

# THERMODYNAMIQUE

1<sup>er</sup> principe de la thermodynamique

Travail, chaleur et énergie interne

Transformations d'état

Cycles et machines thermiques

Rendement d'une machine thermique

Cycle de Carnot

Moteur de Stirling

2<sup>ème</sup> principe de la thermodynamique, Entropie

PGC-11

# PREMIER PRINCIPE

## 1<sup>er</sup> PRINCIPE DE LA THERMODYNAMIQUE

L'énergie ne peut être ni créée ni détruite, mais seulement transférée d'un système à un autre ou transformée d'une forme en une autre.

$$\Delta U = Q + W_s$$

$W_s$ : Travail SUR le système!

# TRANSFORMATIONS

$$\underline{PV = nRT}$$

Isotherme

$$T = \text{const}$$

Isobare

$$P = \text{const}$$

Isochore

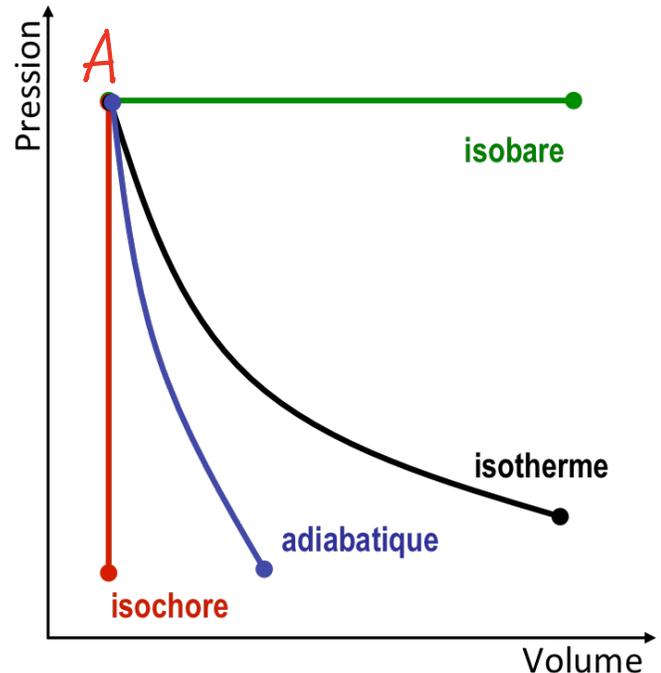
$$V = \text{const}$$

Adiabatique

$$\Delta Q = 0$$

Reversible  $A \rightarrow B$   $B \rightarrow A$

Irreversible  $A \rightarrow B \neq B \rightarrow A$



# TRANSFORMATION ISOTHERME

$$T = \text{constante} \quad \Delta T = 0 \Rightarrow \Delta U = 0$$

$$\Delta U = Q + W_s \Rightarrow Q = -W_s = W$$

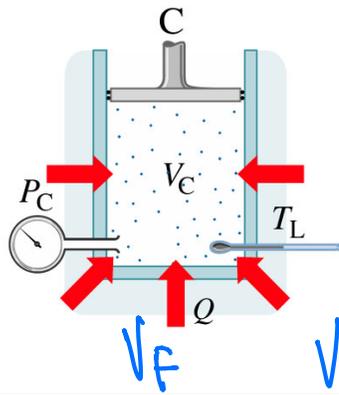
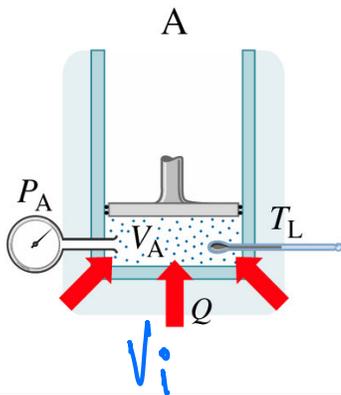
$$PV = nRT \Rightarrow PV = \text{const} \Rightarrow P \propto \frac{1}{V}, \quad P = \frac{nRT}{V}$$

$$W_s = -\int P dV = -\int \frac{nRT}{V} dV = -nRT \ln \frac{V_F}{V_i} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow W_s = -nRT \ln \frac{V_F}{V_i} < 0$$

