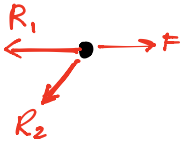


4.1 a)

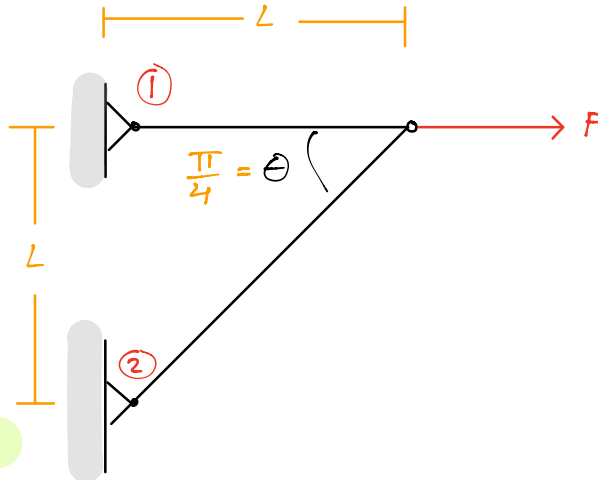
Beräkna stångkrafter samt vertikal
förskjutning



JKT ger:

$$(\uparrow): R_2 \sin \theta = 0 \Leftrightarrow R_2 = 0$$

$$(\rightarrow): F - R_1 = 0 \Leftrightarrow R_1 = F$$



Vi in för försjutningens komponenter: u o v .



Det följer att ① endast rörs i horisontell riktning: $u = \ell \cdot \epsilon_1$

$$\text{Alltså } u = \ell \cdot \frac{\sigma_1}{E} = \ell \cdot \frac{F_1}{AE} = \frac{F\ell}{AE}$$

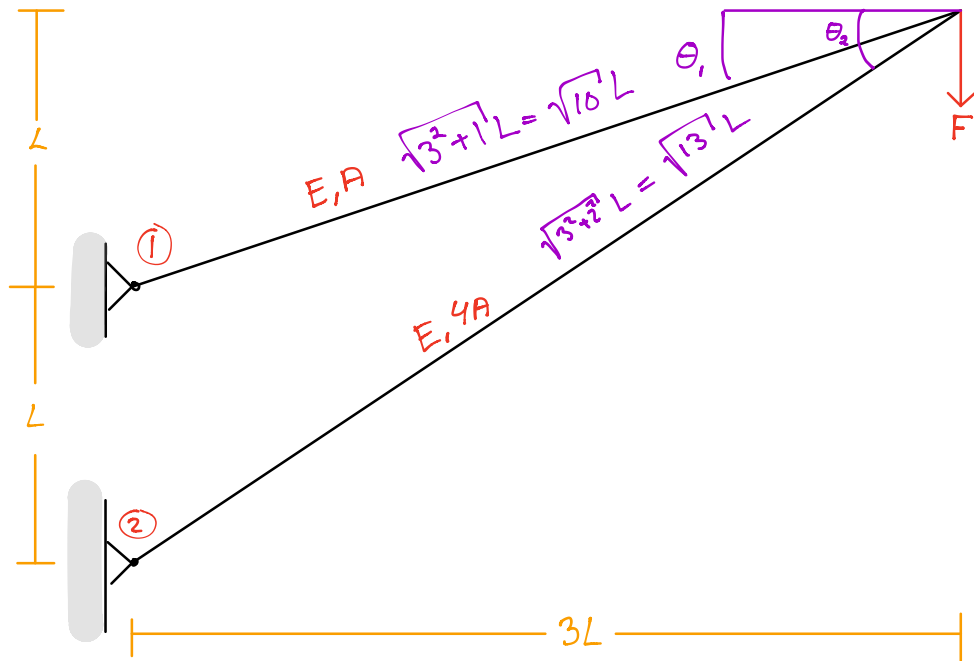
Vi intresserar oss emellertid endast av v .

