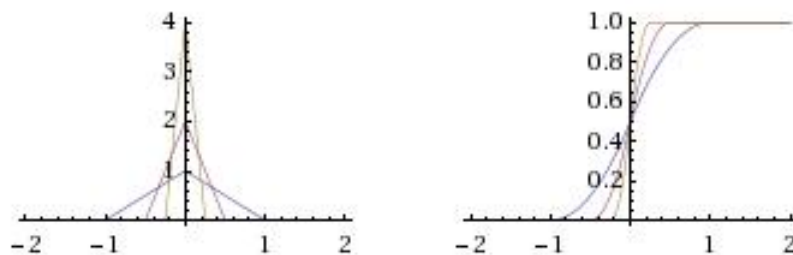
Milyen tulajdonságai lennének a (csak az általánosított függvények (disztribúciók) között létező)  $H'(t) = \delta(t)$  Dirac-delta függvénynek?

$$\delta(t) = 0, \text{ ha } t \neq 0, \text{ illetve } \int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) dt = 1.$$

Dirac-delta mint határetek (pl.):

$$\delta_n = \begin{cases} n + n^2 t & \text{ha } -1/n < t < 0 \\ n - n^2 t & \text{ha } 0 < t < 1/n \\ 0 & \text{amugy.} \end{cases}$$

$H'_n = \delta_n$ :

Figure 11.1:  $\delta_{1,2,4} \rightarrow \delta$ ,  $H_{1,2,4} \rightarrow H$ .

Ha meg tudjuk keresni az  $y' = \delta$  egyenlet  $y = H$  megoldását (fundamentális megoldás, impulzusválasz, retardált Green-függvény), akkor az  $y' = f$  egyenlet megoldása az (12.4) kifejezés.

### 11.3.2

Adott az  $y''(t) = f(t)$  gyorsulás, mennyi az  $y(t)$  pozíció?

Pl.:

$$y'' = 10, \quad y(1) = 2, \quad y'(1) = 3.$$

$$y' = \int 10 dt = 10t + C_1, \quad y = \int 10t + C_1 dt = 5t^2 + C_1t + C_2,$$

$$5 \cdot 1^2 + C_1 \cdot 1 + C_2 = 2, \quad 10 \cdot 1 + C_1 = 3 \quad \implies \quad y = 5t^2 - 7t + 4.$$

$$y'' = f(t), \quad v = y', \quad v' = f(t) \quad \implies \quad y'(t) = v(t) = v(t_0) + \int_{t_0}^t f(\tau) d\tau,$$

$$y(t) = y(t_0) + \int_{t_0}^t \left( v(t_0) + \int_{t_0}^{\tau} f(\tau_2) d\tau_2 \right) d\tau$$

$$= y(t_0) + (t - t_0)v(t_0) + \int_{t_0}^t \left( \int_{t_0}^{\tau} f(\tau_2) d\tau_2 \right) d\tau$$

Ha  $y(t) = f(t) = 0$  az  $x \ll 0$  esetben:

$$y(t) = \int_{-\infty}^t \left( \int_{-\infty}^{\tau} f(\tau_2) d\tau_2 \right) d\tau = \int_{-\infty}^{\tau_2} \left( \int_{\tau_2}^t f(\tau_2) d\tau \right) d\tau_2$$

$$= \int_{-\infty}^{\tau_2} (t - \tau_2) f(\tau_2) d\tau_2 = \int_{-\infty}^{\tau} (t - \tau) f(\tau) d\tau$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} F(t - \tau) f(\tau) d\tau,$$

ahol

$$F(t) = \begin{cases} 0 & \text{ha } t < 0 \\ t & \text{ha } 0 < t. \end{cases} \quad (11.5)$$

$F(t)$  a  $F'' = \delta$  egyenlet megoldása, itt  $F'$  ugrik egyet  $t = 0$ -nal. ( $H(t)$  a  $H' = \delta$  egyenlet megoldása, ott  $H$  ugrik egyet  $t = 0$ -nal.)

### 11.3.3

$y'(t) + 3y(t) = f(t)$ ,  $y(t) = f(t) = 0$  ha  $t \ll 0$ . Szeretnénk  $y$ -t az  $y(t) = \int_{-\infty}^{\infty} G(t-\tau)f(\tau) d\tau$  alakba felírni, ahol  $G$  a  $G' + 3G = \delta$  egyenlet megoldása. Mit tudunk  $G$ -rol?

1.  $G(t) = 0$ , ha  $t < 0$  az  $y(t) = f(t) = 0$  ha  $t \ll 0$  feltétel miatt.
2. Ha  $t \approx 0$  akkor  $G$  a nulla körüli jobboldali és baloldali határetekek szempontjából úgy viselkedik mint a  $H' = \delta$  egyenlet Heaviside függvény megoldása, vagyis  $G(0^+) - G(0^-) = 1 = H(0^+) - H(0^-)$ .
3. Ha  $t > 0$ , akkor  $G' + 3G = 0$ , mivel  $\delta(t) = 0$ , ha  $t \neq 0$ .

Mivel az  $u'(t) + 3u(t) = 0$ ,  $u(0) = 1$  egyenlet megoldása  $u(t) = e^{-3t}$ , így

$$G(t) = \begin{cases} 0, & \text{ha } t < 0 \\ e^{-3t} & \text{ha } t > 0. \end{cases}$$

Tehát

$$y(t) = \int_{-\infty}^{\infty} G(t-s)f(s) ds = \int_{-\infty}^t e^{-3(t-s)} f(s) ds.$$

Itt egy, a regmúltban nyugalmi állapotban lévő rendszert kezeltünk. Ha adott  $y(0)$ , akkor

$$y(t) = y(0)G(t) + \int_0^{\infty} G(t-s)f(s) ds,$$

mivel  $G$  kielegeti a  $G(0^+) = 1$  kezdeti feltételt (Duhamel-elv).

### 11.3.4

$y''(t) + 9y(t) = f(t)$ ,  $y(t) = f(t) = 0$  ha  $t \ll 0$ . Szeretnénk  $y$ -t az  $y(t) = \int_{-\infty}^{\infty} G(t-\tau)f(\tau) d\tau$  alakba felírni, ahol  $G$  a  $G'' + 9G = \delta$  egyenlet megoldása. Mit tudunk  $G$ -rol?

1.  $G(t) = 0$ , ha  $t < 0$  az  $y(t) = f(t) = 0$  ha  $t \ll 0$  feltétel miatt.
2. Ha  $t \approx 0$  akkor  $G$  a nulla körüli jobboldali és baloldali határetekek szempontjából úgy viselkedik mint a  $F'' = \delta$  (12.5) egyenlet megoldása, vagyis  $G(0^+) - G(0^-) = 0 = F(0^+) - F(0^-)$  és  $G'(0^+) - G'(0^-) = 1 = F'(0^+) - F'(0^-)$ .
3. Ha  $t > 0$ , akkor  $G'' + 9G = 0$ , mivel  $\delta(t) = 0$ , ha  $t \neq 0$ .

Mivel az  $u''(t) + 9u(t) = 0$ ,  $u'(0) = 1$ ,  $u(0) = 0$  egyenlet megoldása  $u(t) = \frac{1}{3} \sin(3t)$ , így

$$G(t) = \begin{cases} 0, & \text{ha } t < 0 \\ \frac{1}{3} \sin(3t) & \text{ha } t > 0. \end{cases}$$

Tehát

$$y(t) = \int_{-\infty}^{\infty} G(t-s)f(s) ds = \int_{-\infty}^t \frac{1}{3} \sin(3(t-s))f(s) ds.$$

Sajnos a Duhamel-elv itt nem alkalmazható direkt módon, mivel  $G$  segítségével nem tudnánk elerni egy  $y(0) \neq 0$  kezdeti feltételt.

