

Equação da Energia

1) Equação da Energia Total

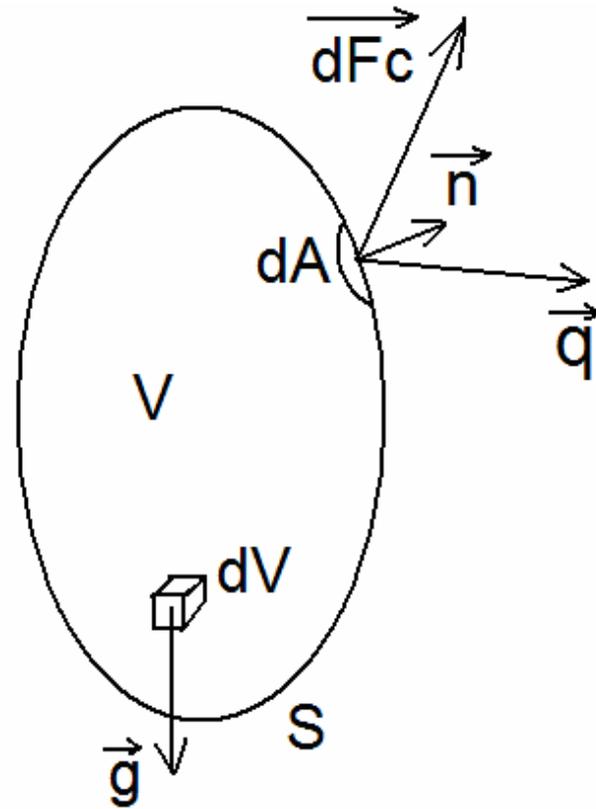
Se temos um corpo fluido em movimento, a sua energia total será dada pela soma da energia interna com a energia cinética:

$$e = \hat{u} + \frac{u_k u_k}{2} \quad (1.1)$$

Onde \hat{u} é a energia interna. A derivada material da energia total será:

$$\int_V \rho \frac{De}{Dt} dV = \dot{W}_{ext} - \dot{Q} \quad (1.2)$$

Onde \dot{W}_{ext} é a potência das forças externas e \dot{Q} é o fluxo de calor que deixa o corpo através de sua superfície. Neste caso, estamos ignorando geração interna.



O fluxo de calor saindo pela superfície será dado por:

$$\dot{Q} = \int_S \vec{q} \cdot \vec{n} dA = - \int_S k \nabla T \cdot \vec{n} dA \quad (1.3)$$

Onde k é a condutividade térmica do fluido. Já a potência das forças externas envolverá as potências das forças de campo e de contato. A potência das forças de campo será:

$$\dot{W}_{campo} = \int_V \rho \vec{g} \cdot \vec{u} dV \quad (1.4)$$

A potência das forças de contato, se em um elemento de área dA temos uma força de campo $d\vec{F}_c$:

$$\dot{W}_{contato} = \int_S \vec{u} \cdot d\vec{F}_c = \int_S u_k \sigma_{jk} n_j dA \quad (1.5)$$

Obtemos então a Equação Integral da Energia Total:

$$\int_V \rho \frac{De}{Dt} dV = \int_V \rho u_k g_k dV + \int_S u_k \sigma_{jk} n_j dA + \int_S k \frac{\partial T}{\partial x_j} n_j dA \quad (1.6)$$

Usando o teorema da Gauss:

$$\int_V \rho \frac{De}{Dt} dV = \int_V \rho u_k g_k dV + \int_V \frac{\partial(u_k \sigma_{jk})}{\partial x_j} dV + \int_V \frac{\partial}{\partial x_j} \left(k \frac{\partial T}{\partial x_j} \right) dV \quad (1.7)$$

Fazendo $V \rightarrow dV$, obtemos a Equação Diferencial da Energia Total:

$$\boxed{\rho \frac{De}{Dt} = \rho u_k g_k + \frac{\partial(u_k \sigma_{jk})}{\partial x_j} + \frac{\partial}{\partial x_j} \left(k \frac{\partial T}{\partial x_j} \right)} \quad (1.8)$$

