

Perustelu kaavalle

7.12.2006.

$$\mathcal{L}[f'](s) = s \mathcal{L}[f](s) - f(0):$$

$$\begin{aligned}
 & \int_0^{\infty} f'(t) e^{-st} dt \\
 &= \left[f(t) e^{-st} \right]_0^{\infty} - \int_0^{\infty} (-s) e^{-st} f(t) dt
 \end{aligned}$$

osittain-
integro:

$$\begin{cases}
 U = e^{-st} \\
 dU = -s e^{-st} dt \\
 dV = f'(t) dt \\
 V = f(t)
 \end{cases}$$

$$= \left[f(t) e^{-st} \right]_0^{\infty} + s \int_0^{\infty} f(t) e^{-st} dt$$

$$\underbrace{f(\infty) e^{-s\infty}}_{\rightarrow 0 \text{ kun } M \rightarrow \infty} - f(0)$$

\rightarrow so kun $M \rightarrow \infty$
(jos $s > M_f$)

Ottamalla raja-arvo $t \rightarrow 0$
saadaan yhtälön oikealle
puolelle

$$-f(0) + \mathcal{L}[f](s)$$

Esimerkki: $\mathcal{L}[\sin t](s) = \frac{1}{s^2+1}$

$$\mathcal{L}[\cos t](s) = \mathcal{L}[\sin^2 t](s)$$

$$= s \mathcal{L}[\sin^2 t](s) - \frac{\sin(0)}{s} = 0$$
$$= \frac{s}{s^2+1}$$

Voidaan laskea myös
 $\mathcal{L}[f^{(n)}]$ jos $\mathcal{L}[f]$
tunnetaan ja tiedetään,
että funktiot
 $f, f', f'', \dots, f^{(n)}$
ovat Laplace-muunnattavia.

Esimerkki: $f(t) = \sin(e^{t^2})$

Jatkuvan funktion; $|f(t)| \leq 1$
joten $M_f = 0$.

\Rightarrow $L[f]$ on olemassa

Teitseältä $f'(t) = \cos(e^{t^2}) \cdot \frac{d}{dt} e^{t^2}$
 $= \cos(e^{t^2}) \cdot 2t \cdot e^{t^2}$

vaarallinen!

Tätä ei voida "sammuttaa"
kestävällä funktiolla e^{-st}
jossa $s > 0$ olisi sopiva.

Oletetaanpa että f, f', f''
ovat Laplace-muunneltavissa:

$$L[f''](\omega)$$

$$= \omega L[f'](\omega) - f'(0)$$

$$= \omega (\omega L[f](\omega) - f(0)) - f'(0)$$

$$= \omega^2 L[f](\omega) - \omega f(0) - f'(0)$$

3

Samalle loyritkalle:

$$\mathcal{L}[f^{(n)}](s) = s^n \mathcal{L}[f](s)$$

$$\rightarrow \sum_{j=0}^{n-1} s^{n-j-1} f^{(j)}(0).$$

Lause: Olkoon $f(t)$ j -va,
Laplace-muunnos,
määritellään \dagger

$$F(t) = \int f(v) dv$$

(jolloin $F(0) = 0$.)

Tällöin: $F(t)$ on Laplace-
muunnos \dagger

$$\mathcal{L}[F](s) = \frac{1}{s} \mathcal{L}[f](s)$$

Perustelu: Integraalilaskun

(analyysi) peruslause
sanoen: $F'(t) = f(t)$.

Nyt

$$\mathcal{L}\{f'(s)\} = \mathcal{L}\{F'(s)\}$$

Edellisen lause

$$= s \mathcal{L}\{F\}(s) - \underbrace{F(0)}_{=0}$$

Siis

$$\mathcal{L}\{F\}(s) = \frac{1}{s} \mathcal{L}\{f\}(s)$$

kunhan $s > 0$ on
riittävän lähellä $+\infty$.

Vakiokerroimisten
lineaaristen D.Y:n
ratkaisun Laplace-
menetelmä

Vähemmän yleisen
tekniikan kuin aikatausan
analyysi (vakioidenvariensti,
A&Sotyt...), koska
edellyttää kaikkien
yhtälössä esiintyvien

fermi (mm. ratkaintum,
kuormatormi) Laplace-
momentu vutka.

