

3. Laplace transformationen

Derivataoperatorn D kan betraktas som en transformation som opererar på en deriverbar funktion $f(t)$ och ger en ny funktion $Df(t) = f'(t)$ i samma variabel t .

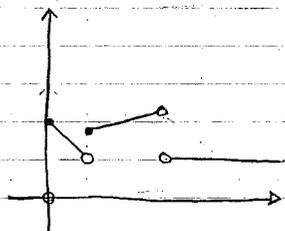
Laplace transformationen \mathcal{L} är en integraloperator som ger en ny funktion

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

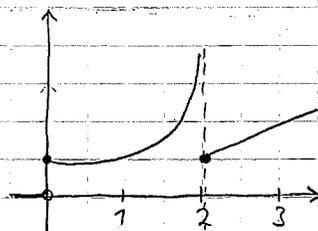
kallad Laplace transformen, som beror av en ny variabel s .

Laplace transformationen kan användas som ett verktyg för lösning av linjära DE:er med konstanta koefficienter i en variabel $y(t)$ genom transformation till en algebraisk ekvation i $Y(s)$.

Vi betraktar funktioner $f(t)$ definierade för "nästan" alla punkter $t \in [0, \infty)$ och som är styckevis kontinuerliga med ett ändligt antal diskontinuitetspunkter. Vi antar att i varje punkt t_j där f är diskontinuerlig, existerar $\lim_{t \rightarrow t_j^+} f(t)$ och $\lim_{t \rightarrow t_j^-} f(t)$. Vidare antas att $f(t) = 0$ för $t < 0$.



$f(t)$ styckevis kont.



$f(t)$ ej styckevis kont.
 $\lim_{t \rightarrow 2^-} f(t)$ existerar ej.

3.1 Laplace transformationen

Den formella definitionen av Laplace transformationen ges av:

Definition 58. Antag att $f(t)$ är styckevis kontinuerlig på intervallet $[0, \infty)$. Laplace transformen av $f(t)$ definieras som funktionen $F(s)$ givet av integralen

$$F(s) := \int_0^{\infty} e^{-st} \cdot f(t) dt. \quad (79)$$

Definitionsmängden för $F(s)$ utgörs av alla $s \in \mathbb{R}$ sådana att integralen (79) existerar. Laplace transformen betecknas alternativt $\mathcal{L}\{f\}(s)$ och ibland med $\mathcal{L}f(s)$.

Anmärkning. Sambandet mellan f och dess Laplace transform F kan uttryckas med symbolerna

$$f \circ \bullet \rightarrow F \quad \text{eller} \quad F \bullet \rightarrow \circ f.$$

Exempel 59. För $f(t) \equiv 1$ på $[0, \infty)$ ges $F(s)$ av

$$F(s) = \mathcal{L}\{1\}(s) = \frac{1}{s}, \quad s > 0, \quad (80)$$

ty med stöd av (79) erhålls

$$\begin{aligned} F(s) &= \int_0^{\infty} e^{-st} \cdot 1 dt = \lim_{N \rightarrow \infty} \int_0^N e^{-st} dt \\ &= \lim_{N \rightarrow \infty} \left[-\frac{e^{-st}}{s} \right]_0^N = \lim_{N \rightarrow \infty} \left(\frac{1}{s} - \frac{e^{-sN}}{s} \right) \\ &= 1/s, \quad \text{om } s > 0. \end{aligned}$$

Om $s \leq 0$ är integralen divergent. Därmed ges definitionsmängden för $F(s)$ av $s > 0$.

Exempel 60. För $f(t) = e^{at}$, $a \in \mathbb{R}$, ges $F(s)$ av (71)

$$F(s) = \mathcal{L}\{e^{at}\} = \frac{1}{s-a}, \quad s > a. \quad (87)$$

Kolla!

Endel stycken kontinuerliga funktioner saknar Laplace transform. Exempelvis har funktionen $f(t) = e^{t^2}$ för snabel tillväxt-hastighet, $e^{-st} \cdot f(t) = e^{t^2-st} \rightarrow +\infty$, då $t \rightarrow +\infty$ för varje $s \in \mathbb{R}$, och därmed är integralen (79) divergent för alla $s \in \mathbb{R}$.

