# ANALÍZIS A KOMPLEX FREKVENCIATARTOMÁNYBAN: LAPLACE TRANSZFORMÁCIÓ

(gyakorlati anyag)

Az egyoldalas Laplace transzformáció definíciója:

$$\mathcal{L}{f(t)} = F(s) = \int_{0+}^{\infty} f(t)e^{-st}dt$$

ahol az  $s = \sigma + j\omega$  a komplex frekvencia.

#### Vedd észre:

A fenti transzformáció csak a  $0 < t < \infty$  tartományra vonatkozik. Ezért a  $t \leq 0$  tartományra semmit se tudunk mondani. Ezt a tényt sok tankönyv úgy veszi figyelembe, hogy a válaszjelet beszorozza az u(t) belépő függvénnyel. Ez azért helytelen, mert a belépő függvénnyel való szorzás a  $t \leq 0$  tartományra 0-át ad, ami nem feltétlen igaz. Lásd a 2. feladatot.

A Laplace transzformaciónak van egy kétoldalas változata is, ahol  $-\infty < T < \infty$ . Mi **csak** a belépő függvényekre definiált **egyoldalas** Laplace transzformációval foglalkozunk.

A kétoldalas Fourier transzformációt tekinthetjük a Laplace transzformáció egy speciális esetének amikor az  $s=j\omega$  tehát:

$$\mathcal{F}{f(t)} = F(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t)e^{-j\omega t}dt$$

Az egyoldalas Fourier transzformáció a kétoldalastól abban különbözik, hogy más az értelmezési tartománya. Vedd észre, az alsó integrálási határ kétoldalas esetben  $-\infty$ , míg egyoldalasnál 0+!

Ebből következik hogy míg a Laplace a teljes s síkon értelmezve van addig a Fourier csak a  $j\omega$  tengelyen. Általánosságban a Fourier az állandósult állapot vizsgálatára jó míg a Laplace inkább a belépő függvények által generált tranziens viselkedés analízisére amelyben a kezdeti értékekkel is figyelembe kell venni.

Néhány alapvető függvény egyoldalas Laplace transzformáltja ahol az alsó integrálási határban a 0+ és 0 között nem teszünk különbséget:

$$\mathcal{L}\{u(t)\} = \int_0^\infty 1e^{-st}dt = -\frac{1}{s}e^{-st}\Big|_0^\infty = -\frac{1}{s}\cdot 0 + \frac{1}{s}\cdot 1 = \frac{1}{s}$$

$$\mathcal{L}\{e^{-at}\} = \int_0^\infty e^{-at} e^{-st} dt = -\frac{1}{s+a} e^{-(s+a)t} \Big|_0^\infty = \frac{1}{s+a}$$

$$\mathcal{L}\{\sin(\omega t)\} = \int_0^\infty \sin(\omega t) e^{-st} dt = \int_0^\infty \left(\frac{e^{j\omega t} - e^{-j\omega t}}{2j}\right) e^{-st} dt = \frac{1}{2j} \int_0^\infty \left[e^{-(s-j\omega)t} - e^{-(s+j\omega)t}\right] dt = \frac{1}{2j} \left(\frac{1}{s-j\omega} - \frac{1}{s+j\omega}\right) = \frac{\omega}{s^2 + \omega^2}$$

[Házi feladat ugyanígy határozd meg a  $\mathcal{L}\{\cos(\omega t)\}{=?}$  ]

Akkor ezek után határozzuk meg az  $f(t) = \delta(t) + 2u(t) - 3e^{-2t}$  fgv. Laplace transzformáltját ha t > 0. Lineáris tulajdonságát felhasználva:

$$F(s) = \mathcal{L}\{\delta(t)\} + \mathcal{L}\{2u(t)\} - 3\mathcal{L}\{e^{-2t}\} = 1 + 2\frac{1}{s} - 3\frac{1}{s+2} = \frac{s^2 + s + 4}{s(s+2)}$$

A Laplace transzformáció tulajdonságai a következő oldalon bemutatott táblázatban láthatók.

