Differentiaaliyhtälöt

Laskuharjoitukset

Jimi Käyrä

Jimi Käyrä

2*. a) Määritetään yleistä ratkaisua, joten oletetaan, että $y \neq 0$. Tällöin jakamalla funktiolla y saadaan muoto y'/y = 3. Integroimalla puolittain saadaan edelleen $\ln |y| = 3x + C$, josta seuraa, että $|y| = \exp(3x + C) = \exp(C) \cdot \exp(3x)$. Yleinen ratkaisu voidaan siis kirjoittaa muodossa $y = A \cdot \exp(3x)$, jossa $A \in \mathbb{R}$.

Alkuehdosta saadaan edelleen yhtälö $A \cdot \exp(3 \cdot 1) = 2 \iff A = 2/\exp(3)$. Näin ollen alkuarvotehtävän ratkaisuksi saadaan $y = 2/\exp(3) \cdot \exp(3x) = 2 \cdot \exp(3x - 3) = 2 \cdot \exp(3(x - 1))$.

b) Kuten edellä saadaan muoto y'/y = -2, josta integroimalla $\ln |y| = -2x + C$. Edelleen $|y| = \exp(-2x + C) = \exp(C) \cdot \exp(-2x)$, joka voidaan kirjoittaa muodossa $y = A \cdot \exp(-2x)$, $A \in \mathbf{R}$.

Alkuehdosta saadaan yhtälö $A \cdot \exp(-2 \cdot 1) = 1 \iff A = 1/\exp(-2) = \exp(2)$, joten alkuarvotehtävän ratkaisu on $y = \exp(2) \cdot \exp(-2x) = \exp(-2x + 2) = \exp(-2(x - 1))$.

4*. a) Ilmaiskoon P(t) lohipopulaation koon (yksikkönä 1 kala) hetkellä t, jossa t on ilmaistu vuosina. Tällöin muutosnopeudelle voidaan kirjoittaa P'(t) = kP(t) - a, ts. $\mathrm{d}P/\mathrm{d}t = kP - a$.

Separoimalla saadaan $\frac{\mathrm{d}P}{kP-a} = \mathrm{d}t$ ja tästä edelleen integroimalla puolittain $\frac{1}{k} \ln |kP-a| = t+C \iff \ln |kP-a| = k(t+C) \iff |kP-a| = \exp(k(t+C)) = A \cdot \exp(kt),$ joka voidaan kirjoittaa muodossa $kP-a = B \cdot \exp(kt) \iff P = \frac{a}{k} + \frac{B}{k} \cdot \exp(kt)$ eli $P = \frac{a}{k} + D \cdot \exp(kt), \ D \in \mathbf{R}.$

- **b)** Tapauksessa a=0 on $P(t)=D\cdot \exp(kt)$ ja populaation koko alussa D. Saadaan yhtälö $D\cdot \exp(kt)=2D$ eli $\exp(kt)=2$, josta kaksiintumisajalle saadaan $kt=\ln 2$ eli $t=\frac{\ln 2}{k}$.
- c) Yleinen ratkaisu on $P(t) = \frac{55000}{0.2} + D \cdot \exp(0.2t) = 2.75 \cdot 10^5 + D \cdot \exp(0.2t), D \in \mathbf{R}.$
- d) Tasapainotila ratkaistaan yhtälöstä kP(t) a = 0, josta P(t) = a/k.
- e) Lohikannan koko alussa on $P(0) = \frac{a}{k} + D \cdot \exp(k \cdot 0) = \frac{a}{k} + D$.

Kun kannan koko alussa on suurempi kuin tasapainotila, on a/k + D > a/k eli D > 0. Vastaavasti, kun kannan koko alussa on pienempi kuin tasapainotila, pätee a/k + D < a/k eli D < 0.

Toisaalta derivaatta $P'(t) = kD \cdot \exp(kt)$ on negatiivinen täsmälleen silloin, kun D < 0 eli kun kannan koko alussa on pienempi kuin tasapainotila; tällöin P(t) on aidosti vähenevä eli populaatio pienenee ajan funktiona.

Vastaavasti derivaatta P'(t) > 0 täsmälleen silloin, kun D > 0 eli kun kannan koko

1

alussa on suurempi kuin tasapainotila; tällöin P(t) on aidosti kasvava eli populaatio kasvaa.

Nämä vastaavat myös tapauksia, joissa lohikanta on puolet tasapainotilasta ja lohikanta on kaksi kertaa suurempi kuin tasapainotila.

Jimi Käyrä

1*. Tasapainotila voidaan ratkaista yhtälöstä $\lambda - \gamma T = 0$, josta $T = \lambda/\gamma = \frac{5.6 \cdot 10^8}{0.0014} = 4 \cdot 10^{11}$.

Ottamalla viruskuorma huomioon saadaan differentiaaliyhtälö d $T/\mathrm{d}t = \lambda - \gamma T - kVT = \lambda - (\gamma + kV)T$, joka voidaan kirjoittaa muotoon $\frac{\mathrm{d}T}{\lambda - (\gamma + kV)T} = \mathrm{d}t$. Integroimalla puolittain saadaan $-\frac{1}{\gamma + kV} \cdot \ln |\lambda - (\gamma + kV)T| = t + C \iff \ln |\lambda - (\gamma + kV)T| = -(\gamma + kV)(t + C)$ eli $|\lambda - (\gamma + kV)T| = \exp(-(\gamma + kV)(t + C))$.

