

Løsningsforslag Oppgave 1 – 25 Mekanikk

1) A: Ingen horisontale krefter på kula, så  $a_x = 0$ ,  $v_x$  er konstant, og  $x$  øker lineært med tiden  $t$ .

2) A: Energibevarelse gir:

$$\begin{aligned}\frac{1}{2}mv_1^2 + mga &= \frac{1}{2}mv_2^2 + mgb \\ \Rightarrow v_2 &= \left[ v_1^2 + 2g(a-b) \right]^{1/2}\end{aligned}$$

3) D: Pianoet står i ro, så total kraft på det er null. Horisontalt påvirkes pianoet av deg, dvs skyvkraften på 700 N, og en motsatt rettet og like stor friksjonskraft fra teppet.

4) E: Impulsbevarelse:  $|p_2| = |p_3| = p$ . Det gir  $K_3/K_2 = (p^2/6m)/(p^2/4m) = 2/3$ , slik at  $K_2/(K_2 + K_3) = K_2/(5K_2/3) = 3/5 = 60\%$ .

5) B: Beltedelen som har kontakt med underlaget står i ro. Øvre horisontale beltedel har dobbelt så stor hastighet som gravemaskinen.

6) E:

$$A = 4\pi r^2 = 15.205 \text{ cm}^2$$

For å anslå usikkerheten i  $A$ , kan vi regne ut  $A$  med radius hhv 11.1 og 10.9 mm. Dette gir hhv 15.483 og 14.930  $\text{cm}^2$ , så vi ser at usikkerheten i  $A$  er ca  $\pm 0.3 \text{ cm}^2$ . Alternativt, og litt raskere, kan vi si at

$$\Delta A/A = 2\Delta r/r \Rightarrow \Delta A = 2A\Delta r/r \simeq 0.3 \text{ cm}^2$$

7) B:

$$m = \rho V = 7.86 \text{ g/cm}^3 \cdot (4\pi/3) \cdot 1.1 \text{ cm}^3 = 43.8 \text{ g}$$

8) E:

$$I_0/m = 2r^2/5 = 48.4 \text{ mm}^2$$

9) A:

$$K = mv^2/2 + I_0\omega^2/2 = 7mv^2/10$$

Starthøyde:  $y_0 \cdot (1.2^4 - 1.2^2) = 0.6336y_0$ . Dermed:

$$|\Delta U| = K \Rightarrow v = \sqrt{10g \cdot 0.6336y_0/7} = 149 \text{ cm/s}$$

10) C: Helningsvinkel gitt ved  $\tan \theta = dy/dx$ , med

$$dy/dx = y_0(4x^3/L^4 - 2x/L^2).$$

I hver ende er  $x = \pm 6L/5$  som gir

$$|dy/dx|_{\max} \simeq 4.5y_0/L = 0.45.$$

Det gir en (maksimal) helningsvinkel  $\theta_{\max} = \arctan 0.45 = 24^\circ$ .

11) A: I banens to bunnpunkter (og det lokale topp-punktet ved  $x = 0$ ) er  $dy/dx = 0$ :  $dy/dx \sim 4x^3/L^4 - 2x/L^2 \sim 4x^2/L^2 - 2 = 0$  for  $x = \pm L/\sqrt{2}$ . Her er  $d^2y/dx^2 = y_0(12x^2/L^4 - 2/L^2) = y_0(6 - 2)/L^2 = 4y_0/L^2 = 1/\rho$ , slik at krumningsradien er  $\rho = L^2/4y_0 = 625$  cm.

12) B: Kinetisk energi øker lineært med tiden:  $K(t) = A(t - t_0)$ . Da er tilført effekt konstant:  $P = dK/dt = A$ . Dvs,  $P = Fv = mav = A$  er konstant. Siden  $K = mv^2/2$ , vil  $v \sim \sqrt{t}$  og  $a \sim 1/\sqrt{t}$ , og dermed vil  $F \sim 1/\sqrt{t}$ .

13) C: Energibevarelse gir  $kx^2/2 = mv^2/2$ , dvs  $k = mv^2/x^2 = 0.042 \cdot 0.42^2/0.042^2 = 4.2$  N/m.

14) D: Fra figuren ser vi at  $\rho(R) = \rho_0/4$ , som betyr at  $\alpha = 3/4$ .