$$W_s = -nRT \ln \frac{P_i}{P_f}$$

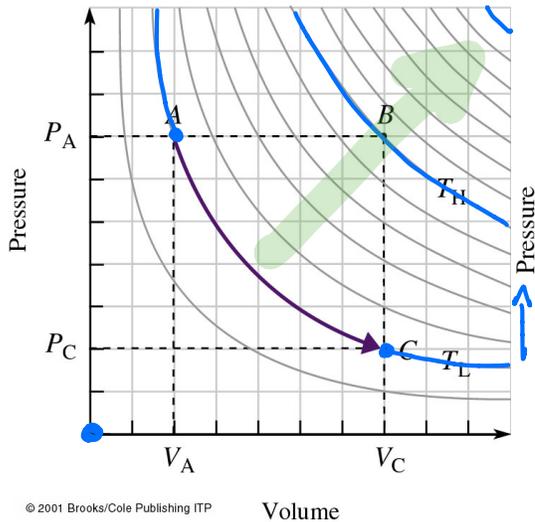
$$V_F > V_i \Rightarrow W_s < 0$$



# TRANSFORMATION ISOTHERME

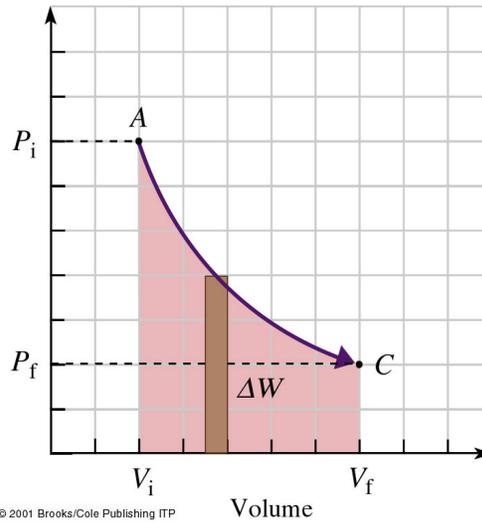
$$W_f = -\int P dV$$

$$PV = \text{const} \Rightarrow P \propto \frac{1}{V}$$



© 2001 Brooks/Cole Publishing ITP

Volume



© 2001 Brooks/Cole Publishing ITP

Volume

# TRANSFORMATION ISOCHORE ET ISOBARE

$$\boxed{\Delta U = Q + W_s}$$

Isochore / Isovolumique AB  $V = \text{const}$

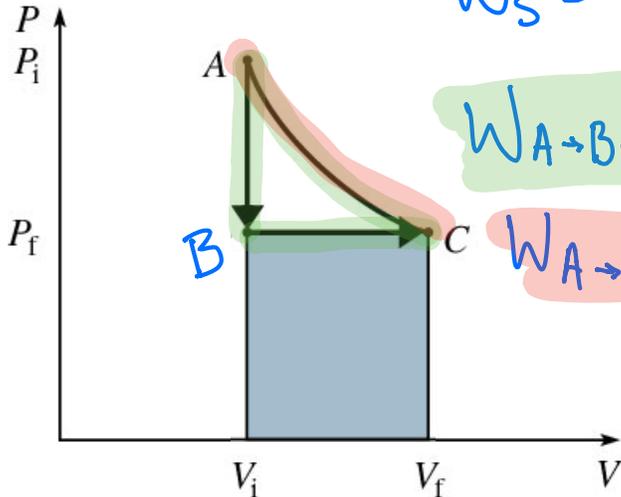
$$\Delta V = 0 \Rightarrow W_s = 0 \Rightarrow \Delta U = Q$$

Isobar BC  $P = \text{const}$

$$W_s = - \int_{V_i}^{V_f} P dV = -P_c (V_c - V_A) = -P_c \cdot \Delta V$$

$$W_{A \rightarrow B \rightarrow C} = W_{AB} + W_{BC} = -P_c \Delta V = -\frac{nRT}{V_c} (V_c - V_A)$$