Från stång ② följer $\delta_2 = \frac{1}{\sqrt{2}}u - \frac{1}{\sqrt{2}}v$ u o v 's projektion i riktningen av ②

Men då denna stång är obelastad gäller: $\delta_2 = 0 \Leftrightarrow u = v$

Vi får att $\delta_v = v = u$ alltså $v = \frac{F\ell}{AE}$

b)



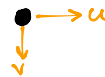
Det gäller att: $\cos \theta_1 = \frac{3}{\sqrt{10}}$ $\sin \theta_1 = \frac{1}{\sqrt{10}}$
 $\cos \theta_2 = \frac{3}{\sqrt{13}}$ $\sin \theta_2 = \frac{2}{\sqrt{13}}$

Studera kraftens angrepps punkt.

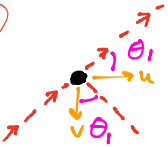


För JKT gäller: $(\uparrow) -R_1 \sin \theta_1 - R_2 \sin \theta_2 - F = 0 \Leftrightarrow -\frac{R_1}{\sqrt{10}} - \frac{R_2 \cdot 2}{\sqrt{13}} = F$ (1)
 $(\rightarrow) -R_1 \cos \theta_1 - R_2 \cos \theta_2 = 0 \Leftrightarrow R_1 \cdot \frac{3}{\sqrt{10}} = -R_2 \cdot \frac{3}{\sqrt{13}}$ (2)

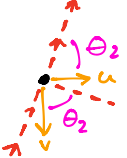
Vi in för förskjutningen u o v .



Eftersom vi endast tillåter töjning i stängernas längsriktning måste vi studera u o v 's projektioner längs stängernas riktningar

①  från bilden får vi med hänsyn till riktning:

$$\delta_1 = u \cdot \cos \theta_1 - v \cos \left(\frac{\pi}{2} - \theta_1 \right) = u \cos \theta_1 - v \sin \theta_1 \quad (3)$$

② 
$$\delta_2 = u \cos \theta_2 - v \cos \left(\frac{\pi}{2} - \theta_2 \right) = u \cos \theta_2 - v \sin \theta_2 \quad (4)$$

Eftersom det gäller att $\delta = \epsilon \cdot L = \frac{\sigma}{E} L = \frac{F}{AE} \cdot L \quad (5)$

Sammanslagning av (3) & (5)

$$\begin{cases} u \cdot \frac{3}{\sqrt{10}} - v \cdot \frac{1}{\sqrt{10}} = \frac{R_1 \sqrt{10} l}{AE} \\ u \cdot \frac{3}{\sqrt{13}} - v \cdot \frac{2}{\sqrt{13}} = \frac{R_2 \sqrt{13} l}{(4A)E} \end{cases} \quad \begin{cases} u \cdot 3 - v = \frac{10 R_1 l}{AE} \\ 3u - 2v = \frac{13 R_2 l}{4AE} \end{cases} \xrightarrow{[1]-[2]} \quad V = \frac{l}{AE} \left(10 R_1 - \frac{13}{4} R_2 \right) \quad (6)$$

tre ekvationer, tre obekanta alltså löbart

$$\begin{cases} V = \frac{l}{AE} \left(10 R_1 - \frac{13}{4} R_2 \right) \quad (6) \\ F = -\frac{R_1}{\sqrt{10}} - \frac{2 R_2}{\sqrt{13}} \quad (1) \\ R_1 \frac{3}{\sqrt{10}} = -R_2 \frac{3}{\sqrt{13}} \quad (2) \Leftrightarrow R_1 = -R_2 \frac{\sqrt{10}}{\sqrt{13}} \end{cases} \quad \text{Insättning i 1 ger}$$

$$F = R_2 \frac{1}{\sqrt{13}} - 2 R_2 \frac{1}{\sqrt{13}} = -\frac{3}{\sqrt{13}} R_2$$

Alltså: $R_2 = -\sqrt{13} F$ (Tryck)

Nu kan R_1 lösas ut:

$$R_1 = -R_2 \frac{\sqrt{10}}{\sqrt{13}} = -(-\sqrt{13}F) \frac{\sqrt{10}}{\sqrt{13}} = \sqrt{10}F \text{ (Drag)}$$

Eftersom vi endast är intresserade av v får vi:

$$V = \frac{e}{AE} (\sqrt{10} 10F + \frac{13}{4} \sqrt{13} F)$$

$$\text{Alltså: } V = \frac{Fe}{AE} \left(\sqrt{10} + \frac{\sqrt{13}^3}{4} \right)$$