För att få ett villkor för existens av $F(s)$ inför begreppet exponentiell ordning:

Definition 61. En funktion $f(t)$ är av exponentiell ordning α om det finns positiva konstanter M och T sådana att

$$|f(t)| \leq M e^{\alpha t}, \quad \text{för } t \geq T. \quad (82)$$

Exempel 62. a) Varje begränsad funktion, t.ex. $f(t) = \sin t$, är av exponentiell ordning (med $\alpha=0$).

b) $f(t) = e^{5t} \cdot \sin 2t$ är av exponentiell ordning $\alpha=5$, ty

$$|e^{5t} \cdot \sin 2t| \leq e^{5t},$$

så (82) gäller med $M=1$ och $T>0$.

c) $f(t) = e^{t^2}$ är inte av exponentiell ordning, ty

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \frac{e^{t^2}}{e^{\alpha t}} = \lim_{t \rightarrow \infty} e^{t^2 - \alpha t} = +\infty, \quad \text{för alla } \alpha \in \mathbb{R},$$

så $f(t)$ växer snabbare än $e^{\alpha t}$ för varje $\alpha \in \mathbb{R}$.

Sats 63. Antag att $f(t)$ är styckenvis kontinuerlig på intervallet $[0, \infty)$ och av exponentiell ordning α . Då existerar Laplace transformen $F(s)$ för $s > \alpha$. (72)

Beweis: Se föreläsningsanteckningar.

En viktig egenskap för Laplace transformationen är att den är en linjär operator:

Sats 64. Antag att $f_1(t)$ och $f_2(t)$ är styckenvis kontinuerliga på $[0, \infty)$ med Laplace transformerna $\mathcal{L}\{f_1\}(s)$ och $\mathcal{L}\{f_2\}(s)$ definierade för $s > \alpha$. Då har den styckenvis kontinuerliga funktionen $f(t) = c_1 f_1(t) + c_2 f_2(t)$ en Laplace transform $\mathcal{L}\{f\}(s)$ definierad för $s > \alpha$ given av:

$$\mathcal{L}\{f\}(s) = \mathcal{L}\{c_1 f_1 + c_2 f_2\}(s) = c_1 \mathcal{L}\{f_1\}(s) + c_2 \mathcal{L}\{f_2\}(s), \quad (83)$$

där c_1 och c_2 är konstanter.

Beweis: Integralens linjära egenskaper ger för $s > \alpha$ att:

$$\begin{aligned} \mathcal{L}\{f\}(s) &= \mathcal{L}\{c_1 f_1 + c_2 f_2\}(s) = \int_0^{\infty} e^{-st} (c_1 f_1(t) + c_2 f_2(t)) dt \\ &= c_1 \int_0^{\infty} e^{-st} f_1(t) dt + c_2 \int_0^{\infty} e^{-st} f_2(t) dt \\ &= c_1 \mathcal{L}\{f_1\}(s) + c_2 \mathcal{L}\{f_2\}(s). \quad \square \end{aligned}$$

Exempel 65. Definiera för $a \in \mathbb{R}$ $f(t) = \sinh(at)$ och $g(t) = \cosh(at)$. Då ges $F(s)$ och $G(s)$ av

$$F(s) = \mathcal{L}\{\sinh(at)\} = \frac{a}{s^2 - a^2}, \quad s > |a|, \quad (84)$$

$$G(s) = \mathcal{L}\{\cosh(at)\} = \frac{s}{s^2 - a^2}, \quad s > |a|, \quad (85)$$

Kolla!

3.2 Egenskaper för Laplace transformen

(73)

I detta avsnitt behandlas några egenskaper för Laplace transformen som gör det enklare att bestämma Laplace transformen samt att lösa begynnelsevärdeproblemmen. Först skall vi dock bestämma transformen för denna elementära funktion.

Exempel 66. För $f(t) = \sin kt$, $k \in \mathbb{R}$, ges $F(s)$ av

$$F(s) = \mathcal{L}\{\sin kt\} = \frac{k}{s^2 + k^2}, \quad s > 0. \quad (86)$$

Använd formeln $\sin kt = \frac{1}{2i}(e^{kt} - e^{-kt})$!

Följande dämpningsregel gäller:

Sats 67. Om Laplace transformen $\mathcal{L}\{f\}(s) = F(s)$ existerar för $s > a$ och $a \in \mathbb{R}$, så är

$$\mathcal{L}\{e^{at}f(t)\}(s) = F(s-a), \quad s > a+d, \quad (87)$$

Bevis: Enligt definitionen gäller

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

om $s-a > d \Leftrightarrow s > a+d. \quad \square$

Följande resultat samt Sats 70 är viktiga för lösningen av begynnelsevärdeproblemmen, som vi behandlar i avsnitt 3.3

(74)

Sats 68. Antag att $f(t)$ är kontinuerlig på intervallet $[0, \infty)$ och att $f'(t)$ är styckvis kontinuerlig på $[0, \infty)$ och att $f(t)$ och $f'(t)$ är båda av exponentiell ordning α . Då gäller för $s > \alpha$ att

$$\mathcal{L}\{f'(t)\}(s) = s \mathcal{L}\{f(t)\}(s) - f(0). \quad (88)$$

Bevis. Se föreläsninganteckningar.

