

TENTAMEN I HÅLLFASTHETSLÄRA F — MHA 081

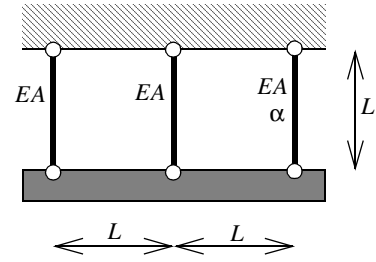
11 JANUARI 2011

- Tid och plats: 8.30—12.30 i M-huset. Lärare besöker salen ca 9.30 samt 11.00
- Hjälpmedel: **1.** Lärobok i hållfasthetslära: Hans Lundh, *Grundläggande hållfasthetslära*, Stockholm, 2000.
2. *Handbok och formelsamling i hållfasthetslära*, KTH, eller utdrag ur denna; vid Inst. for tillämpad mekanik utarbetad formelsamling.
3. Publicerade matematiska, fysiska och tekniska formelsamlingar. Medtagna böcker får innehålla 'normala' marginalanteckningar, men inga lösningar till problemuppgifter. Lösa anteckningar i övrigt är inte tillåtna. Vid tveksamma fall: kontakta skrivningsvakten **innan** hjälpmedlet används.
4. Valfri kalkylator i fickformat med tangentbord och sifferfönster i samma enhet.
- Lärare: Peter Möller, tel (772) 1505
- Lösningar: Anslås vid ingången till institutionens lokaler 12/1. Se även kurshemsidan.
- Poängbedömning: Varje uppgift kan ge maximalt 5 poäng. Maxpoäng på tentan är 25. Betygsgränser: 10–14p ger betyg 3; 15–19p ger betyg 4; för betyg 5 krävs minst 20p. Ytterligare 1 poäng ges för varje korrekt löst inlämningsuppgift under kursens gång (lp 4 2010) — dock krävs ovillkorligen minst 7 poäng på tentamen.
- För att få poäng på en uppgift vara läsligt och uppställda ekvationer/samband motiveras (det ska vara möjligt att följa tankegången). Använd entydiga beteckningar och rita tydliga figurer. Kontrollera dimensioner och (där så är möjligt) rimligheten i svaren.
- Resultatlista: Anslås **senast** 19/1 2011 på samma ställe som lösningarna samt på kurshemsidan. Resultaten sänds till betygsexpeditionen senast 24/1.
- Granskning: Torsdag 20/1 12⁰⁰–13⁰⁰ samt fredag 21/1 12³⁰–13³⁰ på inst. (2a våningen i norra trapphuset, nya M-huset).

Uppgifterna är inte ordnade i svårighetsgrad

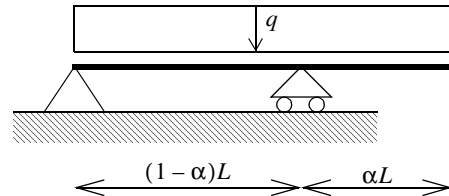
1.

En stel, viktlös, platta hänger i tre stänger, alla med samma elasticitetsmodul E och tvärsnittsarea A , från ett stelt tak. Temperaturen i den högra stängeln höjs med ΔT . Värmeutvidgningskoefficienten är α . Bestäm spänningarna i stängerna till följd av uppvärmningen. (5p)



2.

En fritt upplagd balk enligt figur är belastad endast av sin egenvikt q (kraft/längd). Det högra stödet är flyttbart. Bestäm α så att det till beloppet största böjmomentet i balken blir så litet som möjligt. (5p)



3.

I ett cartesiskt koordinatsystem (x, y, z) ges spänningarna i en viss punkt i en belastad elastisk

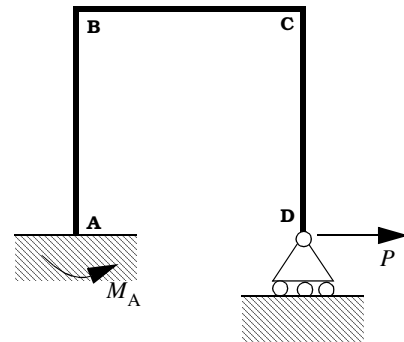
kropp av spänningstensorn $S = \begin{bmatrix} 80 & 40 & 0 \\ 40 & 0 & 20 \\ 0 & 20 & 80 \end{bmatrix}$ MPa. Bestäm

a: huvudspänningarna i punkten (3p) samt

b: normal- och skjuvspänning i ett plan (genom punkten) med normalvektorn $\frac{1}{\sqrt{6}}[1 \ 2 \ 1]^T$ (2p)

4.