Tämä voidaan kirjoittaa muodossa $\lambda - (\gamma + kV)T = D \cdot \exp(-t(\gamma + kV)) \iff (\gamma + kV)T = \lambda - D \cdot \exp(-t(\gamma + kV))$ eli $T = \frac{1}{\gamma + kV} \cdot (\lambda - D \cdot \exp(-t(\gamma + kV)))$.

Tässä alkuehto on $T(0) = 3 \cdot 10^{11}$, josta saadaan $\frac{\lambda - D}{\gamma + kV} = 3 \cdot 10^{11}$, ts. $\frac{5.6 \cdot 10^8 - D}{0.0014 + 0.2 \cdot 1.0 \cdot 10^6} = 3 \cdot 10^{11} \iff D = -59999999860000000$.

 $\begin{aligned} \text{Mallille voidaan siis kirjoittaa} \ T(t) &= \frac{1}{0.0014 + 0.2 \cdot 1.0 \cdot 10^6} \cdot (5.6 \cdot 10^8 + 599999998600000000 \cdot \exp(-t(0.0014 + 0.2 \cdot 1.0 \cdot 10^6)) \ \text{eli} \ T(t) &\approx 2.8 \cdot 10^3 + 3 \cdot 10^{11} \cdot \exp(-2 \cdot 10^5 t). \end{aligned}$

- **4*.** a) Olkoon peurakanta y(t) kilopeuraa, jossa t on ilmaistu vuosina. Differentiaaliyhtälö on siis $y'(t) = \frac{y(t)}{N}(N-y(t)) b$.
 - b) Kirjoitetaan yhtälö muotoon $\frac{\mathrm{d}y}{\frac{y}{N}(N-y)-b}=\mathrm{d}t$ ja sijoitetaan, jolloin saadaan $\frac{\mathrm{d}y}{\frac{y}{160}(160-y)-30}=\mathrm{d}t.$ Tässä nimittäjän nollakohdat saadaan yhtälöstä $\frac{y}{160}(160-y)-30=0 \iff y-\frac{y^2}{160}-30=0 \iff y^2-160y+4800=0,$

Määrätään edelleen osamurtokehitelmä yhtälöstä $\frac{1}{-\frac{1}{160}(y-40)(y-120)} = \frac{A}{y-40} + \frac{B}{y-120} \iff A(y-120) + B(y-40) = -160, \text{ josta } A = 2 \text{ ja } B = -2.$

y-120 \longrightarrow A(y) = 100, josta A = 2 ja B = 2. Saadaan siis yhtälö $2\left(\frac{1}{y-40} - \frac{1}{y-120}\right) dy = dt$, josta integroimalla puolittain $2(\ln|y-120|)$

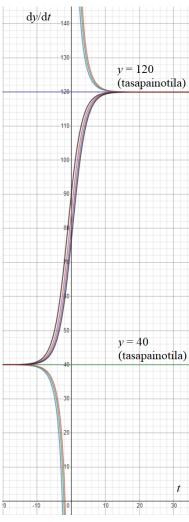
$$40|-\ln|y-120|) = t + C \iff \ln\left|\frac{y-40}{y-120}\right| = \frac{1}{2}(t+C) = \frac{1}{2}t + D \text{ eli }\left|\frac{y-40}{y-120}\right| = \exp\left(\frac{1}{2}t+D\right) = E \cdot \exp\left(\frac{1}{2}t\right). \text{ Edelleen voidaan kirjoittaa } \frac{y-40}{y-120} = F \cdot \exp\left(\frac{1}{2}t\right) \iff$$

$$y = 40 \cdot \frac{3F \cdot \exp(t/2) - 1}{F \cdot \exp(t/2) - 1}. \text{ On oltava } y(0) = 80 \text{ eli } 40 \cdot \frac{3F - 1}{F - 1} = 80, \text{ josta } F = -1.$$
 Siispä ratkaisu on $y = 40 \cdot \frac{-3 \cdot \exp(t/2) - 1}{-\exp(t/2) - 1} = 40 \cdot \frac{3 \cdot \exp(t/2) + 1}{\exp(t/2) + 1} = 40 \cdot \frac{3 + \exp(-t/2)}{1 + \exp(-t/2)}.$ Pitkän ajan kuluttua on $\lim_{t \to \infty} y(t) = 40 \cdot 3 = 120$ kilopeuraa.

c) Erikoisratkaisut saadaan yhtälöstä $\frac{y}{N}(N-y)-b=0 \iff \frac{y^2}{N}-y+b=0$. Tästä saadaan $y=\frac{1\pm\sqrt{1-4\cdot 1/N\cdot b}}{2/N}$. Diskriminantti 1-4b/N määrää reaalisten ratkaisujen lukumäärän: ratkaisuja on kaksi, kun $1-4b/N>0 \iff b< N/4$.

Merkitään nyt
$$f(y) = -y^2/N + y - b$$
, jolloin $f'(y) = -2y/N + 1$. Koska $f'\left(\frac{1 - \sqrt{1 - 4b/N}}{2/N}\right) = -2/N \cdot \frac{1 - \sqrt{1 - 4b/N}}{2/N} + 1 = \sqrt{1 - 4b/N} > 0$, ratkaisut eivät suppene kohti tasapainotilaa ja kyseessä on epästabiili piste.

Toisaalta
$$f'\left(\frac{1+\sqrt{1-4b/N}}{2/N}\right) = -2/N \cdot \frac{1+\sqrt{1-4b/N}}{2/N} + 1 = -\sqrt{1-4b/N} < 0$$
, joten ratkaisut suppenevat kohti tasapainotilaa ja kyseessä on stabiili piste.