Vi kan nu beräkna $\mathcal{L}\{\cos kt\}(s)$ med hjälp av Sats 68 och formel (86):

Exempel 69. För $f(t) = \cos kt$, $k \in \mathbb{R}$, ges $F(s)$ av

$$F(s) = \mathcal{L}\{\cos kt\} = \frac{s}{s^2 + k^2}, \quad s > 0, \quad (89)$$

ty för $f(t) = \sin kt$, $f'(t) = k \cos kt$ gäller enligt Sats 68 för $s > 0$, (f' av exponentiell ordning 0):

$$\begin{aligned} \mathcal{L}\{f'\}(s) &= s \mathcal{L}\{f\}(s) - f(0) \\ &\Leftrightarrow \\ \mathcal{L}\{k \cos kt\}(s) &= s \mathcal{L}\{\sin kt\}(s) - 0 \\ &\Leftrightarrow \text{(Sats 64 och (86))} \\ k \mathcal{L}\{\cos kt\} &= s \cdot \frac{k}{s^2 + k^2} \\ &\Leftrightarrow \end{aligned}$$

$$\mathcal{L}\{\cos kt\} = \frac{s}{s^2 + k^2}, \quad s > 0. \quad \square$$

Med hjälp av induktion bevisas följande generalisering av Sats 68:

Sats 70. Antag att $f(t), f'(t), \dots, f^{(n-1)}(t)$ är kontinuerliga på $[0, \infty)$ och att $f^{(n)}(t)$ är styckevis kontinuerlig på $[0, \infty)$. Antag vidare att alla dessa funktioner är av exponentiell ordning α . Då gäller för $s > \alpha$ att

$$\mathcal{L}\{f^{(n)}\}(s) = s^n \mathcal{L}\{f\}(s) - s^{n-1} f(0) - s^{n-2} f'(0) - \dots - s f^{(n-2)}(0) - f^{(n-1)}(0). \quad (90)$$

Bevis. Se föreläsninganteckningarna.

Vi fortsätter nu med projektet att härleda Laplace transformen för elementära funktioner. I Exempel 59 visades att för $f(t) \equiv 1$ ges $F(s)$ av $F(s) = 1/s, s > 0$.

Exempel 71. För $f(t) = t^n, n = 0, 1, 2, \dots$ ges $F(s)$ för $s > 0$ av

$$F(s) = \mathcal{L}\{t^n\}(s) = \frac{n!}{s^{n+1}}, s > 0. \quad (91)$$

Bevisas med induktion (se föreläsninganteckningarna).

För $x > 0$ definieras gammafunktionen $\Gamma(x)$ av

$$\Gamma(x) = \int_0^{\infty} t^{x-1} e^{-t} dt.$$

Med hjälp av $\Gamma(x)$ kan vi generalisera formel (91) till all exponent.

Exempel 72. För $f(t) = t^\alpha, \alpha \in \mathbb{R}, \alpha > -1$, ges $F(s)$ för $s > 0$ av

$$F(s) = \mathcal{L}\{t^\alpha\}(s) = \frac{\Gamma(\alpha+1)}{s^{\alpha+1}}, s > 0, \quad (92)$$

$t y$

$$\begin{aligned} \mathcal{L}\{t^\alpha\}(s) &= \int_0^{\infty} e^{-st} \cdot t^\alpha dt = \frac{1}{s^\alpha} \int_0^{\infty} e^{-st} (st)^\alpha dt \\ \left(\begin{array}{l} x=st \\ dx=sd t \end{array} \right) &= \frac{1}{s^\alpha} \int_0^{\infty} e^{-x} x^\alpha \cdot \frac{1}{s} dx = \frac{1}{s^{\alpha+1}} \int_0^{\infty} e^{-x} x^{\alpha} dx \\ &= \frac{\Gamma(\alpha+1)}{s^{\alpha+1}}, s > 0. \end{aligned}$$

