

A. függelék

Laplace-transzformáció és alkalmazásai

Tételezzük fel hogy az $f(t), t \in [0, \infty)$ egy olyan függvény, amely az alábbi tulajdonságokkal rendelkezik:

$$\int_0^{\infty} |f(t)| dt < \infty, \quad \exists A, \alpha \in \mathbb{R}, \quad \lim_{t \rightarrow \infty} f(t) A e^{\alpha t} = 0.$$

Jelölje \mathcal{L} azt az integrál transzformációt, amely az $f(t)$ függvényhez egy $F(s), s \in \mathbb{C}$ függvényt rendel, azaz $\mathcal{L} : f(t) \rightarrow F(s)$, ahol

$$F(s) = \int_0^{\infty} f(t) e^{-st} dt, \quad s \in \mathbb{C}. \quad (\text{A.1})$$

Az $F(s)$ komplex változós függvény pozitív valós, azaz $F(s) = \bar{F}(\bar{s})$.

A Laplace-transzformáció inverzét a következőképp definiáljuk : $\mathcal{L}^{-1} : F(s) \rightarrow f(t)$,

$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{\sigma-i\infty}^{\sigma+i\infty} F(s) e^{st} ds, \quad t \in [0, \infty). \quad (\text{A.2})$$

A (A.1) és (A.2) összefüggésekkel definiált transzformációpárt Laplace- és inverz Laplace-transzformációnak nevezzük, és az $\mathcal{L}\{f(t)\} = F(s)$, illetve $\mathcal{L}^{-1}\{F(s)\} = f(t)$ szimbólumokkal jelöljük.

A Laplace-transzformáció lineáris, azaz időfüggvények lineáris kombinációját Laplace-transzformáltjaik lineáris kombinációjába képezi le. Legyen

$\alpha_1, \alpha_2 \in \mathbb{R}$, ekkor

$$\begin{aligned}\mathcal{L}\{f_1(t)\} = F_1(s), \mathcal{L}\{f_2(t)\} = F_2(s) &\Rightarrow \mathcal{L}\{\alpha_1 f_1(t) + \alpha_2 f_2(t)\} = \\ &= \alpha_1 F_1(s) + \alpha_2 F_2(s).\end{aligned}$$

További fontos tulajdonságok, amelyeket a lineáris állandó együtthatós differenciálegyenletek megoldásánál (az LTI-rendszerek időbeli viselkedésének analízisében) használunk fel, a következők:

1. Egy $f(t)$ függvény idő szerinti deriváltját *Laplace*-transzformáltja s -el való szorzatába képezi le: $\mathcal{L}\left\{\frac{d}{dt}f(t)\right\} = sF(s) - f(0)$.
2. Egy $f(t)$ függvény idő szerinti integrálját *Laplace*-transzformáltja $\frac{1}{s}$ -el való szorzatába képezi le: $\mathcal{L}\left\{\int_0^{\infty} f(t)dt\right\} = \frac{1}{s}F(s)$.
3. Az $f(t)$ és $g(t)$ függvények konvolúcióját *Laplace*-transzformáltjuk szorzatába képezi le:

$$\mathcal{L}\left\{\int_0^{\infty} g(t-\tau)f(\tau)d\tau\right\} = G(s)F(s).$$

Az alábbiakban néhány példák mutatunk a *Laplace*-transzformáció közvetlen kiszámítására.

A.14. PÉLDA. Legyen $f(t) = \delta(t)$ a *Dirac-delta*függvény. Ekkor

$$\mathcal{L}\{\delta(t)\} = \int_0^{\infty} \delta(t)e^{-st} dt = e^{-st} \Big|_0 = 1.$$

A.15. PÉLDA. Legyen $f(t) = 1(t)$ az *egységugrás* függvény. Ekkor

$$\mathcal{L}\{1(t)\} = \int_0^{\infty} e^{-st} dt = \left[\frac{e^{-st}}{-s} \right]_0^{\infty} = \lim_{t \rightarrow \infty} \frac{e^{-st}}{-s} - \lim_{t \rightarrow 0} \frac{e^{-st}}{-s} = \frac{1}{s}.$$