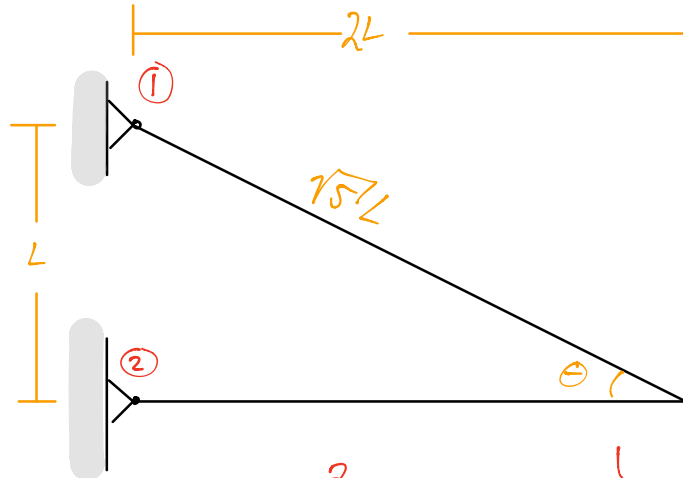
4.2

Beräkna förskjutningen hos den yttre knutpunkten vid en homogen temperaturhöjning. Alla stänger är av samma material.

a)

Det gäller att $\epsilon = \epsilon^e + \epsilon^T$
 där $\epsilon^T = \alpha \Delta T$

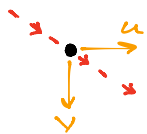
Alltså:



$$\cos \theta = \frac{2}{\sqrt{5}} \quad \sin \theta = \frac{1}{\sqrt{5}}$$

$$\epsilon = \frac{\sigma}{E} + \alpha \Delta T \Leftrightarrow \epsilon = \frac{F}{AE} + \alpha \Delta T$$

För JKT krävs att alla krafter är 0



$$u = 2L \cdot \epsilon_2$$

$$u \cdot \cos \theta + v \cdot \sin \theta = \sqrt{5}L \epsilon_1$$

$$\text{alltså } u \cdot \frac{2}{\sqrt{5}} + v \cdot \frac{1}{\sqrt{5}} = \sqrt{5}L \epsilon_1$$

$$\epsilon_1 = \frac{F_1}{AE} + \alpha \Delta T = \alpha \Delta T \quad (F_1 = 0)$$

$$\epsilon_2 = \alpha \Delta T$$

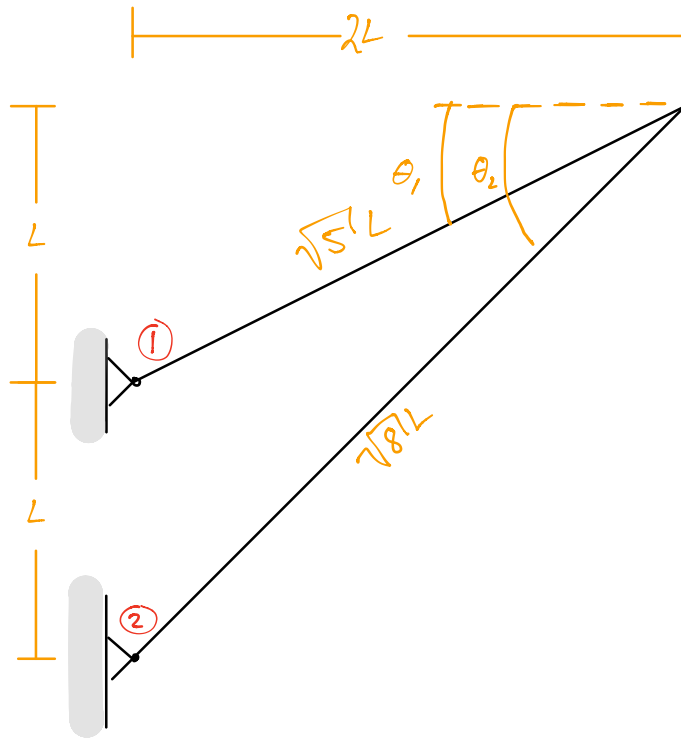
$$u = 2L \cdot \alpha \Delta T$$

$$2L \alpha \Delta T \cdot \frac{2}{\sqrt{5}} + v = \sqrt{5}L \alpha \Delta T \Leftrightarrow v = L \alpha \Delta T$$

