

Aproximación del tiempo de relajación

Consideremos ahora la expansión al siguiente orden

$$f = f^{(0)} + f^{(1)}$$

= 0 para Maxwell-Boltzmann

$$\Rightarrow \left(\frac{\partial}{\partial t} + \underline{u} \cdot \underline{\nabla} + \underline{F} \cdot \underline{\nabla}_p \right) f = \frac{\partial}{\partial t} (f^{(0)} + f^{(1)})_{col} \approx -\frac{f^{(1)}}{\tau}$$

con τ el tiempo de relajación

(proporcional al tiempo entre colisiones).

↑
restituye la sol. al equilibrio

$$\Rightarrow \boxed{\left(\frac{\partial}{\partial t} + \underline{u} \cdot \underline{\nabla} + \underline{F} \cdot \underline{\nabla}_p \right) f = -\frac{f - f^{(0)}}{\tau}} \rightarrow 0 \text{ para } f \rightarrow f^{(0)}$$

$$f = f^{(0)} + f^{(1)} \approx f^{(0)} \text{ pues } f^{(1)} \ll f^{(0)}$$

Notar que puedo calcular

$$f^{(1)} \approx -\tau \left(\frac{\partial}{\partial t} + \underline{u} \cdot \underline{\nabla} + \underline{F} \cdot \underline{\nabla}_p \right) f^{(0)}$$

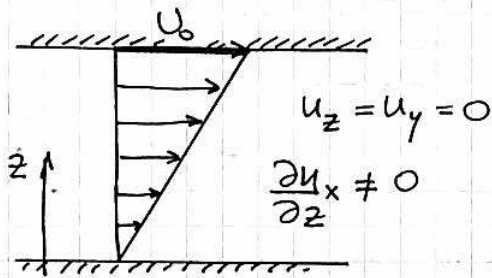
con esta corrección la ec. de momento queda

$$\rho \left(\frac{\partial \underline{u}}{\partial t} + \underline{u} \cdot \underline{\nabla} \underline{u} \right) = -\underline{\nabla} P + \underline{f} + \underbrace{\mu}_{\text{viscosidad}} \left[\nabla^2 \underline{u} + \frac{1}{3} \underline{\nabla} (\underline{\nabla} \cdot \underline{u}) \right]$$

Coefficientes de transporte:

Viscosidad

Consideremos un flujo



La viscosidad es responsable de la transferencia de momento

$$T_{zx} = \langle \rho v_z v_x \rangle \triangleq -\eta \frac{\partial u_x}{\partial z}$$

transporte de momento P_x en la dirección z
viscosidad

$$\gamma \quad T_{zx} = \int m f v_z v_x d^3v$$

Tomemos $f^{(0)} = n \left(\frac{m\beta}{2\pi} \right)^{3/2} e^{-\beta \frac{m}{2} [(v_x - u_x)^2 + v_y^2 + v_z^2]}$

$u_x^{th} = U_x$

Como f es indep. de t y de x, y , y $E=0$

$$\Rightarrow v_z \frac{\partial f^{(0)}}{\partial z} = -\frac{f^{(1)}}{z} \Rightarrow f^{(1)} = -z v_z \frac{\partial f^{(0)}}{\partial z}$$

$$\gamma \quad f^{(1)} = z v_z \frac{\partial f^{(0)}}{\partial u_x} \frac{\partial u_x}{\partial z}$$

luego

$$\eta = -\frac{\eta}{\frac{\partial u_x}{\partial z}} \int (f^{(0)} + f^{(1)}) v_z v_x d^3v = -\eta \int \frac{\partial f^{(0)}}{\partial u_x} v_x v_z^2 d^3v$$

\uparrow por en v_z

Tomando $U_x = v_x - u_x \Rightarrow v_x = U_x + u_x$
 $dU_x = dv_x$

$$\Rightarrow \eta = -\eta \int \frac{\partial f^{(0)}}{\partial U_x} (U_x + u_x) v_z^2 dU_x dv_y dv_z =$$

$$= -\eta \int \frac{\partial}{\partial U_x} [f^{(0)} (U_x + u_x) v_z^2] dU_x dv_y dv_z$$

\leftarrow pues $f^{(0)} \rightarrow 0$ para $U_x \rightarrow \pm\infty$

$$+ \eta \int f^{(0)} v_z^2 dU_x dv_y dv_z$$

$$n \langle v_z^2 \rangle \quad \gamma \quad \frac{1}{2} m \langle v_z^2 \rangle = \frac{1}{2} kT$$

$$\Rightarrow \mu = n \zeta n \frac{kT}{m} \Rightarrow \boxed{\mu = \zeta n kT}$$

Además $\zeta \sim \sqrt{\frac{m}{kT}} \frac{1}{n\sigma} \Rightarrow \boxed{\mu \sim \frac{\sqrt{mkT}}{\sigma}}$

Conductividad eléctrica (en un gas)

Aplico un campo eléctrico $\underline{E} = E \hat{z}$, y $j_z = \sigma E$

con $j_z = q \int d^3v f v_z = nq \langle v_z \rangle$

Nuevamente f indep. de t , y de \underline{r}



$$\Rightarrow \frac{qE}{m} \frac{\partial f^{(0)}}{\partial v_z} = -\frac{f^{(1)}}{\tau} \Rightarrow f^{(1)} = -\frac{qE\tau}{m} \frac{\partial f^{(0)}}{\partial v_z} \quad \underline{F} = qE$$

$$\begin{aligned} \gamma \quad \sigma &= \frac{q}{E} \int d^3v \left(\cancel{f^{(0)}} + f^{(1)} \right) v_z = -\frac{q^2 \tau}{m} \int d^3v \frac{\partial f^{(0)}}{\partial v_z} v_z = \\ &= -\frac{q^2 \tau}{m} \left[\int \frac{\partial}{\partial v_z} \left(\cancel{f^{(0)}} v_z \right) d^3v - \int \underbrace{f^{(0)}}_n d^3v \right] \end{aligned}$$

pues $f^{(0)} \rightarrow 0$
 $v_z \rightarrow \pm\infty$

$$\Rightarrow \boxed{\sigma = \frac{nq^2 \tau}{m}}$$

y nuevamente $\tau \sim \sqrt{\frac{m}{kT}} \frac{1}{n\sigma} \Rightarrow \boxed{\sigma \sim \frac{q^2}{\sigma \sqrt{mkT}}}$