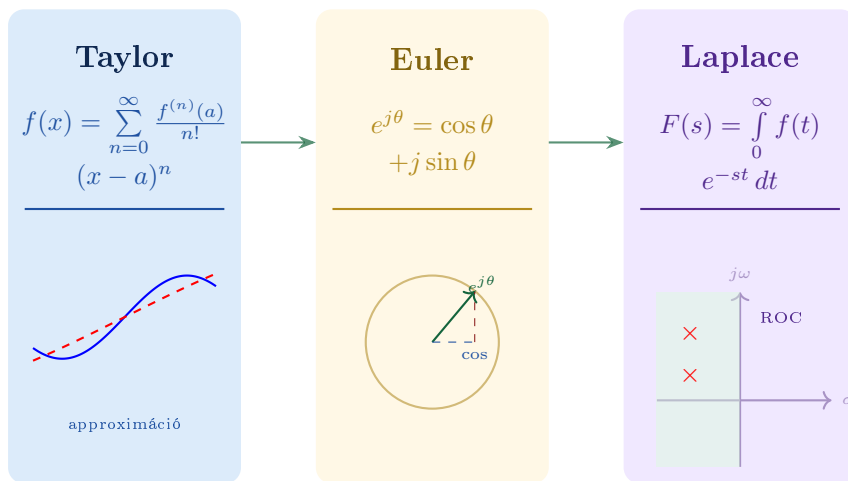


Taylor-sor Euler-formula Laplace-transzformáció

*Három pillér, amely összeköti
a matematikai analízist a jelfeldolgozással*



Jelek és Rendszerek tananyag

A Taylor-sortól az Euler-formulán át a Laplace-transzformációig

(c) Aradi Attila 2026

Contents

1 Taylor-sor – A függvények “DNS-e”	1
1.1 Motiváció: miért jó a hatványsor?	1
1.2 A Taylor-sor definíciója	1
1.3 Geometriai jelentés: egyre jobb közelítés	2
1.4 A legfontosabb Maclaurin-sorok	2
1.5 Miért fontos a mérnöknek?	3
2 Az Euler-formula – A matematika “legszebb” egyenlete	4
2.1 A formula levezetése Taylor-sorból	4
2.2 Geometriai jelentés: forgás a komplex síkon	5
2.3 Az $e^{j\omega t}$ időfüggő forgás	5
2.4 Fontos azonosságok	6
3 A Laplace-transzformáció – Időből a frekvenciába	7
3.1 Motiváció: miért kell?	7
3.2 Definíció	7
3.3 Az s -sík és a konvergenciatartomány (ROC)	8
3.4 Kapcsolat a Taylor-sorral és Eulerrel	8
3.5 A legfontosabb Laplace-párok	9
3.6 A legfontosabb Laplace-tételek	9
4 A három pillér összefonódása	10
4.1 A nagy kép	10
4.2 Lépésről lépésre	10
5 Részletes példák	10
6 Összefoglalás	12

1 Taylor-sor – A függvények “DNS-e”

1.1 Motiváció: miért jó a hatványsor?

A mérnöki gyakorlatban gyakran találkozunk bonyolult függvényekkel (\sin , \cos , e^x , \ln stb.), amelyeket közvetlenül nem tudunk kiszámítani. A Taylor-sor gondolata: **minden “jól viselkedő” függvény leírható polinomok végtelen összegeként**, és a polinomokat könnyű kiszámolni (csak összeadás, szorzás, hatványozás kell).

1.2 A Taylor-sor definíciója

Taylor-sor

Ha $f(x)$ végtelenszer differenciálható az a pont környezetében, akkor:

$$f(x) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{f^{(n)}(a)}{n!} (x-a)^n = f(a) + f'(a)(x-a) + \frac{f''(a)}{2!}(x-a)^2 + \frac{f'''(a)}{3!}(x-a)^3 + \dots \quad (1)$$

Speciális eset: Maclaurin-sor (a

Ha $a = 0$ -ban fejtjük sorba, **Maclaurin-sorról** beszélünk:

$$f(x) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{f^{(n)}(0)}{n!} x^n = f(0) + f'(0)x + \frac{f''(0)}{2!}x^2 + \dots$$

