

# TENTAMEN I MATEMATISK MODELLERING

Lördagen den 23 oktober 2004

---

*Sammanställt av David Frisk, Kf3  
Januari 2013*

---

<b>Betygsgränser</b>				
Poäng:	0-14	15-19	20-24	25-
Betyg:	U	3	4	5

---

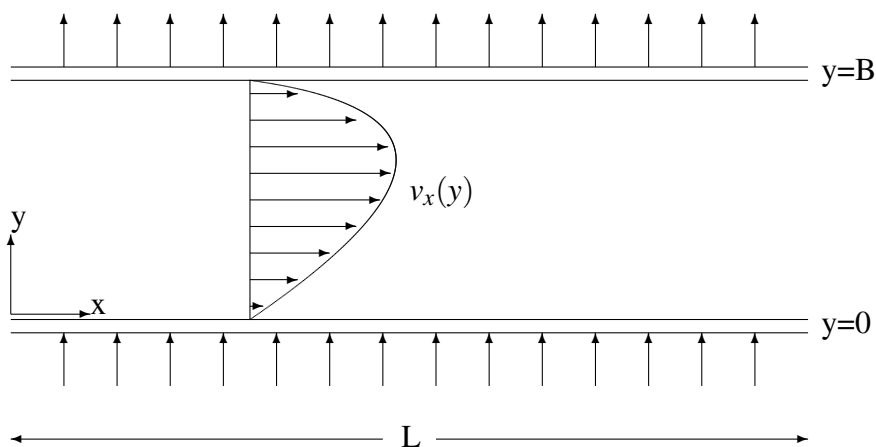
**Tillåtna hjälpmedel**  
Skrivdon och valfri räknedosa  
TEFYMA tabellen  
Physics Handbook  
Standard Mathematical Tables  
BETA Mathematics Handbook  
Handbook och Chemistry and Physics

**1. (4p)**

En vätska strömmar i positiv x-riktning genom en lång, plan spalt med längd L, bredd W och höjd B, där

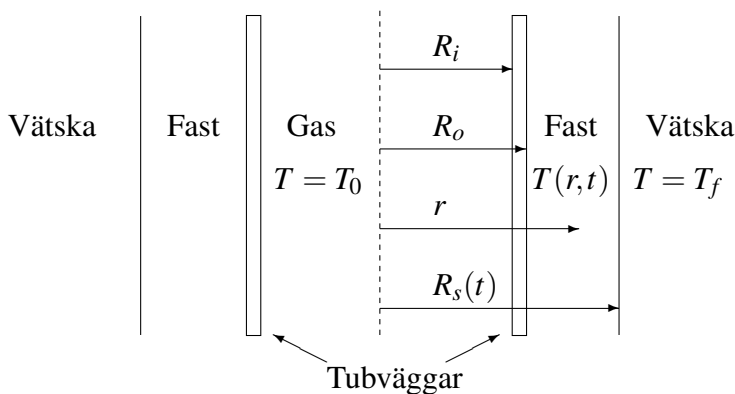
$$L \gg W \gg B$$

. Splaten har porösa väggar vid  $y=0$  och  $y=B$ , så att ett konstant tvärflöde  $v_y = v_0$  kan upprätthållas. Ställ, genom att stryka termer i den generella transportekvationen (se bilaga), upp en stationär modell för hastighetsfördelningen  $v_x(y)$ . Motivera!



**2. (6p)**

En ren vätska fryses på utsidan av ett rör enligt figur. Bulkvätskans temperatur  $T_f$  ligger på fryspunkten och insidan av röret kyls med en strömmande gas av temperaturen  $T_0$ . Ställ upp en modell för tillväxten av det frysta skiktet. Antag att  $T_0$  är oberoende av axiell position.



**3. (5p)**

Etoxilering av nonylfenol kan göras i ett spraytorn där nonylfenol sprayas in som en vätska i ett torn med gasformig etenoxid (EO) vid 5 bar. Uppskatta hur mycket etenoxid som kan lösa sig i dropparna under deras fall till botten av tornet. Antag att reaktionshastigheten är långsam och att hela masstransportmotståndet ligger i vätskan. Gör en över- och en underskattning av mängden.

