

Termodynamika a molekulová fyzika

$pV = \frac{m}{M_m} RT$	Stavová rovnice ideálního plynu
$U = n \frac{2}{3} RT$	Vnitřní energie ideálního jednoatomového plynu
$p = \frac{1}{3} \frac{Nm_0 \overline{v^2}}{V}$	Tlak ideálního plynu
$v_k = \sqrt{\overline{v^2}} = \sqrt{\frac{3kT}{m_0}}$	Střední kvadratická rychlost molekul
$v_p = \sqrt{\frac{2}{3}} v_k$	Nejpravděpodobnější rychlost molekul
$v_s = \frac{2}{\sqrt{\pi}} v_p = \sqrt{\frac{8}{3\pi}} v_k$	Střední rychlost molekul
$\overline{W_k} = \frac{1}{2} kT ,$ $k = 1,38 \cdot 10^{-23} \text{ JK}^{-1}$	Ekvipartiční teorém
$T = \text{konst.}, \quad pV = \text{konst.}$	Izotermický děj pro ideální plyn
$V = \text{konst.}, \quad \frac{p}{T} = \text{konst.}$	Izochorický děj pro ideální plyn
$p = \text{konst.}, \quad \frac{V}{T} = \text{konst.}$	Izobarický děj pro ideální plyn
$T [\text{K}] = t [^\circ\text{C}] + 273,15 \text{ } ^\circ\text{C} = t + T_0 ,$ $T_0 = 273,15 \text{ K}$	Kelvinova (absolutní) teplotní stupnice

$p = p_0 \frac{T}{T_0} = p_0(1 + \gamma t),$ $V = V_0 \frac{T}{T_0} = V_0(1 + \gamma t),$ $\gamma = \frac{1}{273,15} \text{ } ^\circ\text{C}^{-1}$	Teplotní rozpínavost a roztažnost plynů
$V = V_0(1 + \beta_1 t + \beta_2 t^2 + \beta_3 t^3 \dots),$ $V \approx V_0(1 + \beta_1 t)$	Teplotní roztažnost kapalin
$l \approx l_0(1 + \alpha t)$	Délková teplotní roztažnost pevných látek
$V \approx V_0(1 + 3\alpha\Delta t) = V_0(1 + \beta\Delta t)$	Objemová teplotní roztažnost pevných látek
$A = \int \delta A = \int_{V_1}^{V_2} p dV$	Práce vykonaná plynem při změně objemu
$\delta Q = dU + \delta A = dU + p dV$	První věta termodynamická
$C = \frac{\delta Q}{dT}$	Tepelná kapacita látek
$c = \frac{C}{m} = \frac{1}{m} \frac{\delta Q}{dT}$	Měrná tepelná kapacita látek
$\delta Q = C_V dT + p dV$	První věta termodynamická pro ideální plyn
$C_p = C_V + nR$	Mayerův vztah pro ideální plyn
$Q = \sum m_i c_i (\bar{T} - T_i) = 0$	Zákon zachování energie pro izolovanou soustavu (kalorimetrická rovnice)
$A = 0, \quad Q_V = \Delta U = C_V(T_2 - T_1)$	Izochorický děj u ideálního plynu

$A = p(V_2 - V_1),$ $\Delta U = C_v(T_2 - T_1),$ $Q_p = C_v(T_2 - T_1) + p(V_2 - V_1)$	Izobarický děj u ideálního plynu
$\Delta U = 0$ $A = Q_T = nRT \ln \frac{V_2}{V_1} = nRT \ln \frac{p_1}{p_2}$	Izotermický děj u ideálního plynu
$Q = 0, \quad A = -\Delta U = C_v(T_1 - T_2)$ $pV^\kappa = \text{konst.}, \quad TV^{\kappa-1} = \text{konst.},$ $\kappa = C_p / C_v$	Adiabatický děj u ideálního plynu
$C = \text{konst.}, \quad \gamma = \frac{C - C_p}{C - C_v},$ $pV^\gamma = \text{konst.}$	Polytropický děj u ideálního plynu
$dS = \frac{\delta Q}{T}$	Přírůstek entropie termodynamické soustavy
$\Delta S = C_v \ln \frac{T_2}{T_1} + nR \ln \frac{V_2}{V_1}$	Změna entropie u ideálního plynu
$\oint dS = 0$	Změna entropie při vratném kruhovém ději
$\eta = \frac{A}{Q_1} = \frac{Q_1 + Q_2}{Q_1} = 1 + \frac{Q_2}{Q_1} < 1$	Tepelná účinnost stroje
$\eta = 1 - \frac{T_2}{T_1}$	Tepelná účinnost Carnotova stroje

$\oint \frac{\delta Q}{T} \leq 0$	Matematická formulace 2.věty termodynamické
$\nu = s - f + 2$	Gibbsovo pravidlo fází
$L = U_2 - U_1 + p(V_2 - V_1)$	Skupenské teplo při fázové změně
$l = \frac{L}{m}$	Měrné skupenské teplo při fázové změně
$\frac{dp}{dT} = \frac{L}{T(V_2 - V_1)} = \frac{ml}{T(V_2 - V_1)}$	Clausius-Clapeyronova rovnice
$\left(p + \frac{n^2 a}{V^2}\right)(V - nb) = nRT$	Van der Waalsova stavová rovnice
$pV_m = RT \left[1 + \frac{B(T)}{V_m} + \frac{C(T)}{V_m^2} + \dots \right]$	Viriální rozvoj
$\vec{j} = -\lambda \text{grad} T$	Fourierův zákon pro hustotu tepelného toku při vedení tepla
$\rho c \frac{\partial T}{\partial t} = \text{div}(\lambda \text{grad} T) + q_z$	Obecná rovnice vedení tepla
$\lambda = \text{konst.}, q_z = 0,$ $\frac{\partial T}{\partial t} = a \nabla^2 T$	Rovnice vedení tepla v homogenním izotropním materiálu bez zdrojů tepla
$a = \lambda / \rho c$	Součinitel teplotní vodivosti látky
$\frac{\partial T}{\partial t} = 0 \Rightarrow \frac{\partial^2 T}{\partial x^2} = 0,$ $T = T_1 + \frac{T_2 - T_1}{l} x$	Stacionární případ jednorozměrného vedení tepla

$Q = \lambda S \frac{T_1 - T_2}{l} \Delta\tau$	
$j = \alpha(T_1 - T_2)$	Tepelný tok při přestupu tepla rozhraním mezi tekutinou a pevnou látkou (Newtonův zákon)
$Q = \frac{(T_A - T_B)S\Delta\tau}{\frac{1}{\alpha_1} + \sum_{i=1}^N \frac{d_i}{\lambda_i} + \frac{1}{\alpha_2}}$	Tepelná ztráta homogenní vícevrstvé stěny při stacionárním vedení tepla
$R = \frac{1}{\alpha_1} + \sum_{i=1}^N \frac{d_i}{\lambda_i} + \frac{1}{\alpha_2}$	Měrný tepelný odpor stěny
$Q = CS \left(\frac{T}{100} \right)^4 \Delta\tau$	Stefan-Boltzmannův zákon pro sdílení tepla zářením
$Q_{12} = C_{12} S_1 \left[\left(\frac{T_1}{100} \right)^4 - \left(\frac{T_2}{100} \right)^4 \right] \Delta\tau$	Teplo vyzářené plochou S_1 a pohlcené plochou S_2 (sdílení tepla zářením)