Példaként a differenciálásra vonatkozó összefüggés igazolása:

$$\mathcal{L}\left\{\frac{df(t)}{dt}\right\} = \int_0^\infty \left[\frac{df(t)}{dt}\right] e^{-st} dt \tag{1}$$

Egy szorzat deriválása:

$$\frac{d}{dt}(xy) = y\frac{dx}{dt} + x\frac{dy}{dt}$$

x=f(t)és  $y=e^{-st}$ behelyettesítéssel élve és átrendezve kapjuk

$$\frac{df(t)}{dt}e^{-st} = \frac{d}{dt}\left[f(t)e^{-st}\right] - f(t)\left(-se^{-st}\right) = \frac{d}{dt}\left[f(t)e^{-st}\right] + f(t)\left(se^{-st}\right) \tag{2}$$

Behelyettesítve (2)-őt (1)-be kapjuk

$$\mathcal{L}\left\{\frac{df(t)}{dt}\right\} = \int_0^\infty \frac{df(t)}{dt} e^{-st} dt = \int_0^\infty \frac{d}{dt} \left[ f(t)e^{-st} \right] dt + \int_0^\infty f(t) \left( se^{-st} \right) dt$$
$$= f(t)e^{-st} \Big|_0^\infty + s \int_0^\infty f(t)e^{-st} dt = 0 - f(0) + s \int_0^\infty f(t)e^{-st} dt = sF(s) - f(0)$$

[Házi feladat ugyanígy az időbeli integrálás levezetése.]

Property	f(t)	F(s)	f(t)	F(s)
Linearity	$a_1f_1(t) + a_2f_2(t)$	$a_1F_1(s) + a_2F_2(s)$	$\delta(t)$	1
Scaling	f(at)	$\frac{1}{a}F\left(\frac{s}{a}\right)$	u(t)	$\frac{1}{s}$
Time shift	f(t-a)u(t-a)	$e^{-as}F(s)$	_at	1
Frequency shift	$e^{-at}f(t)$	F(s+a)	$e^{-at}$	$\overline{s+a}$
Time differentiation	$\frac{df}{dt}$	$sF(s) - f(0^-)$	t	$\frac{1}{s^2}$
	$\frac{d^2f}{dt^2}$	$s^2F(s) - sf(0^-) - f'(0^-)$	t <sup>n</sup>	$\frac{n!}{s^{n+1}}$
	$\frac{d^3f}{dt^3}$	$s^3F(s) - s^2f(0^-) - sf'(0^-) - f''(0^-)$	$te^{-at}$	$\frac{1}{(s+a)^2}$
	$\frac{d^n f}{dt^n}$	$s^{n}F(s) - s^{n-1}f(0^{-}) - s^{n-2}f'(0^{-})$ $-\cdots - f^{(n-1)}(0^{-})$	$t^n e^{-at}$	$\frac{n!}{(s+a)^{n+1}}$
Time integration	$\int_0^t f(t)dt$	$\frac{1}{s}F(s)$	$\sin \omega t$	$\frac{\omega}{s^2 + \omega^2}$
Frequency differentiation	tf(t)	$-\frac{d}{ds}F(s)$	$\cos \omega t$	$\frac{s}{s^2 + \omega^2}$
Frequency integration	$\frac{f(t)}{t}$	$\int_{s}^{\infty} F(s)  ds$	$\sin(\omega t + \theta)$	$\frac{s\sin\theta + \omega\cos\theta}{s^2 + \omega^2}$
Time periodicity	f(t) = f(t + nT)	$\frac{F_1(s)}{1-e^{-sT}}$	$\cos(\omega t + \theta)$	$\frac{s\cos\theta - \omega\sin\theta}{s^2 + \omega^2}$
Initial value	$f(0^{+})$	$\lim_{s\to\infty} s F(s)$	$e^{-at} \sin \omega t$	ω
Final value	$f(\infty)$	$\lim_{s\to 0} sF(s)$		$(s+a)^2+\omega^2$
Convolution	$f_1(t) * f_1(t)$	$F_1(s)F_2(s)$	$e^{-at}\cos\omega t$	$\frac{s+a}{(s+a)^2+\omega^2}$

Az inverz Laplace transzformáció, azaz visszatérés az idő tartományába:

$$f(t)u(t) = \mathcal{L}^{-1}\{F(s)\} = \frac{1}{2\pi j} \int_{\sigma - i\infty}^{\sigma + j\infty} F(s)e^{st}ds$$

ahol a  $\sigma > \sigma_0$ . De a mérnöki gyakorlat inkább a résztörtekre bontás majd táblázat használata. Tekintsük a következő példát, ahol keressük az inverzét a következő Laplace transzformált függvénynek:  $F(s) = \frac{3}{s} - \frac{5}{s+1} + \frac{6}{s^2+4}$ 

transzformált függvénynek: 
$$F(s) = \frac{3}{s} - \frac{5}{s+1} + \frac{6}{s^2+4}$$
  

$$\mathcal{L}^{-1}\{F(s)\} = \mathcal{L}^{-1}\{\frac{3}{s}\} - \mathcal{L}^{-1}\{\frac{5}{s+1}\} + \mathcal{L}^{-1}\{\frac{6}{s^2+4}\} = 3u(t) - 5e^{-t} + 3sin(2t)$$