$$W_{A \rightarrow C} = -nRT \ln \frac{V_c}{V_A}$$

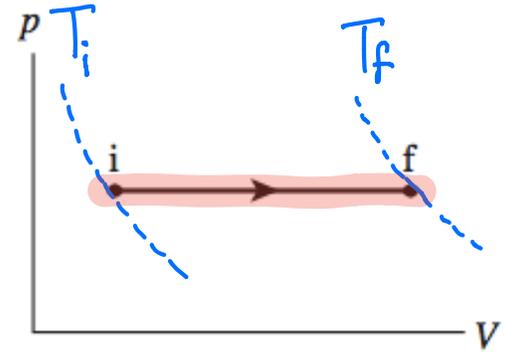
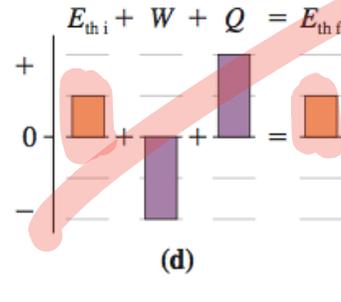
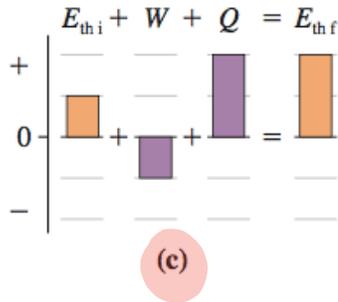
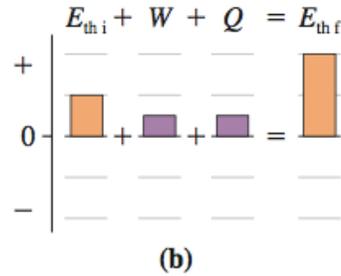
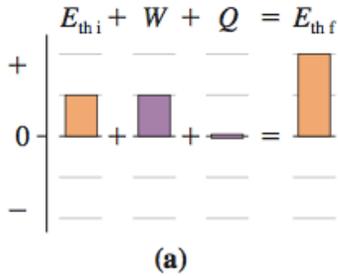


Le travail d'un processus thermodynamique dépend de la façon dont on passe de l'état initial au final.  
Le travail n'est pas une variable d'état.

$$\Delta U = Q + W_S$$

# QUESTION

W: Travail sur le système



$$T_i < T_f$$

$$U_i < U_f$$

$$W_S = -\int P dV$$

$$dV \uparrow \Rightarrow W_S < 0$$

$$Q = mc\Delta T$$

# CAPACITÉ CALORIFIQUE MOLLAIRE À VOLUME CONSTANT

$$\begin{cases} \Delta U = Q_v + W_s \\ \Delta V = 0 \Rightarrow W_s = 0 \end{cases} \Rightarrow \Delta U = Q = mc\Delta T \quad \left. \begin{array}{l} mc = nC_v \\ \Delta U = nC_v \Delta T \end{array} \right\}$$

$$U = \frac{3}{2}nRT \Rightarrow \Delta U = \frac{3}{2}nR\Delta T \Rightarrow C_v = \frac{1}{n} \frac{\Delta U}{\Delta T} \quad \frac{\Delta U}{\Delta T} = \frac{3}{2}nR$$

$$\Rightarrow C_v = \frac{3}{2}R$$

$$U = \frac{3}{2}nRT = nC_v T$$

$$\Delta U = nC_v \Delta T$$

# CAPACITÉ CALORIFIQUE MOLLAIRE À PRESSION CONSTANTE

Pour  $P$  constante

$$Q_p = n C_p \Delta T$$

$$\Delta U = Q_p + W$$

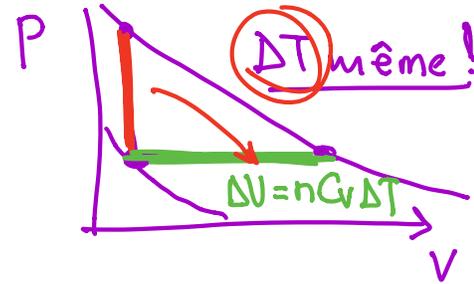
$$W = -P \Delta V = -P \frac{n R \Delta T}{P} = -n R \Delta T$$