Kuvassa on esitetty tasapainotilat ja ei-vakioratkaisut b-kohdan erikoistapauksessa. Havaitaan, että läheltä kohtaa y=120 alkavat ei-vakioratkaisut lähestyvät tasapainotilaa asymptoottisesti sekä ylä- että alapuolelta, joten kyseessä on stabiili tasapainotila.

Toisaalta läheltä kohtaa y=40 alkavat ei-vakioratkaisut eivät lähesty tasoa y=40 ylä- eikä alapuolelta, joten kyseessä on epästabiili tila.

- d) Stabiilin populaation koko saadaan yhtälöstä b=N/4, josta $N=4b=4\cdot 38=152$ kilopeuraa. Edellisten kohtien tapauksessa saataisiin $N=4\cdot 30=120$, joka vastaa edellisessä kohdassa havaittua stabiilia tasapainotilaa.
- e) Kriittinen kaatolupien määrä on b=N/4. Jos stabiilin populaation koko on N=160 (kilopeuraa), on kriittinen kaatolupien määrä b=160/4=40, joka vastaa c-kohdassa havaittua epästabiilia tasapainotilaa.

Jimi Käyrä

1*. Integroivaksi tekijäksi saadaan $p(x) = \exp\left(\int^x t^2 dt\right) = \exp\left(\frac{1}{3}x^3\right)$. Kertomalla yhtälö puolittain tekijällä p(x) saadaan $y' \cdot \exp\left(\frac{1}{3}x^3\right) + y \cdot x^2 \cdot \exp\left(\frac{1}{3}x^3\right) = x^2 \cdot \exp\left(\frac{1}{3}x^3\right)$, ts. $\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x}\left(y \cdot \exp\left(\frac{1}{3}x^3\right)\right) = x^2 \cdot \exp\left(\frac{1}{3}x^3\right)$. Integroimalla puolittain saadaan edelleen $y \cdot \exp\left(\frac{1}{3}x^3\right) = \exp\left(\frac{1}{3}x^3\right) + C$ eli $y = 1 + C \cdot \exp\left(-\frac{1}{3}x^3\right)$.

Edelleen alkuehdosta y(0)=2 seuraa yhtälö $1+C=2\iff C=1$. Näin ollen alkuarvotehtävän ratkaisu on $y=1+\exp\left(-\frac{1}{3}x^3\right)$.

Ratkaisusta saadaan $y' = -x^2 \cdot \exp\left(-\frac{1}{3}x^3\right)$. Differentiaaliyhtälön vasemmaksi puoleksi saadaan siis sijoittamalla (varsin triviaalisti...) $-x^2 \cdot \exp\left(-\frac{1}{3}x^3\right) + x^2 \cdot \left(1 + \exp\left(-\frac{1}{3}x^3\right)\right) = x^2$, joten saatu y toteuttaa yhtälön. Edelleen $y(0) = 1 + \exp\left(-\frac{1}{3} \cdot 0^3\right) = 1 + 1 = 2$, joten myös alkuehto toteutuu.

2*. Kirjoitetaan yhtälö muotoon y'-4xy=3x. Integroivaksi tekijäksi saadaan $p(x)=\exp\left(\int^x-4t\ \mathrm{d}t\right)=\exp(-2x^2)$. Kertomalla tekijällä p(x) saadaan $y'\cdot\exp(-2x^2)-y\cdot 4x\cdot\exp(-2x^2)=3x\cdot\exp(-2x^2)$ eli $\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x}\left(y\cdot\exp(-2x^2)\right)=-\frac{3}{4}\cdot(-4x)\cdot\exp(-2x^2)$. Integroimalla yhtälö puolittain saadaan $y\cdot\exp(-2x^2)=-\frac{3}{4}\cdot\exp(-2x^2)+C$ eli $y=-\frac{3}{4}+C\cdot\exp(2x^2),\ C\in\mathbf{R}$.

Edelleen yksityisratkaisulle on oltava y(0)=5/4, mistä seuraa yhtälö -3/4+C=5/4 eli C=2. Yksityisratkaisu on siis $y=-\frac{3}{4}+2\cdot \exp(2x^2)$.

Jimi Käyrä

2*. Tehdään yrite $y = e^{kx}$, jolloin $y' = ke^{kx}$ ja $y'' = k^2e^{kx}$. Sijoittamalla saadaan $k^2e^{kx} + 2ke^{kx} + 10e^{kx} = 0 \iff e^{kx}(k^2 + 2k + 10) = 0$. Karakteristisen yhtälön $k^2 + 2k + 10 = 0$ ratkaisuiksi saadaan k = -1 - 3i ja k = -1 + 3i.

Yleinen ratkaisu on siis $y = e^{-x}(A\cos(3x) + B\sin(3x)), A, B \in \mathbf{R}$.

On oltava y(0) = 3 eli A = 3. Toisaalta tällöin $y' = -e^{-x}(3\cos(3x) + B\sin(3x)) + e^{-x}(-9\sin(3x) + 3B\cos(3x)) = e^{-x}((-9 - B)\sin(3x) + (3B - 3)\cos(3x))$ ja y'(0) = 3B - 3. On oltava $y'(0) = 0 \iff B = 1$.

Siispä alkuarvotehtävän ratkaisu on $y = e^{-x}(3\cos(3x) + \sin(3x))$.

3*. Karakteristisesta yhtälöstä $k^2-3k-4=0$ saadaan k=-1 ja k=4, joten yleinen ratkaisu on $y=A\mathrm{e}^{-x}+B\mathrm{e}^{4x},\ A,B\in\mathbf{R}.$

On oltava y(0)=2, josta saadaan yhtälö A+B=2. Rajalla termille $A\mathrm{e}^{-x}$ pätee $\lim_{x\to\infty}A\mathrm{e}^{-x}=0$; on oltava B=0, jotta myös $\lim_{x\to\infty}B\mathrm{e}^{4x}=0$. Tällöin A=2-B=2.