2) Equação da Energia Interna

A equação (1.8) pode ser transformada, substituindo a energia total pela soma das energias cinética e interna, e aplicando a regra da cadeia no termo de potência das forças de contato:

$$\rho \frac{D\hat{u}}{Dt} + \rho \frac{D}{Dt} \left(\frac{u_k u_k}{2} \right) = \rho u_k g_k + u_k \frac{\partial \sigma_{jk}}{\partial x_j} + \sigma_{jk} \frac{\partial u_k}{\partial x_j} + \frac{\partial}{\partial x_j} \left(k \frac{\partial T}{\partial x_j} \right) \quad (2.1)$$

O termo de derivada material da energia cinética é dado por:

$$\frac{D}{Dt} \left(\frac{u_k u_k}{2} \right) = u_k \frac{D u_k}{Dt} \quad (2.2)$$

Pondo em evidência o vetor da velocidade:

$$\rho \frac{D\hat{u}}{Dt} + u_k \left(\underbrace{\rho \frac{Du_k}{Dt} - \rho g_k - \frac{\partial \sigma_{jk}}{\partial x_j}}_0 \right) = \sigma_{jk} \frac{\partial u_k}{\partial x_j} + \frac{\partial}{\partial x_j} \left(k \frac{\partial T}{\partial x_j} \right) \quad (2.3)$$

O termo entre parênteses é igual a zero pois se trata da própria equação da Quantidade de Movimento:

$$\rho \frac{Du_k}{Dt} = \rho g_k + \frac{\partial \sigma_{jk}}{\partial x_j} \quad (2.4)$$

Assim, obtemos a Equação Diferencial da Energia Interna:

$$\rho \frac{D\hat{u}}{Dt} = \sigma_{jk} \frac{\partial u_k}{\partial x_j} + \frac{\partial}{\partial x_j} \left(k \frac{\partial T}{\partial x_j} \right) \quad (2.5)$$

3) Função Dissipação para um Fluido Newtoniano

Para um fluido newtoniano, o tensor das tensões é dado por:

$$\sigma_{jk} = -p \delta_{jk} + \mu \left(\frac{\partial u_j}{\partial x_k} + \frac{\partial u_k}{\partial x_j} \right) - \frac{2}{3} \mu \delta_{jk} \frac{\partial u_m}{\partial x_m} \quad (3.1)$$

Temos então:

$$\sigma_{jk} \frac{\partial u_k}{\partial x_j} = -p \delta_{jk} \frac{\partial u_k}{\partial x_j} + \mu \left(\frac{\partial u_j}{\partial x_k} + \frac{\partial u_k}{\partial x_j} \right) \frac{\partial u_k}{\partial x_j} - \frac{2}{3} \mu \delta_{jk} \frac{\partial u_m}{\partial x_m} \frac{\partial u_k}{\partial x_j} \quad (3.2)$$

Isso resulta:

$$\sigma_{jk} \frac{\partial u_k}{\partial x_j} = -p \frac{\partial u_j}{\partial x_j} + \mu \left(\frac{\partial u_j}{\partial x_k} + \frac{\partial u_k}{\partial x_j} \right) \frac{\partial u_k}{\partial x_j} - \frac{2}{3} \mu \left(\frac{\partial u_k}{\partial x_j} \right)^2 \quad (3.3)$$

Isso é comumente escrito:

$$\boxed{\sigma_{jk} \frac{\partial u_k}{\partial x_j} = -p \frac{\partial u_j}{\partial x_j} + \mu \Phi} \quad (3.4)$$

Onde Φ é a chamada Função Dissipação:

$$\Phi = \left[\left(\frac{\partial u_j}{\partial x_k} + \frac{\partial u_k}{\partial x_j} \right) \frac{\partial u_k}{\partial x_j} - \frac{2}{3} \left(\frac{\partial u_k}{\partial x_j} \right)^2 \right] \quad (3.5)$$

