

Komplexa hjälpmetoder

Vi börjar med att titta på den komplexa exponentialfunktionen. Vi nöjer oss med $f(x) = e^{wx}$, där $w \in \mathbb{C}$ och $x \in \mathbb{R}$. Om $w = \alpha + i\beta$ så är

$$f(x) = e^{wx} = e^{(\alpha+i\beta)x} = e^{\alpha x} \cdot e^{i\beta x} = e^{\alpha x} (\cos(\beta x) + i \sin(\beta x)).$$

Deriverar vi f med avseende på x får vi

$$\begin{aligned} f'(x) &= \alpha e^{\alpha x} (\cos(\beta x) + i \sin(\beta x)) + e^{\alpha x} (-\beta \sin(\beta x) + i \beta \cos(\beta x)) = \\ &= \alpha e^{\alpha x} \cdot e^{i\beta x} + \beta e^{\alpha x} (i \cdot i \sin(\beta x) + i \cos(\beta x)) = \\ &= \alpha e^{\alpha x} \cdot e^{i\beta x} + i\beta e^{\alpha x} (\underbrace{i \sin(\beta x) + \cos(\beta x)}_{e^{i\beta x}}) = \\ &= \alpha e^{wx} + i\beta e^{wx} = we^{wx}, \end{aligned}$$

så derivatan fungerar på samma sätt som om w hade varit reellt.

Exempel: Bestäm allmänna lösningen till $y'' + 2y' + 2y = 0$.

Vi löser karakteristiska ekvationen,

$$r^2 + 2r + 2 = 0 \Leftrightarrow r = -1 \pm \sqrt{1-2} = -1 \pm i,$$

(2.)

Rötterna är shilda, så allmänna lösningen ges av $y(x) = C_1 e^{(-1-i)x} + C_2 e^{(-1+i)x}$. Om vi är intresserade av reella lösningar är den här formen olämplig, eftersom alla val av C_1 och C_2 inte ger reella lösningar.

Vi skriver om lösningen som

$$\begin{aligned}
 y(x) &= C_1 e^{(-1-i)x} + C_2 e^{(-1+i)x} = \\
 &= C_1 e^{-x} (\cos x - i \sin x) + C_2 e^{-x} (\cos x + i \sin x) = \\
 &= e^{-x} (C_1 \cos x - i C_1 \sin x + C_2 \cos x + i C_2 \sin x) = \\
 &= e^{-x} \left(\underbrace{(C_1 + C_2)}_{A} \cos x + i \underbrace{(C_2 - C_1)}_{B} \sin x \right) = \\
 &= e^{-x} (A \cos x + B \sin x).
 \end{aligned}$$

Nu ger alla reella värden på konstanterna A och B reella funktioner.

I allmänhet gäller

Sats: Om karaktäristiska ekvationen har lösningarna $r = \alpha \pm i\beta$ för $\beta \neq 0$ så ges lösningarna till motsvarande homogena DE av $y(x) = e^{\alpha x} (A \cos(\beta x) + B \sin(\beta x))$.

Exempel: Antag att en tyngd med massan m är fast i en fjäder med fjäderkonstant k , och låt $y(t)$ vara avståndet från jämviktsläget. Fjädern kommer att påverka massan med en kraft $-ky(t)$ (minus för att den vill tillbaka till jämvikt). Samtidigt hopplar Newtons andra lag ihop kraften på massan med dess acceleration enligt $F=ma=my''(t)$.

Alltså har vi följande DE som beskriver massans läge:

$$my'' + ky = 0 \Leftrightarrow y'' + \frac{k}{m}y = 0.$$

Om vi drar ut massan till $y=1$ och ställer vid tiden $t=0$, hur kommer massan då att svänga?

Karakteristiska ekvationen är $r^2 + \frac{k}{m} = 0$,

(4.)

och vi har de komplexa rötterna $r = \pm i\sqrt{\frac{k}{m}}$.

Med beteckningen $\omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$ blir allmänta

lösningen till DE:n $y(t) = A\cos(\omega t) + B\sin(\omega t)$.

Begynnelsevillkoren $y(0) = 1$ (där den släpptes)

och $y'(0) = 0$ (släpptes i vila) ger

$$1 = y(0) = A$$

och

$$y'(t) = -\omega \sin(\omega t) + \omega B \cos(\omega t)$$

$$\Rightarrow 0 = y'(0) = \omega B \Rightarrow B = 0.$$

Den söpta lösningen är alltså $y(t) = \cos(\omega t)$.