A.16. PÉLDA. Legyen $f(t) = e^{at}$. A *Laplace*-transzformált:

$$\mathcal{L}\{e^{at}(t)\} = \int_0^{\infty} e^{at} e^{-st} dt = \int_0^{\infty} e^{-(s-a)t} dt = \left[\frac{e^{-(s-a)t}}{-(s-a)} \right]_0^{\infty} = \frac{1}{s-a}.$$

A.17. PÉLDA. Vizsgáljuk a $f(t) = e^{i\omega t}$ függvényt.

$$\begin{aligned}\mathcal{L}\{e^{i\omega t}\} &= \int_0^{\infty} e^{i\omega t} e^{-st} dt = \int_0^{\infty} e^{-(s-i\omega)t} dt = \left[\frac{e^{-(s-i\omega)t}}{-(s-i\omega)} \right]_0^{\infty} = \frac{1}{s-i\omega} \\ &= \frac{s+i\omega}{s^2+\omega^2} = \frac{s}{s^2+\omega^2} + i \frac{\omega}{s^2+\omega^2} = \mathcal{L}\{\cos\omega t\} + i\mathcal{L}\{\sin\omega t\}.\end{aligned}$$

A.18. PÉLDA. A deriválásra vonatkozó szabályok alkalmazásával kapjuk az alábbi függvények Laplace-transzformáltjait:

Legyen $f(t) = t1(t)$ az egységsebességugrás-függvény. Ha $f(t) = t$, $t > 0$, akkor $\frac{dt}{dt} = 1$, $t > 0$, és mivel $\mathcal{L}\{\frac{d}{dt}f(t)\} = sF(s) - f(0)$, $f(0-) = 0$, következik, hogy $\frac{1}{s} = s\mathcal{L}\{t1(t)\}$, amiből kapjuk, hogy

$$\mathcal{L}\{t1(t)\} = \frac{1}{s^2}.$$

Hasonlóképp kapjuk, hogy

$$\mathcal{L}\{t^2 1(t)\} = \frac{2}{s^3}.$$

Általában pedig

$$\mathcal{L}\{t^n 1(t)\} = \frac{n!}{s^{n+1}}.$$

Eltolási tételek

Legyen

$$F(s) = \int_0^{\infty} f(t)e^{-st} dt, \quad s \in \mathbb{C} \quad \operatorname{Re}\{s\} > \alpha.$$

Legyen $a \in \mathbb{C}$, amelyre $\operatorname{Re}\{s-a\} > \alpha$. Ekkor

$$\begin{aligned}F(s-a) &= \int_0^{\infty} f(t)e^{-(s-a)t} dt \\ &= \int_0^{\infty} f(t)e^{-st} e^{at} dt = \mathcal{L}\{e^{at} f(t)\}.\end{aligned}$$

Ez azt jelenti, hogy ha egy $f(t)$ függvényt e^{at} -vel szorzunk, akkor a Laplace-transzformáltján a -val való eltolást kell elvégezni.

A.19. PÉLDA. Vizsgáljuk a $f(t) = 1(t - \tau)$ függvény Laplace-transzformáltját:

$$\mathcal{L}\{1(t)\} = \int_{\tau}^{\infty} e^{-st} dt = \left[\frac{e^{-st}}{-s} \right]_{\tau}^{\infty} = \lim_{t \rightarrow \infty} \frac{e^{-st}}{-s} - \lim_{t \rightarrow \tau} \frac{e^{-st}}{-s} = \frac{1}{s} e^{-s\tau}.$$

A.20. PÉLDA.

