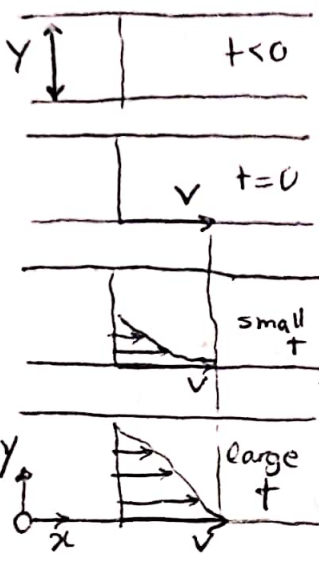


سر فصل مطالب
 قانون ویسکوزیته نیوتن
 تعمیم قانون ویسکوزیته نیوتن
 انتقال دو سوتم توده‌ای

1 قانون ویسکوزیته نیوتن



Fluid initially at rest
 lower plate set in motion
 velocity build up in unsteady flow
 finally velocity distribution in steady flow

برای این در این
 انتقال دو سوتم، یک جریان بین دو صفحه بزرگ موازی را در نظر بگیرید (شکل در برود)
 توجه کرده جریان می تواند گاز یا مایع باشد.
 این سیستم در ابتدا ساکن می باشد اما زمانی $t=0$ ، صفحه پایینی با سرعت ثابت v به حرکت در می آید. با گذشت زمان، پروفایل سرعت جریان تغییر کرده و سرانجام پروفایل سرعت حالت پایایی خطی مکان داده شده در شکل برقرار می گردد.
 در حالت پایایی ایجاد شده برای اینکه صفحه پایینی حرکت با سرعت ثابت v را داشته باشد، نیروی به مقدار F با هستی به آن صفحه وارد می گردد.
 به صورت تجربی مشاهده شده است که

$F \propto A \frac{v}{Y}$

سرعت دیواره \rightarrow
 فاصله بین دو دیواره \rightarrow

مساحت سطح تماس جریان دو دیواره

$F = \mu A \frac{v}{Y}$

تناسف فوق با دارد که در یک ثابت به ستادی تبدیل می شه:

ثابت تناسب که خاصیتی (property) مایع باشد [ویسکوزیته]

$\frac{F}{A} = \mu \frac{v}{Y} \Rightarrow \tau_{yx} = \mu \frac{v}{Y}$

رابطه فوق را بازنویسی کنیم (با تغییر علامت):

$\tau_{yx} = -\mu \frac{dv_x}{dy}$

شش برشی (shear stress)

$(\frac{dv_x}{dy} = -\frac{v}{Y})$ با توجه به اینکه

[قانون ویسکوزیته نیوتن]

نیروی برشی به ازای مساحت سطح، متناسب با شش گرادیان سرعت است.
 باید قانون اطلاق گردد و آن یک رابطه تجربی می باشد و ساده ترین شکل ارتباط شش (نیروی به ازای واحد سطح) و

بایستی توجه گردد که معادله (*) نباید قانون اطلاق گردد که معادله (*)
 گرادیان سرعت می باشد.
 جریان مایع هایی با وزن مولکولی کمتر از 5000، از معادله (*) پیروی می کند (مایع های نیوتنی) [Newtonian Fluids]
 توجه گردد که بسیاری از مواد دیگر مانند مایعات پلیمری، سوسپانسیون ها، و دیگر سیالات مرکب از معادله (*) پیروی نمی کنند (مایع های غیر نیوتنی) [NonNewtonian Fluids]

معادله (*) به اد
 صورت می شه که
 تغییر میده

در جهتی سطح جامد مقرر در $y=0$ ، مایع موشوی در راستای x کشب می کند. این جریان به لایه های مایع مجاور، موشوی در راستای x انتقال می کنه و باعث حرکت آن لایه از مایع در راستای x می شه.
 یعنی سوتم - x جهت y در مایع انتقالی یابد (شار سوتم - x جهت y)

"The flux of x -momentum in the positive y direction"

2) تعمیم قانون دیکوز به نیوتن

به سبب حرکت لایه‌های در حالت پایا بین دو دیواره موازی مورد بررسی قرار گرفت. چنین جریانی، جریان برشی حالت پایا (A simple steady-state shearing flow) نامیده می‌شود که در آن v_x تابعی از y باشد و v_y و v_z صفر.

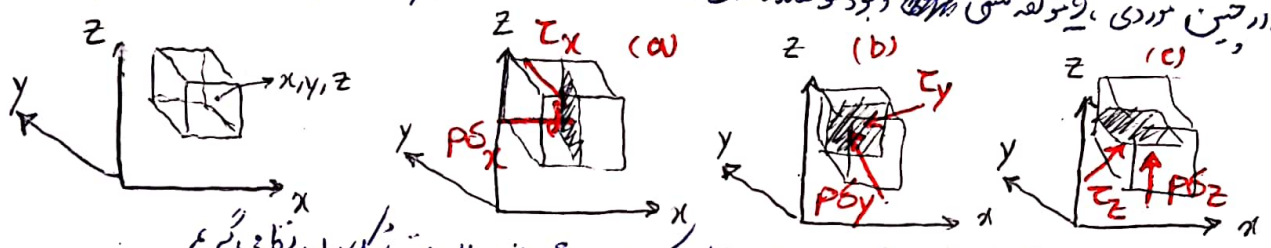
جریان‌های مطرح در مکانیک سیالات بسیار پیچیده تر بوده و سه مؤلفه سرعت، تابعی از مختصات زمانی هستند. بنا بر این نیاز است تا رابطه (*) برای چنین جریان‌هایی تعمیم داده شود. برای این منظور یک الگوی جریان عمومی را در نظر بگیرید که در آن مؤلفه‌های سرعت سیال به صورت دربردی باشند.