15) B: Et tynt kuleskall med radius  $r$  og tykkelse  $dr$  har volum  $dV = 4\pi r^2 dr$  (oppgitt), og følgelig masse  $dm = \rho(r)dV = \rho_0(1 - \alpha r/R) \cdot 4\pi r^2 dr$ . Hele jordas masse bestemmes ved å legge sammen massene til slike tynne kuleskall, fra innerst ( $r = 0$ ) til ytterst ( $r = R$ ):

$$\begin{aligned} M &= \int dm = \int_0^R \rho_0(1 - \alpha r/R) \cdot 4\pi r^2 dr \\ &= 4\pi\rho_0 \left| \left( \frac{r^3}{3} - \frac{\alpha r^4}{4R} \right) \right|_0^R \\ &= 4\pi\rho_0 \left( \frac{4R^3}{12} - \frac{3\alpha R^3}{12} \right) \\ &= \frac{\pi(4 - 3\alpha)}{3} \rho_0 R^3. \end{aligned}$$

Altså er  $\beta = \pi(4 - 3\alpha)/3$ .

16) D:  $a = v^2/r = (100/3.6)^2/(250/2\pi) = 19.4$  m/s<sup>2</sup>.

17) B:  $x(t) = x_0 \sin \omega t$ ,  $v(t) = \omega x_0 \cos \omega t$ ,  $a(t) = -\omega^2 x_0 \sin \omega t$ . Her er  $x_0 = 3.3$  cm og  $\omega^2 x_0 = 9.6$  cm/s<sup>2</sup>, slik at  $\omega = \sqrt{9.6/3.3} = 1.7$  s<sup>-1</sup>. Dermed

er maksimal hastighet  $\omega x_0 = 5.6 \text{ cm/s}$ .

18) A: N2 for "restraketten" er  $u \cdot dm/dt = m \cdot dv/dt$ , dvs  $dm/m = dv/u$ , som integrert gir  $\ln(m/m_0) = (v - v_0)/u$ , dvs  $m = m_0 \exp((v - v_0)/u) = m_0 \exp(-(v - v_0)/|u|)$ , ettersom  $u < 0$ . Med  $v - v_0 = 1.4 \text{ km/s}$ ,  $|u| = 2.6 \text{ km/s}$  og  $m_0 = 7.5 \cdot 10^5 \text{ kg}$ , er rakettsens masse redusert fra  $m_0$  til  $m = 0.584m_0 = 4.38 \cdot 10^5 \text{ kg}$  ved fartsdobligen. Dette tilsvarer en massereduksjon på  $3.12 \cdot 10^5 \text{ kg}$ . Det forbrukes  $0.13 \cdot 10^5 \text{ kg}$  bensin pr sekund. Følgelig har det tatt  $3.12/0.13 = 24$  sekunder å doble farten.

19) C:  $L = L_b + L_s = mrv + (2/5)mr^2 \cdot v/r = 7mrv/5 = 7 \cdot 0.130 \cdot 0.02625 \cdot 1.0/5 = 4.78 \cdot 10^{-3} \text{ kg m}^2/\text{s}$  (Js).

20) A: Dette er rotasjon med konstant vinkelakselerasjon  $\alpha$  bestemt av N2 for rotasjon,  $\alpha = \tau/I_0 = Fr/I_0$ . Her har vi et tynt kuleskall, og  $I_0 = (2/3)mr^2$ . Rotert vinkel er dermed  $\phi = (1/2)\alpha t^2 = (3F/4mr)t^2 = (3 \cdot 20/4 \cdot 0.0027 \cdot 0.020) \cdot 10^{-6} = 0.278 \text{ radianer} = 16 \text{ grader}$ .

21) D: Med utsving  $x$  fra likevekt virker kreftene fra de to fjærene i samme retning, slik at N2 blir  $m\ddot{x} + (k_1 + k_2)x = 0$ . Da er perioden  $T = 2\pi\sqrt{m/(k_1 + k_2)} = 2\pi\sqrt{0.050/145} = 0.12 \text{ s}$ .

22) A: Eksakt forflytning er  $s(t_1) = v_0 t_1 + at_1^2/2 = 0.01217 \text{ m}$ . Numerisk:  $s_1 = s_0 + v_0 \Delta t = 0.4 \cdot 0.025 = 0.010 \text{ m}$   
Feil i  $s_1$ :  $0.01217 - 0.010 = 0.00217 \text{ m} \simeq 2.2 \text{ mm}$ .

23) C: Energibevarelse:  $mgh = mv^2/2$ , slik at  $v = \sqrt{2gh} = 27.66 \text{ m/s} = 100 \text{ km/t}$ .