1.3 Geometriai jelentés: egyre jobb közelítés

Minden egyes tag hozzáadása "javítja" a közelítést:

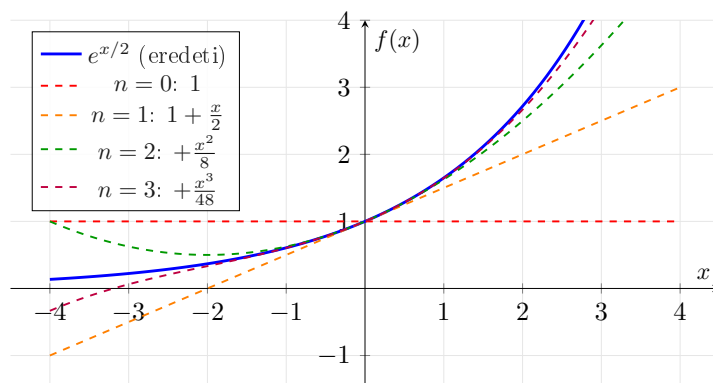


Figure 1: Az $e^{x/2}$ függvény Taylor-közelítése $a = 0$ körül, $n = 0, 1, 2, 3$ taggal.

1.4 A legfontosabb Maclaurin-sorok

Alapvető sorok – ezeket érdemes megjegyezni!

Exponenciális:

$$e^x = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{x^n}{n!} = 1 + x + \frac{x^2}{2!} + \frac{x^3}{3!} + \frac{x^4}{4!} + \dots \quad (\text{konvergencia: } \forall x \in \mathbb{R}) \quad (2)$$

Színusz:

$$\sin(x) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{(2n+1)!} x^{2n+1} = x - \frac{x^3}{3!} + \frac{x^5}{5!} - \frac{x^7}{7!} + \dots \quad (3)$$

Koszinusz:

$$\cos(x) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{(2n)!} x^{2n} = 1 - \frac{x^2}{2!} + \frac{x^4}{4!} - \frac{x^6}{6!} + \dots \quad (4)$$

Geometriai sor:

$$\frac{1}{1-x} = \sum_{n=0}^{\infty} x^n = 1 + x + x^2 + x^3 + \dots \quad (\text{konvergencia: } |x| < 1) \quad (5)$$

Természetes logaritmus:

$$\ln(1+x) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n+1}}{n} x^n = x - \frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{3} - \frac{x^4}{4} + \dots \quad (|x| \leq 1, x \neq -1) \quad (6)$$

Nem minden x -re konvergál a sor! A **konvergenciasugár** (R) megadja, mekkora tartományban érvényes a kifejtés. Például: e^x : $R = \infty$; $\sin x, \cos x$: $R = \infty$; $1/(1-x)$: $R = 1$; $\ln(1+x)$: $R = 1$.

1.5 Miért fontos a mérnöknek?

1. **Linearizálás:** Nemlineáris rendszereknél az első két tag ($f(a) + f'(a)(x-a)$) adja a **lineáris közelítést** a munkpont körül.
2. **Numerikus számítás:** A processzorok így számolják ki a \sin, \cos, e^x függvényeket (CORDIC vagy polinom-közelítés).
3. **Ez vezet az Euler-formulához** – lásd a következő fejezetet!

Ha x kicsi (radiánban), a Taylor-sorból $\sin(x) \approx x - x^3/6$, és $x \ll 1$ esetén már $\sin(x) \approx x$ is jó közelítés. Például: $\sin(0.1) = 0.09983\dots \approx 0.1$ (hiba $< 0.2\%$).
A mérnöki alkalmazásokban ezt a “kis szög közelítést” gyakran használjuk szabályozástechnikában, inga-feladatokban és optikában.