### 11.3.5

Radioaktív bomlás  $1 \rightarrow 2 \rightarrow \emptyset$ :

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -3 & 0 \\ 3 & -2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix}$$

Homogén egyenlet partikuláris megoldásai: ha

$$\begin{pmatrix} y_1(0) \\ y_2(0) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad \text{illetve} \quad \begin{pmatrix} y_1(0) \\ y_2(0) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix},$$

akkor

$$\begin{pmatrix} y_1(t) \\ y_2(t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} e^{-3t} \\ -3e^{-3t} + 3e^{-2t} \end{pmatrix}, \quad \text{illetve} \quad \begin{pmatrix} y_1(t) \\ y_2(t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ e^{-2t} \end{pmatrix}.$$

Milyen a rendszer  $G_{i1}$  válasza egy  $t = 0$ -kor beérkező 1 fele egységnyi radioaktív szennyeződésre:

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} G_{11} \\ G_{21} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -3 & 0 \\ 3 & -2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} G_{11} \\ G_{21} \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} \delta(t) \\ 0 \end{pmatrix}.$$

Ha a második fele anyag érkezik impulzusszerűen, akkor

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} G_{12} \\ G_{22} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -3 & 0 \\ 3 & -2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} G_{12} \\ G_{22} \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 \\ \delta(t) \end{pmatrix}.$$

Ez ugyanaz, mint

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} G_{12} & G_{12} \\ G_{21} & G_{22} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -3 & 0 \\ 3 & -2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} G_{12} & G_{12} \\ G_{21} & G_{22} \end{pmatrix} + \delta(t) \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}.$$

Igy

$$G(0^+) = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

Tehát a retardált ( $G(t) = 0$ , ha  $t < 0$ ) megoldása pozitív  $t$ -re

$$G(t) = \begin{pmatrix} G_{11} & G_{12} \\ G_{21} & G_{22} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} e^{-3t} & 0 \\ -3e^{-3t} + 3e^{-2t} & e^{-2t} \end{pmatrix},$$

míg negatív  $t$ -re  $G$  nulla. Ekkor a

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -3 & 0 \\ 3 & -2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} f_1(t) \\ f_2(t) \end{pmatrix},$$

( $\bar{f}(t) = \bar{y}(t) = 0$ , ha  $t \ll 0$ ) kezdeti feltetelű DE megoldása

$$\bar{y}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} G(t-s)\bar{f}(s) ds.$$

Formalisan

$$\begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} = \left( \frac{d}{dt} - \begin{pmatrix} -3 & 0 \\ 3 & -2 \end{pmatrix} \right)^{-1} \begin{pmatrix} f_1 \\ f_2 \end{pmatrix},$$

sajnos egy nem invertálható (a homogén egyenlet megoldásai nulla sajátértékűek) operátor invertálásának az értelmezése elég bonyolult.

Duhamel elv: ha

$$\begin{pmatrix} y_1(0) \\ y_2(0) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 13 \\ 31 \end{pmatrix}$$

akkor

$$\begin{pmatrix} y_1(t) \\ y_2(t) \end{pmatrix} = G(t) \begin{pmatrix} 13 \\ 31 \end{pmatrix} + \int_0^{\infty} G(t-s)\bar{f}(s) ds, \quad \text{ha } t > 0.$$

**Probléma 73.** *Ird át az  $y'' + 9y = f(t)$  DE-t mint egy elsőrendű rendszert! Keresd meg a retardált Green függvenyt! Ird fel a DE kezdetiérték feladatának a megoldását a Duhamel elv segítségével!*

**Probléma 74.** *Ird át az  $y'' + 4y' + 5y = f(t)$  DE-t mint egy elsőrendű rendszert! Keresd meg a retardált Green függvenyt! Ird fel a DE kezdetiérték feladatának a megoldását a Duhamel elv segítségével!*

## Mintapeldák: ZH2

1. Veges differenciák.

Keress numerikus egyenleteket a következő DE közelítő megoldására:

$$u''(x) + xu'(x) = x^2, \quad u(0) = u(1) = 0.$$

Approximaljuk az  $u$  függvenyt a következő vektorral:  $\vec{u}_i = u(i\Delta x)$ ,  $i = 1, \dots, 4$ ,  $\Delta x = 1/5$ .

- Közelítsd  $u''(x)$ -t az  $u(x \pm \Delta x)$ ,  $u(x)$  értékek segítségével!
- Hogyan közelítened  $u'(x)$ -t? Ird fel az ennek megfelelő veges differenciális közelítést a DE-nek mint egy inhom. lin. egyenletet a  $\vec{u}$  vektorral!

**Megoldás:**

•

$$u''(x) = \frac{1}{\Delta x^2} (u(x + \Delta x) - 2u(x) + u(x - \Delta x))$$

•

$$u'(x) = \frac{1}{\Delta x}(u(x + \Delta x) - u(x)).$$

$$\begin{aligned} & \frac{1}{\Delta x} \begin{pmatrix} -2 & 1 & & \\ 1 & -2 & 1 & \\ & 1 & -2 & 1 \\ & & 1 & -2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \\ u_4 \end{pmatrix} \\ + & \begin{pmatrix} 1 \cdot \Delta x & & & \\ & 2 \cdot \Delta x & & \\ & & 3 \cdot \Delta x & \\ & & & 4 \cdot \Delta x \end{pmatrix} \frac{1}{\Delta x} \begin{pmatrix} -1 & 1 & & \\ & -1 & 1 & \\ & & -1 & 1 \\ & & & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \\ u_4 \end{pmatrix} \\ = & \begin{pmatrix} (1 \cdot \Delta x)^2 \\ (2 \cdot \Delta x)^2 \\ (3 \cdot \Delta x)^2 \\ (4 \cdot \Delta x)^2 \end{pmatrix}. \end{aligned}$$

A gyakorlás kedveért oldd meg a következő problémát:  
 $u''' + x^2 u' = x$ ,  $u'(x) \approx (u(x + \Delta x) - u(x - \Delta x))/(2\Delta x)$ !

## 2. Euler-Lagrange egyenletek.

Let

$$L(x(t), y(t), \dot{x}(t), \dot{y}(t)) = \dot{x}^3 + \dot{y}^2 + x\dot{y} + x^5 y^6.$$

Írd fel az EL egyenleteket erre a Lagrange függvényre!

**Megoldás:**

$$\begin{aligned} EL : \quad & \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\phi}_i} - \frac{\partial L}{\partial \phi_i} = 0, \quad \phi_1 = x, \phi_2 = y. \\ \frac{\partial L}{\partial x} = \dot{y} + 5x^4 y^6, \quad \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = 3\dot{x}^2, \quad \frac{\partial L}{\partial y} = x^5 \cdot 6y^5, \quad \frac{\partial L}{\partial \dot{y}} = 2\dot{y} + x, \\ & \frac{d}{dt} (3\dot{x}^2) - (\dot{y} + 5x^4 y^6) = 6\ddot{x}\dot{x} - (\dot{y} + 5x^4 y^6) = 0, \\ & \frac{d}{dt} (2\dot{y} + x) - x^5 \cdot 6y^5 = (2\ddot{y} + \dot{x}) - (x^5 \cdot 6y^5) = 0. \end{aligned}$$

## 3. Veges elemek, variációs elv.

Oszd fel a  $[0, 1]$  intervallumot 4 részre a következő pontokkal:  $x_i = 0.2, 0.5, 0.8$ .  
 Legyen  $v(x)$  az a folytonos függvény, amelyik affine az alintervallumokon és az értékei az  $x = 0, 0.2, 0.5, 0.8, 1$  pontokban a következők:  $0, v_1, v_2, v_3, 0$ .

- Számítsd ki, mennyi

$$Energy[v] = \int_0^1 (v')^2 - xv \, dx$$

közelítőleg vagy pontosan! Közelítő számítás esetén add meg, hogy milyen közelítést használtál!

- Írd fel az EL egyenleteket az  $Energy[u]$  funkcionálra!