Genom att tillämpa Sats 67: $\mathcal{L}\{e^{at} f(t)\}(s) = F(s-a), s > a + \alpha$, där $\mathcal{L}\{f\}(s) = F(s)$ för $s > \alpha$, på funktionerna $\sin bt, \cos bt, \sinh bt, \cosh bt$ och t^b erhålls följande Laplace transformen:

Exempel 73. För $f_1(t) = \sin bt, f_2(t) = \cos bt, f_3(t) = \sinh bt$ och $f_4(t) = \cosh bt$, där $b \in \mathbb{R}$, samt $f_5(t) = t^b, b > -1$, erhålls med Sats 67 och formelerna (86), (89), (84), (85) och (92) att:

$$\mathcal{L}\{e^{at} \cdot \sin bt\} = F_1(s-a) = \frac{b}{(s-a)^2 + b^2}, s > a, \quad (93)$$

$$\mathcal{L}\{e^{at} \cdot \cos bt\} = F_2(s-a) = \frac{s-a}{(s-a)^2 + b^2}, s > a, \quad (94)$$

$$\mathcal{L}\{e^{at} \cdot \sinh bt\} = F_3(s-a) = \frac{b}{(s-a)^2 - b^2}, s > a + |b|, \quad (95)$$

$$\mathcal{L}\{e^{at} \cdot \cosh bt\} = F_4(s-a) = \frac{s-a}{(s-a)^2 - b^2}, s > a + |b|, \quad (96)$$

$$\mathcal{L}\{e^{at} \cdot t^b\} = F_5(s-a) = \frac{\Gamma(b+1)}{(s-a)^{b+1}}, s > 0, b > -1, \quad (97)$$

Vi sammanfattar de beräknade transformerna i en tabell:

$f(t)$	$F(s)$
1	$1/s, s > 0$
t^n	$n! / s^{n+1}, s > 0, n = 0, 1, \dots$
t^a	$\Gamma(a+1) / s^{a+1}, s > 0, a > -1$
e^{at}	$1 / (s-a), s > a$
$\sin kt$	$k / (s^2 + k^2), s > 0$
$\cos kt$	$s / (s^2 + k^2), s > 0$
$\sinh kt$	$k / (s^2 - k^2), s > k $
$\cosh kt$	$s / (s^2 - k^2), s > k $
$e^{at} t^n$	$n! / (s-a)^{n+1}, s > a, n = 0, 1, \dots$
$e^{at} t^a$	$\Gamma(a+1) / (s-a)^{a+1}, s > a, a > -1$
$e^{at} \sin kt$	$k / ((s-a)^2 + k^2), s > a$
$e^{at} \cos kt$	$(s-a) / ((s-a)^2 + k^2), s > a$
$e^{at} \sinh kt$	$k / ((s-a)^2 - k^2), s > a + k $
$e^{at} \cosh kt$	$(s-a) / ((s-a)^2 - k^2), s > a + k $

Härledda egenskaper för Laplace transformationen:

$$\mathcal{L}\{c_1 f + c_2 g\} = c_1 \mathcal{L}\{f\} + c_2 \mathcal{L}\{g\}$$

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

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

$$\mathcal{L}\{f''\}(s) = s^2 \mathcal{L}\{f\}(s) - s f(0) - f'(0)$$

$$\mathcal{L}\{f^{(n)}\}(s) = s^n \mathcal{L}\{f\}(s) - s^{n-1} f(0) - s^{n-2} f'(0) - \dots - s f^{(n-2)}(0) - f^{(n-1)}(0)$$

3.3 Inversa Laplace transformationen

I detta avsnitt behandlas problemet att givet en Laplace transform $F(s)$ hitta en funktion $f(t)$ sådan att $\mathcal{L}\{f(t)\}(s) = F(s)$. Vi söker med andra ord en invers till Laplace transformationen.

Användbarheten av en dylik invers illustreras av följande begynnelsevärdesproblem:

$$y'' - y = -t, \quad y(0) = 0, \quad y'(0) = 1. \tag{98}$$

Beteckna $Y(s) = \mathcal{L}\{y(t)\}(s)$ och Laplace transformera båda leden i (98):

$$\begin{aligned} \mathcal{L}\{y'' - y\} &= \mathcal{L}\{y''\}(s) - \mathcal{L}\{y\}(s) \\ &= (s^2 \mathcal{L}\{y\}(s) - s y(0) - y'(0)) - Y(s) \\ &= s^2 Y(s) - 1 - Y(s), \\ \mathcal{L}\{-t\}(s) &= -\mathcal{L}\{t\}(s) = -1/s^2. \end{aligned}$$

Alltså erhålls den algebraiska ekvationen

$$\begin{aligned} (s^2 - 1) Y(s) - 1 &= -1/s^2 \\ Y(s) &= \frac{1 - 1/s^2}{s^2 - 1} \stackrel{!}{=} \frac{s^2 - 1}{s^2(s^2 - 1)} = \frac{1}{s^2}. \end{aligned}$$

Eftersom $\mathcal{L}\{t\}(s) = 1/s^2 = Y(s)$ verkar det rimligt att $y(t) = t$ är lösningen till (98), vilket är lätt att verifiera.