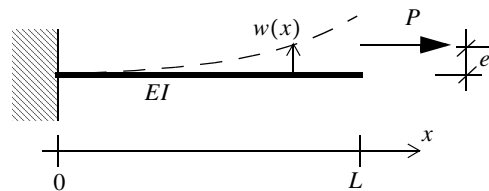
Ramen **ABCD** består av tre balkar som var och en har längden L och böjstyvheten EI . Konstruktionen är fast inspänd vid **A**; vid **D** är den rullgrad (vertikalförskjutning förhindrad) och belastad med en yttre kraft P . Bestäm inspänningsmomentet M_A vid **A**. (5P)



5.

En konsolbalk med böjstyvheten EI och längden L belastas av en dragande kraft P som verkar med excentriciteten $e \ll L$. Bestäm snittmoment i balken med hänsyn taget till utböjningen $w(x)$. Ledning: utböjningen fås

som lösningen till $\frac{d^4 w}{dx^4} - n^2 \frac{d^2 w}{dx^2} = 0$, där $n = \sqrt{\frac{P}{EI}}$. (5p)



Lösning 1: Frilägg systemet; vertikal kraftjämvikt ger

$$N_1 + N_2 + N_3 = 0 \quad (1)$$

medan momentjämvikt kring högra stångens infästning kräver

$$N_1 \cdot 2L + N_2 \cdot L = 0 \quad (2)$$

Vi har 3 obekanta, men bara 2 jämviktsekvationer (systemet är statiskt obestämt). En tredje ekvation fås med hjälp av ett deformationssamband: eftersom plattan betraktas som stel måste vi ha

$$\tan \theta = \frac{\delta_3 - \delta_1}{2L} = \frac{\delta_2 - \delta_1}{L} \text{ ur vilket vi löser}$$

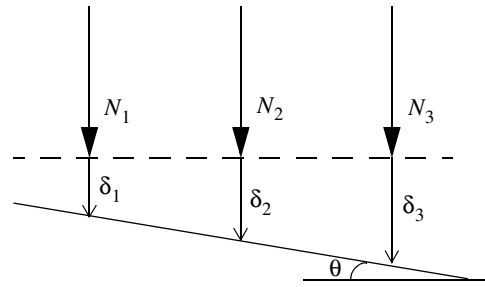
$$\delta_3 - 2\delta_2 + \delta_1 = 0 \quad (3)$$

Förlängningarna av stång 1 och 2 blir (Lundh ekv 2-14) $\delta_1 = \frac{N_1 L}{EA}$ respektive $\delta_2 = \frac{N_2 L}{EA}$; den tredje stången påverkas förutom av en normalkraft också av en termisk expansion, så dess förlängning blir $\delta_3 = \frac{N_3 L}{EA} + \alpha \cdot \Delta T \cdot L$. Insättning av uttrycken för förlängningarna i ekv (3) ger nu

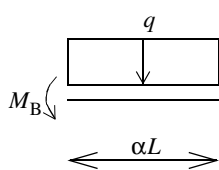
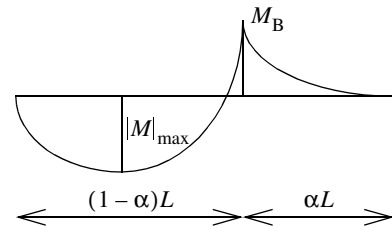
$$N_1 - 2N_2 + N_3 + \alpha EA \cdot \Delta T = 0 \quad (4)$$

Ekv (1), (2) och 4 ger $N_1 = N_3 = \frac{-\alpha EA \cdot \Delta T}{6}$ och $N_2 = \frac{\alpha EA \cdot \Delta T}{3}$. Efter division med tvärsnittsytan A

fås de sökta spänningarna: $\sigma_1 = \sigma_3 = \frac{-\alpha E \cdot \Delta T}{6}$, $\sigma_2 = \frac{\alpha E \cdot \Delta T}{3}$



Lösning 2: Snittmomentet under en utbredd last med konstant intensitet varierar kvadratiskt. Man inser att minsta max-momentet fås då snittmomentet M_B vid högra stödet är lika med max-momentet $|M|_{\max}$ i spannet mellan de 2 stöden.