Svar: $2L \alpha \Delta T$ åt höger, $L \alpha \Delta T$ nedåt

b)

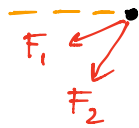
Samma som i a)



Vi har $\cos \theta_1 = \frac{2}{\sqrt{5}}$ $\sin \theta_1 = \frac{1}{\sqrt{5}}$ $\cos \theta_2 = \frac{2}{\sqrt{8}} = \frac{1}{\sqrt{2}}$ $\sin \theta_2 = \frac{1}{\sqrt{2}}$

$$\epsilon = \epsilon^e + \epsilon^T = \frac{\sigma}{E} + \alpha \Delta T = \frac{F}{AE} + \alpha \Delta T$$

Frilagg



$$(\uparrow) -F_1 \sin \theta_1 - F_2 \sin \theta_2 = 0$$

$$\Leftrightarrow F_1 = -F_2 \cdot \frac{1}{\sqrt{2}} \cdot \sqrt{5} = -F_2 \sqrt{\frac{5}{2}}$$

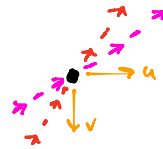
$$(\rightarrow): -F_1 \cos \theta_1 - F_2 \cos \theta_2 = 0$$

$$\Leftrightarrow F_2 \sqrt{\frac{5}{2}} \cdot \frac{2}{\sqrt{5}} - \frac{1}{\sqrt{2}} F_2 = 0 \Leftrightarrow F_2 = 0 \quad F_1 = 0$$

Alla knutar är 0!

Studera förskjutningen:

$$\delta_1 = u \cdot \cos \theta_1 - v \sin \theta_1 = u \cdot \frac{2}{\sqrt{5}} - v \cdot \frac{1}{\sqrt{5}}$$



$$\delta_2 = u \cos \theta_2 - v \sin \theta_2 = \frac{u-v}{\sqrt{2}}$$

Nu gäller att $\delta = \epsilon \cdot l = l \left(\frac{F}{EA} + \alpha \Delta T \right)$

Insättning ger:

$$\begin{cases} F_1 = F_2 = 0 \\ \sqrt{5}l \left(\frac{F_1}{EA} + \alpha \Delta T \right) = \frac{2u-v}{\sqrt{5}} \\ \sqrt{8}l \left(\frac{F_2}{EA} + \alpha \Delta T \right) = \frac{u-v}{\sqrt{2}} \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} 5l \alpha \Delta T = 2u-v \\ 4l \alpha \Delta T = u-v \end{cases}$$

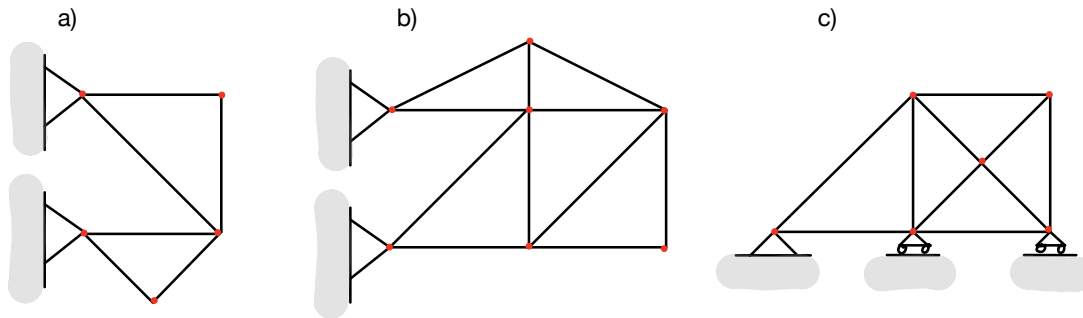
$$[2] - 2[3] \rightarrow 5l \alpha \Delta T - 8l \alpha \Delta T = v \Leftrightarrow v = -3\alpha \Delta T l$$

$$[3] \rightarrow u = 4l \alpha \Delta T + v = l \alpha \Delta T$$

Svar: Knutpunkten förskjuts upp $3\alpha \Delta T l$ o åt höger

$l \alpha \Delta T$

4.3



I varje knutpunkt kan 2 jämvikts ekvationer ställas upp, 1 vertikal & 1 horisontell. Varje stång kan endast bära tryck eller dragkrafter. Alltså gäller graden av statisk obeständhet:

$$-2 n_{\text{knut.p}} + n_{\text{stäng}} + n_{\text{fäste}}^v + n_{\text{fäste}}^h$$