Men $y(t) = t$ är inte den enda funktionen vars Laplace transform är $1/s^2$. Exempelvis om

$$g(t) = \begin{cases} t, & t \geq 0, t \neq 6, \\ 0, & t = 6 \end{cases}$$

så är $\mathcal{L}\{g(t)\}(s) = 1/s^2$, eftersom Laplace transformen är en integral som inte berör av integrandens värde i en isolerad punkt.

Skillnaden mellan $y(t)$ och $g(t)$ är att $y(t)$ är kontinuerlig på $[0, \infty)$. De lösningar $y(t)$ till DE:n är kontinuerliga. Önskar vi bestämma en kontinuerlig invers till $F(s)$. Nu gäller följande resultat som ges utan bevis:

Sats 74. Antag att $f(t)$ och $g(t)$ är två kontinuerliga funktioner på $[0, \infty)$ med Laplace-transformer $F(s)$ respektive $G(s)$ existerande för $s > \alpha$. Om $F(s) = G(s)$ för alla $s > \alpha$, så är $f(t) = g(t)$ på $[0, \infty)$.

Alltså kan vi definiera en entydigt bestämd invers till Laplace transformationen då vi håller oss till mängden av kontinuerliga funktioner på $[0, \infty)$.

Definition 75. Givet en funktion $F(s)$ definierad för $s > \alpha$. Om det finns en funktion $f(t)$ kontinuerlig på $[0, \infty)$ som uppfyller

$$\mathcal{L}\{f(t)\}(s) = F(s), \tag{99}$$

så kallas $f(t)$ den inversa Laplace transformen av $F(s)$ och betecknas $f(t) = \mathcal{L}^{-1}\{F(s)\}(t)$.

Anmärkning. Om varje funktion $f(t)$ som uppfyller (99) är diskontinuerlig (och därmed inte en lösning till en DE), kan man välja en av dem till den inversa Laplace transformen.

Även den inversa Laplace transformen är linjär:

Sats 76. Antag att $\mathcal{L}^{-1}\{F_1\}(t)$ och $\mathcal{L}^{-1}\{F_2\}(t)$ existerar och är kontinuerliga på $[0, \infty)$ och antag att c_1, c_2 är godtyckliga konstanter. Då gäller:

$$\mathcal{L}^{-1}\{c_1 F_1 + c_2 F_2\} = c_1 \mathcal{L}^{-1}\{F_1\} + c_2 \mathcal{L}^{-1}\{F_2\}. \tag{100}$$

Tabellerna på sida 77 kan användas för att bestämma inversa Laplace transformationer:

Exempel 77. Bestäm $\mathcal{L}^{-1}\{F\}(t)$ då

(a) $F(s) = \frac{2}{s^3}$, (b) $F(s) = \frac{3}{s^2+9}$, (c) $F(s) = \frac{s-7}{s^2-2s+5}$

(d) $F(s) = \frac{5}{s-6} + \frac{3}{2s^2+8s+10}$, (e) $F(s) = \frac{5}{(s+2)^4}$

(f) $F(s) = \frac{s^2+9s+2}{(s-1)^2(s+3)}$.

Lösning av begynnelsevärdesproblem:

- Beräkna Laplace transformen av båda leden av DE:n
- Använd egenskaperna för Laplace transformen samt begynnelsevillkoren för att erhålla en algebraisk ekvation i $Y(s) = \mathcal{L}\{y(t)\}(s)$. Bestäm $Y(s)$.
- Bestäm $y(t) = \mathcal{L}^{-1}\{Y(s)\}(t)$ med hjälp av en tabell eller genom att dela upp $Y(s)$ i partialbråk och sedan utnyttja en tabell.

Exempel 78. Lös begynnelsevärdesproblemen

(a) $y'' - 2y' + 5y = -8e^{-t}$, $y(0) = 2$, $y'(0) = 12$,

(b) $y'' + 4y' - 5y = te^t$, $y(0) = 1$, $y'(0) = 0$.