2 Az Euler-formula – A matematika “legszebb” egyenlete

2.1 A formula levezetése Taylor-sorból

Most jön a varázslat! Helyettesítsünk $x = j\theta$ -t ($j = \sqrt{-1}$) az exponenciális sorba:

Levezetés Taylor-sorból Kiindulás az (2) sorból, $x \rightarrow j\theta$ helyettesítéssel:

$$\begin{aligned} e^{j\theta} &= 1 + (j\theta) + \frac{(j\theta)^2}{2!} + \frac{(j\theta)^3}{3!} + \frac{(j\theta)^4}{4!} + \frac{(j\theta)^5}{5!} + \dots \\ &= 1 + j\theta + \frac{j^2\theta^2}{2!} + \frac{j^3\theta^3}{3!} + \frac{j^4\theta^4}{4!} + \frac{j^5\theta^5}{5!} + \dots \end{aligned}$$

Használjuk, hogy $j^2 = -1$, $j^3 = -j$, $j^4 = +1$, $j^5 = +j$, ...

$$= \underbrace{1 - \frac{\theta^2}{2!} + \frac{\theta^4}{4!} - \dots}_{\cos \theta} + j \underbrace{\left(\theta - \frac{\theta^3}{3!} + \frac{\theta^5}{5!} - \dots \right)}_{\sin \theta}$$

És így kapjuk:

$$\boxed{e^{j\theta} = \cos \theta + j \sin \theta} \quad (7)$$

Az Euler-formula és következményei

Alap: $e^{j\theta} = \cos \theta + j \sin \theta$

Konjugált: $e^{-j\theta} = \cos \theta - j \sin \theta$

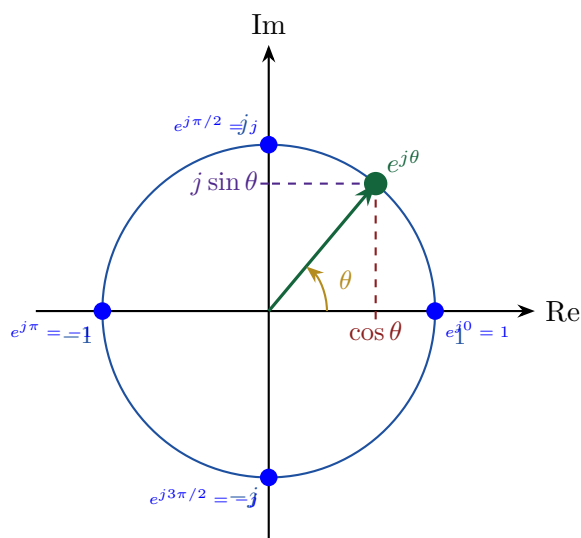
Koszinusz: $\cos \theta = \frac{e^{j\theta} + e^{-j\theta}}{2}$

Szinusz: $\sin \theta = \frac{e^{j\theta} - e^{-j\theta}}{2j}$

Euler-identitás ($\theta = \pi$): $\boxed{e^{j\pi} + 1 = 0}$

Ez az egyenlet öt alapvető konstanst köt össze: e , j , π , 1 , 0 .

2.2 Geometriai jelentés: forgás a komplex síkon



Az $e^{j\theta}$ vektor az egységkörön sétál

Figure 2: Az Euler-formula geometriai értelmezése: $e^{j\theta}$ egy egységvektor, amelynek valós vetülete $\cos \theta$, képzetes vetülete $\sin \theta$.

Miért pont e ? Az $e^{j\theta}$ azért pont az e számot használja, mert az exponenciális függvény **saját deriváltja**: $(e^x)' = e^x$. Ez teszi lehetővé, hogy a differenciálegyenletek megoldásaiban az e^{st} "sajátfüggvény" legyen – ami a Laplace-transzformáció alapja.

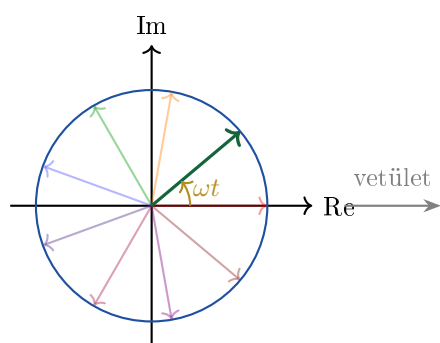
2.3 Az $e^{j\omega t}$ időfüggő forgás

Ha az $e^{j\theta}$ képletben $\theta = \omega t$ -t írunk (ahol ω a körfrekvencia, t az idő):

