

**Lösningförslag för tentamen i matematiska modeller  
i biologi TATM 38**

2003-01-17 kl. 14.00—19.00

1. a)  $0 = \dot{x} = x(r - E - \frac{r}{K}x)$  har två lösningar:  $\bar{x}_1 = 0$  och  $\bar{x}_2 = (1 - \frac{E}{r})K$ . Stabiliteten avgörs av tecken på derivatan  $f'$  av  $f$  där  $f$  är högerledet av ekvationen, dvs  $f(x) = rx(1 - \frac{x}{K}) - Ex$ . Vi har  $f'(x) = r - 2rx/K - E$  och  $f'(\bar{x}_1) = r - E$  medan  $f'(\bar{x}_2) = E - r$ . Alltså är  $\bar{x}_1$  stabil om  $r < E$  och icke-stabil om  $r > E$  medan  $\bar{x}_2$  är stabil för  $r > E$  och instabil för  $r < E$ , alltså precis tvärtom.

b) Populationen överlever om den icke-triviala jämviktpunkten  $\bar{x}_2$  är stabil, dvs. om  $r > E$ .

2. Systemets matris

$$A = \begin{bmatrix} -1 & 0 \\ 0 & -2 \end{bmatrix}$$

har två egenvärden:  $\lambda_1 = -1$  och  $\lambda_2 = -2$  med motsvarande egenvektorer

$$\vec{v}_1 = \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix}, \quad \vec{v}_2 = \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix}$$

så att den allmänna lösningen har formen

$$\begin{bmatrix} x(t) \\ y(t) \end{bmatrix} = C_1 e^{-t} \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} + C_2 e^{-2t} \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix}$$

dvs

$$x(t) = C_1 e^{-t}, \quad y(t) = C_2 e^{-2t}$$

ur vilken får vi lätt att  $(x/C_1)^2 = y/C_2$  eller

$$y = \frac{C_2}{C_1^2} x^2,$$

vilket tyder på att lösningskurvor är parabler (för  $C_1 = 0$  får vi istället linjen  $x = 0$ ). Eftersom båda egenvärdena är negativa kommer fasbilden att se ut som på Figur 1. Origo är alltså en stabil knut (node).

3. a) Man inser snabbt att  $(0, 0)$  är den enda jämviktpunkten. Genom att dela den första av systemets ekvationer med den andra får vi en differentialekvation

$$\frac{dx_1}{dx_2} = \frac{ax_2}{-bx_1^3 - cx_1}$$

som beskriver lösningskurvor i  $x_1 - x_2$  planet. Denna ekvation är separabel:

$$(-bx_1^3 - cx_1) dx_1 = ax_2 dx_2$$

och genom att integrera den en gång får vi systemets rörelseintegral

$$\frac{1}{2}bx_1^4 + cx_1^2 + ax_2^2 = K$$

där  $K > 0$  är en integrationskonstant. Detta medför att lösningskurvor är slutna kurvor i planet och att fasbilden ser ut som på Figur 2 (observera riktningen av pilar). Origo är alltså stabil (men ej asymptotisk stabil) jämviktsläge.

b) Systemets Jacobian är

$$J = \begin{pmatrix} 0 & a \\ -3bx_1^2 - c & 0 \end{pmatrix}$$

med

$$J(0,0) = \begin{pmatrix} 0 & a \\ -c & 0 \end{pmatrix}.$$

Det betyder att små avvikelser (perturbationer)  $\eta_1 = x_1 - 0$  och  $\eta_2 = x_2 - 0$  från origo uppfyller ekvationer

$$\dot{\eta}_1 = a\eta_2, \quad \dot{\eta}_2 = -c\eta_1$$

vilket ger  $\ddot{\eta}_1 = a\dot{\eta}_2 = -ac\eta_1$  eller  $\ddot{\eta}_1 + ac\eta_1 = 0$ . Den sista ekvationen (harmonisk oscillator!) har periodiska lösningar med vinkelfrekvensen  $\omega = \sqrt{ac} = 2\pi/T$  och alltså perioden  $T$  (åtminstone för kurvor nära origo) blir  $T = \frac{2\pi}{\sqrt{ac}}$ .

c) I fallet när  $c = 0$  kan vi fortfarande upprepa analysen ur punkt a) och får ungefär samma fasbild. Den linjäriserade systemet

$$\dot{\eta}_1 = a\eta_2, \quad \dot{\eta}_2 = 0$$

har dock nu lösningar  $\eta_1 = Ce^{kt}$ ,  $\eta_2 = k$  som kan ej stämma med fasbilden. Orsaken är att nu Jacobianens determinant är noll. Vi kan alltså inte upprepa samma beräkning som i punkten b).