24) A: Vi finner  $v_y$  som funksjon av rotert vinkel"  $\phi$  med energibevarelse og figurbetraktning: Vertikal forflytning er  $\Delta y = h \sin \phi$ , og  $v_y = v \cos \phi$ . Dermed:  $v_y = \sqrt{2gh \sin \phi} \cos \phi$ . Maksverdi når  $dv_y/d\phi = 0$ , eller kanskje litt enklere, når  $dv_y^2/d\phi = 0$ :

$$dv_y^2/d\phi = 2gh \frac{d}{d\phi} (\sin \phi - \sin^3 \phi) \sim \cos \phi (1 - 3 \sin^2 \phi) = 0$$

dersom  $\phi = \arcsin(1/\sqrt{3}) = 35 \text{ grader}$ .

25) D: Amplitudereduksjon 0.03 prosent pr periode betyr at  $e^{-\gamma T} = 0.9997$ . Videre er  $Q = \omega_0/\Delta\omega = 2\pi/2\gamma T = \pi/\gamma T$ . Dermed:  $Q = -\pi/\ln 0.9997 = 10^4$ .

Løsningsforslag Oppgave 26 – 50 Termisk fysikk

26) C: Minimalt trykk under de tre sugekoppene er  $p = 0$ . Maksimal løftekraft blir  $F = 3p\pi r^2 = 3 \cdot 1.013 \cdot 10^5 \cdot \pi \cdot (0.1115/2)^2 \text{ N} = 3157 \text{ N}$ , som tilsvarer en masse  $m = F/g = 322 \text{ kg}$ .

27) B: Alle fire påstander er riktige.

28) A: Indre energi endres ikke i den isoterme utvidelsen, men øker i den adiabatisk kompresjonen. (Trykket er lavest i tilstand 2. Tilført varme er positiv fra 1 til 2 og null fra 2 til 3. Temperaturen er lavest og lik i tilstand 1 og 2. Arbeid på gassen i den adiabatisk kompresjonen er større enn arbeid utført av gassen i den isoterme utvidelsen.)

29) A: For toatomige molekyler er  $U/N = 5k_B T/2$ , for enatomige er  $U/N = 3k_B T/2$ . Forholdet blir  $5/3 = 1.67$ .

30) D: 1. lov gir påkrevd arbeid  $W = 1.5 \text{ kJ}$  pr syklus. Dette er her kostnaden, mens nytten er  $6.0 \text{ kJ}$  varme inn i stua. Da blir effektiviteten  $6.0/1.5 = 4.0$ .

31) E: Isoterm utvidelse fra a til b betyr at  $T_a = T_b$ . Isokor trykkøkning fra c til a betyr temperaturøkning og  $T_c < T_a$ .

32) A: Med reversible prosesser er  $\Delta S = Q/T$ . Her er  $Q_{ab} > 0$ ,  $Q_{bc} < 0$  og  $Q_{ca} > 0$ , slik at  $S_b > S_a$ ,  $S_b > S_c$  og  $S_a > S_c$ , og dermed  $S_b > S_a > S_c$ .

33) D: Dette er en varmekraftmaskin, med virkningsgrad  $W_{\text{netto}}/Q_{\text{inn}}$ . Her er  $W_{\text{netto}} = W_{ab} + W_{bc}$  (hhv positivt og negativt bidrag) mens  $Q_{\text{inn}} = Q_{ab} + Q_{ca}$  (begge positive, dvs varme tilført systemet).  $Q_{bc} < 0$  er avgitt spillvarme".

34) C:  $W = W_{ab} + W_{bc} = RT \ln 2 - p_b V$ . I tilstand b gir tilstandsligningen  $p_b \cdot 2V = RT$ , slik at  $p_b V = RT/2$ . Dermed er  $W = RT \ln 2 - RT/2 = 0.19RT = 0.19 \cdot 8.314 \cdot 500 = 803 \text{ J}$ .

35) D: Siden entropien er en tilstandsfunksjon, kan  $\Delta S$  beregnes ved å betrakte en isoterm utvidelse til et tre ganger så stort volum:  $\Delta S = \int dS = \int p dV/T = nR \int_V^{3V} dV/V = nR \ln 3$ . Tilstandsligningen gir  $nR = pV/T = 9.0 \cdot 1.013 \cdot 10^5 \cdot 2.5 \cdot 10^{-3}/300 = 7.60 \text{ J/K}$ , slik at  $\Delta S = 8.3 \text{ J/K}$ .

36) B:  $Q = 334 \cdot 150 = 50100 \text{ J}$ . For omgivelsene er dette avgitt varme, slik at  $\Delta S = -Q/T = -50100/296.15 = -169 \text{ J/K}$ .

37) A: Entropi er tilstandsfunksjon, så vi kan f eks betrakte isoterm reversibel prosess, da temperaturen her er den samme i start- og i slutt-tilstand. ( $p_0 V_0 = nRT = (p_0/2)(2V_0)$ ) Dermed:  $\Delta S = R \int_{V_0}^{2V_0} dV/V = R \ln 2 = 5.8$  J/K pr mol.

