

**Oppgave 3.1:**

Vi setter at  $\mathbf{F}_2 = \begin{bmatrix} F_{2x} \\ F_{2y} \end{bmatrix}$ . Da har vi:

$$|\mathbf{F}_2| = 13 \Leftrightarrow \sqrt{F_{2x}^2 + F_{2y}^2} = 13 \Leftrightarrow F_{2x}^2 + F_{2y}^2 = 169.$$

Siden  $\mathbf{F}$  danner  $45^\circ$  med positiv  $x$ -akse, kan vi skrive  $\mathbf{F} = \begin{bmatrix} a \\ a \end{bmatrix}$  der  $a$  er et positivt tall. Videre

har vi at

$$\mathbf{F}_1 + \mathbf{F}_2 = \mathbf{F} \Leftrightarrow \begin{bmatrix} -4 \\ 3 \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} F_{2x} \\ F_{2y} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} a \\ a \end{bmatrix}.$$

Dette gir de to likningene

$$\left. \begin{array}{l} -4 + F_{2x} = a \\ 3 + F_{2y} = a \end{array} \right\} \Leftrightarrow -4 + F_{2x} = 3 + F_{2y} \Leftrightarrow F_{2x} = 7 + F_{2y}.$$

Da blir

$$F_{2x}^2 + F_{2y}^2 = 169 \Leftrightarrow (7 + F_{2y})^2 + F_{2y}^2 = 169 \Leftrightarrow 49 + 14F_{2y} + F_{2y}^2 + F_{2y}^2 = 169$$

$$\Leftrightarrow 2F_{2y}^2 + 14F_{2y} = 120 \Leftrightarrow F_{2y}^2 + 7F_{2y} - 60 = 0$$

$$F_{2y} = \frac{-7 \pm \sqrt{7^2 - 4 \cdot (-60)}}{2 \cdot 1} = \frac{-7 \pm 17}{2} = \begin{cases} 5 \\ -12 \end{cases}$$

Løsningen  $F_{2y} = -12$  fører til at  $a = 3 + F_{2y} = 3 + (-12) = -9$ , i strid med kravet om at  $a$  skal være et positivt tall. Vi kan kun bruke løsningen  $F_{2y} = 5$ . Da blir

$$F_{2x} = 7 + F_{2y} = 7 + 5 = 12,$$

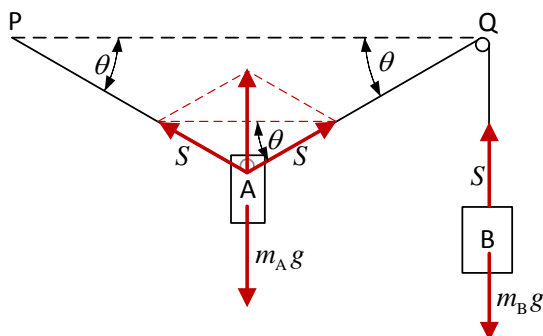
slik at

$$\mathbf{F}_2 = \begin{bmatrix} F_{2x} \\ F_{2y} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 12 \\ 5 \end{bmatrix} \text{ med benevning N.}$$

Videre blir  $a = 3 + F_{2y} = 3 + 5 = 8$ , slik at

$$a = \frac{1}{3}g \sin \theta \mathbf{F} = \begin{bmatrix} a \\ a \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 8 \\ 8 \end{bmatrix}, \text{ med benevning N.}$$

**Oppgave 3.2:**



Klossen B henger i ro. Altså er  $S = m_B g$ .

Klossen A henger også i ro. Ser at komponenten av snordraget  $\mathbf{S}$  i vertikal retning ved A er

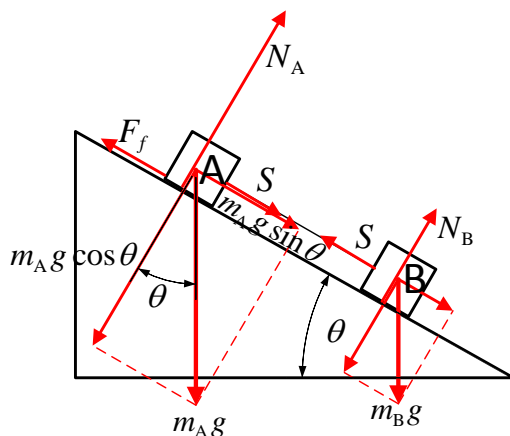
$$S_y = S \cdot \sin \theta.$$

Siden kloss A kan gli uten friksjon, må snordraget være like stort begge veier ved A.

Da får vi at  $2S \cdot \sin \theta = m_A g$

$$\text{som gir } \sin \theta = \frac{m_A g}{2S} = \frac{m_A g}{2m_B g} = \frac{m_A}{2m_B}.$$

**Oppgave 3.3:**



Til venstre ser du situasjonen etter at kloss B er bundet sammen med kloss A. For begge klossene benytter vi at normalkraften  $N = mg \cos \theta$ , og setter ellers bare opp Newtons 2. lov langs skråplanet med positiv retning ned langs skråplanet.