Yksityisratkaisu on siis $y = 2e^{-x}$.

Jimi Käyrä

1*. Käytetään approksimaatiolla $\sin\theta\approx\theta$ saatua yhtälöä $\theta''(t)+\frac{g}{L}\theta(t)=0$. Yritteestä $\theta=\mathrm{e}^{kx}$ saadaan $\theta''=k^2\mathrm{e}^{kx}$ ja edelleen sijoittamalla $k^2\mathrm{e}^{kx}+\frac{g}{L}\mathrm{e}^{kx}=0\iff \mathrm{e}^{kx}(k^2+g/L)=0$. Karakteristisen yhtälön $k^2+g/L=0$ ratkaisut ovat $k=-\mathrm{i}\sqrt{g/L}$ ja $k=\mathrm{i}\sqrt{g/L}$.

Tällöin yleinen ratkaisu on $\theta(t) = e^{0 \cdot t} (A \sin(\sqrt{g/L} \cdot t) + B \cos(\sqrt{g/L} \cdot t)) = A \sin(\sqrt{g/L} \cdot t) + B \cos(\sqrt{g/L} \cdot t), A, B \in \mathbf{R}.$

Merkitään nyt yksiköittä $q = \sqrt{g/L} = \sqrt{9.81/2} = \sqrt{4.905}$, jolloin tarkastellaan yleistä ratkaisua $\theta(t) = A\sin(qt) + B\cos(qt)$. Kuvataan A ja B koordinaatiston pisteiksi (A, B), jolloin voidaan kirjoittaa napakoordinaattiesitys $A = r\cos\gamma$, $B = r\sin\gamma$. Kirjoitetaan edelleen $\theta(t) = r\cos\gamma\sin(qt) + r\sin\gamma\cos(qt) = r(\cos\gamma\sin(qt) + \sin\gamma\cos(qt))$, ts. $\theta(t) = r\sin(qt + \gamma)$.

Tästä esityksestä havaitaan, että yleinen ratkaisu kuvaa siniaaltoa, jonka amplitudi on $r = \sqrt{A^2 + B^2}$, perusjakso $2\pi/q$ ja vaihe γ .

Koska $\frac{60}{2\pi/q} = \frac{60}{2\pi/\sqrt{4.905}} \approx 21.15$, sisältyy minuutin (60 s) mittaiseen ajanjaksoon 21 kokonaista jaksoa, ts. 42 kokonaista puolijaksoa eli 42 nollakohtaa. Minuutin aikana heiluri ohittaa siis tasapainotilansa 42 kertaa.

 ${\bf 2^*}.$ Karakteristiseksi yhtälöksi saadaan $k^2+\omega^2=0,$ josta $k=-\mathrm{i}\omega$ tai $k=\mathrm{i}\omega.$

Tutkitaan kuitenkin aluksi tapaus $\omega = 0$. Tällöin differentiaaliyhtälö pelkistyy muotoon y'' = 0, jonka ratkaisuksi saadaan y = Ax + B. Ei ole kuitenkaan olemassa kertoimia A ja B, joille y(0) = y(1) = 0, mutta yleisesti $y(x) \neq 0$. Siispä oletetaankin, että $\omega \neq 0$.

Karakteristisen yhtälön nojalla saadaan yleinen ratkaisu $y(x) = e^{0 \cdot x} (A \sin(\omega x) + B \cos(\omega x)) = A \sin(\omega x) + B \cos(\omega x)$, $A, B \in \mathbf{R}$. On oltava y(0) = 0 eli B = 0. Tämä rajoittaa ratkaisuksi $y(x) = A \sin(\omega x)$. Lisäksi on oltava y(1) = 0 eli $A \sin \omega = 0$. Ratkaisu on oltava nollasta eroava, joten $A \neq 0$. Siis täytyy olla $\sin \omega = 0 \iff \omega = n\pi, n \in \mathbf{Z}$. Täytyy myös olla $n \neq 0$, jotta ratkaisu ei ole vakiofunktio.

Vastaavat ratkaisufunktiot ovat $y(x) = A\sin(n\pi x), A \in \mathbf{R} \setminus \{0\}, n \in \mathbf{Z} \setminus \{0\}.$ Toisaalta, jos n > 0, niin parittomuuden nojalla $A\sin(-n\pi x) = -A\sin(n\pi x) = B\sin(n\pi x).$ Voitaisiin siis rajata n = 1, 2, ..., jos sallitaan edelleen $B \in \mathbf{R} \setminus \{0\}.$

8

IATEX

Jimi Käyrä

2*. Ratkaistaan ensin vastaava homogeeniyhtälö4y''+4y'+y=0. Karakteristiseksi yhtälöksi saadaan $4k^2+4k+1=0 \iff k^2+k+\frac{1}{4}=0,$ ts. $\left(k+\frac{1}{2}\right)^2=0.$ Siispä saadaan kaksoisjuuri $k=-\frac{1}{2}$ ja siten homogeeniyhtälölle ratkaisu $y=A\mathrm{e}^{-\frac{1}{2}x}+Bx\mathrm{e}^{-\frac{1}{2}x},\ A,B\in\mathbf{R}.$

Siirrytään sitten tutkimaan epähomogeenista yhtälöä $4y'' + 4y' + y = e^{-x}$. Tehdään nyt ratkaisuyrite $y = Ce^{-x}$, josta seuraa $y' = -Ce^{-x}$ ja $y'' = Ce^{-x}$. Sijoittamalla saadaan differentiaaliyhtälön vasemmaksi puoleksi $4Ce^{-x} - 4Ce^{-x} + Ce^{-x} = Ce^{-x}$, joten vaaditaan, että C = 1.