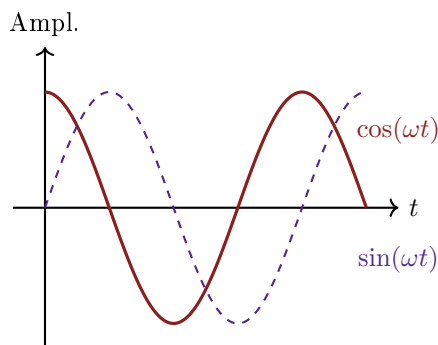
Időfüggő komplex exponenciális

$$e^{j\omega t} = \cos(\omega t) + j \sin(\omega t) \tag{8}$$

Ez egy egységnyi sugarú körön ω szögsebességgel forgó vektor. Egyetlen pörgés ideje: $T = 2\pi/\omega$.



Komplex sík



Időtartomány

Figure 3: A forgó vektor valós vetülete a koszinusz, képzetes vetülete a szinusz.

2.4 Fontos azonosságok

Az Euler-formula alkalmazásai

Trigonometrikus azonosságok könnyen levezethetők:

$$\cos^2 \theta + \sin^2 \theta = |e^{j\theta}|^2 = 1 \quad \checkmark$$

$$\cos(\alpha + \beta) = \operatorname{Re}\{e^{j\alpha} \cdot e^{j\beta}\} = \cos \alpha \cos \beta - \sin \alpha \sin \beta$$

Polárforma: $z = r e^{j\theta} = r(\cos \theta + j \sin \theta)$, ahol $r = |z|$, $\theta = \arg(z)$.

Szorzás: $z_1 \cdot z_2 = r_1 r_2 e^{j(\theta_1 + \theta_2)}$ (sugarát szorozzuk, szögeket összeadjuk).

Hatványozás (de Moivre): $(e^{j\theta})^n = e^{jn\theta}$, azaz $(\cos \theta + j \sin \theta)^n = \cos(n\theta) + j \sin(n\theta)$.

3 A Laplace-transzformáció – Időből a frekvenciába

3.1 Motiváció: miért kell?

A mérnöki gyakorlatban differenciálegyenletekkel írjuk le a rendszereket (RC kör, rugó-tömeg, szabályozók stb.). A Laplace-transzformáció **algebrává alakítja** ezeket:

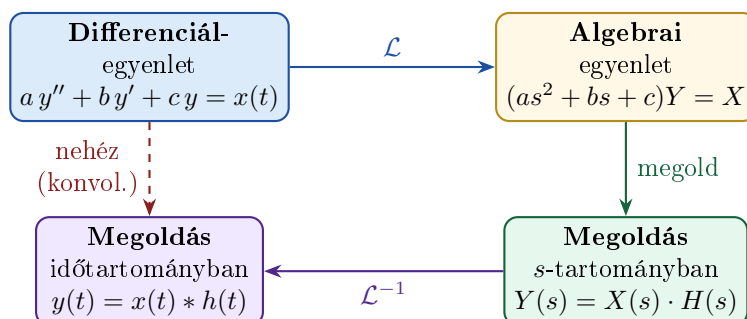


Figure 4: A Laplace-transzformáció “kerülőútja”: a nehéz konvolúció helyett algebrai műveleteket végzünk.

3.2 Definíció

A Laplace-transzformáció

Egyoldali (kauzális jelek):

$$F(s) = \mathcal{L}\{f(t)\} = \int_0^{\infty} f(t) e^{-st} dt \quad (9)$$

ahol $s = \sigma + j\omega$ komplex változó.