**Megoldás:**

•

$$\frac{\partial Energy}{\partial v} = -x, \quad \frac{\partial Energy}{\partial v'} = 2v', \quad \frac{d}{dx} (2v') - (-x) = 2v'' + x = 0.$$

- Az  $xv$  függvény integrálját a szubintervallumokon az  $x$  és  $v$  függvényeknek a szubintervallumok középpontjaiban felvett értékeinek a segítségével közelítjük.

$$\begin{aligned}
 & \text{Energy}[v] \\
 & \approx 0.2 \left( \left( \frac{v_1 - 0}{0.2} \right)^2 - \left( \frac{0 + 0.2}{2} \right) \left( \frac{0 + v_1}{2} \right) \right) \\
 & + 0.3 \left( \left( \frac{v_2 - v_1}{0.3} \right)^2 - \left( \frac{0.2 + 0.5}{2} \right) \left( \frac{v_1 + v_2}{2} \right) \right) \\
 & + 0.3 \left( \left( \frac{v_3 - v_2}{0.3} \right)^2 - \left( \frac{0.5 + 0.8}{2} \right) \left( \frac{v_2 + v_3}{2} \right) \right) \\
 & + 0.2 \left( \left( \frac{0 - v_3}{0.2} \right)^2 - \left( \frac{0.8 + 1}{2} \right) \left( \frac{v_3 + 0}{2} \right) \right)
 \end{aligned}$$

4. Veges elemek, gyenge megfogalmazás.

Oszd fel a  $[0, 1]$  intervallumot 4 részre a következő pontokkal:  $x_i = 0.2, 0.5, 0.8$ . Legyen  $v(x)$  az a folytonos függvény, amelyik affine az alintervallumokon és az értékei az  $x = 0, 0.2, 0.5, 0.8, 1$  pontokban a következők:  $0, v_1, v_2, v_3, 0$ .

Legyen

$$u''(x) + xu'(x) = x^2, \quad u(0) = u(1) = 0.$$

- A DE gyenge  $u$  megoldása milyen egyenleteket kell, hogy kielégítsen?
- Írj fel egy numerikus egyenletet a  $v$  közelítő megoldás  $v_i$  numerikus paramétereire!

**Solution:**

•

$$0 = \int_0^1 \phi(u'' + xu' - x^2) dx = \int_0^1 -\phi'u' + \phi xu' - \phi x^2 dx$$

minden olyan  $\phi$ -re, amire igaz, hogy  $\phi(0) = \phi(1) = 0$ .

- Legyen  $\phi(x) = e_2(x)$  egy sátor alakú függvény az  $x = 0.5$  pont körül. Ekkor az integrandus két darabra líkálizálható  $x = 0.5$  körül. a középpontos numerikus módszert használva az integralok kiszámítására azt kapjuk, hogy

$$\begin{aligned}
 & 0 \\
 & \approx 0.3 \cdot \left( -\frac{1-0}{0.5-0.2} \frac{v_2-v_1}{0.5-0.2} + \frac{1}{2} \frac{0.2+0.5}{2} \frac{v_2-v_1}{0.3} - \frac{1}{2} \left( \frac{0.2+0.5}{2} \right)^2 \right) \\
 & + 0.3 \cdot \left( -\frac{0-1}{0.8-0.5} \frac{v_3-v_2}{0.8-0.5} + \frac{1}{2} \frac{0.5+0.8}{2} \frac{v_3-v_2}{0.3} - \frac{1}{2} \left( \frac{0.5+0.8}{2} \right)^2 \right).
 \end{aligned}$$

Itt a szorzótenyező  $\frac{1}{2}$  nem más, mint az  $e_2$  függvény értéke az  $[0.2, 0.5]$  és  $[0.5, 0.8]$  intervallumok közepén, továbbá pl.  $\left(\frac{0.5+0.8}{2}\right)^2$  az  $x^2$  függvény értéke az  $x = (0.5+0.8)/2$  pontban.

5. Oldd meg a  $y' + 9y = f(t)$  DE-t!
- Keresd meg es abrazold a  $G$  retardalt Green fuggvenyt!
  - Hasznald  $G$ -t arra, hogy kifejezd a partikularis megoldast a kovetkezo "kezdeti" feltetel mellett:  $y(t) = f(t) = 0$  ha  $t \ll 0$  !
  - Hasznald  $G$ -t arra, hogy  $t > 0$ -ra kifejezd a megoldast az  $y(0) = 7$  kezdeti feltetel mellett!
6. Oldd meg a  $y'' + 9y = f(t)$  DE-t!
- Keresd meg es abrazold a  $G$  retardalt Green fuggvenyt!
  - Hasznald  $G$ -t arra, hogy kifejezd a partikularis megoldast a kovetkezo "kezdeti" feltetel mellett:  $y(t) = f(t) = 0$  ha  $t \ll 0$  !
7. • Ird at az elozo feladat masodrendu DE-et egy elsorendu rendszerre!
- Milyen egyenletet elegit ki az ennek megfelelo  $G$  Green fuggveny?
  - Mennyi  $G(0^+)$  ?
  - Ird fel  $G$  segitsegevel a masodrendu DE megoldasat az  $y(0) = 7, y'(0) = 6$  kezdeti feltetelek mellett, ha  $t > 0$  !

*folyt.kov.*



## Chapter 12

# Inhomogeneous evolutionary linear DE

### 12.1 Input-output relation

Homogeneous evolutionary linear DE:

$$\bar{y} = A(t)\bar{y}.$$

( $\bar{y}$  vector,  $A$  matrix.)

Superposition principle: If

$$\frac{d}{dt}\bar{y}_1 = A(t)\bar{y}_1 \quad \text{es} \quad \frac{d}{dt}\bar{y}_2 = A(t)\bar{y}_2$$

then

$$\frac{d}{dt}(\alpha_1\bar{y}_1 + \alpha_2\bar{y}_2) = A(t)(\alpha_1\bar{y}_1 + \alpha_2\bar{y}_2),$$

so linear combination of solutions are solutions, too.

Inhomogeneous linear DE:

$$\bar{y} = A(t)\bar{y} + \bar{f}(t). \quad (12.1)$$

If

$$\frac{d}{dt}\bar{y}_{hom} = A(t)\bar{y}_{hom} \quad \text{es} \quad \frac{d}{dt}\bar{y}_{part} = A(t)\bar{y}_{part} + \bar{f}(t),$$

then

$$\frac{d}{dt}(\bar{y}_{hom} + \bar{y}_{part}) = A(t)(\bar{y}_{hom} + \bar{y}_{part}) + \bar{f}(t).$$

So the general solution of the inhom. eq. can be written as the sum of the  $\bar{y}_{hom}$  gen.sol. of the hom. eq. and the  $\bar{y}_{part}$  particular sol. of the inhom. eq.:

$$\bar{y}_{gen.inhom} = \bar{y}_{hom} + \bar{y}_{part}.$$

Linear input-output relation: If

$$\frac{d}{dt}\bar{y}_1 = A(t)\bar{y}_1 + \bar{f}_1(t) \quad \text{es} \quad \frac{d}{dt}\bar{y}_2 = A(t)\bar{y}_2 + \bar{f}_2(t)$$

then

$$\frac{d}{dt}(\alpha_1\bar{y}_1 + \alpha_2\bar{y}_2) = A(t)(\alpha_1\bar{y}_1 + \alpha_2\bar{y}_2) + \alpha_1\bar{f}_1 + \alpha_2\bar{f}_2.$$

Solution strategy of (12.1): Solve first the DE if  $f(t) =$

$$\delta(t), \quad e^{ipt}, \quad e^{-st},$$

then express  $f$  as their linear combination (integral):

$$f(t) \approx \sum_i f(t_i) \delta(t - t_i) \Delta t,$$

$$f(t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int \tilde{f}(p) e^{ipt} dp,$$

$$f(t) = \frac{1}{2\pi i} \int F(s) e^{st} ds.$$

## 12.2 Distributions (generalized functions)

Let  $\mathcal{D}$  be the vector space of the smooth, compactly supported (i.e. zero outside a finite interval) functions. Then every  $f \in \mathcal{D}$  defines a linear functional  $L_f : \mathcal{D} \rightarrow \mathbb{R}$  by

$$L_f : g \rightarrow L_f[g] = \int_{-\infty}^{\infty} f(x)g(x) dx = \langle f, g \rangle.$$