$$\begin{aligned} \mathcal{L}\{e^{-\alpha t} \cos \omega t\} &= \int_0^{\infty} e^{-\alpha t} e^{-st} \cos \omega t dt = \int_0^{\infty} e^{-\alpha t} e^{-st} \frac{e^{i\omega t} + e^{-i\omega t}}{2} dt \\ &= \int_0^{\infty} \frac{1}{2} e^{-(\alpha+s-i\omega)t} dt + \int_0^{\infty} \frac{1}{2} e^{-(\alpha+s+i\omega)t} dt \\ &= \left[\frac{\frac{1}{2} e^{-(\alpha+s-i\omega)t}}{-(\alpha+s-i\omega)} \right]_0^{\infty} + \left[\frac{\frac{1}{2} e^{-(\alpha+s+i\omega)t}}{-(\alpha+s+i\omega)} \right]_0^{\infty} \\ &= \frac{\frac{1}{2}}{\alpha+s-i\omega} + \frac{\frac{1}{2}}{\alpha+s+i\omega} = \frac{s+\alpha}{(s+\alpha)^2 + \omega^2} \end{aligned}$$

Ha egy $f(t)$ függvényen végzünk eltolást az időtengely mentén τ idővel jobbra, akkor hasonlóan belátható, hogy Laplace-transzformáltját az $e^{-s\tau}$ függvénnyel kell szorozni:

$$\mathcal{L}\{f(t - \tau)\} = e^{-s\tau} F(s).$$

Kezdetiérték- és végértéktételek

Belátható, hogy az idő- és operátorfüggvények s tartománybeli kezdeti és ún. végértékei között fennállnak az alábbi összefüggések:

$$\begin{aligned} \lim_{t \rightarrow \infty} f(t) &= \lim_{s \rightarrow 0} sF(s), \\ \lim_{t \rightarrow 0} f(t) &= \lim_{s \rightarrow \infty} sF(s) \end{aligned}$$

Ezek a tételek igen hasznosak a Laplace-inverz Laplace-transzformációk számításánál az eredmények ellenőrzése szempontjából.

Az inverz Laplace-transzformáció kiszámítása

Az inverz Laplace-transzformációt az alábbi improprius integrállal definiáltuk:

$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{\sigma-i\infty}^{\sigma+i\infty} F(s)e^{st} ds, \quad t \in [0, \infty).$$

Legyenek az $F(s)$ függvénynek egyszeres pólusai: $\mathcal{P} = \{p_1, \dots, p_n\}$, és legyen $\sigma > \operatorname{Re}\{p_i\}, i = 1, \dots, n$. Ekkor a fenti improprius integrált helyettesíthetjük egy olyan zárt görbe menti integrállal, amelyet a képzetes tengellyel párhuzamos, attól balra σ távolságra haladó egyenes és egy R sugarú félkör alkot. Az $F(s)$ pólusai ezen a zárt görbén belül helyezkednek el. Belátható, hogy az e^{st} függvény pólusai mind a jobb félsíkra esnek. Ha $R \rightarrow \infty$, akkor az integrált az ún. rezidumtéttel számíthatjuk ki:

$$f(t) = \sum_{p_i \in \mathcal{P}} \operatorname{Res}_{p_i} F(s)e^{st} = \sum_{i=1}^n \lim_{s \rightarrow p_i} (s - p_i)F(s)e^{st}.$$

Ha az $F(s)$ racionális törtfüggvény, azaz

$$F(s) = \frac{b(s)}{a(s)} = \frac{\prod_{j=1}^m (s - z_j)}{\prod_{i=1}^n (s - p_i)},$$

ahol $\mathcal{Z} = \{z_1, \dots, z_m\}$ a zérusok, $\mathcal{P} = \{p_1, \dots, p_n\}$ pedig a pólusok, akkor az előző összefüggés alapján

$$f(t) = \sum_{i=1}^n \lim_{s \rightarrow p_i} (s - p_i)F(s)e^{st} = \sum_{i=1}^n \lim_{s \rightarrow p_i} \frac{b(s)}{\frac{a(s)}{(s - p_i)}} e^{st},$$

ahol az

$$a'(s) = \lim_{s \rightarrow p_i} \frac{a(s)}{(s - p_i)}$$

határérték az $a(s)$ polinom deriváltja az $s = p_i$ helyen. Ezzel megkaptuk az ún. *kifejtési tételt*, amely szerint egyszeres pólusokra az $F(s)$ függvény inverz Laplace-transzformáltja:

$$f(t) = \mathcal{L}^{-1}\{F(s)\} = \sum_{i=1}^n \frac{b(s)}{a'(s)} e^{st} \Big|_{s=p_i},$$

ahol $a'(s)$ az $a(s)$ polinom s szerinti deriváltja.