Löslighet	$K = 15 \text{ mol EO} / \text{m}^3 \cdot \text{bar}$
Droppstorlek	$d_p = 1 \text{ mm}$
Diffusiviteten	$D = 10^{-9} \text{ m}^2 / \text{s}$
Etenoxids viskositet vid 5 bar	$\nu = 5 \cdot 10^{-5} \text{ m}^2 / \text{s}$
Etenoxids densitet vid 5 bar	$\rho = 6 \text{ kg} / \text{m}^3$
Nonylfenols densitet	$\rho_n = 800 \text{ kg} / \text{m}^3$
Tornets höjd	$D = 8 \text{ m}$

$$m \frac{dv}{dt} - mg + C_D A \frac{\rho v^2}{2} = 0$$

$C_D$  kan uppskattas från  $24/Re$ , där  $Re = \frac{v d_p}{\nu}$  och droppens projicerade yta är  $A = \frac{\pi d_p^2}{4}$ .

**4. (5p)**

En bättre uppskattning i uppgift 3 kan fås om man löser transportekvationen i droppen. (I denna tentamen löses dock uppgifterna oberoende av varandra).

$$\frac{dC}{dt} = D \left( \frac{\partial^2 C}{\partial r^2} + \frac{2}{r} \frac{\partial C}{\partial r} \right) - kC$$

Beräkna med någon form av viktade residualer hur mycket som har transporterats in i droppen efter 10 sekunder.

Koncentration vid $r=R$	$75 \text{ mol} / \text{m}^3$
Radien	$R = 0.5 \text{ mm}$
Diffusiviteten	$D = 10^{-9} \text{ m}^2 / \text{s}$
Hastighetskonstanten	$k = 0.1 \text{ s}^{-1}$

**5. (5p)**

Acree och hans medarbetare har föreslagit följande samband för att beskriva lösligheten av ett ämne (A) i en blandning av två ämnen (B och C) vid en viss temperatur.

$$\ln x_A^{sat} = x_B^0 \ln(x_A^{sat})_B + (1 - x_B^0) \ln(x_A^{sat})_C + x_B^0 (1 - x_B^0) \sum_{i=0}^N S_i (x_B^0 - (1 - x_B^0))^i$$

Här avser  $x_B^0$  den initiala molfraktionen av B; d.v.s. innan något av A löst sig. Beteckningen  $(x_A^{sat})_i$  avser lösligheten av A i rent ämne B, medan  $x_A^{sat}$  avser lösligheten i blandningen av B och C. Modellen har  $N+1$  parametrar;  $S_0, S_1, \dots, S_N$ . Mätningar finns gjorda av pyrens (A) löslighet i en blandning av 1-butanol (B) och 2,2,4-trimetylpentan (C) vid 299.15 K.

$x_b^0$	$x_A^{sat}$
0.0000	0.00720 ("konstant" i modellen)
0.2001	0.00848
0.3122	0.00849
0.5407	0.00817
0.6409	0.00806
0.7307	0.00779
0.8823	0.00716
0.9334	0.00687
1.0000	0.00622 ("konstant" i modellen)

Observera att första och sista raden ger lösligheten i de rena ämnena,  $(x_A^{sat})_C$  respektive  $(x_A^{sat})_B$ , för enkelhets skull anser vi dessa vara konstanter. Övriga mätpunkter använder vi till att bestämma modellens parametrar  $S$ . Vi gör nu en tvåparametersmodell (d.v.s.  $N=1$ ) där vi låter  $x_A^{sat}$  vara beroende variabel, d.v.s.  $y = x_A^{sat}$ . Genom minimering av residualkvadratsumman bestämdes parametrar med mera till

$S_0$	0.9567
$S_1$	-0.1027
SS	$2.43 \cdot 10^{-7}$
$J^T J$	$\begin{bmatrix} 1.59 \cdot 10^{-5} & 6.50 \cdot 10^{-7} \\ 6.50 \cdot 10^{-7} & 2.32 \cdot 10^{-6} \end{bmatrix}$
$(J^T J)^{-1}$	$\begin{bmatrix} 6.35 \cdot 10^4 & -1.78 \cdot 10^4 \\ -1.78 \cdot 10^4 & 4.35 \cdot 10^5 \end{bmatrix}$

Med modellen beräknade värden för dessa parametervärden finns givna i uppgift 6.

- En modell av denna typ används ofta som en del i en större modell. Det är då viktigt att beta "hur bra" modellens predikation är. Undersök detta genom att uppskatta bredden på konfidensbandet(95%-igt) för  $y$  genom beräkning i minst två punkter, t.ex.  $x_B^0=0.2$  och  $x_B^0=0.64$ . Jämför detta med den experimentella osäkerheten som har angivits till ca 1.5 %.
- Beräkna ett 95%-igt konfidensintervall för parametrarna  $S_0$  och  $S_1$ . Är modellen bra i detta avseende?
- Undersök korrelationen mellan parametrarna. Är modellen bra i detta avseende?