- vertikal
horisontell

I a får vi: $n_{\text{knut.p}} = 5$ $n_{\text{stäng}} = 6$ $n_{\text{fäste}}^v = 2$ $n_{\text{fäste}}^h = 2$

$-2 \cdot 5 + 6 + 2 + 2 = 0$ Alltså statiskt bestämt

I b får vi: $n_{\text{knut.p}} = 7$ $n_{\text{stäng}} = 11$ $n_{\text{fäste}}^v = 2$ $n_{\text{fäste}}^h = 2$

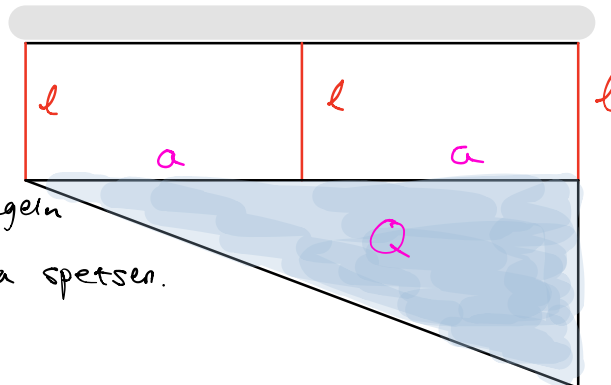
$-7 \cdot 2 + 11 + 2 + 2 = 1$ 1 gång statiskt obestämt

I c: $n_{\text{knut.p}} = 6$ $n_{\text{stäng}} = 10$ $n_{\text{fäste}}^v = 3$ $n_{\text{fäste}}^h = 1$

$-12 + 10 + 3 + 1 = 2$ alltså 2 ggr st. obestämt

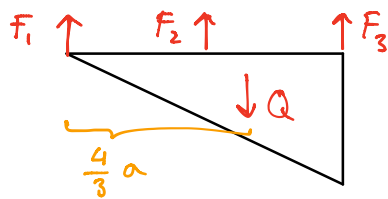
4.4

Beräkna linkrafterna om plåten antas vara stel.



Masscentrum i x-led för triangeln ligger $\frac{2}{3} \cdot (2a)$ från den vänstra spetsen.

FRILÄGG:

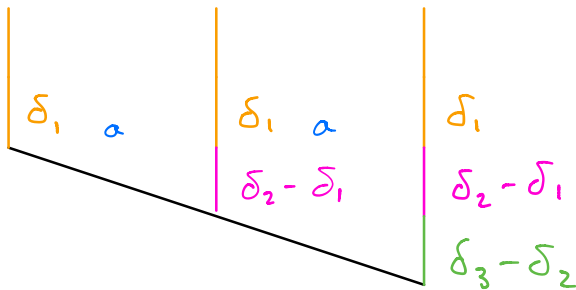


$$(\uparrow): F_1 + F_2 + F_3 = Q$$

$$(\curvearrowright): -F_2 \cdot a - F_3 \cdot (2a) + Q \cdot \frac{4}{3}a = 0$$

(3 obekanta 2 ekv. 1 gång obestämt)

Vi har även ett deformations villkor



$$\frac{\delta_2 - \delta_1}{a} = \frac{\delta_3 - \delta_2 + \delta_2 - \delta_1}{2a} = \frac{\delta_3 - \delta_1}{2a}$$

$$\delta_2 - \delta_1 = \frac{1}{2}(\delta_3 - \delta_1)$$

Men eftersom: $\delta = \epsilon \cdot l = \frac{\sigma}{E} l = \frac{F}{AE} l$ kan vi nu lösa ekv.

$$\left\{ \begin{array}{l} F_1 + F_2 + F_3 = Q \\ -F_2 \cdot a - F_3 \cdot (2a) + Q \cdot \frac{4}{3}a = 0 \\ \delta_2 - \delta_1 = \frac{1}{2}(\delta_3 - \delta_1) \Leftrightarrow \frac{l}{AE}(F_2 - F_1) = \frac{l}{2AE}(F_3 - F_1) \Leftrightarrow F_3 = 2F_2 - F_1 \end{array} \right.$$