Epähomogeeniyhtälön yleinen ratkaisu on siis summa $y = Ae^{-\frac{1}{2}x} + Bxe^{-\frac{1}{2}x} + e^{-x}$, $A, B \in \mathbf{R}$.

5*. Ratkaistaan ensin vastaava homogeeniyhtälö y'' + 25y = 0. Karakteristiseksi yhtälöksi saadaan $k^2 + 25 = 0$, josta k = -5i tai k = 5i. Siispä homogeeniyhtälön ratkaisut ovat $y = e^{0 \cdot t} (A \sin(5t) + B \cos(5t)) = A \sin(5t) + B \cos(5t)$, $A, B \in \mathbf{R}$.

Siirrytään tutkimaan alkuperäistä yhtälöä $y'' + 25y = 2\sin(5t)$. Tehdään "valistunut arvaus" ja valitaan yrite $y = Ct\sin(5t) + Dt\cos(5t) = t(C\sin(5t) + D\cos(5t))$, jolloin

$$y' = C\sin(5t) + D\cos(5t) + t(5C\cos(5t) - 5D\sin(5t)) = (C - 5Dt)\sin(5t) + (D + 5Ct)\cos(5t)$$

ja edelleen
$$y'' = -5D\sin(5t) + 5(C - 5Dt)\cos(5t) + 5C\cos(5t) - 5(D + 5Ct)\sin(5t)$$
 eli $y'' = (-10D - 25Ct)\sin(5t) + (10C - 25Dt)\cos(5t)$.

Sijoittamalla alkuperäiseen yhtälöön saadaan vasemmaksi puoleksi

$$(-10D - 25Ct)\sin(5t) + (10C - 25Dt)\cos(5t) + 25(Ct\sin(5t) + Dt\cos(5t))$$

eli $-10D\sin(5t) + 10C\cos(5t)$. Vaaditaan siis, että C=0 ja toisaalta $-10D=2 \iff D=-\frac{1}{5}$. Saadaan siis ratkaisu $y=-\frac{1}{5}t\cos(5t)$.

Siispä yleinen ratkaisu on $y = A\sin(5t) + B\cos(5t) - \frac{1}{5}t\cos(5t)$. Ehdosta y(0) = 0 seuraa B = 0, jolloin ratkaisut ovat $y = A\sin(5t) - \frac{1}{5}t\cos(5t)$. Edelleen

$$y' = 5A\cos(5t) - \frac{1}{5}\cos(5t) + t\sin(5t) = \left(5A - \frac{1}{5}\right)\cos(5t) + t\sin(5t)$$

9

ja vaaditaan y'(0) = 0, joten saadaan $5A - \frac{1}{5} = 0$, ts. A = 1/25.

Näin ollen yksityisratkaisu on $y = \frac{1}{25}\sin(5t) - \frac{1}{5}t\cos(5t)$.

Jimi Käyrä

2*. Laplace-muunnoksen määritelmän nojalla $\mathcal{L}(f') = \int_0^\infty f'(t) \mathrm{e}^{-st} \, \mathrm{d}t$, josta osittaisintegroinnilla ja Laplace-muuntuvuuden nojalla

$$\mathcal{L}(f') = f(t)e^{-st}\Big|_0^{\infty} - \int_0^{\infty} -s \cdot f(t)e^{-st} dt = -f(0) + s \underbrace{\int_0^{\infty} f(t)e^{-st} dt}_{=\mathcal{L}(f)}.$$

Otetaan yhtälöstä $y' + y = \sin(2t)$ puolittain Laplace-muunnos, jolloin lineaarisuuden nojalla saadaan $\mathcal{L}(y') + \mathcal{L}(y) = \mathcal{L}(\sin(2t))$ eli $-y(0) + sY(s) + Y(s) = \frac{2}{s^2 + 2^2}$. Alkuehdosta y(0) = 0, joten voidaan kirjoittaa $sY(s) + Y(s) = \frac{2}{s^2 + 4} \iff Y(s) \cdot (s+1) = \frac{2}{s^2 + 4}$ eli $Y(s) = \frac{2}{(s^2 + 4)(s+1)}$.

Käänteismuunnosta varten muodostetaan osamurtokehitelmä $\frac{2}{(s^2+4)(s+1)} = \frac{As+B}{s^2+4} + \frac{C}{s+1}$, josta $(As+B)(s+1) + C(s^2+4) = 2 \iff (A+C)s^2 + (A+B)s + (B+4C) = 2$.

Vaaditaan A+C=0, A+B=0 ja B+4C=2,joista A=-2/5 ja B=C=2/5

$$\text{Voidaan siis kirjoittaa}\ Y(s) = \frac{-\frac{2}{5}s + \frac{2}{5}}{s^2 + 4} + \frac{\frac{2}{5}}{s + 1} = -\frac{2}{5} \cdot \frac{s}{s^2 + 4} + \frac{1}{5} \cdot \frac{2}{s^2 + 2^2} + \frac{2}{5} \cdot \frac{1}{s + 1}.$$

Hyödynnetään jälleen lineaarisuutta ja otetaan käänteismuunnos puolittain, jolloin saadaan ratkaisu $y=-\frac{2}{5}\cos(2t)+\frac{1}{5}\sin(2t)+\frac{2}{5}\mathrm{e}^{-t}.$

