

Partiendo de una ecuación politrópica entre la presión isotrópica y la densidad de masa en reposo

$$(1) \quad p = K \rho^\Gamma \quad \text{donde } \Gamma \text{ es el índice adiabático y } K \text{ es una constante de normalización.}$$

Para un proceso adiabático no existe transferencia de calor $dQ=0$, lo que lleva a que la primera ley de la termodinámica se simplifique a:

$$(2) \quad dU = -P dV \quad (dU = dQ - dW)$$

donde $U = \epsilon V$ es la energía total del fluido en un volumen V . Esta energía incluye la energía en reposo y la interna.

Por otro lado podemos escribir la densidad de masa en reposo como $\rho = \frac{m_b N}{V}$ donde N es el número de partículas en el mismo volumen V . Tendremos entonces que (2) se reduce a:

$$d(\epsilon V) = -P dV \xrightarrow{V = m_b N / \rho} m_b N d\left(\frac{\epsilon}{\rho}\right) = -m_b N P d\left(\frac{1}{\rho}\right)$$

tendremos que

$$d\left(\frac{\epsilon}{\rho}\right) = -P d\left(\frac{1}{\rho}\right) = \frac{P}{\rho^2} d\rho \xrightarrow{\text{usando (1)}} K \rho^{\Gamma-2} d\rho$$

es decir

$$\boxed{d\left(\frac{\epsilon}{\rho}\right) = K \rho^{\Gamma-2} d\rho} \xrightarrow{\text{integrando}} \boxed{\frac{\epsilon}{\rho} = \frac{K}{\Gamma-1} \rho^{\Gamma-1} + \text{cte}}$$

Ahora como físicamente sabemos que $\lim_{\rho \rightarrow 0} \epsilon/\rho = 1$ tendremos que $\text{cte} = 1$ lo que lleva a:

$$(3) \quad \boxed{\epsilon = \rho + \frac{K}{\Gamma-1} \rho^\Gamma} \xrightarrow{\text{usando (1)}} \boxed{\epsilon = \left(\frac{P}{K}\right)^{1/\Gamma} + \frac{P}{\Gamma-1}}$$

La ecuación (3) y (1)

$$\varepsilon = \rho + \frac{K}{n-1} \rho^n$$

puede ser escrita de una forma más acorde a la implementación numérica

$$\varepsilon(n) = m_b n + \frac{\bar{K} m_b n_0}{n-1} \left(\frac{n}{n_0} \right)^n$$

$$p(n) = \bar{K} m_b n_0 \left(\frac{n}{n_0} \right)^n$$

Notar que usamos que

$$\rho = m_b \frac{N}{V} = m_b n$$

con n la densidad de número de bariones $[d^{-3}]$

donde se definió $\bar{K} = K (m_b n_0)^{n-1} = K \rho_0^{n-1}$. Notar que la ventaja ahora es que \bar{K} es adimensional. Usualmente se toma ρ_0 como la densidad central.

Unos comentarios sobre el tensor de energía momento para un fluido perfecto

$$T^{\mu\nu} = (\varepsilon + p) u^\mu u^\nu + p g^{\mu\nu}$$

donde ε es la densidad total de energía compuesta por la masa en reposo del "fluido" ρ y la energía interna E , que en este caso corresponde a la energía térmica del movimiento de las partículas en el fluido. Es decir

$$\boxed{\varepsilon = \rho c^2 + E}$$