$$\Delta U = n C_v \Delta T \leftarrow$$

$$Q = n C_p \Delta T$$

alors:  $n C_v \Delta T = n C_p \Delta T - n R \Delta T \Rightarrow$

$$C_v = C_p - R$$



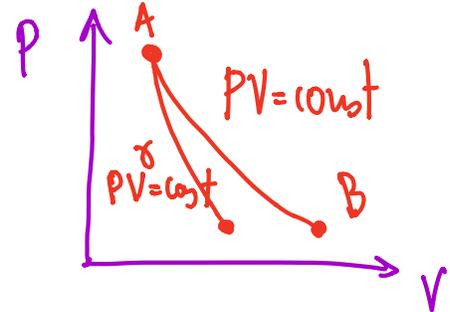
# TRANSFORMATION ADIABATIQUE

$$Q=0 \quad \Delta U = W_s$$

$$PV^\gamma = \text{const}$$

$$TV^{\gamma-1} = \text{const}$$

$$\gamma = \frac{C_p}{C_v}$$



degrés de liberté

gaz monoatomique:  $\gamma = \frac{5/2}{3/2} = 1.67$

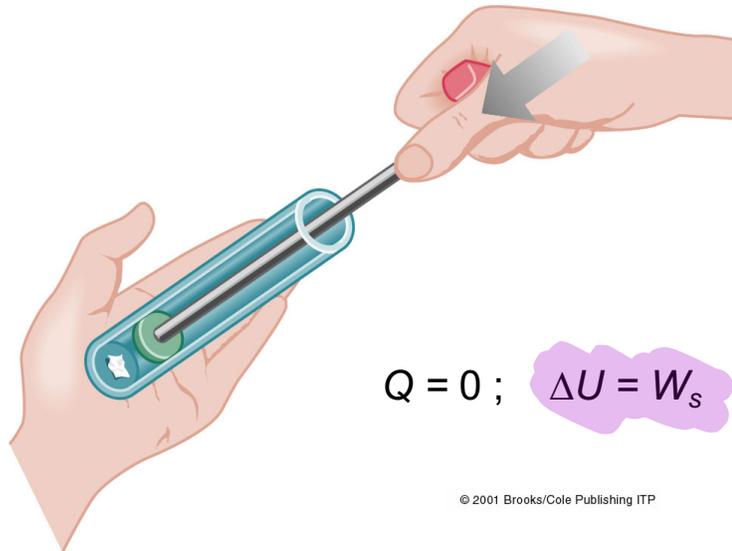
diatomique  $\gamma = \frac{7/2}{3/2} = 1.40$

polyatomique  $\gamma \approx 1.30$

# EXEMPLE

Si le gaz est comprimé, du travail s'effectue sur le gaz ( $W_s > 0$ ) et son énergie interne augmente de même que  $T$ . Dans un moteur diesel, la compression adiabatique rapide de l'air par un facteur  $\sim 20$  résulte en une élévation de température telle que lorsque l'essence y pénètre, le mélange s'enflamme spontanément.

*Seringue de feu* : en comprimant rapidement le gaz dans l'éprouvette avec un piston, le morceau de coton s'enflamme spontanément en raison de l'élévation de température.



# RÉSUMÉ DES TRANSFORMATIONS

Pour toutes :  $\Delta U = Q + W_s$

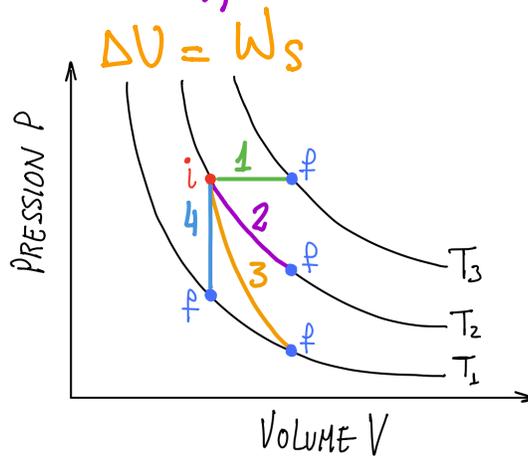
$$\Delta U = nC_v \Delta T$$

1)  $P = \text{const}$  Isobare  $Q = nC_p \Delta T$   $W_s = -P\Delta V$

2)  $T = \text{const}$  Isotherme  $Q = -W_s = nRT \ln \frac{V_f}{V_i}$   $\Delta U = 0$

3)  $PV^\gamma = \text{const}$  Adiabatique  $Q = 0$

4)  $V = \text{const}$  Isochore  $Q = \Delta U = nC_v \Delta T$   
 $W = 0$

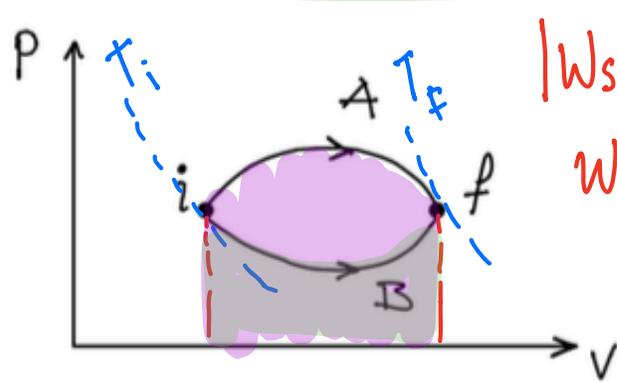


Le diagramme ci-dessous décrit la transformation d'un gaz quand une chaleur  $Q$  est fournie. Pour le processus montré, laquelle des relations suivantes est correcte :