Nézzünk még egy példát, legyen most az  $F(s) = \frac{s^2+12}{s(s+2)(s+3)}$  keressük az inverz Laplace transzformáltját: (ehhez résztörtekre kell bontani)

$$\frac{s^2 + 12}{s(s+2)(s+3)} = \frac{A}{s} + \frac{B}{s+2} + \frac{C}{s+3} = \frac{A(s+2)(s+3) + Bs(s+3) + Cs(s+2)}{s(s+2)(s+3)}$$

$$s^2 + 12 = A(s^2 + 5s + 6) + B(s^2 + 3s) + C(s^2 + 2s)$$

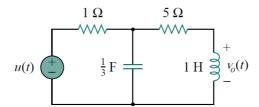
$$konstans: \quad 12 = 6A \qquad \Rightarrow \quad A = 2$$

$$s: \quad 0 = 5A + 3B + 2C \Rightarrow 3B + 2C = -10$$

$$s^2: \quad 1 = A + B + C \Rightarrow B + C = -1$$

Tehát  $A=2,\,B=-8$  és C=7 így az F(s) átírva  $F(s)=\frac{2}{s}-\frac{8}{s+2}+\frac{7}{s+3},$  így az inverze:  $f(t)=2u(t)-8e^{-2t}+7e^{-3t},\qquad t>0.$ 

[Házi feladat ugyanez a következő Laplace transzformált függvényre:  $F(s) = \frac{10s^2+4}{s(s+1)(s+2)^2}$ ]



Határozd meg  $v_o(t)$ -t t > 0 időtartományra abban az esetben, ha minden kezdeti értéket nullának tekintünk (azaz  $v_c(0) = 0$  és  $i_L(0) = 0$ ). Mivel az összes idáig tanult hálózati tétel és módszer igaz itt is használjuk a hurok áramok módszerét.

#### Megoldás:

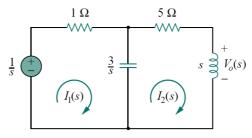
Első lépésként végezzük el a Laplace transzformációt:

$$u(t) \Rightarrow \frac{1}{s}$$

$$1H \Rightarrow sL = s \cdot 1 = s$$

$$\frac{1}{3}F \Rightarrow \frac{1}{sC} = \frac{3}{s}$$

az ellenállások pedig nem változnak. Ezután akkor már a két hurokáramot is bejelölve:



A két hurokra akkor a következő egyenleteket kapjuk:

$$0 = -\frac{1}{s} + \left(1 + \frac{3}{s}\right)I_1 - \frac{3}{s}I_2 \qquad 0 = -\frac{3}{s}I_1 + \left(s + 5 + \frac{3}{s}\right)I_2$$
$$\frac{1}{s} = \left(1 + \frac{3}{s}\right)I_1 - \frac{3}{s}I_2 \qquad I_1 = \frac{1}{3}(s^2 + 5s + 3)I_2$$

A 2. hurokárambók kifejezett  $I_1$ -et visszahelyettesítve majd 3s-el felszorozva:

$$\frac{1}{s} = \left(1 + \frac{3}{s}\right) \frac{1}{3} (s^2 + 5s + 3) I_2 - \frac{3}{s} I_2$$
$$3 = (s^3 + 8s^2 + 18s) I_2 \qquad \Rightarrow \qquad I_2 = \frac{3}{s^3 + 8s^2 + 18s}$$

Ekkor a második hurok áram és az induktivitás impedanciájával kifejezve a  $V_0(s)$ :

$$V_o(s) = sI_2 = \frac{3}{s^2 + 8s + 18} = \frac{3}{\sqrt{2}} \frac{\sqrt{2}}{(s+4)^2 + (\sqrt{2})^2}$$

Utolsó lépés pedig az inverz Laplace transzformációval visszatérni az idő tartományba:

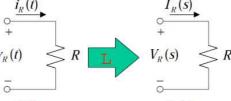
$$v_0(t) = \frac{3}{\sqrt{2}}e^{-4t}\sin\sqrt{2}t, \qquad t > 0$$