260 A. Laplace-transzformáció és alkalmazásai

A.21. PÉLDA. Legyen $F(s) = \frac{1}{s-a}$. Az $F(s)$ pólusa $p = a$, $b(s) = 1$, $a(s) = s - a$, $a'(s) = 1$. A kifejtési tétellel:

$$f(t) = \lim_{s \rightarrow a} e^{st} = e^{at}.$$

Az inverz Laplace-transzformált kiszámítása parciális törtekre bontással

Egyszeres pólusok esetén az $F(s)$ függvényt parciális törtekre bonthatjuk:

$$F(s) = \sum_{i=1}^n \frac{R_i}{s - p_i},$$

ahol $R_i, i = 1, \dots, n$ az $F(s)$ rezidumai a $p_i, i = 1, \dots, n$ helyeken. Ekkor az inverz Laplace-transzformált egyszerű összeg alakban írható:

$$f(t) = \sum_{i=1}^n \lim_{s \rightarrow p_i} (s - p_i) \frac{R_i}{s - p_i} e^{st} = \sum_{i=1}^n R_i e^{p_i t}.$$

A.22. PÉLDA. $F(s) = \frac{5}{s+2}$, $f(t) = 5e^{-2t}$

A.23. PÉLDA. $F(s) = \frac{s+3}{(s+1)(s+5)}$, $f(t) = \frac{1}{2}e^{-t} + \frac{1}{2}e^{-5t}$

A.24. PÉLDA. $F(s) = \frac{s+3}{(s+1-5i)(s+1+5i)}$

$$\begin{aligned} f(t) &= \lim_{s \rightarrow -1+5i} (s+1-5i) \frac{s+3}{(s+1-5i)(s+1+5i)} e^{st} + \\ &\quad \lim_{s \rightarrow -1-5i} (s+1+5i) \frac{s+3}{(s+1-5i)(s+1+5i)} e^{st} \\ &= 0.2ie^{-t}(e^{-5it} - e^{5it}) + 0.5e^{-t}(e^{5it} + e^{-5it}) \\ &= 0.4e^{-t} \sin(5t) + e^{-t} \cos(5t). \end{aligned}$$

A gyakran használt Laplace-transzformációs összefüggések az A.1. táblázatban találhatóak.