Exempel: Finn en partikulärlösning till $y'' + y' - 2y = \sin(3x)$.

Här är $\sin(3x) = \text{Im}\{e^{3ix}\}$. En idé är att

lösa en komplex hjälpekvation, $z'' + z' - 2z = e^{3ix}$,

och ta $y(x) = \text{Im}\{z(x)\}$. Som ansats för

partikulärlösningen $z_p(x)$ tar vi $z_p(x) = Ae^{3ix}$

(5.)

för någon komplex konstant A. Vi får

$$z_p'(x) = 3iAe^{3ix} \quad \text{och} \quad z_p''(x) = -9Ae^{3ix}$$

Insättning ger

$$-9Ae^{3ix} + 3iAe^{3ix} - 2Ae^{3ix} = e^{3ix} \Leftrightarrow$$

$$(-11+3i)A = 1 \Leftrightarrow$$

$$A = \frac{1}{-11+3i} = \frac{-11-3i}{(-11+3i)(-11-3i)} = -\frac{11+3i}{121+9} = -\frac{11+3i}{130},$$

$$\begin{aligned} \text{Så } z_p(x) &= -\frac{11+3i}{130}e^{3ix} = -\frac{11+3i}{130}(\cos(3x) + i\sin(3x)) = \\ &= -\frac{11}{130}\cos(3x) - \frac{11i}{130}\sin(3x) - \frac{3i}{130}\cos(3x) + \frac{3}{130}\sin(3x). \end{aligned}$$

$$\text{Ur detta får vi } y_p(x) = \operatorname{Im}\{z_p(x)\} = \frac{3}{130}\cos(3x) - \frac{11}{130}\sin(3x).$$

För säkerhets skull kontrollerar vi lösningen:

$$\begin{cases} y_p(x) = -\frac{3}{130}\cos(3x) - \frac{11}{130}\sin(3x) \\ y_p'(x) = \frac{9}{130}\sin(3x) - \frac{33}{130}\cos(3x) \\ y_p''(x) = \frac{27}{130}\cos(3x) + \frac{99}{130}\sin(3x) \end{cases} \quad \text{ger}$$

$$\begin{aligned} \frac{27}{130}\cos(3x) + \frac{99}{130}\sin(3x) + \frac{9}{130}\sin(3x) - \frac{33}{130}\cos(3x) + \frac{6}{130}\cos(3x) + \frac{22}{130}\sin(3x) &= \\ = \frac{27-33+6}{130}\cos(3x) + \frac{99+9+22}{130}\sin(3x) &= \sin(3x). \end{aligned}$$

(6)

Anmärkning: Observera att både $\sin(3x)$ och $\cos(3x)$ behövs i partielllösningen, trots att högerledet endast innehåller $\sin(3x)$. Vill man ansätta en lösning istället för att gå via komplexa hjälpmedel måste man ansätta

$$y_p(x) = A \cos(3x) + B \sin(3x).$$

Komplexa metoder är användbara i andra sammanhang med exponentialfunktioner och sinus och cosinus.

Exempel: Bestäm $\int e^{-x} \sin(2x) dx$.

Här kan vi partialintegrera två gånger och få tillbaka samma integral igen.

En annan idé är att göra på följande sätt:

$$\begin{aligned} \int e^{-x} \sin(2x) dx &= \int \operatorname{Im}\{e^{(-1+2i)x}\} dx = \operatorname{Im}\left\{\int e^{(-1+2i)x} dx\right\} = \\ &= \operatorname{Im}\left\{\frac{1}{-1+2i} e^{(-1+2i)x}\right\} + C = \operatorname{Im}\left\{\frac{-1-2i}{1^2+2^2} e^{-x} (\cos(2x) + i \sin(2x))\right\} + C = \\ &= \operatorname{Im}\left\{-\frac{1}{5} e^{-x} \cos(2x) - \frac{1}{5} e^{-x} \sin(2x) - \frac{2i}{5} \cos(2x) + \frac{2}{5} \sin(2x)\right\} + C = \\ &= -\frac{1}{5} e^{-x} \sin(2x) - \frac{2}{5} e^{-x} \cos(2x) + C. \end{aligned}$$