4

### Időtartomány s-tartomány



$$v_R(t)=Ri_R(t)$$

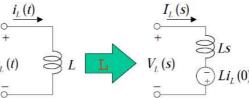


$$V_R(s) = RI_R(s)$$

Induktivitás

$$v_L(t) = L rac{di_L(t)}{dt}$$

$$\boldsymbol{i_L}(0+) = \boldsymbol{i_L}(0)$$

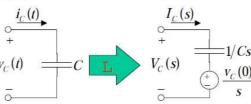


$$\begin{aligned} V_L(s) = & sL \ I_L(s) \\ - L i_L(0) \end{aligned}$$

Kapacitás

$$egin{aligned} v_C(t) = & rac{1}{C} \int_0^t i_C( au) d au \ + v_C(0) \end{aligned}$$

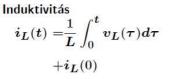
$$v_{\boldsymbol{C}}(0+) = v_{\boldsymbol{C}}(0)$$



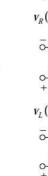
$$egin{aligned} V_C(s) = &rac{1}{sC} I_C(s) \ + &rac{v_C(0)}{s} \end{aligned}$$

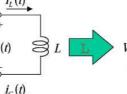
#### Ellenállás

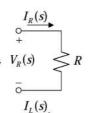
$$i_R(t) = \frac{1}{R} v_R(t)$$

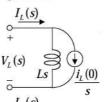


$$i_L(0+) = i_L(0)$$





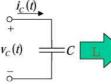


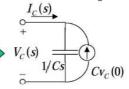


$$I_R(s) = rac{1}{R}V_R(s)$$

$$I_L(s) = rac{1}{sL} V_L(s) + rac{i_L(0)}{sL(s)}$$

$$i_C(t) = C rac{dv_C(t)}{dt}$$
  $v_C(0+) = v_C(0)$ 





$$I_C(s) = sC V_C(s)$$
  
 $-Cv_C(0)$ 

Laplace transzformációra vonatkozó tételek és mellettük a legfontosabb időfüggvények Laplace transzformáltjai (t>0-ra)

Property	f(t)	F(s)	f(t)	F(s)
Linearity	$a_1f_1(t) + a_2f_2(t)$	$a_1F_1(s) + a_2F_2(s)$	$\delta(t)$	1
Scaling	f(at)	$\frac{1}{a}F\left(\frac{s}{a}\right)$	u(t)	$\frac{1}{s}$
Time shift	f(t-a)u(t-a)	$e^{-as}F(s)$		1
Frequency shift	$e^{-at}f(t)$	F(s+a)	$e^{-at}$	$\overline{s+a}$
Time differentiation	$\frac{df}{dt}$	$sF(s) - f(0^-)$	t	$\frac{1}{s^2}$
	$\frac{d^2f}{dt^2}$	$s^2F(s) - sf(0^-) - f'(0^-)$	t <sup>n</sup>	$\frac{n!}{s^{n+1}}$
	$\frac{d^3f}{dt^3}$	$s^3F(s) - s^2f(0^-) - sf'(0^-) - f''(0^-)$	te <sup>-at</sup>	$\frac{1}{(s+a)^2}$
	$\frac{d^n f}{dt^n}$	$s^{n}F(s) - s^{n-1}f(0^{-}) - s^{n-2}f'(0^{-})$ $-\cdots - f^{(n-1)}(0^{-})$	$t^n e^{-at}$	$\frac{n!}{(s+a)^{n+1}}$
Time integration	$\int_0^t f(t)dt$	$\frac{1}{s}F(s)$	$\sin \omega t$	$\frac{\omega}{s^2 + \omega^2}$
Frequency differentiation	tf(t)	$-\frac{d}{ds}F(s)$	$\cos \omega t$	$\frac{s}{s^2+\omega^2}$
Frequency integration	$\frac{f(t)}{t}$	$\int_{s}^{\infty} F(s)  ds$	$\sin(\omega t + \theta)$	$\frac{s\sin\theta + \omega\cos\theta}{s^2 + \omega^2}$
Time periodicity	f(t) = f(t + nT)	$\frac{F_1(s)}{1-e^{-sT}}$	$\cos(\omega t + \theta)$	$\frac{s\cos\theta - \omega\sin\theta}{s^2 + \omega^2}$
Initial value	$f(0^{+})$	$\lim_{s\to\infty} sF(s)$	$e^{-at}\sin\omega t$	ω
Final value	$f(\infty)$	$\lim_{s\to 0} sF(s)$		$(s+a)^2+\omega^2$
Convolution	$f_1(t) * f_1(t)$	$F_1(s)F_2(s)$	$e^{-at}\cos\omega t$	$\frac{s+a}{(s+a)^2+\omega^2}$