However for the  $\delta : g \rightarrow g(0)$  functional there is no  $f \in \mathcal{D}$  function, such that  $L_f(g) = g(0)$  for all  $g$ . (Nevertheless  $\delta$  can be approximated (as  $n \rightarrow \infty$ ) by  $\delta_n(x) \in \mathcal{D}$  positive functions such that  $\int \delta_n(x) dx = 1$ , and the domain where  $\delta_n(x)$  is not zero is becoming more and more concentrated around 0.) The space of all linear functionals defined on  $\mathcal{D}$  is called the  $\mathcal{D}'$  space of distributions. Derivation is defined on them. A motivation for the definition: If  $f, g \in \mathcal{D}$  then

$$\langle f', g \rangle = -\langle f, g' \rangle$$

according to the rule of partial integration. So for the  $d \in \mathcal{D}'$  distribution let us define  $d'$  by the rule

$$\langle d', g \rangle = -\langle d, g' \rangle \quad \forall g \in \mathcal{D}$$

Then we can prove that  $H' = \delta$ :

$$\begin{aligned} \langle H', g \rangle &= -\langle H, g' \rangle = -\int_{-\infty}^{\infty} H(x)g'(x) dx = -\int_0^{\infty} g'(x) dx \\ &= -g(x) \Big|_0^{\infty} = -(g(\infty) - g(0)) = g(0) = \langle \delta, g \rangle. \end{aligned}$$

**Problema 75.** Let

$$F(t) = \begin{cases} 0 & \text{ha } t < 0 \\ t & \text{ha } 0 < t. \end{cases} \quad (12.2)$$

Prove that  $F' = H$ , i.e.  $F'' = \delta$  !

**Problema 76.** Let

$$G(t) = \begin{cases} 0 & \text{ha } t < 0 \\ e^{-7t} & \text{ha } 0 < t. \end{cases} \quad (12.3)$$

Prove that  $G' + 7G = \delta$  !

**Problema 77.** 1. Explain why  $(\delta(x))^2$  does not make sense!

2. Is it possible to define  $\delta(x_1)\delta(x_2) = \delta(\bar{x})$  ?

## 12.3 Inhomogeneous equations

### 12.3.1

The  $y' = f(t)$  DE is the simplest example of an inhom.lin. DE. Given the  $y'(t) = f(t)$  velocity, what is th  $y(t)$  position?

$$y'(t) = f(t), y(t_0) = y_0 \iff y(t) = y_0 + \int_{t_0}^t f(\tau) d\tau.$$

Let  $y(t) = f(t) = 0$ , ha  $t \ll 0$ . Then

$$y(t) = \int_{-\infty}^t f(\tau) d\tau = \int_{-\infty}^{\infty} H(t, \tau) f(\tau) d\tau = \int_{-\infty}^{\infty} H(t - \tau) f(\tau) d\tau, \quad (12.4)$$

wher  $H$  is the Heaviside (theta, unit step) function:

$$H(t) = \begin{cases} 0 & \text{ha } t < 0 \\ 1 & \text{ha } 0 < t. \end{cases}$$

What are the properties of the  $H'(t) = \delta(t)$  Dirac-delta generalized function?

$$\delta(t) = 0, \text{ ha } t \neq 0, \quad \text{illette } \int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) dt = 1.$$

Dirac-delta as a limit (for example):

$$\delta_n = \begin{cases} n + n^2 t & \text{ha } -1/n < t < 0 \\ n - n^2 t & \text{ha } 0 < t < 1/n \\ 0 & \text{otherwise.} \end{cases}$$

$H'_n = \delta_n$ :

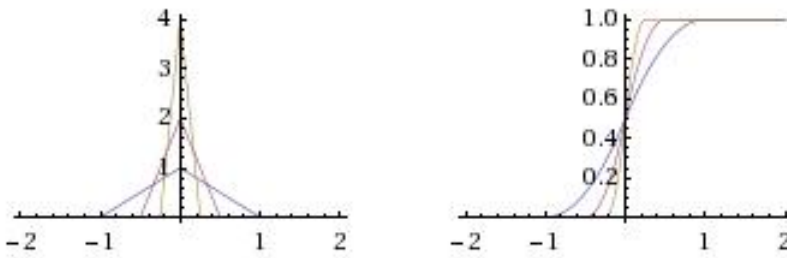


Figure 12.1:  $\delta_{1,2,4} \rightarrow \delta$ ,  $H_{1,2,4} \rightarrow H$ .

Given the  $y = H$  solution of  $y' = \delta$  (fundamental solution, impulse response, retarded Green-function), the the solution of  $y' = f$  is (12.4).

### 12.3.2

If the acceleration is  $y''(t) = f(t)$ , what is the  $y(t)$  position?

For example:

$$\begin{aligned} y'' &= 10, \quad y(1) = 2, \quad y'(1) = 3. \\ y' &= \int 10 dt = 10t + C_1, \quad y = \int 10t + C_1 dt = 5t^2 + C_1t + C_2, \\ 5 \cdot 1^2 + C_1 \cdot 1 + C_2 &= 2, \quad 10 \cdot 1 + C_1 = 3 \quad \implies \quad y = 5t^2 - 7t + 4. \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} y'' = f(t), \quad v = y', \quad v' = f(t) \quad \implies \quad y'(t) = v(t) = v(t_0) + \int_{t_0}^t f(\tau) d\tau, \\ y(t) = y(t_0) + \int_{t_0}^t \left( v(t_0) + \int_{t_0}^{\tau} f(\tau_2) d\tau_2 \right) d\tau \\ = y(t_0) + (t - t_0)v(t_0) + \int_{t_0}^t \left( \int_{t_0}^{\tau} f(\tau_2) d\tau_2 \right) d\tau \end{aligned}$$

If  $y(t) = f(t) = 0$  for  $t \ll 0$ :

$$\begin{aligned} y(t) &= \int_{-\infty}^t \left( \int_{-\infty}^{\tau} f(\tau_2) d\tau_2 \right) d\tau = \int_{-\infty}^{\tau_2} \left( \int_{\tau_2}^t f(\tau_2) d\tau \right) d\tau_2 \\ &= \int_{-\infty}^{\tau_2} (t - \tau_2) f(\tau_2) d\tau_2 = \int_{-\infty}^{\tau} (t - \tau) f(\tau) d\tau \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} F(t - \tau) f(\tau) d\tau, \end{aligned}$$

where

$$F(t) = \begin{cases} 0 & \text{ha } t < 0 \\ t & \text{ha } 0 < t. \end{cases} \quad (12.5)$$

$F(t)$  solves  $F'' = \delta$ , here  $F'$  has a unit jump at  $t = 0$ . ( $H(t)$  solves  $H' = \delta$ , now  $H$  has a unit jump at  $t = 0$ .)

### 12.3.3

$y'(t) + 3y(t) = f(t)$ ,  $y(t) = f(t) = 0$  ha  $t \ll 0$ . We would like to express  $y$  as  $y(t) = \int_{-\infty}^{\infty} G(t - \tau) f(\tau) d\tau$ , where  $G$  solves  $G' + 3G = \delta$ . What do we know about  $G$ ?

1.  $G(t) = 0$  if  $t < 0$ , since  $y(t) = f(t) = 0$  if  $t \ll 0$ .
2. If  $t \approx 0$  then  $G$  is approximately the same as the Heaviside solution of  $H' = \delta$ , i.e.  $G(0^+) - G(0^-) = 1 = H(0^+) - H(0^-)$ .
3. If  $t > 0$ , then  $G' + 3G = 0$ , since  $\delta(t) = 0$ , ha  $t \neq 0$ .

since the solution of  $u'(t) + 3u(t) = 0$ ,  $u(0) = 1$  is  $u(t) = e^{-3t}$ , we have

$$G(t) = \begin{cases} 0, & \text{ha } t < 0 \\ e^{-3t} & \text{ha } t > 0. \end{cases}$$

Consequently

$$y(t) = \int_{-\infty}^{\infty} G(t-s)f(s) ds = \int_{-\infty}^t e^{-3(t-s)} f(s) ds.$$

This expression describes a system that was at rest in the distant past. If  $y(0)$  is given, then

$$y(t) = y(0)G(t) + \int_0^{\infty} G(t-s)f(s) ds,$$

since  $G$  satisfies the  $G(0^+) = 1$  initial condition (Duhamel-principle).