3.4 Derivatan av Laplace transformen

Antag att $f(t)$ är styckevis kont. på $[0, \infty)$ och av exponentiell ordning α , ($|f(t)| \leq M e^{\alpha t}$, $t \geq T$).
Då gäller för $s \geq \gamma > \alpha$ och $n = 0, 1, 2, \dots$ att

$$\begin{aligned} |e^{-st} t^n f(t)| &= e^{-st} t^n |f(t)| \leq e^{-st} t^n M e^{\alpha t}, \quad t \geq T \\ &\leq M \cdot t^n \cdot e^{-(s-\alpha)t}, \quad t \geq T \\ &= M \cdot t^n \cdot e^{-\frac{1}{2}(s-\alpha)t} \cdot e^{-\frac{1}{2}(s-\alpha)t}, \quad t \geq T \\ &\leq M \cdot k_n \cdot e^{-\frac{1}{2}(s-\alpha)t}, \quad t \geq T, \end{aligned} \quad (101)$$

där $k_n = \max_{t \geq T} t^n \cdot e^{-\frac{1}{2}(s-\alpha)t}$, då $t \geq T$. Då existerar
 $\mathcal{L}\{t^n f(t)\}(s)$ för $s \geq \gamma > \alpha$.

Vidare är uppskattningen (101) oberoende av s ,
då $s \geq \gamma > \alpha$. Därmed konvergerar Laplace-integralen
för $t^n f(t)$ likformigt m. a. p. s , för $s \geq \gamma > \alpha$.
($\forall \epsilon > 0 \exists N_{\epsilon, n} : |\mathcal{L}\{t^n f(t)\}(s) - \int_0^N e^{-st} t^n f(t) dt| < \epsilon$ för $N > N_{\epsilon, n}$
och alla $s \geq \gamma > \alpha$ (för fixt n))

Då nu $\frac{\partial}{\partial s} (e^{-st} t^n f(t)) = -e^{-st} t^{n+1} f(t)$, $n = 0, 1, 2, \dots$,
så är $\int_0^{\infty} \frac{\partial}{\partial s} (e^{-st} t^n f(t)) dt$ likformigt konvergent för
 $s \geq \gamma > \alpha$. Då säger en sats i FDA att integralen
är lika med $\frac{d}{ds} \mathcal{L}\{t^n f(t)\}(s)$ för $s \geq \gamma > \alpha$.

Beteckna nu

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

Då gäller:

$$\begin{aligned} F'(s) &= \int_0^{\infty} \frac{\partial}{\partial s} (e^{-st} f(t)) dt = - \int_0^{\infty} e^{-st} t f(t) dt \\ &= - \mathcal{L}\{t f(t)\}(s) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} F''(s) &= - \int_0^{\infty} \frac{\partial}{\partial s} (e^{-st} t f(t)) dt = \int_0^{\infty} e^{-st} t^2 f(t) dt \\ &= (-1)^2 \cdot \mathcal{L}\{t^2 f(t)\}(s) \end{aligned}$$

⋮

$$(-1)^n \cdot F^{(n)}(s) = \mathcal{L}\{t^n f(t)\}(s), \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

Beteckna nu $R_n := \sup_{t \in [0, T]} |t^n f(t)|$ för $t \in [0, T]$.

$$\begin{aligned} \left| \int_0^T e^{-st} t^n f(t) dt \right| &\leq \int_0^T e^{-st} |t^n f(t)| dt \leq R_n \cdot \int_0^T e^{-st} dt \\ &= R_n \cdot \left[-\frac{e^{-st}}{s} \right]_0^T = R_n \cdot \frac{1 - e^{-sT}}{s} \rightarrow 0, \text{ då } s \rightarrow +\infty. \end{aligned}$$

Med beaktande av (101) gäller för $s \geq \gamma > \alpha$ att:

$$\begin{aligned} \left| \int_T^{\infty} e^{-st} t^n f(t) dt \right| &\leq \int_T^{\infty} |e^{-st} t^n f(t)| dt \leq M \cdot k_n \cdot \int_T^{\infty} e^{-\frac{1}{2}(s-\alpha)t} dt \\ &= M \cdot k_n \left[-\frac{2 \cdot e^{-\frac{1}{2}(s-\alpha)t}}{s-\alpha} \right]_T^{\infty} = M \cdot k_n \cdot \frac{2 e^{-\frac{1}{2}(s-\alpha)T}}{s-\alpha}. \end{aligned}$$