- **4*.** a) Kirjoitetaan nyt $F(s) = \frac{s-1}{s^2+9} = \frac{s}{s^2+9} \frac{1}{s^2+9} = \frac{s}{s^2+3^2} \frac{1}{3} \cdot \frac{3}{s^2+3^2}$, jolloin taulukoiden avulla saadaan käänteismuunnos $f(t) = \mathcal{L}^{-1}(F(s)) = \cos(3t) \frac{1}{3}\sin(3t)$.
 - b) Nimittäjän nollakohdat saadaan yhtälöstä $s^2-2s-3=0$, josta s=-1 tai s=3. Voidaan siis kirjoittaa tekijäesitys (s+1)(s-3) ja muodostaa osamurtokehitelmä $\frac{8}{s^2-2s-3}=\frac{A}{s+1}+\frac{B}{s-3}, \text{ ts. } A(s-3)+B(s+1)=8 \iff (A+B)s+(B-3A).$ Vaaditaan siis $A+B=0 \iff A=-B$ ja $B-3A=8 \iff B-3\cdot(-B)=8$, josta $4B=8 \iff B=2$ ja A=-2.

On siis $F(s)=-\frac{2}{s+1}+\frac{2}{s-3}=-2\cdot\frac{1}{s-(-1)}+2\cdot\frac{1}{s-3}$ ja ottamalla käänteismuunnos saadaan $f(t)=-2\mathrm{e}^{-t}+2\mathrm{e}^{3t}$.

c) Nyt $F(s) = \frac{12}{s^5} = 12\frac{1}{s^5}$, joten ottamalla käänteismuunnos saadaan $f(t) = 12 \cdot \frac{t^{5-1}}{(5-1)!} = \frac{1}{2}t^4$.

Jimi Käyrä

1*. a) Ottamalla Laplace-muunnos puolittain saadaan

$$s^{2}Y(s) - sy(0) - y'(0) + 4(sY(s) - y(0)) + 13Y(s) = 0 \text{ ja alkuehdot huomioimalla}$$

$$s^{2}Y(s) - s - (-2) + 4(sY(s) - 1) + 13Y(s) = 0 \iff (s^{2} + 4s + 13)Y(s) = s + 2, \text{ ts.}$$

$$Y(s) = \frac{s + 2}{s^{2} + 4s + 13} = \frac{s - (-2)}{(s - (-2))^{2} + 3^{2}}.$$

Käänteismuunnoksella saadaan ratkaisu $y(t) = e^{-2t} \cos(3t)$.

- b) Muunnetaan vasen puoli kuten edellä, jolloin saadaan $(s^2 + 4s + 13)Y(s) = s + 6e^{-2s} + 2$ eli $Y(s) = \frac{s + 6e^{-2s} + 2}{s^2 + 4s + 13} = \frac{s + 2}{s^2 + 4s + 13} + \frac{6e^{-2s}}{s^2 + 4s + 13}$. Tämä voidaan kirjoittaa edelleen muodossa $Y(s) = \frac{s (-2)}{(s (-2))^2 + 3^2} + 2e^{-2s} \cdot \frac{3}{(s (-2))^2 + 3^2}$. Ottamalla käänteismuunnos saadaan $y(t) = e^{-2t}\cos(3t) + 2H(t 2)e^{-2(t 2)}\sin(3(t 2))$.
- 2*. a) Otetaan Laplace-muunnos puolittain, jolloin saadaan $s^2Y(s)-sy(0)-y'(0)+6(sY(s)-y(0))+8Y(s)=e^{-s}$ ja alkuehdot sijoittamalla $s^2Y(s)+6sY(s)+8Y(s)=e^{-s}$, ts. $(s^2+6s+8)Y(s)=e^{-s}\iff Y(s)=e^{-s}\cdot\frac{1}{s^2+6s+8}=e^{-s}\cdot\frac{1}{(s+2)(s+4)}.$ Osamurtokehitelmästä $\frac{1}{(s+2)(s+4)}=\frac{A}{s+2}+\frac{B}{s+4} \text{ saadaan } A(s+4)+B(s+2)=1$ $\iff (A+B)s+(4A+2B)=1$, joten vaaditaan A+B=0,4A+2B=1 eli

Siispä voidaan kirjoittaa $Y(s) = e^{-s} \left(\frac{1}{2} \cdot \frac{1}{s - (-2)} - \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{s - (-4)} \right)$ ja käänteismuunnoksella saadaankin $y(t) = \frac{1}{2} H(t-1) (e^{-2(t-1)} - e^{-4(t-1)}).$

b) Vasen puoli kuten edellä. Otetaan Laplace-muunnos puolittain, jolloin saadaan $(s^2 + 6s + 8)Y(s) = 4/s - 4e^{-3s} \cdot 1/s$, ts. $Y(s) = \frac{\frac{4}{s} - \frac{4e^{-3s}}{s}}{s^2 + 6s + 8} = \frac{4/s}{(s+2)(s+4)} - \frac{\frac{4e^{-3s}}{s}}{(s+2)(s+4)}$. Kirjoitetaan edelleen $Y(s) = \frac{4}{s(s+2)(s+4)} - e^{-3s} \cdot \frac{4}{s(s+2)(s+4)}$. Jälleen osamurtokehitelmästä $\frac{4}{s(s+2)(s+4)} = \frac{A}{s} + \frac{B}{s+2} + \frac{C}{s+4}$ saadaan $A(s+2)(s+4) + Bs(s+4) + Cs(s+2) = 4 \iff (A+B+C)s^2 + (6A+4B+2C)s + 8A = 4$

s(s+2)(s+4) s s+2 s+42) $(s+4) + Bs(s+4) + Cs(s+2) = 4 \iff (A+B+C)s^2 + (6A+4B+2C)s + 8A = 4$ ja vaaditaan, että A+B+C=0, 6A+4B+2C=0, 8A=4. Tästä A=C=1/2 ja B=-1.