- a.  $Q_A > Q_B$
- b.  $Q_A = Q_B$
- c.  $Q_A < Q_B$

$$\left. \begin{aligned} \Delta U_A &= Q_A + W_{SA} \\ \Delta U_B &= Q_B + W_{SB} \end{aligned} \right\} \Rightarrow$$

$$Q_A + W_{SA} = Q_B + W_{SB}$$



$$\begin{aligned} |W_{SA}| &> |W_{SB}| \\ W_{SA} &< W_{SB} \\ Q_A &> Q_B \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \Delta T_A &= \Delta T_B \\ \Delta U_A &= \Delta U_B \end{aligned} *$$

$$\Delta U = \frac{3}{2} nRT$$

# CYCLES THERMIQUES

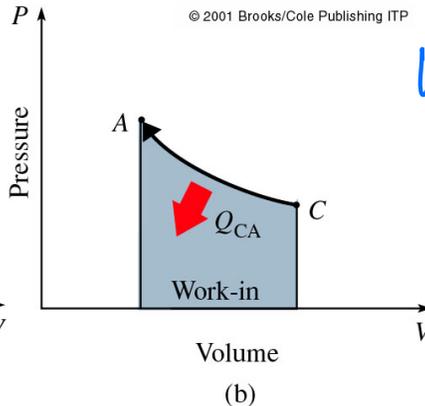
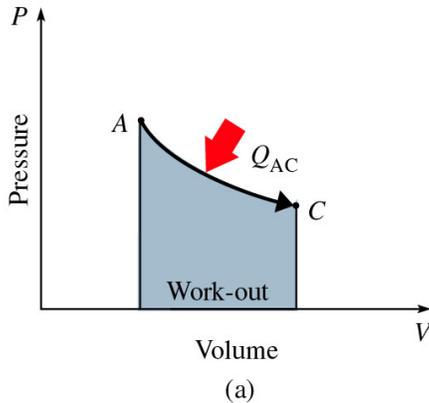


Dans ce qui suit, nous ne considérons que des transformations réversibles et nous voulons que le système revienne à son état initial après les transformations :  $\Delta U = 0$ .

Le diagramme dans le plan  $P - V$  représente alors un cycle.

Travail sur le système

$$W_{A \rightarrow C} = - \int P dV < 0 \quad Q = -W_{AC} > 0$$

$$W_{C \rightarrow A} = - \int P dV > 0 \quad Q = -W_{CA} < 0$$


$$W_{A \rightarrow C \rightarrow A} = 0 = W_{TOT}$$

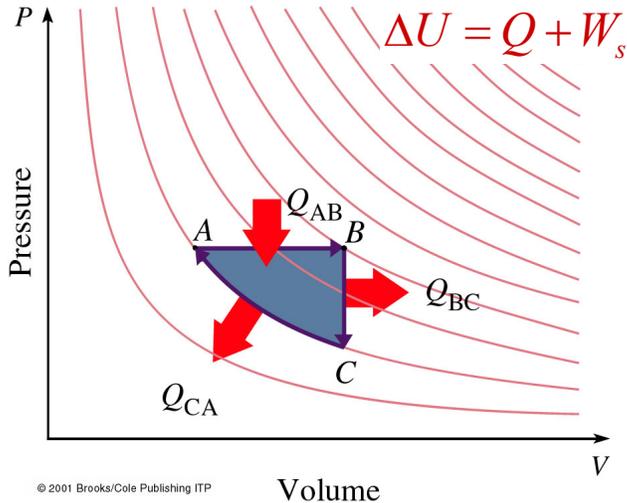
© 2001 Brooks/Cole Publishing ITP

# CYCLES THERMIQUES

$W_s$ : Travail sur le système

•  $A \rightarrow B$        $W_s < 0$        $T \uparrow \Rightarrow \Delta U \uparrow \Rightarrow$   
 $Q_{AB} = \Delta U - W_s > 0$

•  $B \rightarrow C$        $W = 0$        $T \downarrow \Rightarrow \Delta U \downarrow$        $Q_{BC} = \Delta U < 0$