Fica para o leitor demonstrar que:

$$\begin{aligned} \Phi = & 2 \left[\left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial v}{\partial y} \right)^2 + \left(\frac{\partial w}{\partial z} \right)^2 \right] + \left(\frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial x} \right)^2 + \\ & \left(\frac{\partial v}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial y} \right)^2 - \frac{2}{3} (\nabla \cdot \vec{u})^2 \end{aligned} \quad (3.6)$$

Substituindo a expressão da Função Dissipação, a equação da energia interna para um fluido newtoniano fica:

$$\rho \frac{D\hat{u}}{Dt} = \frac{\partial}{\partial x_j} \left(k \frac{\partial T}{\partial x_j} \right) - p \frac{\partial u_j}{\partial x_j} + \mu \Phi \quad (3.7)$$

4)Equação da Entalpia para Fluido Newtoniano

A energia interna é relacionada com a entalpia através da expressão:

$$\hat{u} = h - \frac{p}{\rho} \quad (4.1)$$

Desta expressão obtemos:

$$\frac{D\hat{u}}{Dt} = \frac{Dh}{Dt} - \frac{1}{\rho} \frac{Dp}{Dt} + \frac{p}{\rho^2} \frac{D\rho}{Dt} \quad (4.2)$$

Substituindo na Equação da Energia Interna para um fluido newtoniano:

$$\rho \frac{Dh}{Dt} - \frac{Dp}{Dt} + \frac{p}{\rho} \frac{D\rho}{Dt} = \frac{\partial}{\partial x_j} \left(k \frac{\partial T}{\partial x_j} \right) - p \frac{\partial u_j}{\partial x_j} + \mu \Phi \quad (4.3)$$

Colocando p/ρ em evidência:

$$\rho \frac{Dh}{Dt} - \frac{Dp}{Dt} + \frac{p}{\rho} \underbrace{\left(\frac{D\rho}{Dt} + \rho \frac{\partial u_j}{\partial x_j} \right)}_0 = \frac{\partial}{\partial x_j} \left(k \frac{\partial T}{\partial x_j} \right) + \mu \Phi \quad (4.4)$$

O termo entre parênteses é nulo pois se trata da própria equação da continuidade escrita na forma menos conhecida. Assim, a Equação Diferencial da Entalpia para um Fluido Newtoniano fica:

$$\rho \frac{Dh}{Dt} = \frac{Dp}{Dt} + \frac{\partial}{\partial x_j} \left(k \frac{\partial T}{\partial x_j} \right) + \mu \Phi \quad (4.5)$$

Usando o calor específico c_p , pode-se escrever uma equação de transporte para a própria temperatura, chamada eventualmente de equação da energia térmica:

$$\rho \frac{DT}{Dt} = \frac{1}{c_p} \frac{Dp}{Dt} + \frac{\partial}{\partial x_j} \left(\frac{k}{c_p} \frac{\partial T}{\partial x_j} \right) + \frac{\mu}{c_p} \Phi \quad (4.6)$$

5) Equação de Energia Cinética para um Fluido Newtoniano

A equação diferencial de energia cinética para um fluido newtoniano é obtida subtraindo da equação (1.8) da energia total a equação (3.7) da energia interna, resultando:

$$\rho \frac{D}{Dt} \left(\frac{u_k u_k}{2} \right) = \rho u_k g_k + \frac{\partial (u_k \sigma_{jk})}{\partial x_j} + p \frac{\partial u_j}{\partial x_j} - \mu \Phi \quad (5.1)$$

Bibliografia:

White, F.M., “Mecânica dos Fluidos”, 5º edição, Ed. McGraw Hill, 2010.

Potter, M.C.; Wiggert, D.C., “Mecânica dos Fluidos”, Ed. Thomson Learning, 2004.

Mase, G.T.; Mase, G.E., “Continuum Mechanics for Engineers”, third edition, CRC Press, 1999.

Munson, B., “Fundamentos da Mecânica dos Fluidos, Ed. Edgard Blucher, 4ª edição, 1999.