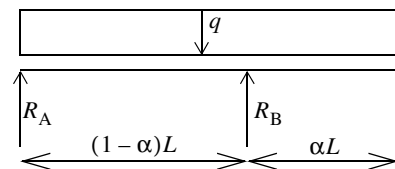


Snitta omedelbart till höger om det högra

stödet; momentjämvikt kring snittet ger $M_B = q \cdot \alpha L \cdot \frac{\alpha L}{2} = \frac{q(\alpha L)^2}{2}$

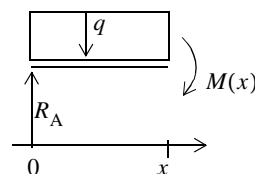
Betrakta nu hela strukturen; momentjämvikt kring högra stödet ger oss den vertikala stödkraften vid vänstra stödet:

$$R_A \cdot (1 - \alpha)L - qL \cdot \left[(1 - \alpha)L - \frac{L}{2} \right] = 0 \Rightarrow R_A = \frac{qL(1 - 2\alpha)}{2(1 - \alpha)}$$



Snittmomentet i spannet blir då $M(x) = \frac{qx^2}{2} - R_A x$. Extremväden

fås där $\frac{dM}{dx} = 0$: $qx - R_A = 0 \Rightarrow x = \hat{x} = \frac{R_A}{q} = \frac{(1 - 2\alpha)L}{2(1 - \alpha)}$, vilket ger



ett min eftersom $\frac{d^2M}{dx^2} = q > 0$. Vi har alltså $|M|_{\max} = -M(\hat{x}) = R_A \hat{x} - \frac{q\hat{x}^2}{2} = \frac{qL^2}{8} \cdot \frac{(1-2\alpha)^2}{(1-\alpha)^2}$. Villkoret

$|M|_{\max} = M_B$ ger nu

$$\frac{(1-2\alpha)^2}{8(1-\alpha)^2} = \frac{\alpha^2}{2} \Rightarrow (1-2\alpha) = 2\alpha(1-\alpha) \Rightarrow \alpha^2 - 2\alpha + \frac{1}{2} = 0 \Rightarrow \alpha = 1 \pm \sqrt{1 - \frac{1}{2}}$$

Bivillkoret $0 < \alpha < 1$ gör att bara den lägsta roten kan vara giltig: $\alpha = \frac{\sqrt{2}-1}{\sqrt{2}} \approx 0,29$

Lösning 3a: Huvudspänningarna fås som egenvärdena till spänningstensorn. $\det(S - \sigma I) = 0$ ger

$$-\sigma(80 - \sigma)^2 - 20^2(80 - \sigma) - 40^2(80 - \sigma) = 0$$

Man ser att en rot är $\sigma = 80$ MPa. Efter division med $(80 - \sigma)$ återstår $\sigma^2 - 80\sigma - (20^2 + 40^2) = 0$ med lösningen

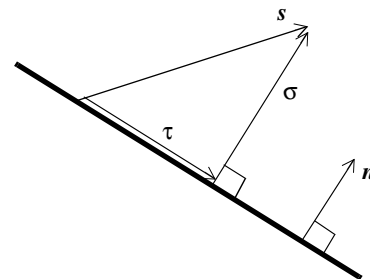
$$\sigma = (40 \pm \sqrt{40^2 + (20^2 + 40^2)}) \text{ MPa} = \begin{cases} 100 \text{ MPa} \\ -20 \text{ MPa} \end{cases}$$

Huvudspänningarna i punkten är alltså $\sigma_1 = 100$ MPa $\sigma_2 = 80$ MPa $\sigma_3 = -20$ MPa

Lösning 3b: (Lundh avsnitt 9.2.3) Spänningen s på en yta med normalvektor n beräknas som $s = Sn$. I vårt fall fås

$s = \frac{1}{\sqrt{6}} [160 \ 60 \ 120]^T$ MPa. Normalspänningen σ fås genom att projicera s på normalen: $\sigma = n^T s = \frac{200}{3}$ MPa ≈ 67 MPa. Skjuvspänningen