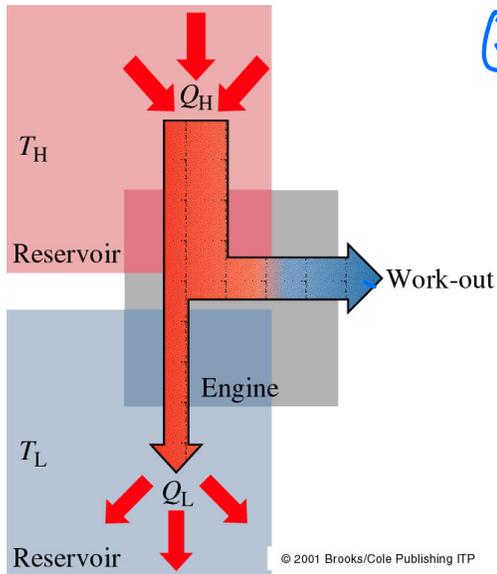
•  $C \rightarrow A$        $\Delta U = 0$   
 $W_s > 0$   
 $Q < 0$

•  $\Delta U_{ABCA} = 0$       Puisque  $T$  même!

$W_{TOT} = Q_{TOT}$

# MOTEURS THERMIQUES

Un moteur thermique est un dispositif cyclique qui convertit l'énergie thermique en travail qu'il cède à l'extérieur.



$$Q_H > 0$$

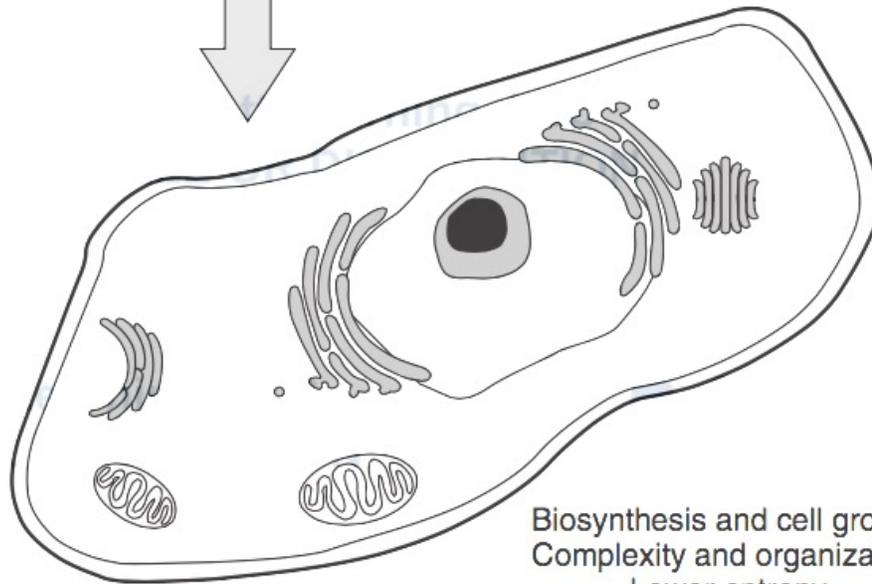
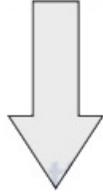
$$Q_L < 0$$

$$Q = Q_H + Q_L > 0$$

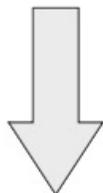
$$W_s = -Q$$
$$W = Q$$

$$Q_L \neq 0 !$$

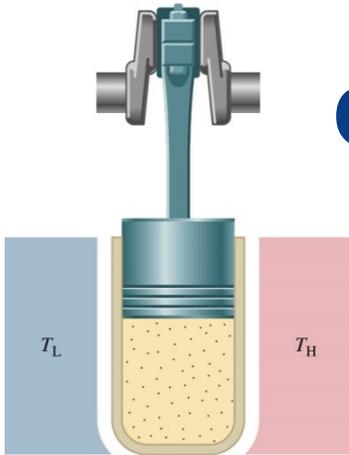
Energy and matter enter  
from surroundings



