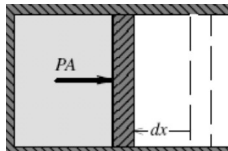
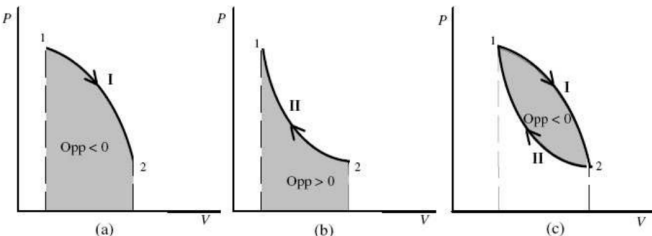
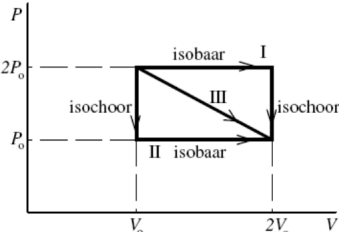


H4: Arbeid	
4.1 het begrip arbeid	
arbeid	$W = F \cdot l$ > inproduct van kracht en verplaatsing, is dus een scalaire grootheid
tekenconventie W	Positieve arbeid: arbeid verricht op het systeem -> verplaatsing en uitwendige kracht zelfde zin Negatieve arbeid: arbeid verricht door het systeem -> verpl. en uitw. kracht in tegengestelde zin
4.2 arbeid bij volumeverandering	
differentiaal van arbeid in thermodyn.	Beschouw een fluïdum in een cilinder met beweegbare zuiger met doorsnede A > het gas oefent een kracht PA uit op de zuiger > stel dat we een kracht iets groter dan PA vanbuiten uitoefenen op de zuiger, dan: $dW = Fdx = -PAdx,$ of dus, met $Adx = dV$: $dW = -PdV.$ 
arbeid ve systeem	In een eindig quasistatisch proces van volume V_i naar V_f wordt de arbeid gegeven door: $W = - \int_{V_i}^{V_f} PdV.$ >> aangezien we een quasistatisch proces hebben, kan P uitgedrukt worden ifv T en V Als we eenzelfde pad doorlopen geldt: $W_{if} = -W_{fi},$
kringproces / cyclus	In wijzerzin wordt er negatieve arbeid verricht, in tegenw.zin wordt er pos. arbeid verricht > herhaal het proces in cycli  <p style="text-align: center;">Figuur 4.2: PV-diagram voor (a) een expansie, (b) een compressie en (c) een cyclus.</p>
4.3 afhankelijkheid van de arbeid van de afgelegde weg	
afhankelijkheid vd weg	Bekijk de netto arbeid in de cyclus: $W_{cyclus} = W_{12}(I) + W_{21}(II) = - W_{12}(I) + W_{21}(II) < 0,$ waaruit: $ W_{12}(I) > W_{21}(II) .$ als we nu proces II van 1 naar 2 voorlopen geldt: $W_{12}(II) = -W_{21}(II) < 0,$ of: $ W_{12}(II) = W_{21}(II) .$ waarbij we nu hebben: $ W_{12}(I) > W_{12}(II) ,$ dus we vinden, aangezien beide negatief zijn: $W_{12}(I) < W_{12}(II),$ >> de arbeid hangt af van de afgelegde weg
vb: arbeid afh v proces	bekijk verschillende manieren om van toestand 1 naar toestand 2 te gaan I: eerst isobaar, dan isochoor > isochoor wordt geen arbeid verricht dus we hebben gewoon: $W_{12}(I) = -2P_0V_0.$ II: eerst isochoor, dan isobaar: $W_{12}(II) = -P_0V_0.$ III: rechte lijn van 1 naar 2: $W_{12}(III) = -\frac{3}{2}P_0V_0.$ 
dW als differentiaal	Uit vorige besluiten we dus dat dW geen totale differentiaal is nl: ze is geen functie van thermodynamische coords > als we de arbeid willen berekenen, moeten we ook het proces kennen

4.3.1 isobare compressie of expansie van een gas	
isobare compr/expansie	P is constant, dus we hebben: $W = -P(V_f - V_i)$.
4.3.2 isotherme compressie of expansie van een ideaal gas	
isotherme compressie	<p>Voor een ideaal gas geldt $PV = nRT$, dus:</p> $W = - \int_{V_i}^{V_f} \frac{nRT}{V} dV,$ <p>met T cte in een isotherm proces dus:</p> $W = -nRT \ln \frac{V_f}{V_i}.$
4.3.3 isotherme toename van de druk op een vaste stof	
druk op vaste stof	<p>Voor infin. volumeverandering geldt: $dV = \left(\frac{\partial V}{\partial P}\right)_T dP + \left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P dT$.</p> <p>en dus bij cte T: $dV = -\kappa V dP$,</p> <p>wat ons geeft: $W = \int_{P_i}^{P_f} \kappa V P dP$.</p> <p>aangezien vaste stoffen niet echt samendrukbaar zijn, kunnen we V en κ cte nemen:</p> $W \approx \frac{\kappa V}{2} (P_f^2 - P_i^2),$
4.3.4 lengteverandering van een gespannen snaar	
arbeid in snaar	<p>Als een snaar onder spanning F verandert van L naar L+dL dan is de infin. arbeid:</p> $dW = F dL.$ <p>als de krachten op elk ogenblik weinig verschillen van de spanning > dan is het proces quasistatisch en kan men een toestandsvgl gebruiken > in het elastisch gebied geldt:</p> $W = \int_{L_i}^{L_f} const. (L - L_o) dL,$ <p>dus:</p> $W = \frac{const.}{2} [(L_f - L_o)^2 - (L_i - L_o)^2].$
4.3.5 verandering van de oppervlakte van een oppervlaktefilm	
oppervlaktefilm	<p>Beschouw een vloeistoffilm in een U-vormig raam met beweegbare draad van lengte l > als we de draad bewegen over een afstand dx hebben we:</p> $dW = F dx = 2f l dx,$ <p>nu geldt er: $dA = 2l dx$, dus: $dW = f dA$.</p> <p>voor een eindige oppervlakteverandering van A_i naar A_f hebben we:</p> $W = \int_{A_i}^{A_f} f dA.$
4.3.6 verandering van de lading van een omkeerbare elektrische cel	
Arbeid in Daniellcel	<p>We hebben een omkeerbare Daniellcel aangesloten met een potentiometer > schakel een extern potentiaalverschil infinitesimaal kleiner dan de ems V_ϵ > er zal een hoeveelheid lading dZ overgedragen worden > arbeid wordt geleverd door de cel</p> <p>de arbeid is dan: $dW = V_\epsilon dZ$.</p> <p>of dus:</p> $W = \int_{Z_i}^{Z_f} V_\epsilon dZ.$