38) C:  $p = RT/V = 8.314 \cdot 293/7.88 \cdot 10^{-3} = 3.091 \cdot 10^5$  Pa = 3.05 atm.

39) E:  $p = RT/(V - b) - a/V^2 = 313683$  Pa - 21002 Pa = 292681 Pa = 2.89 atm.

40) B: Parameteren  $b$  i van der Waals tilstandsligning tar hensyn til at molekylene tar litt plass, slik at tilgjengelig volum for et gitt molekyl er noe mindre enn det totale volumet  $V$ . Her har vi 1.00 mol væske, og med  $b = 0.1142$  L/mol må vi forvente et væskevolum som er noe større enn dette. Men siden tilsvarende mengde i gassform opptar et volum 7.88 L, må vi samtidig forvente et væskevolum mye mindre enn 7.88 L. Dermed gjenstår bare 0.17 L som et realistisk alternativ.

41) C:  $T_c = (1/R)(V_c - b)(p_c + a/V_c^2) = (1/R) \cdot 2b \cdot 4a/27b^2 = 8a/27Rb = 8 \cdot 1.3041/27 \cdot 8.314 \cdot 0.0001142 = 407$  K.

42) A: Fordampingskurven går fra trippelpunktet 4 og ender i kritisk punkt 2.

43) E:  $\langle K_{\text{trans}} \rangle = (m/2)\langle v^2 \rangle = (3/2)RT$  dersom  $m$  tilsvarer molar masse. Dermed:  $V_{\text{rms}} = \sqrt{\langle v^2 \rangle} = \sqrt{3RT/m} = \sqrt{3 \cdot 8.314 \cdot 293/0.05812} = 355$  m/s.

44) B: Hver kvadratiske frihetsgrad bidrar med  $k_B/2$  til  $C_V$  pr partikkel, dvs med  $R/2 = 4.157$  J/K pr mol. Da tilsvarer 88.3 J/K ca 21 kvadratiske frihetsgrader. Her inngår 3 knyttet til translasjon og 3 knyttet til rotasjon, slik at vi står igjen med ca 15 kvadratiske vibrasjonsfrihetsgrader.

45) E: Vi setter  $E_{\text{rot}}^{(l)} = k_B T$  og får  $l(l+1) = k_B T I / \hbar^2 = 1.38 \cdot 10^{-23} \cdot 300 \cdot 10^{-45} / (1.05 \cdot 10^{-34})^2 \simeq 376$ . Da passer  $l = 19$  best, siden  $19 \cdot 20 = 380$ .

46) D: Vi bruker damptrykk-kurven med kokepunktet (11.7 kuldegrader, 1 atm) som referanse ( $l = 21300$  J/mol):  
 $p_d(113.55) = p_d(261.45) \cdot \exp((l/R)(1/261.45 - 1/113.55)) = 1 \text{ atm} \cdot \exp(-12.76) = 0.29$  Pa.

(Her bommer vi litt på eksperimentell verdi som er ca 0.019 Pa.)

47) D:  $\Delta T = 8$  K,  $R = (0.025/0.25 \cdot 1) + (0.075/0.035 \cdot 1) = 0.10 + 2.14 = 2.24$  K/W,  $P = \Delta T/R = 8/2.24 = 3.6$  W.

48) B: Effekttap gjennom  $0.14 \text{ m}^2$  tre, tykkelse  $0.20 \text{ m}$ :  $P_t = j_t A_t = \kappa_t \Delta T A_t / a = 0.12 \cdot 30 \cdot 0.14 / 0.20 = 2.52 \text{ W}$ .

Effekttap gjennom  $0.86 \text{ m}^2$  mineralull, tykkelse  $0.20 \text{ m}$ :  $P_m = j_m A_m = \kappa_m \Delta T A_m / a = 0.035 \cdot 30 \cdot 0.86 / 0.20 = 4.52 \text{ W}$ .

Totalt effekttap gjennom  $1 \text{ m}^2$ :  $7.0 \text{ W}$ .

49) C:  $P_2/P_1 = (T_2^4 \cdot A_2/T_1^4 \cdot A_1) = 2^4 \cdot (R_2/R_1)^2 = 2^4 \cdot (V_2/V_1)^{2/3} = 2^4 \cdot 1/2^{2/3} = 2^{10/3} = 10$ .

50) C:  $\alpha = (1/\Delta T)(\Delta L/L)$  slik at  $\Delta L = \alpha L \Delta T = 10^{-5} \cdot 260 \cdot 10^3 \cdot 50 \text{ m} = 130 \text{ m}$ .