A.1. táblázat. Gyakran használt Laplace-transzformációs összefüggések

| Laplace-transzformált, $\mathcal{L}(s)$ | Időfüggvény, $f(t)$, $t \in [0, \infty)$ |
|---|---|
| 1 | $\delta(t)$ |
| $e^{-s\tau}$ | $\delta(t - \tau)$ |
| $\frac{1}{s}$ | $1(t)$ |
| $\frac{1}{s^2}$ | t |
| $\frac{1}{s^n}$ | $\frac{t^{n-1}}{(n-1)!}$ |
| $\frac{1}{\sqrt{s}}$ | $\frac{1}{\sqrt{\pi t}}$ |
| $\frac{1}{s+\alpha}$ | $e^{-\alpha t}$ |
| $\frac{s}{1+\beta s}$ | $\frac{1}{\beta} \delta(t) - \frac{1}{\beta^2} e^{-\beta t}$ |
| $\frac{1}{(s+\alpha)^2}$ | $t e^{-\alpha t}$ |
| $\frac{\alpha}{s(s+\alpha)}$ | $1 - e^{-\alpha t}$ |
| $\frac{\alpha}{s(s-\alpha)}$ | $-\frac{1}{\alpha} + \frac{1}{\alpha} e^{\alpha t}$ |
| $\frac{1}{(s+\alpha)(s+\beta)}$ | $\frac{1}{\beta-\alpha} (e^{-\alpha t} - e^{-\beta t})$ |
| $\frac{1}{s(s+\alpha)^2}$ | $\frac{1}{\alpha^2} - \frac{1}{\alpha^2} (1 + \alpha t) e^{-\alpha t}$ |
| $\frac{s}{(s+\alpha)(s+\beta)}$ | $\frac{\alpha}{\alpha-\beta} e^{-\alpha t} + \frac{\beta}{\beta-\alpha} e^{-\beta t}$ |
| $\frac{s+A}{(s+\alpha)(s+\beta)}$ | $\frac{A-\alpha}{\beta-\alpha} e^{-\alpha t} + \frac{A-\beta}{\alpha-\beta} e^{-\beta t}$ |
| $\frac{s}{(s+\alpha)^2}$ | $(1 - \alpha t) e^{-\alpha t}$ |
| $\frac{1}{s^2(s+\alpha)}$ | $-\frac{1}{\alpha^2} + \frac{1}{\alpha} t + \frac{1}{\alpha^2} e^{-\alpha t}$ |
| $\frac{1}{s(s+\alpha)^2}$ | $\frac{1}{\alpha^2} - \frac{1}{\alpha} t e^{-\alpha t} - \frac{1}{\alpha^2} e^{-\alpha t}$ |
| $\frac{1}{(s+\alpha)^2(s+\beta)}$ | $-\frac{1}{(\beta-\alpha)^2} e^{-\alpha t} + \frac{1}{\beta-\alpha} t e^{-\alpha t} + \frac{1}{(\beta-\alpha)^2} e^{-\beta t}$ |
| $\frac{s}{(s+\alpha)^2(s+\beta)}$ | $\frac{\beta}{(\beta-\alpha)^2} e^{-\alpha t} + \frac{\alpha}{\alpha-\beta} t e^{-\alpha t} - \frac{\beta}{(\alpha-\beta)^2} e^{-\beta t}$ |
| $\frac{1}{s(s+\alpha)(s+\beta)}$ | $\frac{1}{\alpha(\alpha-\beta)} e^{-\alpha t} + \frac{1}{\beta(\beta-\alpha)} e^{-\beta t} + \frac{1}{(\alpha\beta)}$ |
| $\frac{1}{(s+\alpha)(s+\beta)(s+\gamma)}$ | $\frac{e^{-\alpha t}}{(\beta-\alpha)(\gamma-\alpha)} + \frac{e^{-\beta t}}{(\gamma-\alpha)(\alpha-\beta)} + \frac{e^{-\gamma t}}{(\alpha-\gamma)(\beta-\gamma)}$ |
| $\frac{s+A}{(s+\alpha)(s+\beta)(s+\gamma)}$ | $\frac{(A-\alpha)e^{-\alpha t}}{(\beta-\alpha)(\gamma-\alpha)} + \frac{(A-\beta)e^{-\beta t}}{(\gamma-\alpha)(\alpha-\beta)} + \frac{(A-\gamma)e^{-\gamma t}}{(\alpha-\gamma)(\beta-\gamma)}$ |
| $\frac{1}{s^2+\omega^2}$ | $\frac{1}{\omega} \sin \omega t$ |
| $\frac{s}{s^2+\omega^2}$ | $\cos \omega t$ |
| $\frac{1}{s(s^2+\omega^2)}$ | $\frac{1}{\omega^2} (1 - \cos \omega t)$ |
| $\frac{1}{s^2(s^2+\omega^2)}$ | $\frac{1}{\omega^3} (\omega t - \sin \omega t)$ |
| $\frac{1}{(s+\alpha)^2+\omega^2}$ | $\frac{1}{\omega} e^{-\alpha t} \sin \omega t$ |
| $\frac{s+\alpha}{(s+\alpha)^2+\omega^2}$ | $e^{-\alpha t} \cos \omega t$ |

B. függelék

Fourier-transzformáció és alkalmazásai

Tételezzük fel, hogy az $f(t), t \in [0, \infty)$ olyan függvény, amely mind abszolút, mind négyzetesen integrálható:

$$\int_0^{\infty} |f(t)| dt < \infty, \quad \int_0^{\infty} |f(t)|^2 dt < \infty.$$

Ekkor azt az \mathcal{F} integráltranszformációt, amely az $f(t)$ függvényhez egy $F(i\omega), \omega \in \mathbb{R}$ függvényt rendel, azaz $\mathcal{F} : f(t) \rightarrow F(i\omega)$, ahol

$$F(i\omega) = \int_0^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt, \quad \omega \in \mathbb{R},$$

Fourier-transzformációnak nevezzük. Az $F(i\omega)$ komplex változós függvény pozitív valós, azaz $F(i\omega) = \bar{F}(-i\omega)$.

