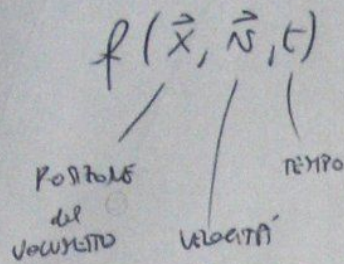


# TEORIA CINETICA:

## RETICOLO

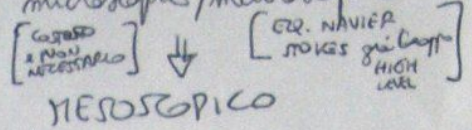
di BOLTZMANN  
(1872)

(LATTICE  
BOLTZMANN  
METHOD)



Funzione di DISTRIBUZIONE di SINGOLA PARTICELLA

modello microscopico / macroscopico



un FLUIDO (P.O.G. INCOMPRESSIBILE) è un insieme di particelle; usiamo concetti statistici per ridurre i dettagli.

equazione di BOLTZMANN

$$\frac{\partial f_i}{\partial t} + \vec{v}_i \cdot \nabla f_i = C_i[f]$$

$i = 0, \dots, N$  ← **ORIENTAZIONE della velocità**

POSTE ALL'INIZIO, PER COSTRUIRE (VEDI BOLTZMANN 1872)

Come VARIA NEL TEMPO

Le particelle si possono spostare nel volume

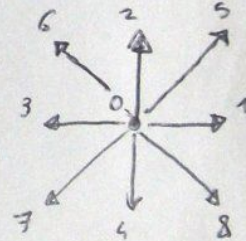
operatori di collisione tra 2 particelle

**Modello 2D con 9 velocità**

l'ipotesi di **CAOS MOLECOLARE**

(due molecole che collidono non erano correlate tra loro un attimo fa) (E.G. + ...)

"d2q9"



ABBINO No N1 N2 ... N8 (IN OGNI NODO)

Equilibrio locale: ANNULLA

$$C_i[f] = 0$$

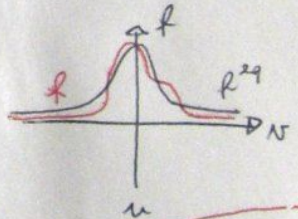
e IN OGNI NODO del reticolo;

RIASSAMENTO ALL'EQUILIBRIO AD OGNI NODO

$$f \rightarrow f^{eq}(p, \vec{u})$$

PROPORZIONE di CONSERVARE MASSA, QUANTITA' di MOTO e ENERGIA: È LA DISTRIBUZIONE DI MAXWELL-BOLTZMANN (locale)

$$f_i^{eq} = \frac{\rho}{2\pi RT} e^{-\frac{(\vec{v}-\vec{u})^2}{2RT}}$$



APPROX BGK

SHARMA KROOK GROSS

SINGOLO TEMPO  $\tau$  DI RIASSAMENTO

$$C[f] = -\frac{1}{\tau} (f_i - f_i^{eq})$$

$$w_i = \begin{cases} \cos^2[(i-1)\pi/2] & i=0, \dots, 4 \\ \sqrt{2} \cos[\pi/4 + (i-5)\pi/2] & i=5, \dots, 8 \end{cases}$$

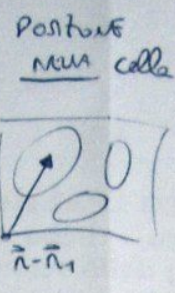
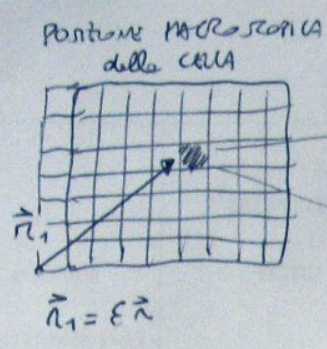
espansione di 2° ORDINE

$$f_i^{eq} = \rho w_i \left\{ 1 + \beta \vec{v}_i \cdot \vec{u} + \frac{\beta^2}{2} [(\vec{v}_i \cdot \vec{u})^2 - u^2] \right\}$$

$\beta = \frac{1}{RT}$   
velocità del volo  $1/\sqrt{3}$

regole: INTERP. PR.B. ISOTROPIA INVARIANZA GAUSSIANA

$$\frac{1}{9} \text{ per } i=0; \quad \frac{1}{9} \text{ per } i=1,2,3,4; \quad \frac{1}{36} \text{ altrove}$$



SCALE TEMPORALI

$$\begin{cases} t_1 = \epsilon t \\ t_2 = \epsilon^2 t \end{cases}$$

VARIABILI

$$\begin{cases} \partial_x = \epsilon \partial_x^{(1)} \\ \partial_t = \epsilon \partial_t^{(1)} + \epsilon^2 \partial_t^{(2)} \end{cases}$$

DISTRIBUZIONE

$$\Rightarrow f = f^{(0)} + \epsilon f^{(1)} + \epsilon^2 f^{(2)}$$

OSSEVVABILI:

$$P = \sum_i w_i f_i; \quad \vec{J} = \sum_i w_i f_i \vec{n}_i$$

densità (LOCALI) delle PARTICELLE      AUSTO

cosa succede in un passo  $\Delta t$ ?

1 STREAMING  $f_i$  si sposta da un nodo ad un altro (o rimane lì)

NB

$$T = \frac{m v_s^2}{k_B} \quad [\text{sempre costante}]$$

[PRIMI VICINI] e [VICINI dei PRIMI VICINI] (PRIMI VICINI) VICINI diagonali (VICINI)

NB

NUMERO di PARTICELLE PER NODO

FLUIDO POCO COMPRESSIBILE

$$Ma^2 = \frac{v^2}{v_s^2} \ll 1$$

2 COLLISION  $f_i$  CAMBIA, IN UN CERTO NODO

OSS:

$$N_s^2 = \frac{1}{3} \left( \frac{L \Delta x}{L \Delta t} \right)^2$$

equazione DIFFERENZIALE

usando ANALISI di CHAPMAN-ENSKOG

$$f_i(\vec{n} + \vec{n}_i \Delta t, t + \Delta t) = f_i(\vec{n}, t) + \frac{\Delta t}{\tau} [f_i^{eq} - f_i(\vec{n}, t)]$$

MOVING

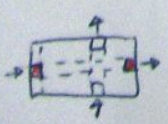
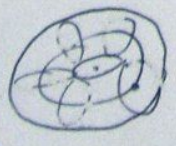
$$\vec{J} = \sum_i w_i f_i \vec{n}_i + \vec{F} \frac{\Delta t}{2}$$

e la DENSITA' CINEMATICA (dipende da  $\tau$ )

$$V = \left( \frac{\tau}{L \Delta t} - \frac{1}{2} \right) N_s^2 L \Delta t$$

$$\tau = L \Delta t \Rightarrow V = \frac{1}{6} \frac{L \Delta x^2}{L \Delta t}$$

IPOTESI di CONDIZIONI al CONFINO: PERIODICHE



e tutto in modo GRADUO (cambiando la  $\tau$  ad esempio)

$$P(\vec{n}_i, t)$$