Vigyázz:

- $\bullet$  az u(t)=1(t) egységugrás függvénynek kétféle definíciója van
- az egyoldalas Laplace transzformáció értelmezése körül nagy a kavarodás

Megoldás:

- Oppenheim értelmezését és definícióit követjük
- aktualizált anyagok a tárgy honlapjáról letöltendők és értelmezendők

Példa célja:

- egyszerű példa kapcsán a különböző módszerek
  - használhatóságának és
  - korlátainak

bemutatása

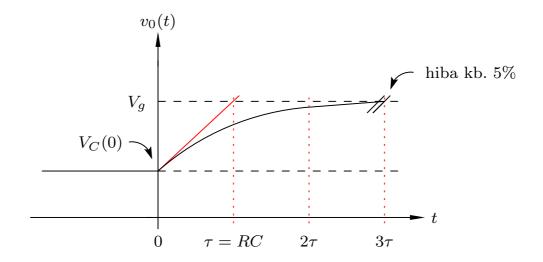
## A megoldandó példa:

$$V_g = \begin{array}{c} R \\ + \\ V_G \end{array}$$

$$V_C(t) = \text{? ha } v_C(0) = V_{C0}$$

## 1.) Megoldás az időtartományban

Megoldás fizikai kép alapján. Egy időállandós (elsőrendű) áramkör.



### 2.) Fourier transzformáció

Nem használható, mivel a C kondenzátor nem energiamentes a t=0 időpillanatban.

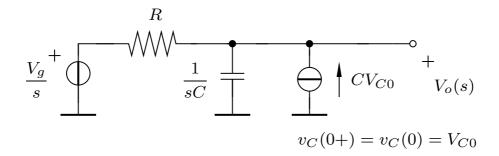
#### 3.) Laplace transzformáció

Vedd észre:

$$F(s) = \int_{0+}^{\infty} f(t)e^{-st} dt$$

A Laplace minden jelet, <u>a kezdeti értéket is,</u> belépő jelnek tekint, tehát az eredmény <u>csak</u> a t>0 tartományra igaz.

Az áramkör Laplace transzformált ekvivalense t>0-ra:



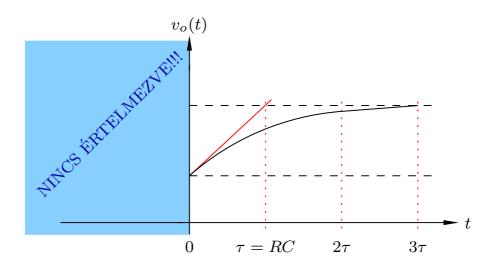
Feszültségosztó tételét alkalmazva az operátoros impedanciák tartományában és kihasználva a szuperpozíció tételét:

$$V_{o}(s) = \frac{\frac{1}{sC}}{R + \frac{1}{sC}} \frac{V_{g}}{s} + \left(R \mid |\frac{1}{sC}\right) C V_{C0} = \frac{V_{g}}{s(1 + sRC)} + \frac{RC}{1 + sRC} V_{C0}$$
$$= \left(\frac{1}{s} - \frac{1}{s + \frac{1}{RC}}\right) V_{g} + \frac{1}{s + \frac{1}{RC}} V_{C0}$$

ahol az egyszerű inverz transzformáció miatt az első tagot résztörtekre bontottuk. Visszatérve az időtartományba

$$v_o(t) = \mathcal{L}^{-1} \{ V_o(s) \} = \mathcal{L}^{-1} \left\{ \frac{V_g}{s} - \frac{V_g}{s + \frac{1}{RC}} + \frac{V_{C0}}{s + \frac{1}{RC}} \right\}$$
$$= V_{C0} e^{-\frac{t}{RC}} + \left( 1 - e^{-\frac{t}{RC}} \right) V_g \quad \text{ahol} \quad t > 0$$

Vedd észre,  $v_o(t)$  csak t > 0 esetén van értelmezve. Ábrázoljuk  $v_o(t)$ -t:

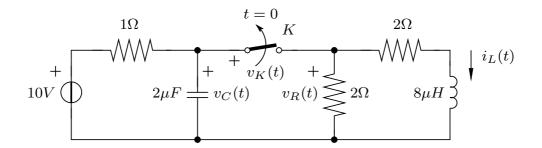


Vedd észre, hogy a t < 0 tartományra semmit sem tudunk mondani az egyoldalas Laplace transzformáció alapján!