Sätt $\gamma = s$ i ovanstående uppskattning:

$$\left| \int_T^{\infty} e^{-st} t^n f(t) dt \right| \leq M \cdot k_n \frac{2 e^{-\frac{1}{2}(s-\alpha)T}}{s-\alpha} \rightarrow 0, \text{ då } s \rightarrow +\infty.$$

Därmed gäller följande sats:

Sats 79. Antag att $f(t)$ är styckevis kontinuerlig
på $[0, \infty)$ och av exponentiell ordning α . Beteckna
 $F(s) = \mathcal{L}\{f(t)\}(s)$, $s > \alpha$. Då gäller för $n = 0, 1, 2, \dots$:

$$\mathcal{L}\{t^n f(t)\}(s) = (-1)^n \cdot F^{(n)}(s), \quad s > \alpha, \quad (102)$$

$$\lim_{s \rightarrow \infty} \mathcal{L}\{t^n f(t)\}(s) = 0. \quad (103)$$

Ovanstående sats kan ibland tillämpas på lösningen av begynnelsevärdesproblem för linjära DE:er med icke-konstanta koefficienter:

Exempel 80. Lös begynnelsevärdesproblemet

$$y'' + 2t \cdot y' - 4y = 1, \quad y(0) = y'(0) = 0$$

Lösning: Se föreläsninganteckningar.

3.5 Laplace transformen av faltningen

(83)

Definition 81. Antag att $f(t)$ och $g(t)$ är styckevís kontinuerliga på $[0, \infty)$. Faltningen (eller konvolutionen) av $f(t)$ och $g(t)$ betecknas $(f * g)(t)$ och definieras av:

$$(f * g)(t) := \int_0^t f(t-v) \cdot g(v) \, dv, \quad (104)$$

Faltningen av två styckevís kontinuerliga funktioner är en kontinuerlig funktion på $[0, \infty)$.

Exempel 82. Om $f(t) = t, t \geq 0, g(t) = \begin{cases} t^2, & t \geq 1 \\ 0, & t < 1 \end{cases}$

så ges $(f * g)(t)$ på $[0, \infty)$ av:

$$\begin{aligned} (f * g)(t) &= \int_0^t f(t-v) \cdot g(v) \, dv = \int_1^t (t-v) \cdot v^2 \, dv \\ &= \left[\frac{t^3}{3} - \frac{v^4}{4} \right]_1^t = \frac{t^4}{3} - \frac{t^4}{4} - \frac{1}{3} + \frac{1}{4} \\ &= \frac{1}{12} \cdot t^4 - \frac{t}{3} + \frac{1}{4}. \end{aligned}$$

Om $f(t), g(t)$ och $h(t)$ är styckevís kontinuerliga funktioner på $[0, \infty)$ kan man lätt verifiera att faltningen har följande egenskaper:

$$f * g = g * f, \quad (105)$$

$$(f * g) * h = f * (g * h), \quad (106)$$

$$f * (g + h) = (f * g) + (f * h), \quad (107)$$

$$f * 0 = 0, \quad (108)$$

Följande egenskap hos Laplace transformen av en faltning är mycket användbar:

(84)

Sats 83. Antag att $f(t)$ och $g(t)$ är styckevís kontinuerliga på $[0, \infty)$ och av exponentiell ordning α . Beteckna $F(s) = \mathcal{L}\{f\}(s)$ och $G(s) = \mathcal{L}\{g\}(s)$. Då gäller för $s > \alpha$ att

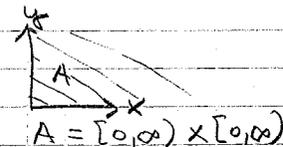
$$\mathcal{L}\{f * g\}(s) = F(s) \cdot G(s), \quad (109)$$

eller, ekvivalent

$$\mathcal{L}^{-1}\{F(s)G(s)\}(t) = (f * g)(t). \quad (110)$$

Bewis. Antag att $s > \alpha$. Man kan visa att dubbel-integralen

$$\iint_A e^{-s(x+y)} \cdot |f(x)| \cdot |g(y)| \, dx \, dy,$$

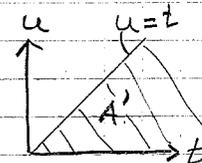


är konvergent* då f, g är styckevís kontinuerliga på $[0, \infty)$ och av exponentiell ordning α .