Korrelationskoefficientmatrisen  $C$  beräknas enligt  $C_{i,j} = \frac{D_{i,j}}{\sqrt{D_{i,i} \cdot D_{j,j}}}$ , där  $D = (J^T J)^{-1}$ . Se bilaga för övriga tabeller och formler.

### 6. (3p)

Undersök på lämpligt sätt om det finns anledning att antaga att modellen i uppgift 5 kan förbättras i något avseende, och i så fall hur. Till din hjälp finns följande värden beräknade.

$x_B^0$	$x_A^{sat}$ beräknad med modell
0.2001	0.00823
0.3122	0.00852
0.5407	0.00842
0.6409	0.00812
0.7307	0.00774
0.8823	0.00693
0.9334	0.00663

1. Den generella transportekvationen för rörelsemängd i rektangulära koordinater är:

$$\rho \left( \frac{\partial v_x}{\partial t} + v_x \frac{\partial v_x}{\partial x} + v_y \frac{\partial v_x}{\partial y} + v_z \frac{\partial v_x}{\partial z} \right) = - \frac{\partial P}{\partial x} + \mu \left( \frac{\partial^2 v_x}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 v_x}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 v_x}{\partial z^2} \right) + \rho g_x$$

1. Stationärt flöde.
2. Konstant hastighet i x-led.
3. Konstant hastighet i z-led.
4. Ingen gravitationskomponent i x-led.

$$\Rightarrow \rho v_y \frac{\partial v_x}{\partial y} = \mu \frac{\partial^2 v_x}{\partial y^2} - \frac{\partial P}{\partial x} \quad , \quad \frac{\partial P}{\partial x} = \frac{\Delta P}{L}$$

$$\Rightarrow \boxed{\frac{\partial^2 v_x}{\partial y^2} - \frac{\rho v_y}{\mu} \frac{\partial v_x}{\partial y} = \frac{1}{\mu} \frac{\Delta P}{L}}$$

Homogen lösning :  $\frac{\partial^2 v_x}{\partial y^2} - \frac{\rho v_y}{\mu} \frac{\partial v_x}{\partial y} = 0$

Karakteristiskt polynom:  $r^2 - \frac{\rho v_y}{\mu} r = 0$

$$\Rightarrow r = \pm \sqrt{\frac{\rho v_y}{\mu}}$$

$$\Rightarrow v_{x,h}(y) = C_1 e^{-\sqrt{\frac{\rho v_y}{\mu}} y} + C_2 e^{\sqrt{\frac{\rho v_y}{\mu}} y}$$

1. forts.

► Partikulær løsning:

$$\boxed{\text{BETA s. 202: } y'' + ay' = P(x)}$$

$$\Rightarrow Y_p(x) = \frac{1}{a} \left( \int P(x) dx - \frac{P(x)}{a} + \frac{P'(x)}{a^2} - \dots \right)$$

$$\Rightarrow v_{x,P}(y) = -\frac{\mu}{\rho v_y} \left( \frac{1}{\mu L} \Delta P y + \frac{1}{\mu L} \frac{\mu}{\rho v_y} \right)$$

$$\underline{\text{Svar:}} \quad v_x(y) = C_1 e^{-\sqrt{\frac{\rho v_y}{\mu}} y} + C_2 e^{\sqrt{\frac{\rho v_y}{\mu}} y} - \frac{1}{\rho v_y} \left( \frac{\Delta P}{L} y + \frac{\Delta P}{L} \frac{\mu}{\rho v_y} \right)$$

$$\text{RVI: } v_x(y=0) = 0 \quad (\text{no-slip})$$

$$\text{RVII: } v_x(y=B) = 0 \quad (\text{no-slip})$$

2. Värmebalans över ett cylindriskt skal mellan  $r$  och  $r + \Delta r$  i isen:

$$qA|_r - qA|_{r+\Delta r} = \rho V c_p \frac{\partial T}{\partial t}$$

Volymen för skalet approximeras till  $V \approx 2\pi r L \Delta r$

$$\Rightarrow qA|_r - qA|_{r+\Delta r} = \rho c_p \cdot 2\pi r \Delta r L \frac{\partial T}{\partial t}$$

Arean för värme flödet är  $A = 2\pi r L$

$$\Rightarrow q \cdot 2\pi r L|_r - q \cdot 2\pi r L|_{r+\Delta r} = \rho c_p \cdot 2\pi r \Delta r L \frac{\partial T}{\partial t}$$