### 12.3.4

$y''(t) + 9y(t) = f(t)$ ,  $y(t) = f(t) = 0$  ha  $t \ll 0$ . We would like to write  $y$  as  $y(t) = \int_{-\infty}^{\infty} G(t-\tau)f(\tau) d\tau$ , where  $G$  solves  $G'' + 9G = \delta$ . What do we know about  $G$ ?

1.  $G(t) = 0$  if  $t < 0$ , since  $y(t) = f(t) = 0$  if  $t \ll 0$ .
2. If  $t \approx 0$ , then  $G$  behaves as the (12.5) solution of  $F'' = \delta$ , i.e.  $G(0^+) - G(0^-) = 0 = F(0^+) - F(0^-)$  and  $G'(0^+) - G'(0^-) = 1 = F'(0^+) - F'(0^-)$ .
3. If  $t > 0$ , then  $G'' + 9G = 0$ , since  $\delta(t) = 0$ , if  $t \neq 0$ .

As the solution of  $u''(t) + 9u(t) = 0$ ,  $u'(0) = 1$ ,  $u(0) = 0$  is  $u(t) = \frac{1}{3} \sin(3t)$ , we have

$$G(t) = \begin{cases} 0, & \text{ha } t < 0 \\ \frac{1}{3} \sin(3t) & \text{ha } t > 0. \end{cases}$$

So

$$y(t) = \int_{-\infty}^{\infty} G(t-s)f(s) ds = \int_{-\infty}^t \frac{1}{3} \sin(3(t-s))f(s) ds.$$

Unfortunately we can not apply here the Duhamel principle.

### 12.3.5

Radioactive decay  $1 \rightarrow 2 \rightarrow \emptyset$ :

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -3 & 0 \\ 3 & -2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix}$$

Particular solution of the hom.eq: if

$$\begin{pmatrix} y_1(0) \\ y_2(0) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad \text{illetteve} \quad \begin{pmatrix} y_1(0) \\ y_2(0) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix},$$

then

$$\begin{pmatrix} y_1(t) \\ y_2(t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} e^{-3t} \\ -3e^{-3t} + 3e^{-2t} \end{pmatrix}, \quad \text{illetteve} \quad \begin{pmatrix} y_1(t) \\ y_2(t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ e^{-2t} \end{pmatrix}.$$

The  $G_{i1}$  response of the system for a unit impulse of the 1 material at time zero:

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} G_{11} \\ G_{21} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -3 & 0 \\ 3 & -2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} G_{11} \\ G_{21} \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} \delta(t) \\ 0 \end{pmatrix}.$$

The same for the 2 material:

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} G_{12} \\ G_{22} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -3 & 0 \\ 3 & -2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} G_{12} \\ G_{22} \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 \\ \delta(t) \end{pmatrix}.$$

We can unify these equations:

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} G_{12} & G_{12} \\ G_{21} & G_{22} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -3 & 0 \\ 3 & -2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} G_{12} & G_{12} \\ G_{21} & G_{22} \end{pmatrix} + \delta(t) \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}.$$

So

$$G(0^+) = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

Consequently the retarded ( $G(t) = 0$ , if  $t < 0$ ) solution for  $t > 0$  is

$$G(t) = \begin{pmatrix} G_{11} & G_{12} \\ G_{21} & G_{22} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} e^{-3t} & 0 \\ -3e^{-3t} + 3e^{-2t} & e^{-2t} \end{pmatrix},$$

while for negative  $t$  the value of  $G$  is zero. Then the solution of

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -3 & 0 \\ 3 & -2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} f_1(t) \\ f_2(t) \end{pmatrix},$$

( $\bar{f}(t) = \bar{y}(t) = 0$ , if  $t \ll 0$ ) is

$$\bar{y}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} G(t-s)\bar{f}(s) ds.$$

Formally

$$\begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} = \left( \frac{d}{dt} - \begin{pmatrix} -3 & 0 \\ 3 & -2 \end{pmatrix} \right)^{-1} \begin{pmatrix} f_1 \\ f_2 \end{pmatrix},$$

Unfortunately it is not easy to define the inverse of an operator with zero eigenvectors (solutions of the hom.eq.)

Duhamel principle: if

$$\begin{pmatrix} y_1(0) \\ y_2(0) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 13 \\ 31 \end{pmatrix}$$

then

$$\begin{pmatrix} y_1(t) \\ y_2(t) \end{pmatrix} = G(t) \begin{pmatrix} 13 \\ 31 \end{pmatrix} + \int_0^{\infty} G(t-s)\bar{f}(s) ds, \quad \text{ha } t > 0.$$

**Problema 78.** Express  $y'' + 9y = f(t)$  as a first order system! Find the retarded Green function! Write down the solution of initial value problem with the help of the Duhamel principle!

**Problema 79.** Express  $y'' + 4y' + 5y = f(t)$  as a first order system! Find the retarded Green function! Write down the solution of initial value problem with the help of the Duhamel principle!

# Chapter 13

## Finite elements

### 13.1 Calculus of variations, Euler-Lagrange equation

Reference: P.Olver: [http://www.math.umn.edu/~olver/lv\\_cv.pdf](http://www.math.umn.edu/~olver/lv_cv.pdf)

How can we minimize the

$$E[u] = \int_0^1 \frac{1}{2} [u'(x)]^2 - f(x)u(x) dx = \int_0^1 \frac{1}{2} L(x, u, u') dx$$

energy functional with boundary conditions  $u(0) = u(1) = 0$  ?

At the critical point  $u$  we have

$$\begin{aligned} E[u + \delta u] - E[u] &\approx \int_0^1 \frac{\partial L}{\partial u} \delta u + \frac{\partial L}{\partial u'} (\delta u)' dx \\ &= \frac{\partial L}{\partial u'} \Big|_0^1 + \int_0^1 \left[ \frac{\partial L}{\partial u} - \frac{d}{dx} \left( \frac{\partial L}{\partial u'} \right) \right] \delta u dx \end{aligned}$$

as this is true for all  $\delta u : \delta u(0) = \delta u(1) = 0$  variation,

$$\frac{d}{dx} \left( \frac{\partial L}{\partial u'} \right) - \frac{\partial L}{\partial u} = 0.$$

This is the Euler-Lagrange equation.

In higher dimensions:  $L = L(\bar{x}, \phi^\mu(\bar{x}), \partial_{x_i} \phi^\mu(\bar{x}))$ ,

$$\sum_i \frac{\partial}{\partial x_i} \left( \frac{\partial L}{\partial (\partial_{x_i} \phi^\mu)} \right) - \frac{\partial L}{\partial \phi^\mu} = 0.$$

**Problema 80.** Write down the EL equations for the following Lagrangians:

1. A point particle  $\bar{x}(t)$  moving in a  $V(\bar{x})$  potential field:

$$L = \frac{1}{2} \sum_i \dot{x}_i^2 - V(\bar{x}).$$

2. A point particle  $\bar{x}(t)$  moving in a  $\bar{A}(\bar{x})$  magnetic potential:

$$L = \frac{1}{2} \sum_i \dot{x}_i^2 + \bar{A}(\bar{x}) \cdot \dot{\bar{x}}.$$

3. A monocycle's coordinates:  $x(t), y(t), \phi(t)$ .

$$L = \frac{1}{2} (\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{\phi}^2) + \lambda(t) \cdot (\dot{x} \sin \phi - \dot{y} \cos \phi).$$

The EL equation corresponding to  $\lambda$  ensures that the velocity vector  $(\dot{x}, \dot{y})$  has the same direction as  $(\cos(\phi), \sin(\phi))$  has.