#### Ellenőrzés:

$$\begin{aligned} v_o(0+) &= \lim_{t \to 0} \{v_o(t)\} = \lim_{s \to \infty} \{sV_o(s)\} \\ &= \left[ \frac{sV_g}{s(1+sRC)} + \frac{sRC}{1+sRC} V_{C0} \right] \Big|_{s \to \infty} = 0 + 1V_{C0} = V_{C0} \\ v_o(t \to \infty) &= \lim_{t \to \infty} \{v_o(t)\} = \lim_{s \to 0} \{sV_o(s)\} \\ &= \left[ \frac{sV_g}{s(1+sRC)} + \frac{sRC}{1+sRC} V_{C0} \right] \Big|_{s \to 0} = V_g + 0 = V_g \end{aligned}$$

Az alábbi áramkörben a kapcsolót t=0 időpillanatban nyitjuk. A megadott mérőirány mellett határozza meg a kapcsolón mért  $v_K(t)$  feszültséget a t>0 időtartományra. A megoldást igazolja a fizikai kép alapján a  $-\infty < t < +\infty$  időtartományra a  $v_C(t)$  és  $v_R(t)$  feszültségek ábrázolásával.



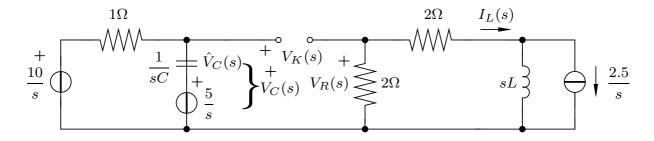
A kapcsoló már nagyon régóta zárt állapotban volt. Ekkor a kezdeti feltételek meghatározását az állandósult DC áramkörökre vonatkozó behelyettesítések alapján (C szakadás, L rövidzár):

$$v_C(0) = 10V \frac{2||2}{1+2||2} = 5V$$
  $i_L(0) = \frac{5V}{1\Omega + (2||2)\Omega} = 2,5 \text{ A}$ 

A K kapcsoló nyitása után két független, egyidőállandós áramkört kapunk, ahol

$$v_K(t) = v_C(t) - v_R(t) \Rightarrow V_K(s) = V_C(s) - V_R(s)$$

A két egyidőállandós áramkör a kezdeti feltételekkel:



amelyből a feszültségosztó tétellel:

$$V_C(s) = \frac{5}{s} + \hat{V}_C(s) = \frac{5}{s} + \left(\frac{10}{s} - \frac{5}{s}\right) \frac{\frac{1}{sC}}{1 + \frac{1}{sC}} = 5\left(\frac{1}{s} + \frac{1}{s} \frac{5 \cdot 10^5}{s + 5 \cdot 10^5}\right)$$
 V

ahol a bal oldali áramkör időállandója:  $\tau_b=RC=2~\mu\mathrm{s}$ 

Áramosztó tétellel:

$$V_R(s) = -\frac{2.5}{s} \frac{sL}{sL+4} \cdot 2 = -5 \frac{1}{s+5 \cdot 10^5} \text{ V}$$

A jobb oldali áramkör időállandója:  $\tau_j = \frac{L}{4} = 2~\mu \mathrm{s} \equiv \tau_b$ 

A kapcsolón mért feszültség a komplex frekvenciatartományban:

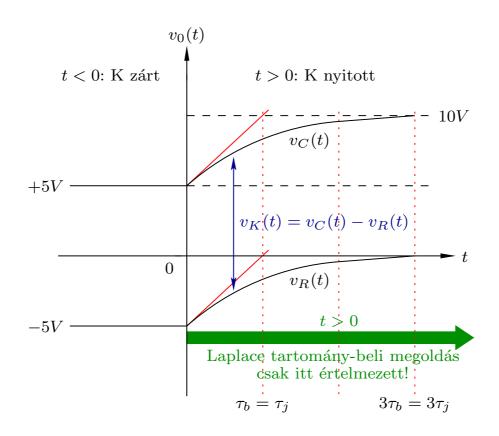
$$V_K(s) = V_C(s) - V_R(s) = \frac{5}{s} + \frac{5}{s} \frac{5 \cdot 10^5}{s + 5 \cdot 10^5} + 5 \frac{1}{s + 5 \cdot 10^5}$$
$$= \frac{5}{s} + \underbrace{5(s + 5 \cdot 10^5)}_{s(s + 5 \cdot 10^5)} = \frac{10}{s} \text{ V}$$

$$v_K(t) = \mathcal{L}^{-1}\{V_K(s)\} = 10u(t) \text{ V}, \quad t > 0$$

Tehát a kapcsolón mért  $v_K(t)$  feszültség a t>0 időtartományban egy állandó feszültség.