Dela med  $2\pi L \Delta r$ , låt  $\Delta r \rightarrow 0$

$$\Rightarrow -\frac{\partial}{\partial r} (qr) = \rho c_p r \frac{\partial T}{\partial t}$$

Fouriers lag:  $q = -\lambda \frac{\partial T}{\partial r}$

$$\Rightarrow \frac{\partial}{\partial r} \left( \lambda r \frac{\partial T}{\partial r} \right) = \rho c_p r \frac{\partial T}{\partial t}$$

Behöver 2 RV och ett BV!

$$\text{BV: } R_s(t=0) = R_{s0}$$

RV I: VB över is-vätske-skiktet:

Ledning i isen = Isbildningsvärme

$$\Rightarrow qA \Delta t = \Delta H \cdot m = \Delta H \rho A R_s \quad [\text{J}]$$

$$\text{Dela med } \Delta t \rightarrow 0 \Rightarrow -k \frac{\partial T}{\partial r} \Big|_{R_s} = \Delta H \rho \frac{\partial R_s}{\partial t}$$

RV II: VB vid tubväggen:

$$\text{Insida: } h(T - T_a) = k_v \frac{\partial T}{\partial r} \Big|_{r=R_i}$$

$$\text{Utsida: } k_v \frac{\partial T}{\partial r} \Big|_{r=R_o} = k_s \frac{\partial T}{\partial r} \Big|_{r=R_o}$$

3. Vi ska ta reda på hur mycket EO som kan lösa sig i droppen under fallet,

► Ställ upp en massbalans av EO(A) över ett sfäriskt skal i droppen: Transient förlopp!

$$N_A \cdot A|_r - N_A \cdot A|_{r+\Delta r} = \frac{\partial n_A}{\partial t} = \Delta V \frac{\partial c_A}{\partial t}$$

$$\text{Flödesarea: } A = 4\pi r^2$$

$$\text{Skalvolym: } V = 4\pi r^2 \Delta r$$

$$\Rightarrow \cancel{4\pi} r^2 N_A|_r - \cancel{4\pi} r^2 N_A|_{r+\Delta r} = \cancel{4\pi} r^2 \Delta r \frac{\partial c_A}{\partial t}$$

Delat med  $\Delta r \rightarrow 0$

$$\Rightarrow -\frac{\partial}{\partial r} (r^2 N_A) = r^2 \frac{\partial c_A}{\partial t}$$

$$\text{Ficks lag: } N_A = -D_{AB} \frac{\partial c_A}{\partial r}$$

$$\Rightarrow \frac{\partial}{\partial r} \left( r^2 D_{AB} \frac{\partial c_A}{\partial r} \right) = r^2 \frac{\partial c_A}{\partial t}$$

Behöver 2 RV och 1 BV

$$\text{BV: } c_A(r, t=0) = 0$$

$$\text{RVI: } c_A(r=R, t) = 15 \cdot P \text{ mol/m}^3$$

$$\text{RVII: } \left. \frac{\partial c_A}{\partial r} \right|_{r=0} = 0 \quad (\text{symmetri})$$



3. forts.

► Överskattning: Antag att droppen mätts av EO

$$\Rightarrow C_{\max} = K \cdot P = 15 \cdot 5 = 75 \text{ mol/m}^3$$

$$\text{Droppvolym: } V = \frac{4\pi d_p^3}{3 \cdot 2^3} = 5,236 \cdot 10^{-10} \text{ m}^3$$

$$\Rightarrow n_A = C_{\max} \cdot V = \underline{3,927 \cdot 10^{-8} \text{ mol}}$$

► Underskattning: Antag att droppen ej påverkas av formmotståndet (överskatta fallhastigheten) och

antag en konstant koncentrationsprofil  $\frac{\partial C_A}{\partial r} = \frac{\Delta C_A}{\Delta r} = \frac{C_A^*}{R}$

$$\text{Falltid: } h = v_0 t_f + \frac{g t_f^2}{2}$$

$$\Rightarrow t_f = \sqrt{\frac{2h}{g}} = 1,2765 \text{ s}$$

$$n_A = -N_A \cdot A \cdot \Delta t = D_{AB} \frac{\partial C_A}{\partial r} \cdot 4\pi R^2 \Delta t =$$

$$= D_{AB} \frac{C_A^*}{R} 4\pi R^2 \cdot t_f =$$

$$= 10^{-9} \cdot 75 \cdot 4\pi \cdot (0,5 \cdot 10^{-3}) \cdot 1,2765 \text{ s} =$$

$$= \underline{6,0151 \cdot 10^{-10} \text{ mol}}$$

Svar: Överskattning:  $n_A = 3,927 \cdot 10^{-8} \text{ mol EO}$

Underskattning:  $n_A = 6,015 \cdot 10^{-10} \text{ mol EO}$

4.