4. a) Vi inser snabbt att  $x_{n+2} = ax_{n+1} + by_{n+1} = ax_{n+1} + b\beta x_n$  eller  $x_{n+2} - ax_{n+1} - b\beta x_n = 0$ . Den karakteristiska ekvationen  $r^2 - ar - b\beta = 0$  har två reella rötter

$$r_{1,2} = \frac{1}{2} \left( a \mp \sqrt{a^2 + 4b\beta} \right)$$

vilket ger den allmänna lösningen:

$$x_n = C_1 r_1^n + C_2 r_2^n, \quad y_n = \beta \left( C_1 r_1^{(n-1)} + C_2 r_2^{(n-1)} \right) \quad (1)$$

b) Vi ser ur (1) att eftersom  $r_1$  är negativ så kan oscillationer förekomma i systemet.

c) Villkoret  $a + \beta b \neq 1$  medför att det finns enbart en jämviktspunkt: origo  $(0,0)$ . Origo är stabil enbart om  $|r_1| < 1$  och  $|r_2| < 1$ . Eftersom  $|r_1| < |r_2|$  ger dessa villkor tillsammans att  $|r_2| < 1$  dvs. att  $a + \sqrt{a^2 + 4\beta b} < 2$ . Detta ger snabbt att origo är stabil om  $a < 2$  och  $a + \beta b < 1$ .

5. a) **Steg 1 och 2:** Vi letar efter lösningar av separerad typ och sätter alltså in ansatzen  $P(x, t) = X(x)T(t)$  in i PDE, vilket leder snabbt till ekvationen

$$\frac{T'}{T} = D \frac{X''}{X} + \alpha$$

där VL beror endast på  $t$  medan HL beror enbart på  $x$ . Således, båda uttrycken måste vara lika med en konstant  $k$  och vi får två (kopplade via separationskonstanten) ODEs:

$$T' = kT, \quad X'' + \frac{\alpha - k}{D} X = 0 \quad (2)$$

vilkas lösningar beror på konstanten  $\alpha - k$  :s tecken.

*Fall 1:*  $k > \alpha$ . I detta fall  $\frac{\alpha - k}{D} < 0$  och således kan vi beteckna den med  $-a^2$ , där alltså  $a = \sqrt{\frac{k - \alpha}{D}}$ . Detta ger  $k = \alpha + Da^2$ . Den allmänna lösningen till (2) blir

$$P(x, t) = e^{(\alpha + Da^2)t} (Ae^{ax} + Be^{-ax}).$$

Det första randvillkoret  $0 = P(0, t)$  leder till att  $A + B = 0$  eller att  $B = -A$ . Det andra villkoret  $0 = P(L, t)$  ger oss då  $e^{aL} - e^{-aL} = 0$  eller  $\sinh(aL) = 0$  vilket ger  $a = 0$ . Men vi antog att  $a \neq 0$ . Vi fick alltså motsägelse: det går inte att uppfylla randvillkoren med om  $k > \alpha$ .

*Fall 2:* Antagandet  $k = \alpha$  ger ekvationen  $X'' = 0$  som är igen oförenlig med randvillkoren.

*Fall 3:* Vi ser alltså att  $k < \alpha$ , annars får vi ingen lösning. I detta fall betecknar vi  $\frac{\alpha - k}{D} > 0$  med  $\omega^2$ . Vi har då  $k = \alpha - \omega^2 D$  och ekvationerna (2) antar formen:

$$T' = (\alpha - \omega^2 D)T, \quad X'' + \omega^2 X = 0$$

med den allmänna lösningen

$$P(x, t) = e^{(\alpha - \omega^2 D)t} (A \cos(\omega x) + B \sin(\omega x)).$$

Det första randvillkoret  $0 = P(0, t)$  ger nu att  $A = 0$  medan det andra villkoret  $0 = P(L, t)$  ger att  $\sin(\omega L) = 0$  vilket är möjligt enbart om  $\omega L = n\pi$  i.e. om  $\omega_n = \frac{n\pi}{L}$ ,  $n = 1, 2, 3, \dots$  (negativa  $n$  samt  $n = 0$  bidrar ej till den slutgiltiga lösningen - varför?). Vi fick alltså en uppsättning av fundamentala lösningar

$$P_n(x, t) = e^{(\alpha - \omega_n^2 D)t} \sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right), \quad n = 1, 2, 3, \dots$$