Az inverz *Fourier*-transzformációt a következőképp definiáljuk: $\mathcal{F}^{-1} : F(i\omega) \rightarrow f(t)$,

$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(i\omega) e^{i\omega t} d\omega, \quad t \in [0, \infty).$$

Az időfüggvények és *Fourier*-transzformáltjaik között a *Parseval*-tétel (a szakirodalomban *Plancherel*-tételként is szerepel) teremt kapcsolatot, amely kimondja, hogy ha a $f(t), g(t)$ függvényeknek létezik *Fourier*-transzformált-

jük, akkor

$$\int_0^{\infty} f(t)g(t)dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(i\omega)G(-i\omega)d\omega.$$

Ebből a tételből következik, hogy

$$\int_0^{\infty} |f(t)|^2 dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(i\omega)F(-i\omega)d\omega,$$

ami azt fejezi ki, hogy a \mathcal{F} Fourier- és az \mathcal{F}^{-1} inverz Fourier-transzformáció kölcsönösen egyértelmű megfeleltetést hoz létre a fenti tulajdonságú függvények tere és a komplex változós függvények tere között.¹

A rendszer- és irányításelméletben azt mondjuk, hogy a Fourier-transzformációval áttérünk az időtartományból a frekvenciatartományba, mivel az ω változó fizikai értelmezése az $\omega = 2\pi f[\text{rad}]$ körfrekvencia.

A Fourier transzformációval kapcsolatos ismeretanyag további bővítéséhez javasoljuk a [62] tankönyv feldolgozását.

¹ Azon függvények terét, amelyekre

$$\int_0^{\infty} |f(t)|^2 dt = \|f\|_{\mathcal{L}_2} < \infty,$$

\mathcal{L}_2 Lebesgue-térnek, az $\|f\|_{\mathcal{L}_2}$ számot pedig az f függvény normájának nevezzük. Komplex változós függvények esetén azon függvények terét, amelyekre

$$\int_{-\infty}^{\infty} |F(i\omega)|^2 d\omega = \|F\|_{\mathcal{H}_2} < \infty,$$

Hardy-térnek, a $\|F\|_{\mathcal{H}_2}$ számot pedig az F függvény normájának nevezzük. A Fourier-transzformáció izomorfia a két tér között, a Parseval-tétel pedig azt mondja ki, hogy

$$\|f\|_{\mathcal{L}_2} = \|F\|_{\mathcal{H}_2}.$$

C. függelék

Mátrixszámítás és lineáris algebra

A v_1, \dots, v_n , $v_i \in \mathbb{R}, \forall i$ számokból alkotott alábbi formában összerendezett szám n -eseket:

$$v^T = [v_1, \dots, v_n]$$

sorvektoroknak, a v oszlopba rendezett elemeket oszlopvektoroknak nevezük, jelölésük $v \in \mathbb{R} \times \dots \times \mathbb{R} = \mathbb{R}^n$.

A $v, w \in \mathbb{R}^n$ vektorok között értelmezzük az ún. skalárszorzást:

$$v^T w = \sum_{i=1}^n v_i w_i,$$

aminek geometriai jelentése a v vektor vetülete a w vektorra, azaz $v^T w = |v||w| \cos \alpha$, ahol $|v|, |w|$ a vektorok abszolút értéke, az α pedig a közöttük lévő szög.