**Problema 81.** Write down the Euler-Lagrange equations for the Lagrangians  $L$  and  $M$  !

$$\begin{aligned} (y')^2 - y^2, \quad y' + 8, \quad (y')^2 + y', \quad L &= (y')^4 + (y - 1)^2, \\ M &= ((y'_1)^2 + (y'_2)^2) / 2 - V(y_1, y_2), \\ ((y'_1)^2 + (y'_2)^2) / 2 + A_1(y_1, y_2)y'_1 + A_2(y_1, y_2)y'_2 \end{aligned}$$

**Megoldas 46.** Solution:

$L$ :

$$\begin{aligned} \frac{\partial L}{\partial y} &= 2(y - 1), \quad \frac{\partial L}{\partial y'} = 4(y')^3, \\ \frac{d}{dx} (4(y')^3) - 2(y - 1) &= 0. \end{aligned}$$

$M$ :

$$\begin{aligned} \frac{\partial M}{\partial y'_1} &= y'_1, \quad \frac{\partial M}{\partial y'_2} = y'_2, \quad \frac{\partial M}{\partial y_1} = -\frac{\partial V}{\partial y_1}, \quad \frac{\partial M}{\partial y_2} = -\frac{\partial V}{\partial y_2}, \\ \frac{d}{dx} y'_1 - \left(-\frac{\partial V}{\partial y_1}\right) &= 0, \quad \frac{d}{dx} y'_2 - \left(-\frac{\partial V}{\partial y_2}\right) = 0, \\ &\text{vagy} \\ y''_1 &= -\frac{\partial V}{\partial y_1}, \quad y''_2 = -\frac{\partial V}{\partial y_2} \end{aligned}$$

## 13.2 Finite differences

Try to approximate  $u \in \text{Fun}([0, 1])$  by its values at  $x_i = i\Delta x$ ,  $i = 1, \dots, (N-1)$ , where  $N = 1/\Delta x$ :

$$\vec{u} = (u(1 \cdot \Delta x), \dots, u(i \cdot \Delta x), \dots, u((N-1)\Delta x))^T = (u_1, \dots, u_{N-1})^T,$$

so the components of the vector are  $u_i = u(x_i) = u(i \cdot \Delta x)$ .

**Derivation:** Numerical approximation of the derivative:

$$\begin{aligned} u'(x) &\approx \frac{1}{\Delta x} (u(x + \Delta x) - u(x)) \approx \frac{1}{\Delta x} (u(x) - u(x - \Delta x)) \\ &\approx \frac{1}{2\Delta x} (u(x + \Delta x) - u(x - \Delta x)). \end{aligned}$$



If the vector space of the functions  $u(x)$  are approximated by finite (three) dimensional vectors

$$\vec{u} = (u(0.25), u(0.5), u(0.75))^T = (u_1, u_2, u_3) \in \mathbb{R}^3$$

(here  $\Delta x = 1/4$ ), then the approximations of  $u'$  are

$$\begin{aligned} & \frac{1}{\Delta x} \begin{pmatrix} -1 & 1 & 0 \\ 0 & -1 & 1 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \end{pmatrix}, \\ & \frac{1}{\Delta x} \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ -1 & 1 & 0 \\ 0 & -1 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \end{pmatrix}, \\ & \frac{1}{2\Delta x} \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ -1 & 0 & 1 \\ 0 & -1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \end{pmatrix}. \end{aligned}$$

The last one is the most accurate, its matrix is also antisymmetric.

*Derivation in the infinite dimensional space of functions  $\implies$  linear transformations, matrices in finite dimensional vector spaces.*

The approximation of  $u''$  :

$$u''(x) \approx \frac{1}{\Delta x^2} (u(x + \Delta x) - 2u(x) + u(x - \Delta x)).$$

So a numerical approximation of the equation

$$-u''(x) = f(x), \quad \text{vagy} \quad -\frac{d^2}{dx^2}u = f, \quad u(0) = u(1) = 0,$$

might be:

$$\frac{1}{\Delta x^2} \begin{pmatrix} 2 & -1 & 0 \\ -1 & 2 & -1 \\ 0 & -1 & 2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} f_1 \\ f_2 \\ f_3 \end{pmatrix}, \quad \text{vagy} \quad \Delta x \cdot L \vec{u} = \vec{f}.$$

Then

$$\begin{aligned} (\Delta x \cdot L) \vec{u} &= \vec{f}, \\ (\Delta x \cdot G) \vec{f} &= \vec{u} = \Delta x (\Delta x^2 L)^{-1} \vec{f}, \end{aligned}$$

so

$$G = (\Delta x^2 L)^{-1} = \Delta x \begin{pmatrix} 2 & -1 & 0 \\ -1 & 2 & -1 \\ 0 & -1 & 2 \end{pmatrix}^{-1} = \begin{pmatrix} 0.1875 & 0.125 & 0.0625 \\ 0.125 & 0.25 & 0.125 \\ 0.0625 & 0.125 & 0.1875 \end{pmatrix}.$$

### 13.2.1 Finite elements method (FEM)

Ref: P.Olver: [http://www.math.umn.edu/~olver/num\\_/lnf.pdf](http://www.math.umn.edu/~olver/num_/lnf.pdf)

**Energy minimalization:** Instead of approximating  $u$  by a finite dimensional vector, let us try to approximate it by a function in a finite dimensional subspace  $V \subset Fun$ .

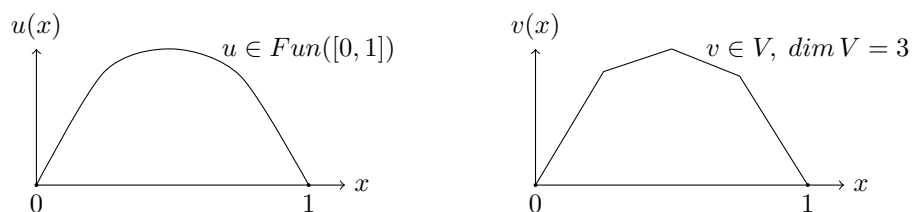


Figure 13.1: The piecewise affine and continuous functions  $v$  form a three dimensional subspace in the space of "all" functions.

A basis for  $V$ :

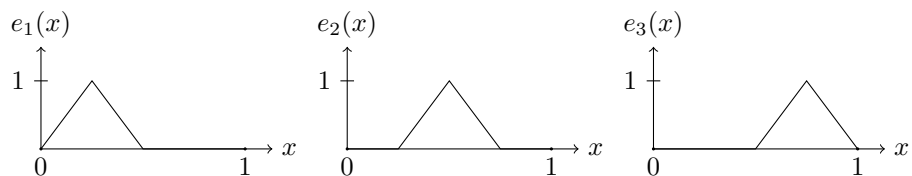


Figure 13.2: The tent shaped functions form a basis of  $V$ .