Transportekvationen  $\frac{\partial C}{\partial t} = D \left( \frac{\partial^2 C}{\partial r^2} + \frac{2}{r} \frac{\partial C}{\partial r} \right) - kC$  kräver

trä randvillkor och ett begynnelsevillkor:

$$\text{RVI: } C_r(r=R, t) = C_R$$

$$\text{RVII: } \left. \frac{\partial C}{\partial r} \right|_{r=0} = 0$$

$$\text{BV: } C_A(r, t=0) = 0$$

► Ansätt polynomet  $P(r, t) = f(t) g(r)$

$f(t)$  avtar exponentiellt med  $t$  pga 1:a ord reaktion

$$\Rightarrow f(t) = e^{-At}$$

$$g(r) = a + br + dr^2$$

$$\Rightarrow P(r, t) = e^{-At} (a + br + dr^2)$$

►  $P(r, t)$  uppfyller ej BV, ty  $P(r, 0) = 1 \cdot (a + br + dr^2)$

$\Rightarrow$  Sätt  $f(t) = e^{-Bt} - 1$  för att BV ska uppfyllas.

$$\Rightarrow P(r, t) = (e^{-Bt} - 1) (a + br + dr^2)$$

► Insättning av randvillkor:

$$\text{RVII: } \left. \frac{\partial P}{\partial r} \right|_{r=0} = f(t) (b + 2d \cdot 0) = 0 \Rightarrow b = 0$$

$$\Rightarrow P(r, t) = (e^{-Bt} - 1) (a + dr^2)$$

$$\text{RVI: } P(R, t) = (e^{-Bt} - 1) (a + dR^2) = C_R \Rightarrow a = \frac{C_R}{e^{-Bt} - 1} - dR^2$$

$$\Rightarrow P(r, t) = (e^{-Bt} - 1) \left( \frac{C_R}{e^{-Bt} - 1} + d(r^2 - R^2) \right)$$

4. forts

► 2 st kollokationspunkter behövs:  $V = \frac{4}{3} \pi R^3$

$$\text{Lämpliga punkter är } V_1 = \frac{1}{3} V = \frac{4}{9} \pi R^3 = \frac{4}{3} \pi r_1^3 \Rightarrow r_1 = R (1/3)^{1/3}$$

$$\text{och } V_2 = \frac{2}{3} V = \frac{8}{9} \pi R^3 = \frac{4}{3} \pi r_2^3 \Rightarrow r_2 = R (2/3)^{1/3}$$

Residualen sätts till 0 vid  $(r, t) = (R (1/3)^{1/3}, 5)$

och  $(r, t) = (R (2/3)^{1/3}, 5)$ . (5s är halva tiden).

$$\text{► Res}(r, t) = \mathcal{D} \left( \frac{\partial^2 P}{\partial r^2} + \frac{2}{r} \frac{\partial P}{\partial r} \right) - k P - \frac{\partial P}{\partial t}$$

$$\frac{\partial P}{\partial r} = 2d(e^{-\beta t} - 1)r$$

$$\frac{\partial^2 P}{\partial r^2} = 2d(e^{-\beta t} - 1)$$

$$\frac{\partial P}{\partial t} = d(r^2 - R^2)(-\beta)e^{-\beta t}$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \text{Res}(r, t) &= \mathcal{D} \left( 2d(e^{-\beta t} - 1)r + \frac{2}{r} \cdot 2d(e^{-\beta t} - 1)r \right) - \\ &\quad - k \cdot (e^{-\beta t} - 1) \left( \frac{Cr}{e^{-\beta t} - 1} + d(r^2 - R^2) \right) + \beta d(r^2 - R^2)e^{-\beta t} \end{aligned}$$

1 kollokationspunkterna  $r_1, r_2$  är  $\text{Res} = 0$ .

$$\Rightarrow \text{Res}(R(1/3)^{1/3}, 5) = 0, \text{Res}(R(2/3)^{1/3}, 5) = 0$$

∴ 2 ekvationer, 2 obekanta  $(\beta, d)$ . Lös ekvations-systemet för att bestämma  $\beta, d$ . Sätt in dem i  $P(r, t)$  för att beräkna  $P(r=R, 10s)$ .