Kétoldali:

$$F(s) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-st} dt \quad (10)$$

Az $e^{-st} = e^{-\sigma t} \cdot e^{-j\omega t}$ két részből áll:

- $e^{-j\omega t}$: a **Fourier-mag** – frekvenciára bontja a jelet (lásd Euler!)
- $e^{-\sigma t}$: a **csillapító tényező** – biztosítja, hogy az integrál konvergáljon

Ha $\sigma = 0$, akkor $s = j\omega$ és visszkapjuk a **Fourier-transzformációt!**

3.3 Az s -sík és a konvergenciatartomány (ROC)

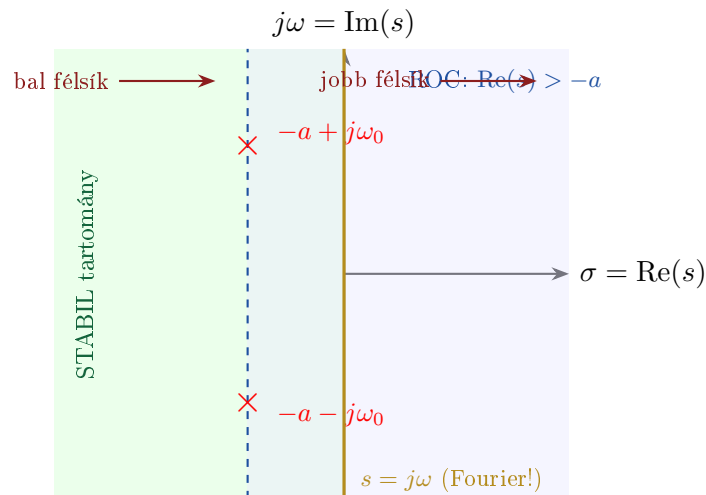


Figure 5: Az s -sík: a bal félsík a stabil tartomány, a $j\omega$ tengely a Fourier-tartomány, a pólusok (\times) határozzák meg a rendszer viselkedését.

3.4 Kapcsolat a Taylor-sorral és Eulerrel

A három pillér összekapcsolása

A Laplace-transzformáció mag-függvénye:

$$e^{-st} = e^{-(\sigma + j\omega)t} = \underbrace{e^{-\sigma t}}_{\text{csillapítás}} \cdot \underbrace{e^{-j\omega t}}_{\text{forgás (Euler!)}}$$

A forgás-rész az Euler-formulából:

$$e^{-j\omega t} = \cos(\omega t) - j \sin(\omega t)$$

És az $e^{-\sigma t}$ Taylor-sora:

$$e^{-\sigma t} = 1 - \sigma t + \frac{(\sigma t)^2}{2!} - \frac{(\sigma t)^3}{3!} + \dots$$

Tehát: Taylor \rightarrow Euler \rightarrow Laplace: a három pillér egyetlen láncolatot alkot!

3.5 A legfontosabb Laplace-párok

Laplace-párok táblázata

$f(t), t \geq 0$	$F(s)$	ROC
$\delta(t)$	1	egész s -sík
$u(t)$ (egységugrás)	$\frac{1}{s}$	$\operatorname{Re}(s) > 0$
$t u(t)$ (rámpa)	$\frac{1}{s^2}$	$\operatorname{Re}(s) > 0$
$t^n u(t)$	$\frac{n!}{s^{n+1}}$	$\operatorname{Re}(s) > 0$
$e^{-at} u(t)$	$\frac{1}{s+a}$	$\operatorname{Re}(s) > -a$
$t e^{-at} u(t)$	$\frac{1}{(s+a)^2}$	$\operatorname{Re}(s) > -a$
$\cos(\omega_0 t) u(t)$	$\frac{s}{s^2 + \omega_0^2}$	$\operatorname{Re}(s) > 0$
$\sin(\omega_0 t) u(t)$	$\frac{\omega_0}{s^2 + \omega_0^2}$	$\operatorname{Re}(s) > 0$
$e^{-at} \cos(\omega_0 t) u(t)$	$\frac{s+a}{(s+a)^2 + \omega_0^2}$	$\operatorname{Re}(s) > -a$
$e^{-at} \sin(\omega_0 t) u(t)$	$\frac{\omega_0}{(s+a)^2 + \omega_0^2}$	$\operatorname{Re}(s) > -a$