a) Ser først på situasjonen mens A ligger alene på skråplanet. Da er

$$m_A g \sin \theta - F_f = m_A \cdot a.$$

Videre er

$$F_f = \mu N_A = \mu m_A g \cos \theta.$$

Når klossen glir med konstant fart, er  $a = 0$ . Da blir

$$m_A g \sin \theta - \mu m_A g \cos \theta = 0 \Leftrightarrow \underline{\underline{\mu = \tan \theta.}}$$

b) Setter opp komponentene av Newtons 2. lov langs skråplanet, og benytter at snordraget  $S$  er like stort i begge ender av snora, og at begge klossene har samme akselerasjon  $a$ :

Kloss A:  $m_A g \sin \theta + S - F_f = m_A a$

Kloss B:  $m_B g \sin \theta - S = m_B a$

Ser at  $S$  forsvinner når likningene legges sammen:

$$m_A g \sin \theta + m_B g \sin \theta - F_f = m_A a + m_B a$$

Setter inn at  $m_A = m$ ,  $m_B = \frac{1}{2}m$ , og  $F_f = \mu mg \cos \theta$ , og får

$$mg \sin \theta + \frac{1}{2}mg \sin \theta - \mu mg \cos \theta = ma + \frac{1}{2}ma$$

$$\left(\frac{3}{2} \sin \theta - \mu \cos \theta\right) mg = \frac{3}{2} ma$$

Men når skråplanet har samme helningsvinkel som før, er  $\mu = \tan \theta$ . Forkorter bort  $m$  og setter inn:

$$\left(\frac{3}{2} \sin \theta - \tan \theta \cdot \cos \theta\right) g = \frac{3}{2} a \Leftrightarrow a = \frac{2}{3} \left(\frac{3}{2} \sin \theta - \sin \theta\right) g = \underline{\underline{\frac{1}{3} g \sin \theta.}}$$

Finner enklest snordraget fra likningen for kloss B:

$$m_B g \sin \theta - S = m_B a \Leftrightarrow S = \frac{1}{2} mg \sin \theta - \frac{1}{2} m \cdot \frac{1}{3} g \sin \theta = \underline{\underline{\frac{1}{3} mg \sin \theta.}}$$

**Oppgave 3.4:**

a1) Den eneste kraften som virker i horisontal retning, er friksjonskraften. Den største verdien friksjonskraften kan ha er

$$F_f = \mu N = \mu mg$$

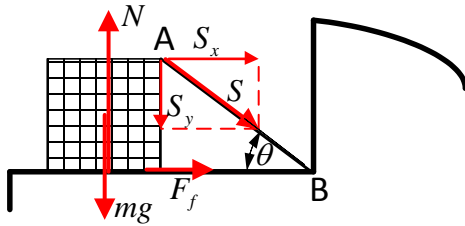
slik at kassens største akselerasjon er gitt ved

$$F_f = m \cdot a \Leftrightarrow \mu mg = m \cdot a \Leftrightarrow a = \mu g = 0.20 \cdot 9.81 \text{ m/s}^2 = \underline{\underline{1.96 \text{ m/s}^2.}}$$

a2) På samme måte som ovenfor får vi at den største verdien av sentripetalakselerasjonen er gitt ved

$$F_f = m \cdot \frac{v^2}{R} \Leftrightarrow \mu mg = m \cdot \frac{v^2}{R} \Leftrightarrow v = \sqrt{\mu g R} = \sqrt{0.20 \cdot 9.81 \text{ m/s}^2 \cdot 20 \text{ m}} = \underline{\underline{6.3 \text{ m/s.}}}$$

b)



Siden akselerasjonen er større enn de  $1.96 \text{ m/s}^2$  som vi fant i a1), må det være en strekk-kraft  $S$  i tauet som bidrar til å akselerere kassen. Men  $y$ -komponenten av  $S$  vil presse kassen ned mot lasteplanet slik at friksjonskraften økes. Med  $x$ -akse i fartsretningen og  $y$ -akse rett opp fra lasteplanet blir Newtons 2. lov slik:

$$\mathbf{F} = m\mathbf{a} \Leftrightarrow \begin{bmatrix} S_x + F_f \\ N - mg - S_y \end{bmatrix} = m \begin{bmatrix} a \\ 0 \end{bmatrix}.$$

Siden tauet er  $1.00 \text{ m}$  langt, og kassen er  $0.60 \text{ m}$  høy, vet vi at

$$\sin \theta = \frac{0.60 \text{ m}}{1.00 \text{ m}} = 0.60$$

slik at

$$\cos \theta = \sqrt{1 - \sin^2 \theta} = \sqrt{1 - 0.60^2} = 0.80.$$

Da blir

$$S_x = S \cos \theta = 0.80S,$$

$$S_y = S \sin \theta = 0.60S.$$

Videre er  $F_f = \mu N$ . Setter alt dette inn i Newtons 2. lov, og får disse komponentlikningene:

$$x\text{-retning: } \mu N + 0.80S = m \cdot a$$

$$y\text{-retning: } N - mg - 0.60S = 0 \Leftrightarrow N = mg + 0.60S.$$

Da blir

$$\mu(mg + 0.60S) + 0.80S = m \cdot a \Leftrightarrow (0.60\mu + 0.80)S = ma - \mu mg$$

$$S = \frac{m(a - \mu g)}{0.60\mu + 0.80} = \frac{100 \text{ kg}(4.00 \text{ m/s}^2 - 0.20 \cdot 9.81 \text{ m/s}^2)}{0.60 \cdot 0.20 + 0.80} = \underline{\underline{222 \text{ N}}}$$