τ fås nu med Pythagoras sats som $\tau = \sqrt{|s|^2 - \sigma^2} \approx 53$ MPa

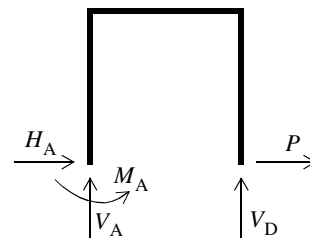


Lösning 4: Vi har 4 obekanta stödreaktioner enligt figuren, så ramen är statiskt obestäm. Momentjämvikt kring **A** ger att

$$M_A = -V_D L \quad (5)$$

och förskjutningen δ_{vD} kan beräknas enligt Castiglianos 2a sats som

$$\delta_{vD} = \frac{\partial}{\partial V_D} \int \frac{M^2}{EI} ds = \int \frac{\partial M}{\partial V_D} \frac{\partial}{\partial M} \left[\frac{M^2}{EI} \right] ds = \frac{1}{EI} \int M \frac{\partial M}{\partial V_D} ds \quad (6)$$



där vi utnyttjat att böjstyvheten EI är konstant och integrationen ska göras längs hela ramen.

Låt x_1 vara en koordinat från **D** mot **C** och

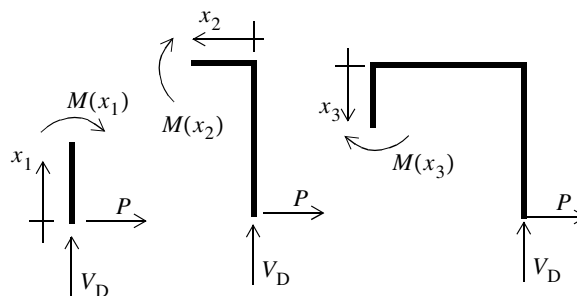
snitta genom **CD**. Momentjämvikt ger

$M(x_1) = Px_1$ så vi har här $\frac{\partial M}{\partial V_D} = 0$. Analogt får

vi för ett snitt mellan **B** och **C** att

$M(x_2) = PL + V_D x_2$ och $\frac{\partial M}{\partial V_D} = x_2$, medan ett snitt

genom delen **AB** ger $M(x_3) = P(L - x_3) + V_D L$ och $\frac{\partial M}{\partial V_D} = L$.



Insättning i (6) ger nu

$$\delta_{vD} EI = \int_0^L (M(x_1) \cdot 0) dx_1 + \int_0^L (M(x_2) \cdot x_2) dx_2 + \int_0^L (M(x_3) \cdot L) dx_3 = L^3 \left[0 + \left(\frac{P}{2} + \frac{V_D}{3} \right) + \left(V_D + \frac{P}{2} \right) \right]$$

Villkoret $\delta_{vD} = 0$ ger då att $V_D = \frac{-3P}{4}$ och det eftersökta stödmomentet fås sedan ur (5). $M_A = \frac{3PL}{4}$

Lösning 5: Lösningen till den styrande differentialekvationen är

$$w(x) = A + Bx + C \cosh(nx) + D \sinh(nx)$$

där integrationskonstanterna måste bestämmas ur randvillkoren. Vid vänster ände har vi trivialt $w(0) = 0$ och $w'(0) = 0$ (utböjning och rotation förhindrade). Momentjämvikt vid $x = L$ ger att

$M(L) = Pe$, så med $M = -EIw''$ får vi villkoret $w''(L) = \frac{-Pe}{EI}$. Vertikal kraftjämvikt kräver också att

$V(L) = 0$, men vi har också (Lundh ekv 8–59) $V = T + Nw'$ där $N \approx H = P$ och (ekv 8–62) $T = -EIw'''$;

insättning ger $-EIw'''(L) + Pw'(L) = 0$, så efter division med $-EI$ kan det fjärde villkoret skrivas

$$w'''(L) - n^2 w'(L) = 0.$$

Med

$$w'(x) = B + Cn \sinh(nx) + Dn \cosh(nx)$$

$$w''(x) = Cn^2 \cosh(nx) + Dn^2 \sinh(nx)$$

$$w'''(x) = Cn^3 \sinh(nx) + Dn^3 \cosh(nx)$$

ger de fyra randvillkoren

$$A + C = 0 \quad B + Dn = 0 \quad C \cosh(nL) + D \sinh(nL) = -e \quad -Bn^2 = 0$$

som har lösningen $B = D = 0$, $A = -C = \frac{e}{\cosh(nL)}$. Snittmomentet i konsolen fås nu som

$$M(x) = -EIw''(x) = \frac{Pe \cosh(nx)}{\cosh(nL)}$$