4.3.7 verandering van de polarisatie van een diëlektricum

diëlektricum

voor een diëlektrisch materiaal tss 2 parallelle condensatorplaten met opp A en afstand l
 > potentiaal V_ϵ geleverd door een batterij
 > elektrisch veld met veldsterkte E gegeven door: $E = \frac{V_\epsilon}{l}$.

er is een lading +Z aanwezig op de ene plaat en -Z op de andere
 > verander deze nu met een infin. hoeveelheid dZ
 > de verandering in arbeid is: $dW = V_\epsilon dZ = E l dZ$.

de lading op de platen is gegeven door $Z = DA$ met D =diëlektrische verplaatsing:

$$\begin{aligned} dW &= A l E dD \\ &= V E dD, \end{aligned}$$

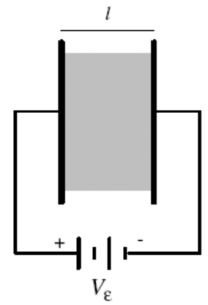
met V de volumeverandering vh diëlektrisch materiaal

> beschouw V als constant, dan: $dD = \epsilon_0 dE + \frac{d\Pi}{V}$.

dus nu is de weerstand: $dW = V \epsilon_0 E dE + E d\Pi$.

Nu: - de eerste term is de arbeid nodig om de elektrische veldsterkte te vergroten met dE
 > zou ook nodig zijn moest er een vacuum tss de platen zitten
 > ie: is onafh van het diëlektrisch materiaal

- de tweede term is de arbeid verricht door het diëlektricum
 > we vinden dus: $dW = E d\Pi$.



4.3.8 verandering van de magnetisatie van een magnetisch materiaal

arbeid in magn. materiaal

beschouw een magnetisch materiaal in een toroïde
 > deze heeft doorsnede A, omtrek L en N windingen
 > de stroom in de toroïde induceert een magnetisch veld:

$$V_\epsilon = -\frac{d\phi}{dt} = -N A \frac{dB}{dt}.$$

gedurende een tijd dt zal een hoeveelheid lading dZ in het circuit gebracht worden:

$$\begin{aligned} dW &= -V_\epsilon dZ = N A \frac{dB}{dt} dZ \\ &= N A \frac{dZ}{dt} dB = N A i dB, \end{aligned}$$

de magnetische veldsterkte teweeggebracht door de stroom is:

$$H = \frac{N i}{L} = \frac{N A i}{A L} = \frac{N A i}{V},$$

dus we hebben: $N A i = V H$,

waarvoor we een uitdrukking voor dW hebben: $dW = V H dB$.

als we B differentiëren bekomen we:

$$dB = \mu_0 dH + \mu_0 \frac{dM}{V},$$

voor zelfde reden als bij E is de arbeid geleverd door het magnetisch materiaal dus gegeven door:

$$dW = \mu_0 H dM.$$

overzicht

Eenvoudig systeem	Intensieve grootte (veralg. kracht)	Extensieve grootte (veralg. verplaatsing)	Arbeid (in J)
Hydrostat. systeem	P (in Pa)	V (in m ³)	$-P dV$
Gespannen draad	F (in N)	L (in m)	$F dL$
Oppervlaktefilm	f (in N/m)	A (in m ²)	$f dA$
Omkeerbare cel	V_ϵ (in V)	Z (in C)	$V_\epsilon dZ$
Diëlektricum	E (in V/m)	Π (in C.m)	$E d\Pi$
Magnetische stof	H (in A/m)	M (in A.m ²)	$\mu_0 H dM$

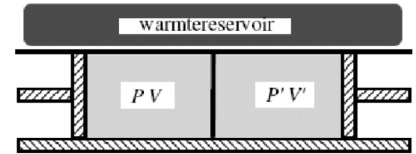
4.4 samengestelde systemen

arbeid in samengesteld systeem

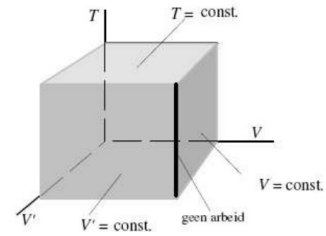
In de figuur hebben we twee fluïda gescheiden door een diathermische wand
 > zijn op eenzelfde temperatuur, door aanbrenging warmtereservoir
 > 5 coords: P, V, P', V', T en 2 toestandsvergelijkingen

Nu is de arbeid:

$$dW = -PdV - P'dV'.$$



>> bij elke temp T zijn er twee onafh variabelen
 > stel deze voor in een 3D figuur:



We besluiten: dW kunnen we optellen om de samengestelde te vinden