Viszont a  $v_C(t)$  és  $v_R(t)$  nem állandóak.

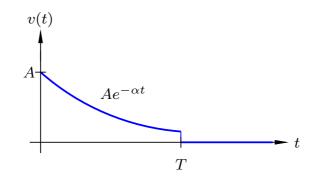
Az eredmény igazolása az egyidőállandós rendszerek fizikai képe alapján:



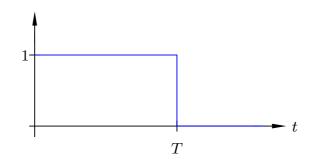
Eltolás az időtartományban tétel alkalmazása.

### 4.(a) Jelalak konstruálása

Az időtartományban hozza létre az alábbi ábrán bemutatott jelalakot, majd határozza meg annak Laplace transzformáltját.



$$v(t) = \underbrace{\left[u(t) - u(t-T)\right]}_{\text{ablakozó függvény:}} Ae^{-\alpha t}, \quad t > 0$$



$$V(s) = \mathcal{L}\{v(t)\} = \mathcal{L}\{u(t)Ae^{-\alpha t} - u(t-T)Ae^{-\alpha t}\}$$
$$= \frac{A}{s+\alpha} - e^{-\alpha T}\mathcal{L}\{u(t-T)Ae^{-\alpha(t-T)}\}$$

Az eltolási tétellel:

$$V(s) = \frac{A}{s+\alpha} - \frac{Ae^{-\alpha T}}{s+\alpha}e^{-sT}$$

### 4.(b) Eltolási tétel alkalmazása inverz Laplace transzformáció esetén

Határozza meg az alábbi függvény inverz Laplace transzformáltját:

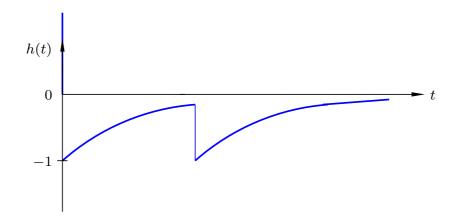
$$H(s) = \frac{s - e^{-sT}}{s + 1}$$

Résztörtekre bontva:

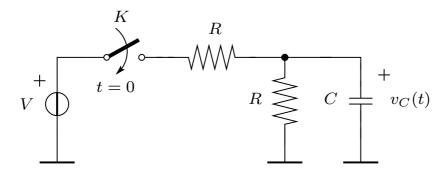
$$H(s) = \frac{s}{s+1} - \frac{e^{-sT}}{s+1} = 1 - \frac{1}{s+1} - \frac{1}{s+1}e^{-sT}$$

Az inverz Laplace transzformációt tagonként elvégezve kapjuk:

$$h(t) = \mathcal{L}^{-1}\{H(s)\} = \delta(t) - u(t)e^{-t} - u(t-T)e^{-(t-T)}$$



Aszimptotikus viselkedés meghatározása az idő és a komplex frekvenciatartományban.

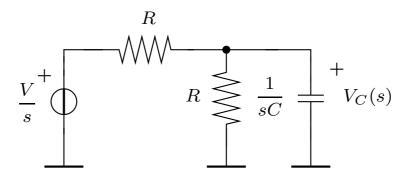


A nagyon régóta nyitott K kapcsolót zárjuk a t=0 s időpillanatban.

- $\bullet$  Laplace transzformációval határozzuk meg a  $v_C(t)$  értékét a t>0 időtartományra
- Az aszimptotikus viselkedésre kidolgozott tételekkel ellenőrizzük le a megoldást

Kezdeti feltétel: a C kondenzátor az R ellenálláson keresztül biztosan kisül, azaz  $v_C(0) = 0$ .