Az a_{11}, \dots, a_{mm} , $a_{ij} \in \mathbb{R} \forall i, j$ számokat egy $m \times n$ méretű táblázatba rendezve egy $A \in \mathbb{R}^{m \times n}$ mátrixot kapunk:

$$A = \begin{bmatrix} a_{11} & \dots & a_{1n} \\ a_{21} & \dots & a_{2n} \\ \vdots & & \\ a_{m1} & \dots & a_{mn} \end{bmatrix}$$

Egy A mátrix A^T transzponáltját úgy kapjuk meg, hogy felcseréljük a sorait és az oszlopait.

Mátrixok közötti műveletekre vonatkozó szabályok:

- *Összeadás, kivonás.* Legyenek $A, B \in \mathbb{R}^{n \times m}$ azonos méretű mátrixok. Ekkor $C = A \pm B = B \pm A$ és a C összeg mátrixelemei a megfelelő mátrix elemek összegével (különbségével) azonosak.
- *Szorzás (nem kommutatív).* Legyenek $A \in \mathbb{R}^{n \times m}$, $B \in \mathbb{R}^{m \times p}$ mátrixok. A szorzatmátrix $C = AB \in \mathbb{R}^{n \times p}$, elemei $c_{ij} = \sum_{l=1}^m a_{il}b_{lj}$, azaz a c_{ij} elem az A mátrix i -edik sorának és a B mátrix j -edik oszlopának skalárszorzata.
- *Mátrixinvertálás, determináns:*
Az $A \in \mathbb{R}^{n \times n}$ mátrix A^{-1} inverzét az

$$AA^{-1} = A^{-1}A = I$$

azonossággal definiáljuk, az ennek eleget tevő inverz pedig

$$A^{-1} = \frac{\text{adj}A}{\det A},$$

ahol $\det A$ az A mátrix determinánusa, az $\text{adj}A$ pedig az adjungáltja. Az adjungált mátrixot úgy képezzük, hogy minden eleméhez hozzárendeljük a neki megfelelő előjeles al-determinánst.

Látható, hogy az inverz akkor létezik, ha a mátrix determinánusa nem zérus. Az olyan mátrixokat, amelyeknek nem zérus a determinánusa, nonszinguláris mátrixoknak nevezzük.

C.25. PÉLDA. Ha $A \in \mathbb{R}^{2 \times 2}$, azaz 2×2 -es méretű mátrix esetén

$$\det A = a_{11}a_{22} - a_{12}a_{21},$$

$$\text{adj}A = \begin{bmatrix} a_{22} & -a_{12} \\ -a_{21} & a_{11} \end{bmatrix}$$

C.26. PÉLDA. Lineáris egyenletrendszerek megoldása ha A nonszinguláris

$$Ax = 0 \Rightarrow x = 0, \quad Ax = b \Rightarrow x = A^{-1}b.$$

Mátrixok sajátértékei és sajátvektorai

Belátható, hogy a $\det[\lambda I - A]$ egy n -edfokú polinom. A $\det[\lambda I - A] = 0$ egyenlet gyökei az A mátrix sajátértékeinek nevezzük. Az algebra alaptétele szerint ennek a polinomnak n számú (általában valós és komplex) gyöke

van, amiket $\lambda_i \in \mathbb{C}, i = 1, \dots, n$ jelölünk. A $[\lambda_i I - A]v_i = 0, i = 1, \dots, n$ egyenletben a v_i vektorokat az A mátrix λ_i sajátértékéhez tartozó sajátvektorának nevezzük.

C.27. PÉLDA. *Határozzuk meg az*

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

mátrix sajátértékeit és sajátvektorait. A mátrixnak három sajátértéke van, mivel

$$\det(\lambda I - A) = \det \begin{bmatrix} \lambda & 0 & 0 \\ -1 & \lambda & -2 \\ 0 & -1 & \lambda - 1 \end{bmatrix} = \lambda(\lambda - 2)(\lambda + 1) = 0$$

alapján: $\lambda_1 = 2, \lambda_2 = -1, \lambda_3 = 0$. A három sajátértékhez tartozó sajátvektorokat az

$$(A - \lambda I)v = 0$$

egyenlet alapján határozzuk meg. A λ_1 sajátértékhez tartozó v_1 sajátvektor számítása a következő:

$$\begin{aligned} (A - \lambda_1 I)v_1 &= \begin{bmatrix} -2 & 0 & 0 \\ 1 & -2 & 2 \\ 0 & 1 & -1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} v_{11} \\ v_{12} \\ v_{13} \end{bmatrix} = \\ &= [-2v_{11} \quad v_{11} - 2v_{12} + 2v_{13} \quad v_{12} - v_{13}]^T \end{aligned}$$