**Steg 3:** Vi letar efter lösningen av hela IBVP på formen:

$$P(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} A_n e^{(\alpha - \omega_n^2 D)t} \sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right) \quad (3)$$

där vi kräver att uttrycket (3) uppfyller även begynnelsevillkoret:

$$\sin\left(\frac{7\pi x}{L}\right) = P(x, 0) = \sum_{n=1}^{\infty} A_n \sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right)$$

ur vilket vi får att  $A_7 = 1$  medan resten av koefficienter  $A_n$  är lika med noll. Den slutgiltiga lösningen blir

$$P(x, t) = e^{(\alpha - (\frac{7\pi}{L})^2 D)t} \sin\left(\frac{7\pi x}{L}\right).$$

b) Vi ser att avvikelserna  $P$  kommer att överleva om  $\alpha > (\frac{7\pi}{L})^2 D$ .

c) Ur detta ser vi att liten  $D$ , stor  $L$  samt stor  $\alpha$  bidrar till att avvikelserna överlever.

6. a) Vi definerar  $R_1(c_1, c_2) = ec_1^2 c_2 - \mu c_1$ ,  $R_2(c_1, c_2) = e_0 - ec_1^2 c_2$ . Genom att lösa systemet  $R_1(\bar{c}_1, \bar{c}_2) = 0$ ,  $R_2(\bar{c}_1, \bar{c}_2) = 0$  får vi det enda homogena jämviktssystemet  $(\bar{c}_1, \bar{c}_2) = (\frac{e_0}{\mu}, \frac{\mu^2}{ee_0})$ .

Betrakta Meinhardt reaktion-diffusion systemet

$$\frac{\partial c_1}{\partial t} = D_1 \frac{\partial^2 c_1}{\partial x^2} + ec_1^2 c_2 - \mu c_1, \quad \frac{\partial c_2}{\partial t} = D_2 \frac{\partial^2 c_2}{\partial x^2} + e_0 - ec_1^2 c_2 \quad (4)$$

där alla konstanter  $e$ ,  $e_0$ ,  $\mu$ ,  $D_1$  och  $D_2 > 0$ .

b) Jacobimatrisen av systemet blir

$$A = \begin{pmatrix} a_{11} & a_{12} \\ a_{21} & a_{22} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 2ec_1 c_2 - \mu & ec_1^2 \\ -2ec_1 c_2 & -ec_1^2 \end{pmatrix} \Big|_{(\bar{c}_1, \bar{c}_2)} = \begin{pmatrix} \mu & ee_0^2/\mu^2 \\ -2\mu & -ee_0^2/\mu^2 \end{pmatrix}$$

och alltså ämnet 1 är aktivator ( $a_{11} = \mu > 0$ ), ämnet 2 är inhibitor ( $a_{22} = -ee_0^2/\mu^2 < 0$ ) medan den kemiska reaktionen är av 'positive-feedback' typen.

c) Kemiska reaktionen är stabil om  $\text{Tr}(A) < 0$  och  $\det(A) > 0$ . Det andra villkoret är alltid uppfyllt ty  $\det(A) = ee_0^2/\mu > 0$ . Det första villkoret har formen  $\mu^3 < ee_0^2$  och om den är uppfyllt är alltså reaktionen stabil.

d) Kravet  $a_{11}D_2 + a_{22}D_1 > 0$  kan uppfyllas genom att välja stor  $D_2$  och liten  $D_1$ . Detsamma gäller det andra kravet:

$$a_{11}D_2 + a_{22}D_1 = \mu D_2 - \frac{ee_0^2}{\mu^2} D_1 > 2\sqrt{D_1 D_2} (\det A)^{1/2} = 2\sqrt{D_1 D_2} \cdot e_0 \sqrt{\frac{e}{\mu}}$$

Genom att öka  $D_2$  och minska  $D_1$  på sådant sätt att  $D_1 D_2$  bevaras konstant kan man så småningom uppfylla olikheten, vilket leder till diffusion-driven instabilitet.