3.6 A legfontosabb Laplace-tételek

Műveleti tételek

Időtartomány	s -tartomány
Linearitás: $\alpha f + \beta g$	$\alpha F(s) + \beta G(s)$
Deriválás: $f'(t)$	$sF(s) - f(0^-)$
Második derivált: $f''(t)$	$s^2 F(s) - s f(0^-) - f'(0^-)$
Integrálás: $\int_0^t f(\tau) d\tau$	$\frac{F(s)}{s}$
Késleltetés: $f(t - t_0) u(t - t_0)$	$e^{-st_0} F(s)$
Frekvenciatolás: $e^{-at} f(t)$	$F(s + a)$
Konvolúció: $f(t) * g(t)$	$F(s) \cdot G(s)$
Végérték-tétel: $\lim_{t \rightarrow \infty} f(t)$	$\lim_{s \rightarrow 0} sF(s)$
Kezdetiérték: $f(0^+)$	$\lim_{s \rightarrow \infty} sF(s)$

4 A három pillér összefonódása

4.1 A nagy kép

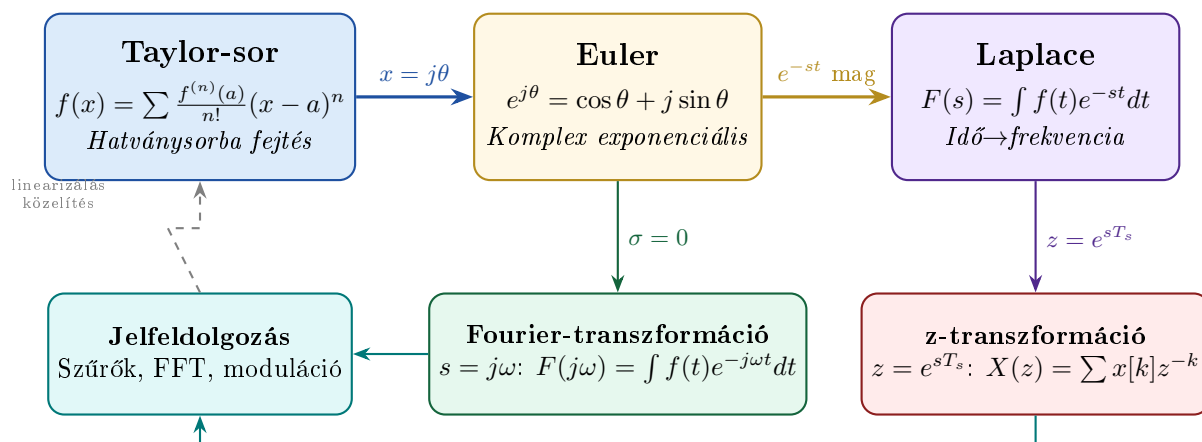


Figure 6: A Taylor-sor, az Euler-formula és a Laplace-transzformáció összefüggései és további alkalmazásai.

4.2 Lépésről lépésre

1. **Taylor megadja a nyelvet:** A függvények hatványsorral írhatók le. Az e^x , $\sin x$, $\cos x$ sorai végtelenül konvergálnak.
2. **Euler összeköti a valósat a komplex-szal:** A Taylor-sor $x = j\theta$ behelyettesítésével $e^{j\theta} = \cos \theta + j \sin \theta$ – a komplex exponenciális **forgás** a komplex síkon.
3. **Laplace alkalmazza a mérnöki problémákra:** Az $e^{-st} = e^{-\sigma t} e^{-j\omega t}$ mag felhasználja az Euler-forgást ($e^{-j\omega t}$) és hozzáad egy csillapító tényezőt ($e^{-\sigma t}$), így a differenciálegyenletek algebrává válnak.
4. **Fourier a speciális eset:** Ha $\sigma = 0$ (nincs csillapítás), a Laplace-ból a Fourier-transzformációt kapjuk: $F(j\omega) = \int f(t) e^{-j\omega t} dt$.
5. **z-transzformáció a digitális párja:** $z = e^{sT_s}$ leképezéssel a folytonos Laplace-tér a diszkrét z-síkra kerül.

5 Részletes példák

Kifejtjük az e^{-st} -t Taylor-sorba (s körül):

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

Feltétel: $\text{Re}(s+a) > 0$, azaz $\text{Re}(s) > -a$ (ez a ROC).