Med stöd av definitionen gäller för $s > \alpha$ att:

$$\begin{aligned} F(s) \cdot G(s) &= \int_0^\infty e^{-sx} \cdot f(x) \, dx \int_0^\infty e^{-sy} \cdot g(y) \, dy \\ &= \int_0^\infty \left(\int_0^\infty e^{-s(x+y)} \cdot f(x) \cdot g(y) \, dy \right) \, dx \\ &\stackrel{*}{=} \iint_A e^{-s(x+y)} \cdot f(x) \cdot g(y) \, dx \, dy \end{aligned}$$

Gör variabelbyte: $\begin{cases} t = x+y, \\ u = y \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} x = t-u \\ y = u \end{cases}$



$$\begin{aligned} dx \, dy &= \left| \frac{d(x,y)}{d(t,u)} \right| \cdot dt \, du = \left| \begin{vmatrix} 1 & -1 \\ 0 & 1 \end{vmatrix} \right| \cdot dt \, du \\ &= dt \, du \end{aligned}$$

Därmed erhålls att:

$$\begin{aligned} \underline{F(s) \cdot G(s)} &= \int_0^{\infty} \int_0^t e^{-st} f(t-u) g(u) du dt \\ &= \int_0^{\infty} \left(\int_0^t e^{-st} f(t-u) g(u) du \right) dt \\ &= \int_0^{\infty} e^{-st} \left(\int_0^t f(t-u) g(u) du \right) dt \\ &= \underline{\mathcal{L}\{(f * g)(t)\}(s)}. \quad \square \end{aligned}$$

Vi belyser användningen av Sats 83 med hjälp av några exempel. I det första exemplet kan vi undvika partialbråksuppdelning:

Exempel 84. Visa med hjälp av Sats 83 att

$$\mathcal{L}^{-1}\left\{\frac{1}{(s^2+1)^2}\right\} = \frac{1}{2} \cdot (\sin t - t \cos t)$$

Lösning: Se föreläsninganteckningar.

Vissa integralkvationer samt integrero-differenialekvationer kan lösas med hjälp av faktningen:

Exempel 85. Lös integrero-differenialekvationen

$$y'(t) = 1 - \int_0^t y(t-v) \cdot e^{-2v} dv, \quad y(0) = 1.$$

Lösning: Se föreläsninganteckningar.

Även begynnelsevärdesproblem med obekant högerled kan lösas:

Exempel 86. Lös begynnelsevärdesproblemet

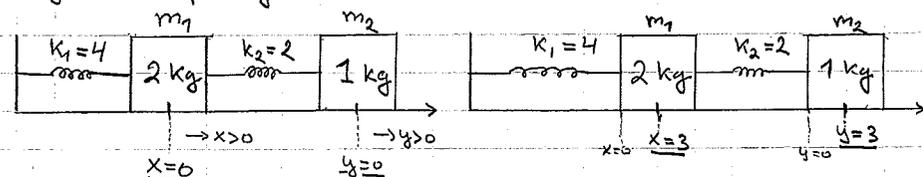
$$y'' - y = g(t), \quad y(0) = 1, \quad y'(0) = 1,$$

där $g(t)$ är styckevis kont. av exponentiell ordning d p s $[0, \infty)$. (Se föreläsninganteckningar)

3.6 System av ekvationer

I ett system av linjära DE:er med konstanta koefficienter kan varje ekvation Laplace transformeras. Systemet blir då algebraiskt och kan lösas genom eliminering.

Exempel 87. Beträkta två massor m_1 och m_2 ihopkopplade med en fjäder med fjäderkonstant k_2 . Massan m_1 är fästad till en vägg med en fjäder med fjäderkonstant k_1 . Ingen dämpning i form av friktion eller luftmotstånd.



Om $x(t)$, $y(t)$ är massornas läge vid tiden t gäller:

$$\begin{cases} m_1 x'' + (k_1 + k_2)x - k_2 y = 0, \\ m_2 y'' + k_2 y - k_2 x = 0. \end{cases}$$

I vårt specialfall är utgångsläget vid $t=0$:

$$\begin{cases} 2x'' + 6x - 2y = 0, \\ y'' + 2y - 2x = 0, \end{cases} \quad x(0) = 3, \quad x'(0) = 0, \quad y(0) = 3, \quad y'(0) = 0.$$

Genom att Laplace transformera ekvationerna och lösa ekvationssystemet med $X(s)$ och $Y(s)$ erhålls (kolla!)

$$\underline{x(t) = 2 \cdot \cos t + \cos 2t, \quad y(t) = 4 \cos t - \cos 2t.}$$