Siispä nähdään, että

A = 1/2, B = -1/2.

$$Y(s) = \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{s} - \frac{1}{s - (-2)} + \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{s - (-4)} - e^{-3s} \left(\frac{1}{2} \cdot \frac{1}{s} - \frac{1}{s - (-2)} + \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{s - (-4)} \right).$$
Köönteismuunnekselle saadaan ratkeisu

$$y(t) = \frac{1}{2} - e^{-2t} + \frac{1}{2}e^{-4t} - H(t-3)\left(\frac{1}{2} - e^{-2(t-3)} + \frac{1}{2}e^{-4(t-3)}\right).$$

Jimi Käyrä

1*. Lähdetään aluksi tarkastelemaan homogeeniyhtälöä $Li''(t) + Ri'(t) + \frac{1}{C}i(t) = 0$. Saadaan karakteristinen yhtälö $Lk^2 + Rk + 1/C = 0$, josta $k = -\frac{R}{2L} \pm \frac{\sqrt{R^2 - 4L/C}}{2L} \equiv m_1, m_2$.

Jos nyt $R^2 = 4L/C$, niin kyseessä on kriittinen vaimennus ja homogeeniyhtälön ratkaisut ovat muotoa $i_H(t) = A e^{-Rt/2L} + Bt e^{-Rt/2L} = e^{-Rt/2L} (A+Bt)$ ja pitkän ajan kuluttua $i_H(t) \to 0$, sillä lineaarisen funktion kasvu "häviää" eksponenttifunktion voimakkaalle vähenemiselle.

Tapauksessa $R^2 > 4L/C$ kyseessä on ylivaimennus ja tällöin ratkaisut ovat muotoa $i_{\rm H} = A{\rm e}^{m_1t} + B{\rm e}^{m_2t}$. Koska R, L, C > 0, havaitaan, että on aina $m_1, m_2 < 0$ ja siten myös pitkän ajan kuluttua $i_{\rm H} \to 0$.

Edelleen tapauksessa $R^2 > 4L/C$ on kyseessä alivaimennus ja karakteristisella yhtälöllä on tällöin kompleksijuuret $m_1 = a + b$ j ja $m_2 = a - b$ j, a < 0, b > 0. Ratkaisu on tällöin muotoa $i_H = e^{at}(A\cos(bt) + B\sin(bt))$ ja edelleen $i_H \to 0$ pitkän ajan kuluttua; siispä joka tapauksessa ratkaisu "käyttäytyy nätisti" pitkän ajan kuluttua, ts. $\lim_{t \to \infty} i_H = 0$.

Siirrytään sitten tarkastelemaan täydellistä yhtälöä $Li''(t) + Ri'(t) + \frac{1}{C}i(t) = V_0\omega\cos(\omega t)$. Kokeillaan suoraan ratkaisuyritettä $i(t) = A\sin(\omega t - \gamma)$, josta seuraa $i'(t) = A\omega\cos(\omega t - \gamma)$ ja $i''(t) = -A\omega^2\sin(\omega t - \gamma)$. Sijoittamalla nämä saadaan vasemmaksi puoleksi $-LA\omega^2\sin(\omega t - \gamma) + RA\omega\cos(\omega t - \gamma) + \frac{1}{C}A\sin(\omega t - \gamma)$, ts. $(A/C - LA\omega^2)\sin(\omega t - \gamma) + RA\omega\cos(\omega t - \gamma)$.

Toisaalta oikea puoli voidaan esittää muodossa

$$V_0\omega\cos(\omega t) = V_0\omega\cos(\omega t - \gamma + \gamma) = V_0\omega\cos\gamma\cos(\omega t - \gamma) - V_0\omega\sin\gamma\sin(\omega t - \gamma).$$

Vertailemalla sinin ja kosinin kertoimia saadaan pari

$$\begin{cases} (A/C - LA\omega^2) = -V_0\omega \sin \gamma \\ RA\omega = V_0\omega \cos \gamma \end{cases} \iff \begin{cases} A(L\omega^2 - 1/C) = V_0\omega \sin \gamma \\ RA\omega = V_0\omega \cos \gamma. \end{cases}$$

Jakamalla yhtälöt puolittain (ehdolla $\cos \gamma \neq 0$) saadaan $\tan \gamma = \frac{L\omega^2 - 1/C}{R\omega}$ eli vaiheelle pätee $\gamma = \arctan\left(\frac{L\omega^2 - 1/C}{R\omega}\right) = \arctan\left(\frac{L\omega - \frac{1}{\omega C}}{R}\right) = \arctan\left(\frac{X_{\rm L} - X_{\rm C}}{R}\right).$

Tarkastellaan sitten amplitudia. Neliöimällä kerroinyhtälöt saadaan pari

$$\begin{cases} A^2(L\omega^2-1/C)^2=V_0^2\omega^2\sin^2\gamma\\ R^2A^2\omega^2=V_0^2\omega^2\cos^2\omega \end{cases}$$
 ja edelleen summaamalla nämä saadaan

$$V_0^2 \omega^2 (\sin^2 \omega + \cos^2 \omega) = R^2 A^2 \omega^2 + A^2 (L\omega^2 - 1/C)^2, \text{ ts. } A^2 (R^2 \omega^2 + (L\omega^2 - 1/C)^2) = V_0^2 \omega^2 \text{ javelihoon}$$
 vihdoin $A = \frac{V_0 \omega}{\sqrt{R^2 \omega^2 + (L\omega^2 - 1/C)^2}}.$

Todetaan siis, että täydellisen yhtälön ratkaisu on muotoa $i(t) = i_{\rm H}(t) + A \sin(\omega t + \gamma)$, jossa $i_{\rm H}(t)$ on homogeeniyhtälön ratkaisu ja A, ω sekä γ ovat edellä johdetut kertoimet. Edellä on todettu, että pitkän ajan kuluttua $i_{\rm H}(t) \to 0$.