Euler alapján: $\cos(\omega_0 t) = \frac{1}{2}(e^{j\omega_0 t} + e^{-j\omega_0 t})$. Ezért:

$$\begin{aligned}\mathcal{L}\{\cos(\omega_0 t) u(t)\} &= \frac{1}{2}\mathcal{L}\{e^{j\omega_0 t} u(t)\} + \frac{1}{2}\mathcal{L}\{e^{-j\omega_0 t} u(t)\} \\ &= \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{s - j\omega_0} + \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{s + j\omega_0} \\ &= \frac{1}{2} \cdot \frac{(s + j\omega_0) + (s - j\omega_0)}{(s - j\omega_0)(s + j\omega_0)} = \frac{s}{s^2 + \omega_0^2} \quad \checkmark\end{aligned}$$

Egy RC aluláteresztő szűrő differenciálegyenlete:

$$RC \frac{dy}{dt} + y(t) = x(t)$$

Laplace-transzformáció (nulla kezdeti feltételekkel):

$$RC \cdot sY(s) + Y(s) = X(s) \implies Y(s)(RCs + 1) = X(s)$$

Az átviteli függvény:

$$H(s) = \frac{Y(s)}{X(s)} = \frac{1}{RCs + 1} = \frac{1/RC}{s + 1/RC} = \frac{\omega_c}{s + \omega_c}$$

ahol $\omega_c = 1/(RC)$ a vágási frekvencia. **Ez a klasszikus elsőrendű LP szűrő!**

A pólus helye: $s = -1/RC = -\omega_c$ (bal félsík \rightarrow stabil).

A csillapított harmonikus oszcillátor: $m\ddot{y} + c\dot{y} + ky = x(t)$. Laplace-ban:

$$(ms^2 + cs + k)Y(s) = X(s) \implies H(s) = \frac{1/m}{s^2 + 2\zeta\omega_n s + \omega_n^2}$$

ahol $\omega_n = \sqrt{k/m}$ a természetes frekvencia, $\zeta = c/(2\sqrt{mk})$ a csillapítási tényező.

Pólusok: $s_{1,2} = -\zeta\omega_n \pm \omega_n\sqrt{\zeta^2 - 1}$

- $\zeta > 1$: két valós pólus (túlcsillapított)
- $\zeta = 1$: kettős valós pólus (kritikus csillapítás)
- $0 < \zeta < 1$: komplex konjugált póluspár (alulcsillapított, rezgő)
- $\zeta = 0$: tisztán képzetes pólusok (csillapítatlan rezgés)

6 Összefoglalás

	Taylor-sor	Euler-formula	Laplace-trafo
Lényeg	Függvény \rightarrow polinom	Exponenciális \rightarrow trig.	DiffEgy \rightarrow algebra
Képlet	$\sum \frac{f^{(n)}(a)}{n!} (x - a)^n$	$e^{j\theta} = \cos \theta + j \sin \theta$	$F(s) = \int f e^{-st} dt$
Mit csinál?	Közelít, fejt	Forgást ír le	Időből frekvenciába visz
Mérnöki haszn.	Linearizálás, num. szám.	I/Q jelek, moduláció	Átviteli fv., stabilitás
Speciális eset	Maclaurin ($a = 0$)	Euler-id. ($e^{j\pi} + 1 = 0$)	Fourier ($\sigma = 0$)
Kapcsolódás	\rightarrow Euler levezetése	\rightarrow Laplace mag-fv.	\rightarrow z-trafo ($z = e^{sT}$)

A jelfeldolgozás “aranyháromszöge” A Taylor-sor, az Euler-formula és a Laplace-transzformáció együtt alkotják azt a matematikai fundamentumot, amelyre az egész modern jelfeldolgozás épül.

- A **Taylor-sor** biztosítja, hogy a bonyolult függvényeket egyszerű tagokra bonthassuk.
- Az **Euler-formula** összeköti az exponenciális és a trigonometrikus függvényeket, megteremtve a komplex jelreprezentációt.
- A **Laplace-transzformáció** (és Fourier-változata) alkalmazza mindezt a valós mérnöki problémákra: szűrők, szabályozás, stabilitásvizsgálat.

Aki érti ezt a háromszöget, az érti a jelfeldolgozás nyelvét.