Ehmi: Alkuaolokutvā:

$$\begin{cases} x''(t) + 4x(t) = \sin t, & t \geq 0 \\ x(0) = x_0, & x'(0) = v_0 \end{cases}$$

Laplace - momentu
yhtälö molemmiin puolin:

$$\mathcal{L}[x''] = s^2 \hat{x}(s) - sx(0) - x'(0)$$

$$= s^2 \hat{x}(s) - sx_0 - v_0$$

Jessa $\hat{x}(s) \equiv \mathcal{L}[x](s)$.

$$\mathcal{L}[x''(t) + 4x(t) - \sin t](s)$$

$$= \mathcal{L}[x''](s) + 4\hat{x}(s) - \mathcal{L}[\sin t](s)$$

$$= s^2 \hat{x}(s) - sx_0 - v_0 + 4\hat{x}(s)$$

$$- \frac{1}{s^2 + 1} = \mathcal{L}[0](s) = 0.$$

Ratkaistaan tähti yhta löte

$\tilde{x}(s)$:

$$\tilde{x}(s) = \frac{s x_0 + v_0}{s^2 + 4} + \frac{1}{(s^2 + 1)(s^2 + 4)} \quad (ii)$$

Jotta saamme selville mitä $x(t)$ on, tulee tehdä "kääntö" - Laplace-muunnos".

Eritään ensin funktio, jonka Laplace-muunnos on termi (ii):

$$\begin{aligned} & \frac{s x_0 + v_0}{s^2 + 4} \\ &= x_0 \cdot \frac{s}{s^2 + 4} + \frac{v_0}{2} \cdot \frac{2}{s^2 + 4} \\ &= x_0 \mathcal{L}[\cos 2t](s) + \dots \end{aligned}$$

$$\dots + \frac{v_0}{2} \mathcal{L}[\sin 2t](s)$$

$$= \mathcal{L}\left[\underbrace{x_0 \cos 2t + \frac{v_0}{2} \sin 2t}_{\text{homogeenin yhtälön ratkaisu}} \right](s).$$

Termi (ii) on ratkaumpi:

$$\frac{1}{(s^2+1)(s^2+4)} =$$

$$\frac{A}{s^2+1} + \frac{B}{s^2+4} \quad \text{4x}$$

(osamurtoituksen kehittäminen
 Ansatz kuten ratko-
 nsaali funktion integraali-
 laskun yhteydessä!)

$$\Leftrightarrow A(s^2+4) + B(s^2+1) = 1$$

$$\Leftrightarrow \underbrace{(A+B)}_{=0} s^2 + \underbrace{(4A+B)}_{=1} = 1$$

$$\begin{cases} A = -B \\ 3A = 1 \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} A = 1/3 \\ B = -1/3. \end{cases}$$

$$\begin{aligned} & \frac{1}{3} \cdot \frac{1}{s^2+1} - \frac{1}{3} \cdot \frac{1}{s^2+4} \\ = & \frac{1}{3} \cdot \frac{1}{s^2+1} - \frac{1}{6} \cdot \frac{2}{s^2+4} \end{aligned}$$

$$= \frac{1}{3} \mathcal{L}[\sin t](s)$$

$$- \frac{1}{6} \mathcal{L}[\sin 2t](s)$$

$$= \mathcal{L}\left[\frac{1}{3} \sin t - \frac{1}{6} \sin 2t\right](s).$$

Sis, yhdistämällä
kolplat (i) ja (ii)
todetaan ehto:

$$\begin{aligned}
 \mathcal{F}(s) &= \mathcal{L} \left[x_0 \cos 2t + \frac{v_0}{2} \sin 2t \right. \\
 &\quad \left. + \frac{1}{3} \sin t - \frac{1}{6} \sin 2t \right] (s) \\
 &= \mathcal{L} \left[x_0 \cos 2t + \left(\frac{v_0}{2} - \frac{1}{6} \right) \sin 2t \right. \\
 &\quad \left. + \frac{1}{3} \sin t \right] (s)
 \end{aligned}$$

Laplace - muunnos
 on injekttiivinen (one-to-one)
 jatkuvien funktioiden.

Reaktion $x(t)$
 on jatkuva (jopa 2π
 jatkuvasti derivoituvaa)

toisaalta funktio

$$\begin{aligned}
 \phi(t) &= x_0 \cos 2t + \left(\frac{v_0}{2} - \frac{1}{6} \right) \sin 2t \\
 &\quad + \frac{1}{3} \sin t
 \end{aligned}$$

on jatkuva.

Sis keska $L[x] = L[\phi]$,
nii femma:

$$x(t) = \phi(t) \quad \forall t \geq 0.$$

Huom:

$$\bar{x}(t) = A \bar{x}(t) + \bar{F}(t)$$

desse A on $n \times n$ -
matriisi, nii sama
tekniikka toimii:

$$s \hat{x}(s) - \bar{x}(0)$$

$$= A \hat{x}(s) + \bar{F}(s)$$

\Leftrightarrow

$$(sI - A) \hat{x}(s)$$

$$= \bar{x}(0) + \bar{F}$$