Koska jännite $V(t) = V_0 \sin(\omega t)$, vaaditaan $\gamma = 0$, jotta virta ja jännite ovat pitkän ajan kuluttua samassa vaiheessa. On siis oltava $\frac{X_{\rm L} - X_{\rm C}}{R} = 0$, ts. $X_{\rm L} = X_{\rm C}$ eli kapasitanssin ja induktanssin reaktanssien on oltava yhtä suuret.

Kohdan 2 tapauksessa täytyy siis olla $C=\frac{1}{L\omega^2}=\frac{1}{0,5~{\rm H}\cdot(200~({\rm rad/s}))^2}=5\cdot10^{-5}~{\rm F}.$ Kun L ja C on kiinnitetty, resistanssi vaikuttaa siihen, miten virta käyttäytyy ennen "asettumistaan" eli onko kyseessä tapaus $R^2=4L/C,>4L/C$ vai <4L/C. Vastaavasti on nähty, että V_0 vaikuttaa amplitudiin.

Kohdassa 3 muut suureet tunnetaan ja maksimoitavana on kulmataajuudesta riippuva amplitudifunktio. Merkitään nyt yksiköittä $A(\omega) = \frac{V_0 \omega}{\sqrt{R^2 \omega^2 + (L\omega^2 - 1/C)^2}} = \frac{500 \omega}{\sqrt{10^4 \omega^2 + (\omega^2 - 10^4)^2}},$ jolloin derivaatta

$$A'(\omega) = -\frac{500(\omega^4 - 10^8)}{(\omega^4 - 10^4\omega^2 + 10^8)^{3/2}}.$$

Tästä saadaan ehdon $\omega > 0$ toteuttava nollakohta $\omega = 100$, joka onneksi osoittautuu kulkukaavion avulla funktion $A(\omega)$ maksimikohdaksi.

Tällöin vaihe-erolle saadaan $\gamma = \arctan\left(\frac{1~\mathrm{H}\cdot 100~\mathrm{rad/s} - \frac{1}{100~\mathrm{rad/s}\cdot 100\cdot 10^{-6}~\mathrm{F}}}{100~\Omega}\right) = 0~\mathrm{(rad)},$ joten pitkän ajan kuluttua virta ja jännite ovat samassa vaiheessa.

Jimi Käyrä

2*. a) Ylemmästä yhtälöstä saadaan $6z = y' + 4y \iff z = \frac{1}{6}y' + \frac{2}{3}y$ ja edelleen $z' = \frac{1}{6}y'' + \frac{2}{3}y'$. Sijoittamalla nämä alempaan yhtälöön saadaan $\frac{1}{6}y'' + \frac{2}{3}y' = -3y + 5\left(\frac{1}{6}y' + \frac{2}{3}y\right)$, ts. $\frac{1}{6}y'' + \frac{2}{3}y' = -3y + \frac{5}{6}y' + \frac{10}{3}y \iff \frac{1}{6}y'' - \frac{1}{6}y' - \frac{1}{3}y = 0$ ja edelleen y'' - y' - 2y = 0.

Karakteristisesta yhtälöstä $k^2 - k - 2 = 0$ saadaan reaalijuuret k = -1 ja k = 2, jolloin ratkaisu on $y = Ae^{-x} + Be^{2x}$. Ehdosta y(0) = 3 seuraa edelleen, että A + B = 3 (1).

Saadusta ratkaisusta seuraa, että $y' = -Ae^{-x} + 2Be^{2x}$. Sijoittamalla nämä saadaan $z = \frac{1}{6} \left(-Ae^{-x} + 2Be^{2x} \right) + \frac{2}{3} \left(Ae^{-x} + Be^{2x} \right) = \frac{1}{2} Ae^{-x} + Be^{2x}$. Ehdon z(0) = 2 nojalla on oltava $\frac{1}{2} A + B = 2 \iff A + 2B = 4$. Tästä ja yhtälöstä (1) seuraa, että A = 2 ja B = 1.

Siispä saadaan ratkaisupari $\begin{cases} y(x) = 2\mathrm{e}^{-x} + \mathrm{e}^{2x} \\ z(x) = \mathrm{e}^{-x} + \mathrm{e}^{2x}. \end{cases}$

b) Kirjoitetaan pari muotoon $y'=z+1,\ z'=-y$. Ensimmäisestä yhtälöstä saadaan z=y'-1 ja edelleen z'=y''. Sijoittamalla tämä jälkimmäiseen yhtälöön saadaan $y''=-y\iff y''+y=0$.

Saadaan karakteristinen yhtälö $k^2+1=0$, josta k=-i tai k=i, joten ratkaisu on $y=A\cos(x)+B\sin(x)$.

Löydetystä ratkaisusta seuraa $y' = -A\sin(x) + B\cos(x)$. Sijoittamalla saadaankin $z = -A\sin(x) + B\cos(x) - 1$, joten ratkaisupari on $\begin{cases} y(x) = A\cos(x) + B\sin(x) \\ z(x) = -A\sin(x) + B\cos(x) - 1, \end{cases}$ $A, B \in \mathbf{R}$.