So the approximation of  $u$  is

$$\begin{aligned} u(x) \approx v(x) &= u(0.25)e_1(x) + u(0.5)e_2(x) + u(0.75)e_3(x) \\ &= v_1e_1(x) + v_2e_2(x) + v_3e_3(x). \end{aligned}$$

This approximation does not make too much sense if it is substituted into (10.1), as  $v''$  is zero wherever it is defined. However the energy functional (10.2)

$$\text{Energia}[v] = \int_0^1 \frac{1}{2} [v'(x)]^2 - f(x)v(x) dx$$

approximates  $\text{Energia}[u]$  quite well, if the first derivatives of  $u$  and  $v$  are close to each other. For the computation of the integral of  $f(x)v(x)$  we might use the approximation

$$\begin{aligned} f(x) \approx & f(0.25)e_1(x) + f(0.5)e_2(x) + f(0.75)e_3(x) \\ &= f_1e_1(x) + f_2e_2(x) + f_3e_3(x). \end{aligned}$$

Then

$$\begin{aligned}
E[\bar{v}] &= E[(v_1, v_2, v_3)^T] = \\
&+4v_1^2 - 4v_2v_1 + 4v_2^2 + 4v_3^2 - 4v_2v_3 \\
&- \frac{f_1v_1}{6} - \frac{f_2v_1}{24} - \frac{f_1v_2}{24} - \frac{f_2v_2}{6} - \frac{f_3v_2}{24} - \frac{f_2v_3}{24} - \frac{f_3v_3}{6} \\
&= (v_1, v_2, v_3) \begin{pmatrix} 4 & -2 & 0 \\ -2 & 4 & -2 \\ 0 & -2 & 4 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} v_1 \\ v_2 \\ v_3 \end{pmatrix} \\
&+ (f_1, f_2, f_3) \begin{pmatrix} -\frac{1}{6} & -\frac{1}{24} & 0 \\ -\frac{1}{24} & -\frac{1}{6} & -\frac{1}{24} \\ 0 & -\frac{1}{24} & -\frac{1}{6} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} v_1 \\ v_2 \\ v_3 \end{pmatrix} \\
&= \bar{v}^T L \bar{v} + \bar{f}^T M \bar{v} = \bar{v}^T L \bar{v} + \bar{g}^T \bar{v}, \tag{13.1}
\end{aligned}$$

where  $\bar{g} = M^T \bar{f}$ . This expression was generated by  $N = 4$  integration on the subintervals, for example on the third  $[0.5, 0.75]$  element

$$v(x) = v_2 + (v_3 - v_2) \frac{x - 0.5}{0.25}, \quad f(x) = f_2 + (f_3 - f_2) \frac{x - 0.5}{0.25},$$

and its contribution to  $\text{Energia}[v]$  is

$$\int_{0.5}^{0.75} \frac{1}{2} \left( \frac{v_3 - v_2}{0.25} \right)^2 - \left( f_2 + (f_3 - f_2) \frac{x - 0.5}{0.25} \right) \left( v_2 + (v_3 - v_2) \frac{x - 0.5}{0.25} \right) dx.$$

Of course other approximations can be used for the computation of the integrals. For example one might wish to use some sort of midpoint method:

$$\int_{0.5}^{0.75} f(x)v(x) dx \approx 0.25 \cdot \frac{f_2 + f_3}{2} \cdot \frac{v_2 + v_3}{2}.$$

Let us minimize (13.2.1)! At the critical point

$$0 = \frac{\partial}{\partial v_k} \left( \sum_{i,j} v_i L_{ij} v_j + \sum_i g_i v_i \right) = 2 \sum_j v_i L_{ik} + g_k$$

for all  $k$ , so

$$2\bar{v}^T L = -\bar{g}^T \quad \Leftrightarrow \quad 2L^T \bar{v} = -\bar{g} \quad \Leftrightarrow \quad \bar{v} = -\frac{1}{2}(L^T)^{-1} \bar{g} = -\frac{1}{2}(L^{-1})^T M^T \bar{f}.$$

The vector  $\bar{v}$  gives the approximative solution.

**Weak solution:** How can we generate similar equations, if the the energy functional is unknown Let  $u$  be the solution of (10.1)

$$u''(x) + f(x) = 0, \quad u(0) = u(1) = 0.$$

Then for all  $\phi(x) : \phi(0) = \phi(1) = 0$  we have

$$0 = \int_0^1 \phi(x)(u''(x) + f(x)) dx = \int_0^1 -\phi'(x)u'(x) + \phi(x)f(x) dx \tag{13.2}$$

since in the partial integration the boundary term  $\phi(x)u'(x)|_0^1$  drops out by the boundary condition for  $\phi$ . just as in the case of the energy functional  $\text{Energia}[v]$ , all we need is the first derivative of  $u$ . The approximation of the solution  $u(x)$

$$u(x) \approx v(x) = v_1 e_1(x) + v_2 e_2(x) + v_3 e_3(x)$$

can be found as follows. We require that the second integral in (13.2) must be zero, if we write  $v$  instead of  $u$ , and if  $\phi$  is substituted by  $\phi(x) = c_1 e_1(x) + c_2 e_2(x) + c_3 e_3(x)$ .

As  $\bar{c}$  is arbitrary, the next three integrals must be zero:

$$0 = \int_0^1 -e'_i(x)v'(x) + e_i(x)f(x) dx, \quad i = 1, 2, 3. \quad (13.3)$$

If we use the  $f \approx f_1 e_1 + f_2 e_2 + f_3 e_3$  approximation, then we obtain the following set of equations:

$$\begin{aligned} \frac{1}{6}f_1 + \frac{1}{24}f_2 + 0f_3 - 8v_1 + 4v_2 + 0v_3 &= 0 \\ \frac{1}{24}f_1 + \frac{1}{6}f_2 + \frac{1}{24}f_3 + 4v_1 - 8v_2 + 4v_3 &= 0 \\ 0f_1 + \frac{1}{24}f_2 + \frac{1}{6}f_3 + 0v_1 + 4v_2 - 8v_3 &= 0. \end{aligned}$$

For example the first one is obtained as

$$\begin{aligned} 0 &= \int_0^{0.25} -\frac{1}{0.25} \frac{v_1}{0.25} + \frac{x}{0.25} \frac{f_1 x}{0.25} dx \\ &+ \int_{0.25}^{0.5} -\frac{-1}{0.25} \frac{v_2 - v_1}{0.25} + \left(1 - \frac{x - 0.25}{0.25}\right) \left(v_1 + (v_2 - v_1) \frac{x - 0.25}{0.25}\right) dx. \end{aligned}$$

If  $\bar{f}$  is given, the vector  $\bar{v}$  determines the approximate solution  $v(x)$ .

Try to work out the following problems using both of the methods of energy minimization and weak solutions!

**Problema 82.** *What kind of changes are necessary if the boundary condition is  $u(0) = 2$ ,  $u(1) = 3$  ?*

**Problema 83.** *Let  $S[u] = \int_0^1 (y'(x))^4 + xy(x) dx$  where  $u$  is defined on  $[0, 1]$  and vanishes at the endpoints. Let  $V$  be defined on  $[0, 1]$ , assume that it vanishes at the endpoints and is continuous. Assume also that elements of  $V$  are piecewise affine on the  $[0, 1/3]$ ,  $[1/3, 2/3]$ ,  $[2/3, 1]$  intervals. Let  $\phi_1$  and  $\phi_2$  be a basis of  $V$ , such that  $\phi_1(1/3) = \phi_2(2/3) = 1$  and  $\phi_2(1/3) = \phi_1(2/3) = 0$ . Let  $u_h = c_1 \phi_1 + c_2 \phi_2$ . Compute the  $S[u_h] = s(c_1, c_2)$  two variable function! (For the computation of the  $xy(x)$  term in the integral use some approximate method!)*

**Megoldas 47.** *Solution:*

$$\begin{aligned} &S[u_h] \\ &\approx \left[ (3c_1)^4 \cdot \frac{1}{3} + (3(c_2 - c_1))^4 \cdot \frac{1}{3} + (-3c_2)^4 \cdot \frac{1}{3} \right] \\ &+ \left[ \frac{1}{2} \left( 0 \cdot 0 + \frac{1}{3} \cdot c_1 \right) \cdot \frac{1}{3} + \frac{1}{2} \left( \frac{1}{3} \cdot c_1 + \frac{2}{3} \cdot c_2 \right) \cdot \frac{1}{3} + \frac{1}{2} \left( \frac{2}{3} \cdot c_2 + 1 \cdot 0 \right) \cdot \frac{1}{3} \right] \end{aligned}$$

## Sample problems for Test 2

### 1. Finite differences.

Find numerical equations for an approximate solution of the DE

$$u''(x) + xu'(x) = x^2, \quad u(0) = u(1) = 0.$$

Approximate the function  $u$  by the vector  $\vec{u}_i = u(i\Delta x)$ ,  $i = 1, \dots, 4$ ,  $\Delta x = 1/5$ .

