

11. Entropia gazu doskonałego; równanie adiabaty.

Entropia gazu doskonałego.

$pV = nRT$ - równanie stanu gazu doskonałego

$Tds = dE + \bar{p}dV$ - równanie stanu dla nieskończenie małego procesu kwazistatycznego.

$$E = nc_v T; \quad pV = nRT$$

$$dE = nc_v dT; \quad \frac{p}{T} = \frac{nR}{V}$$

$$TdS = nc_v dT + pdV$$

$$dS = nc_v \frac{dT}{T} + \frac{p}{T} dV$$

$$dS = nc_v \frac{dT}{T} + nR \frac{dV}{V} \quad \text{całkujemy} \quad \int_{s_o}^s dS = \int_{T_o}^T nc_v \frac{dT}{T} + \int_{V_o}^V nR \frac{dV}{V}$$

$$S - S_o = nc_v \ln T - nc_v \ln T_o + nR \ln V - nR \ln V_o$$

$$S(T, V) = S(T_o, V_o) + n \left[c_v \ln \frac{T}{T_o} + R \ln \frac{V}{V_o} \right]$$

równanie to zależy tylko od wartości początkowych i końcowych.

Równanie adiabaty.

$$dQ = 0; \quad ds = 0$$

$$nc_v \frac{dT}{T} + nR \frac{dV}{V} = 0; \quad \frac{c_v}{R} \frac{dT}{T} + \frac{dV}{V} = 0$$

$$\frac{c_v}{R} \ln T + \ln V = \text{const.}$$

$$\ln \left(T^{\frac{c_v}{R}} V \right) = \text{const.}$$

$$T^{\frac{c_v}{R}} \cdot V = \text{const.} \quad \text{— równanie adiabaty we współrzędnych } (T, V)$$

$$T^{\frac{c_v}{R}} V = \text{const} / \frac{R}{c_v}; \quad T \cdot V^{\frac{R}{c_v}} = \text{const.}$$

$$T = \text{const.} / V^{\frac{R}{c_v}}; \quad pV = nRT$$

$$pV = nR \frac{\text{const}}{V^{\frac{R}{c_v}}}; \quad pV^{1+\frac{R}{c_v}} = \text{const}; \quad pV^{\frac{R+c_v}{c_v}} = \text{const}$$

$$pV^{\kappa} = \text{const} \quad - \text{równanie adiabaty we współrzędnych } (p, V)$$

$$\kappa = \frac{c_v + R}{c_v} = \frac{c_p}{c_v} \quad \kappa > 1$$

Przykład przemiany adiabatycznej: rozchodzenie się fal dźwiękowych w powietrzu.

$$c_p = \left(\frac{dQ}{dT} \right)_p = \left(\frac{dE + pdV}{dT} \right)_p = \left. \frac{\partial E}{\partial T} \right|_p + p \left. \frac{dV}{dT} \right|_p = c_v + p \frac{R}{p} = c_v + R$$