A t>0 tartományra érvényes helyettesítő kép a komplex frekvenciatartományban:



Feszültségosztó tétellel:

$$V_C(s) = \frac{R || \frac{1}{sC}}{R + R || \frac{1}{sC}} \frac{V}{s} = \frac{1}{1 + sRC + 1} \frac{V}{s} = \frac{\frac{2}{RC}}{s + \frac{2}{RC}} \frac{V}{2s}$$

Az inverz Laplace transzformációhoz résztörtekre bontva:

$$\frac{A}{s + \frac{2}{RC}} + \frac{B}{s} = \frac{\frac{2}{RC}}{s + \frac{2}{RC}} | \times s \left( s + \frac{2}{RC} \right)$$

$$As + Bs + \frac{2}{RC}B = \frac{2}{RC}$$

$$\downarrow \downarrow$$

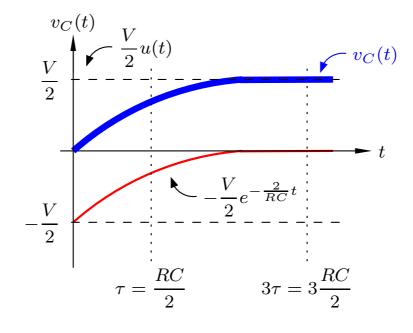
$$B = 1$$
$$As + Bs = 0 \Rightarrow A = -1$$

$$V_C(s) = \left(\frac{1}{s} - \frac{1}{s + \frac{2}{RC}}\right) \frac{V}{2}$$

Inverz Laplace transzformációval:

$$v_C(t) = \mathcal{L}^{-1}\{V_C(s)\} = \left[u(t) - e^{-\frac{2}{RC}t}\right] \frac{V}{2}, \quad t > 0$$

A megoldást ábrázolva az időtartományban:



Aszimptotikus viselkedés:  $\lim_{t\to 0} \{v_C(t)\} = \lim_{s\to \infty} \{sV_C(s)\}$ 

Fizikai képből (kezdeti feltétel):  $\lim_{t\to 0} \{v_C(t)\} = 0$ 

Komplex frekvenciatartományban (Laplace transzformált):

$$\lim_{s \to \infty} \{sV_C(s)\} = \lim_{s \to \infty} \left\{ \left( \frac{s}{s} - \frac{s}{s + \frac{2}{RC}} \right) \frac{V}{2} \right\}$$
$$= \lim_{s \to \infty} \left\{ \left( \frac{1}{1} - \frac{1}{1} \right) \frac{V}{2} \right\} = 0$$

Fizikai képből:  $\lim_{t\to\infty} \{v_C(t)\} = \lim_{s\to 0} \{sV_C(s)\}$ 

Fizikai képből (állandósult állapotú DC):  $\lim_{t\to\infty} \{v_C(t)\} = \frac{V}{2}$ 

Komplex frekvenciatartományban (Laplace transzformált):

$$\lim_{s \to 0} \{sV_C(s)\} = \lim_{s \to 0} \left\{ \left( \frac{s}{s} - \frac{s}{s + \frac{2}{RC}} \right) \frac{V}{2} \right\}$$
$$= \lim_{s \to \infty} \left\{ \left( \frac{1}{1} - 0 \right) \frac{V}{2} \right\} = \frac{V}{2}$$

Stabilitásvizsgálat a komplex frekvenciatartományban.

Az alábbi négypólus (NP) átviteli függvénye  $H(s) = \frac{s+1}{s^2 + 2as + a^2 + b^2}$ 

$$v_1(t)$$
  $v_2(t)$ 

Határozza meg az a és b konstansok értékét úgy, hogy a négypólus aszimptotikusan stabilis legyen.

A komplex frekvenciatartományban:

$$V_2(s) = H(s)V_1(s) = \frac{s+1}{s^2 + 2as + a^2 + b^2}V_1(s)$$

Atrendezve azért, hogy megkapjuk a karakterisztikus egyenletet:

$$\underbrace{(s^2 + 2as + a^2 + b^2)}_{\text{karakterisztikus egyenlet}} V_2(s) = (s+1)V_1(s)$$

A négypólus aszimptotikusan stabilis, ha a karakterisztikus egyenlet valamennyi gyöke a bal félsíkon van, mert ekkor a tranziens megoldás exponenciálisan lecseng:

$$s^2 + 2as + a^2 + b^2 = 0$$

$$s_{1,2} = \frac{-2a \pm \sqrt{4a^2 - 4a^2 - 4b^2}}{2} = -a \pm jb$$

Az aszimptotikus stabilitás feltételei: • a > 0

- b tetszőleges értékű