Alltså har vi: $[1] \ominus [3] : F_1 + F_2 + 2F_2 - F_1 = Q \Leftrightarrow F_2 = \frac{1}{3}Q$

$[2] : Qa\left(\frac{4}{3} - \frac{1}{3}\right)\frac{1}{2a} = F_3 : F_3 = \frac{Q}{2}$

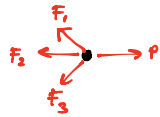
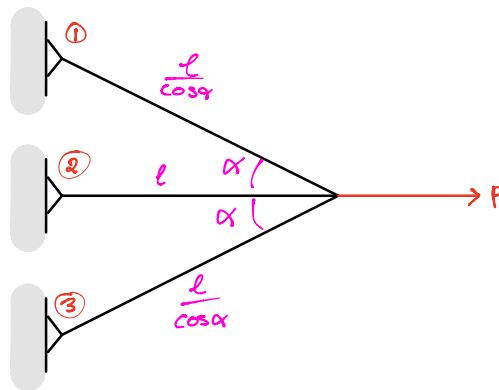
$[1]$ ger nu: $F_1 = Q - \frac{Q}{2} - \frac{1}{3}Q \Leftrightarrow F_1 = \frac{1}{6}Q$

4.5

Den mittersta stängen har längden l . E och A är även givna.
Bestäm förskjutningen.

Baserat på symmetrin förväntar vi oss att den vertikala förskjutningen är 0.

Börja med friläggning:



$$(\uparrow): F_1 \sin \alpha - F_3 \sin \alpha = 0 \Leftrightarrow F_1 = F_3$$

$$(\rightarrow): P - F_2 - 2F_1 \cos \alpha = 0 \Leftrightarrow P = F_2 + 2F_1 \cos \alpha$$

1 gång statiskt obestämt:

Deformationsvillkor:

Inför förskjutningar u & v



$$\text{För 3: } \delta_3 = u \cdot \cos \alpha - v \cdot \cos \left(\frac{\pi}{2} - \alpha \right) = u \cos \alpha - v \sin \alpha$$

$$\text{För 1 (symmetri): } \delta_1 = u \cos \alpha + v \sin \alpha$$

$$\text{Men: } \delta = L \cdot \epsilon = L \cdot \frac{\sigma}{E} = L \cdot \frac{F}{AE} : \quad \delta_1 = \frac{l}{\cos \alpha} \frac{F_1}{AE} \quad \delta_3 = \frac{l}{\cos \alpha} \frac{F_3}{AE} = \frac{l}{\cos \alpha} \frac{F_1}{AE}$$

$$\text{Alltså gäller att } \delta_1 = \delta_3 \text{ eller: } u \cos \alpha - v \sin \alpha = u \cos \alpha + v \sin \alpha \Leftrightarrow v = 0$$

Som förväntat!

$$\delta_2 = u = l \frac{F_2}{AE} \quad (\text{Nu är systemet lösbart})$$

$$F_1 = F_3$$

$$P = F_2 + 2F_1 \cos \alpha$$

$$\delta_1 = u \cos \alpha + v \sin \alpha = u \cos \alpha$$

$$\delta_2 = u = \ell \frac{F_2}{AE}$$

$$\delta_1 = \frac{\ell}{\cos \alpha} \frac{F_1}{AE}$$

med [5] för vi: $u = \frac{\ell}{\cos^2 \alpha} \frac{F_1}{AE}$

Nu har vi två uttryck för u :

$$\ell \frac{F_2}{AE} = \frac{\ell}{\cos^2 \alpha} \frac{F_1}{AE} \Leftrightarrow F_2 = \frac{F_1}{\cos^2 \alpha}$$

Insättning i [2] ger: $P = F_1 \left(\frac{1}{\cos^2 \alpha} + 2 \cos \alpha \right) = F_1 \left(\frac{1 + 2 \cos^3 \alpha}{\cos^2 \alpha} \right)$

Vi får alltså: $F_1 = P \frac{\cos^2 \alpha}{1 + 2 \cos^3 \alpha} = F_3 \Leftrightarrow F_2 = \frac{P}{1 + 2 \cos^3 \alpha}$

$$u = \ell \frac{F_2}{AE} \Leftrightarrow u = \frac{P \ell}{AE (1 + 2 \cos^3 \alpha)}$$