$A [-2v_{11} \quad v_{11} - 2v_{12} + 2v_{13} \quad v_{12} - v_{13}] = [0 \quad 0 \quad 0]$ mátrixegyenlet megoldása: $v_{11} = 0, v_{12} = \alpha$ és $v_{13} = \alpha$ tetszőleges α -val. A v_1 -hez tartozó egyik sajátvektor a következő: $v_1 = [0 \quad 1 \quad 1]^T$. A másik két sajátértékhez is kiszámíthatjuk a sajátvektorokat. A v_2 -höz tartozó egyik sajátvektor: $v_2 = [0 \quad -2 \quad 1]^T$. A v_3 -hoz tartozó egyik sajátvektor a következő: $v_3 = [2 \quad 1 \quad -1]^T$. Azaz sajátvektorokat tartalmazó mátrix:

$$V = [v_1 \quad v_2 \quad v_3] = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 2 \\ 1 & -2 & 1 \\ 1 & 1 & -1 \end{bmatrix}$$

A lineáris algebra alapjai

Az n -elemű vektorokat úgy értelmezhetjük, mint az n -dimenziós euklideszi tér elemeit.² A v_1, v_2, \dots, v_n vektorok lineárisan függetlenek, ha $\forall \alpha_i \in \mathbb{R}$ skálárszámra $\alpha_1 v_1 + \dots + \alpha_n v_n = 0$, azaz ha valamennyi $\alpha_\ell = 0, \ell \in [1, \dots, n]$. Azt mondjuk, hogy az n lineárisan független v_i vektor kifeszíti az \mathbb{R}^n teret.

A v_i vektorok lineárisan függetlenek, ha a belőlük alkotott vektorok $V = [v_1, \dots, v_n]$ mátrixa teljes rangú, azaz $\text{rang}V = n$.

Az $m \times n$ méretű mátrixokat úgy tekinthetjük, mint az m -dimenziós euklideszi térről az n -dimenziós euklideszi térre leképező lineáris operátorokat: $A : \mathbb{R}^m \rightarrow \mathbb{R}^n$, azaz ha $v \in \mathbb{R}^m$, akkor $Av \in \mathbb{R}^n$.

Ha A mátrix rangja $\text{rang}A = r$, akkor A az \mathbb{R}^n vektorokat az r -dimenziós \mathbb{R}^m térre képezi le, és azt mondjuk, hogy $\text{Im}A = \mathbb{R}^r$, azaz \mathbb{R}^r az A lineáris operátor képtere.

Azokat a $v \in \mathbb{R}^n$ vektorokat, melyeket az A mátrix zérus vektorba képezi le, azaz $Av = 0$, az A lineáris operátor magterének nevezzük, és $\text{Ker}A$ -val jelöljük. Tehát ha $v \in \text{Ker}A \subset \mathbb{R}^n \Rightarrow Av = 0$. Belátható, hogy a $\text{Ker}A$ altér dimenziója $\dim \text{Ker}A = n - r$ és $r = \text{rang}A$. Az eredményeket lineáris egyenletrendszer megoldásánál használjuk.

A lineáris algebra további tanulmányozására javasoljuk a [60] tankönyvet.

² Az n -dimenziós euklideszi tér egy lineáris vektortér, ahol értelmezve van skalárral vett szorzás és vektor összeadás. Azaz, ha $\alpha_1, \alpha_2 \in \mathbb{R}$ és $v_1, v_2 \in \mathbb{R}^n$, akkor $\alpha_1 v_1 + \alpha_2 v_2 \in \mathbb{R}^n$