

Ciclo di Stirling

e' un ciclo termico costituito da quattro trasformazioni

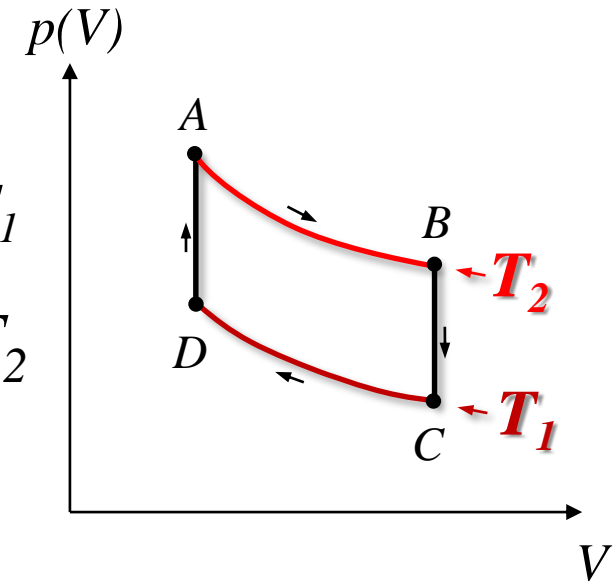
reversibili di un gas perfetto, si assume che $T_2 > T_1$

una espansione *isoterma* da A a B a temperatura T_2

una trasformazione *isocora* da B a C

una compressione *isoterma* da C a D a temperatura T_1

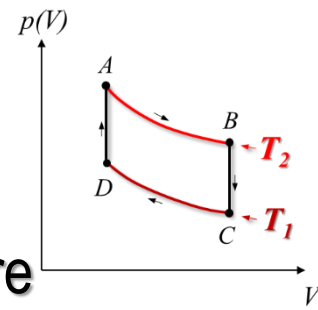
una trasformazione *isocora* da D ad A



esattamente come nel ciclo di Carnot da A a B $Q_{AB} = nRT_2 \ln \frac{V_B}{V_A} > 0$

e da C a D $Q_{CD} = nRT_1 \ln \frac{V_D}{V_C} < 0$

ma lungo l'isocora da B a C $L_{BC} = 0$ il sistema modifica
 la sua temperatura passando da T_2 a T_1 senza scambio di lavoro



$$dU = dQ_{isocr} \Rightarrow Q_{BC} = nc_V (T_1 - T_2) < 0 \rightarrow \text{deve cedere calore}$$

Nota Bene: affinché' ciò possa avvenire reversibilmente

si deve fare in modo che il sistema venga messo a contatto con una successione
 di sorgenti di calore poste a temperature via via decrescenti da T_2 a T_1
 con ciascuna delle quali il sistema interagisce in modo isoterma reversibile

➤ al limite con una infinita' di sorgenti di calore a temperature infinitesimamente
 vicine ossia di sorgenti che differiscono di un dT tra di loro

$$T_2, T_2 - dT, T_2 - 2dT, T_2 - 3dT, \dots, T_1 + dT, T_1$$

lungo l'isocora da D ad A avverrà' il contrario

$$Q_{DA} = nc_V (T_2 - T_1) > 0 \quad L_{DA} = 0$$

$$\eta = \frac{L_{tot}}{Q_a}$$

$$Q_a = Q_{AB} = nRT_2 \ln \frac{V_B}{V_A}$$

$$L_{tot} = L_{AB} + L_{BC} + L_{CD} + L_{DA}$$

$$dL_{isotrm} = dQ_{isotrm}$$

$$dL_{isocr} = 0$$

$$\downarrow$$

$$L_{AB} = Q_{AB} = nRT_2 \ln \frac{V_B}{V_A}$$

$$\downarrow$$

$$L_{BC} = 0$$

$$L_{CD} = Q_{CD} = nRT_1 \ln \frac{V_D}{V_C}$$

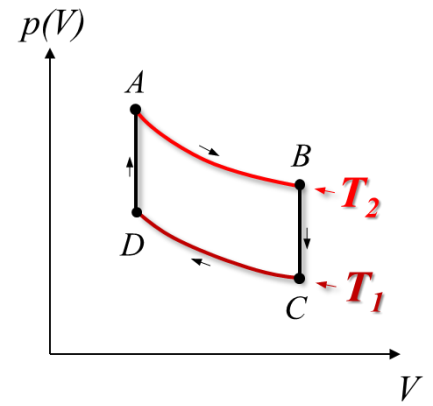
$$L_{DA} = 0$$

$$\downarrow$$

$$L_{tot} = nRT_2 \ln \frac{V_B}{V_A} + nRT_1 \ln \frac{V_D}{V_C}$$

$$\downarrow$$

$$\eta = \frac{nRT_2 \ln \frac{V_B}{V_A} + nRT_1 \ln \frac{V_D}{V_C}}{nRT_2 \ln \frac{V_B}{V_A}}$$



$$\begin{aligned}
 \eta &= \frac{nRT_2 \ln \frac{V_B}{V_A} + nRT_1 \ln \frac{V_D}{V_C}}{nRT_2 \ln \frac{V_B}{V_A}} \\
 &\quad \downarrow \\
 &= 1 + \frac{nRT_1 \ln \frac{V_D}{V_C}}{nRT_2 \ln \frac{V_B}{V_A}} \\
 &\quad \downarrow \\
 &= 1 + \frac{T_1 \ln \frac{V_D}{V_C}}{T_2 \ln \frac{V_B}{V_A}} \\
 &\quad \downarrow \text{ma } V_A = V_D \text{ e } V_B = V_C \\
 &= 1 + \frac{T_1 \ln \frac{V_A}{V_B}}{T_2 \ln \frac{V_B}{V_A}} \\
 &\quad \downarrow \ln \frac{V_A}{V_B} = -\ln \frac{V_B}{V_A} \\
 \eta &= 1 - \frac{T_1}{T_2}
 \end{aligned}$$

Nota Bene : $Q_{DA} = -Q_{BC}$

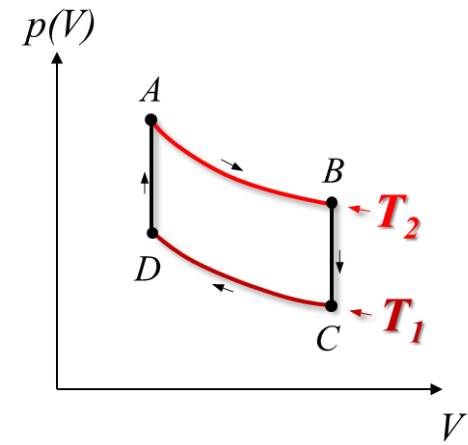
quindi dal punto di vista termico e' come se

le infinite sorgenti non ci fossero e i calori scambiati dal

sistema durante il ciclo fossero solo Q_{AB} e Q_{CD}

ed effettivamente il rendimento del ciclo di Stirling e' lo stesso

di quello del ciclo di Carnot



Backup Slides