Biosynthesis and cell growth  
Complexity and organization  
Lower entropy



Waste matter and heat  
leave to surroundings



© 2001 Brooks/Cole Publishing ITP

# CYCLE DE CARNOT

*w: Travail SUR le système!*

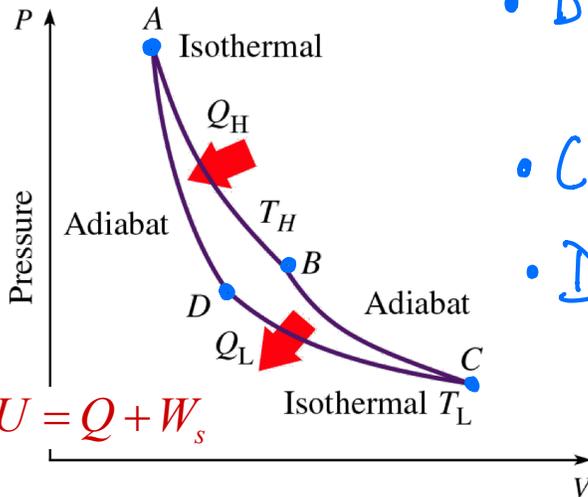
Le cycle de Carnot est un cycle idéal qui ne correspond à aucun moteur réalisable, fonctionnant selon un cycle réversible.

•  $A \rightarrow B$  détente isotherme  $\Delta U = 0$   
 $W < 0$   $Q_H > 0$

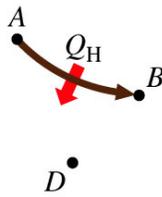
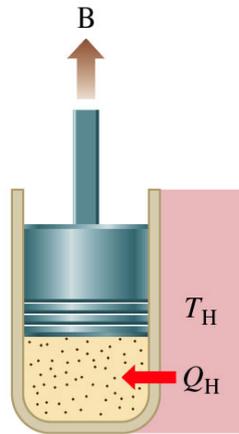
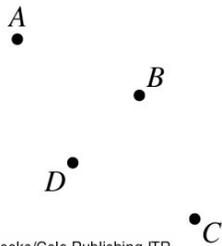
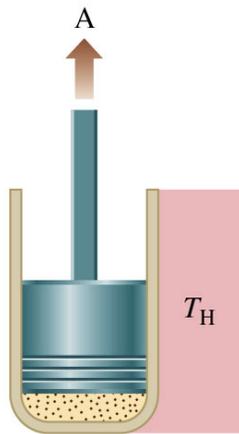
•  $B \rightarrow C$  détente adiabatique  $p, V, T$   
 $Q = 0$   $W = \Delta U < 0$

•  $C \rightarrow D$   $\Delta U = 0$   $W > 0$   $Q_L < 0$

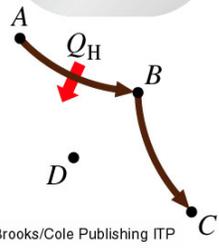
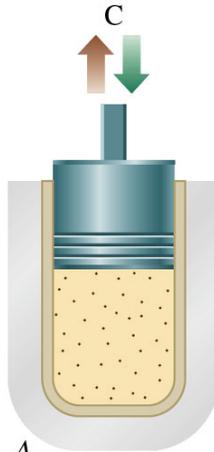
•  $D \rightarrow A$   $Q = 0$   $W = \Delta U > 0$



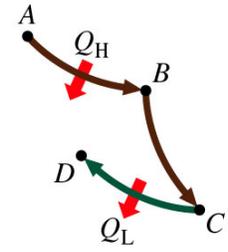
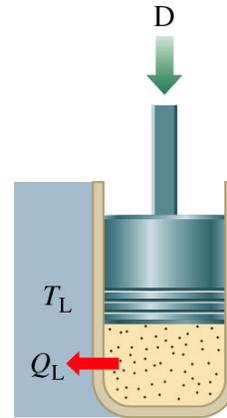
$$\Delta U = Q + W_s$$



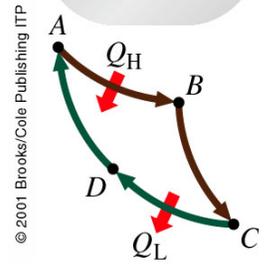
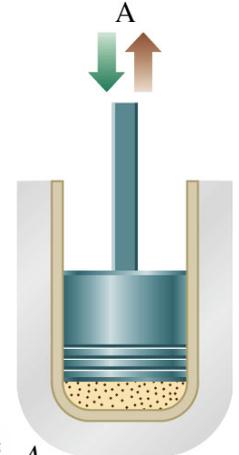
1. détente isotherme



2. détente adiabatique



3. compression isotherme



4. compression adiabatique