- Express  $u''(x)$  by  $u(x \pm \Delta x), u(x)$  !
- How do you approximate  $u'(x)$  ? Write down the corresponding finite difference approximation of the DE as an inhom.lin. equation for  $\vec{u}$  !

**Solution:**

•

$$u''(x) = \frac{1}{\Delta x^2} (u(x + \Delta x) - 2u(x) + u(x - \Delta x))$$

•

$$u'(x) = \frac{1}{\Delta x} (u(x + \Delta x) - u(x)).$$

$$\begin{aligned} & \frac{1}{\Delta x} \begin{pmatrix} -2 & 1 & & \\ 1 & -2 & 1 & \\ & 1 & -2 & 1 \\ & & 1 & -2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \\ u_4 \end{pmatrix} \\ + & \begin{pmatrix} 1 \cdot \Delta x & & & \\ & 2 \cdot \Delta x & & \\ & & 3 \cdot \Delta x & \\ & & & 4 \cdot \Delta x \end{pmatrix} \frac{1}{\Delta x} \begin{pmatrix} -1 & 1 & & \\ & -1 & 1 & \\ & & -1 & 1 \\ & & & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \\ u_4 \end{pmatrix} \\ = & \begin{pmatrix} (1 \cdot \Delta x)^2 \\ (2 \cdot \Delta x)^2 \\ (3 \cdot \Delta x)^2 \\ (4 \cdot \Delta x)^2 \end{pmatrix}. \end{aligned}$$

Just for practice, solve a similar problem:

$$u''' + x^2 u' = x, \quad u'(x) \approx (u(x + \Delta x) - u(x - \Delta x)) / (2\Delta x) !$$

### 2. Euler-Lagrange equations.

Let

$$L(x(t), y(t), \dot{x}(t), \dot{y}(t)) = \dot{x}^3 + \dot{y}^2 + x\dot{y} + x^5 y^6.$$

Write down the EL equations for this Lagrange function!

**Solution:**

$$\begin{aligned} EL : \quad & \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\phi}_i} - \frac{\partial L}{\partial \phi_i} = 0, \quad \phi_1 = x, \quad \phi_2 = y. \\ \frac{\partial L}{\partial x} = & \dot{y} + 5x^4 y^6, \quad \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = 3\dot{x}^2, \quad \frac{\partial L}{\partial y} = x^5 \cdot 6y^5, \quad \frac{\partial L}{\partial \dot{y}} = 2\dot{y} + x, \\ \frac{d}{dt} (3\dot{x}^2) - & (\dot{y} + 5x^4 y^6) = 6\ddot{x}\dot{x} - (\dot{y} + 5x^4 y^6) = 0, \\ \frac{d}{dt} (2\dot{y} + x) - & x^5 \cdot 6y^5 = (2\ddot{y} + \dot{x}) - (x^5 \cdot 6y^5) = 0. \end{aligned}$$

## 3. Finite Elements, variational formulation.

Divide the  $[0, 1]$  interval to 4 subintervals by the points  $x_i = 0.2, 0.5, 0.8$ . Let  $v(x)$  be the continuous function which is affine on the subintervals and its values at  $x = 0, 0.2, 0.5, 0.8, 1$  are  $0, v_1, v_2, v_3, 0$ .

- Write down the EL equation for the  $Energy[u]$  functional, where  $Energy$  is given by the next item!
- Compute

$$Energy[v] = \int_0^1 (v')^2 - xv \, dx$$

approximatly or exactly!

**Solution:**

- 
- $$\frac{\partial Energy}{\partial v} = -x, \quad \frac{\partial Energy}{\partial v'} = 2v', \quad \frac{d}{dx}(2v') - (-x) = 2v'' + x = 0.$$
- We compute (approximately) the integral of  $xv$  by using the midpoint values of  $x$  and  $v$  for each subinterval.

$$\begin{aligned} Energy[v] & \approx 0.2 \left( \left( \frac{v_1 - 0}{0.2} \right)^2 - \left( \frac{0 + 0.2}{2} \right) \left( \frac{0 + v_1}{2} \right) \right) \\ & + 0.3 \left( \left( \frac{v_2 - v_1}{0.3} \right)^2 - \left( \frac{0.2 + 0.5}{2} \right) \left( \frac{v_1 + v_2}{2} \right) \right) \\ & + 0.3 \left( \left( \frac{v_3 - v_2}{0.3} \right)^2 - \left( \frac{0.5 + 0.8}{2} \right) \left( \frac{v_2 + v_3}{2} \right) \right) \\ & + 0.2 \left( \left( \frac{0 - v_3}{0.2} \right)^2 - \left( \frac{0.8 + 1}{2} \right) \left( \frac{v_3 + 0}{2} \right) \right) \end{aligned}$$

## 4. Finite Elements, weak formulation.

Divide the  $[0, 1]$  interval to 4 subintervals by the points  $x_i = 0.2, 0.5, 0.8$ . Let  $v(x)$  be the continuous function which is affine on the subintervals and its values at  $x = 0, 0.2, 0.5, 0.8, 1$  are  $0, v_1, v_2, v_3, 0$ . Let

$$u''(x) + xu'(x) = x^2, \quad u(0) = u(1) = 0.$$

- What equations should be satisfied by the weak solution  $u$  of the DE?
- Write down a numerical equation which should be satisfied by the parameters  $v_i$  of the approximate solution  $v$  !

**Solution:**

- 

$$0 = \int_0^1 \phi (u'' + xu' - x^2) \, dx = \int_0^1 -\phi' u' + \phi xu' - \phi x^2 \, dx$$

for all  $\phi$ , such that  $\phi(0) = \phi(1) = 0$ .

- Let  $\phi(x) = e_2(x)$  be the tent-like basis function centered at  $x = 0.5$ . The integrand is localized to two subintervals around  $x = 0.5$ . The previous equation reads as now (we are using the midpoint approximation for the computations of the integrals)

$$\begin{aligned} & 0 \\ \approx & 0.3 \cdot \left( -\frac{1-0}{0.5-0.2} \frac{v_2-v_1}{0.5-0.2} + \frac{1}{2} \frac{0.2+0.5}{2} \frac{v_2-v_1}{0.3} - \frac{1}{2} \left( \frac{0.2+0.5}{2} \right)^2 \right) \\ & + 0.3 \cdot \left( -\frac{0-1}{0.8-0.5} \frac{v_3-v_2}{0.8-0.5} + \frac{1}{2} \frac{0.5+0.8}{2} \frac{v_3-v_2}{0.3} - \frac{1}{2} \left( \frac{0.5+0.8}{2} \right)^2 \right). \end{aligned}$$

Here the factor  $\frac{1}{2}$  is the value of  $e_2$  at the midpoints of the intervals  $[0.2, 0.5]$  and  $[0.5, 0.8]$ , while (for example)  $\left(\frac{0.5+0.8}{2}\right)^2$  is the value of  $x^2$  at  $(0.5+0.8)/2$ .

- Solve the  $y' + 9y = f(t)$  DE!
  - Find and plot the retarded Green function  $G$ !
  - Use  $G$  to express the solution of the DE under the conditions  $y(t) = f(t) = 0$  for  $t \ll 0$ !
  - Use  $G$  to express the solution of the DE for  $t > 0$  under the initial condition  $y(0) = 7$ !
- Solve the  $y'' + 9y = f(t)$  DE!
  - Find and plot the retarded Green function  $G$ !
  - Use  $G$  to express the solution of the DE under the conditions  $y(t) = f(t) = 0$  for  $t \ll 0$ !
- Rewrite the previous second order DE as a first order system!
  - What equation is satisfied by the corresponding Green function  $G$ ?
  - What are the values of the matrix elements of  $G$  at  $t = 0^+$ ?
  - Use  $G$  to express the solution of the DE for  $t > 0$  under the initial conditions  $y(0) = 7, y'(0) = 6$ !