$$v_x = v_x(x, y, z, t)$$

$$v_y = v_y(x, y, z, t)$$

$$v_z = v_z(x, y, z, t)$$

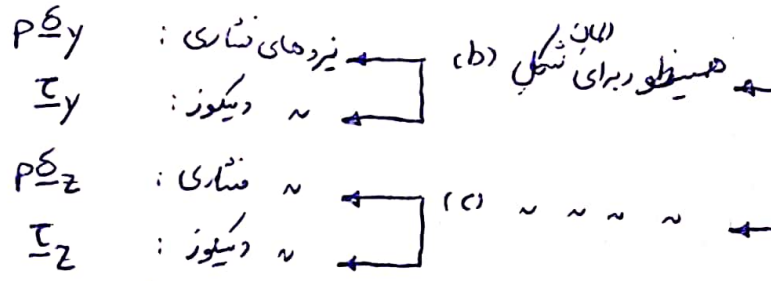
τ_{ij} where $i, j = x, y, z$



در چنین موردی، مؤلفه‌های تنش وجود خواهند داشت: ابتدا با این مؤلفه‌های تنش آشنایی شویم. برای این منظور یک المان جزی از سیال مانند شکل را در نظر بگیرید. توجه کرده‌اند که مرکز المان جزی (x, y, z) می‌باشد. نیردهای دارد شوند دو قسمت دارند دیکوز

قسمت داریم نیردهای دارد شوند به سیال سمت راست المان شکل (a) از سیال چپ را جدا می‌کنیم. اعمال شدن در شکل (a) با از ای مساحت سطح δx نیردهای دیکوز وقتی وجود دارند که گرادیان سرعت درون سیال وجود داشته باشد. این نیر به طول کلی جهت عمود یا موازی سطح ندارد و می‌تواند جهت آن زاویه‌ای باشد τ_x

$p \delta x$ بردار نیر در راستای x



a نیر در شکل $f_a = \tau_x + p \delta_x$

b نیر در شکل $f_b = \tau_y + p \delta_y$

c ~ ~ $f_c = \tau_z + p \delta_z$

نیردهای دارد شوند در سه شکل را به صورت زیر خلاصه می‌کنیم:

توجه کرد که نیروهای فوق می توانند بصورت مؤلفه های بیان تجزیه گردند

$$\underline{f}_a = f_{a,x} \hat{i} + f_{a,y} \hat{j} + f_{a,z} \hat{k} \quad \left\{ \begin{array}{l} \underline{f}_b = f_{b,x} \hat{i} + f_{b,y} \hat{j} + f_{b,z} \hat{k} \\ \underline{f}_c = f_{c,x} \hat{i} + f_{c,y} \hat{j} + f_{c,z} \hat{k} \end{array} \right.$$

$$\left\{ \begin{array}{l} f_{a,x} = \tau_{xx} + p \\ f_{a,y} = \tau_{xy} + 0 \\ f_{a,z} = \tau_{xz} + 0 \end{array} \right. \quad \left\{ \begin{array}{l} f_{b,x} = \tau_{yx} + 0 \\ f_{b,y} = \tau_{yy} + p \\ f_{b,z} = \tau_{yz} + 0 \end{array} \right. \quad \left\{ \begin{array}{l} f_{c,x} = \tau_{zx} + 0 \\ f_{c,y} = \tau_{zy} + 0 \\ f_{c,z} = \tau_{zz} + p \end{array} \right.$$

$$\pi_{ij} = \tau_{ij} + p \delta_{ij} \quad , \quad i, j = x, y, z$$

↳ Kronecker delta

π_{ij} = the molecular stresses
 τ_{ij} = the viscous stresses

عبارتست از مولفه ی ن، نیروی دارد به سطحی با مساحت واحد که بردار عمود به سطح، در جهت \hat{n}_i
 عبارتست از ستار مونتوم (مولفه ی ن مونتوم) در جهت \hat{n}_i

الته می توان نیز هار ابر این صورت بیان کرد

نیز به صورت
 می تواند توصیف کرد

نیروی
 انتقال مونتوم

$\pi_{zz}, \pi_{yy}, \pi_{xx}$: normal stresses
 $\dots, \pi_{xz}, \pi_{xy}$: Shear ~

molecular stresses انواع

- حال قصد داریم رابطه تنش ویسکوز (The viscous stress) $\underline{\tau}$ را با گرادیان های سرعت سیال بیان کنیم.

$$\tau_{ij} = - \sum_k \sum_l \mu_{ijkl} \frac{\partial v_k}{\partial x_l}$$

می شه چند قید روی تنش ها اعمال کرد:
 تنش های ویسکوز، ترکیب خطی از همی گرادیان های سرعت می باشند:

که $l, k, j, i = x, y, z$ و μ_{ijkl} ضرایب ویسکوزیته هستند (اع ϵ)

داسی سیالات نیوتنی، مستقی های زمانی یا آنکترال های زمانی در رابطه ی فوق ظاهر می شوند
 آنه سیال نوی به حالت پر خشن خالص باشه، هیچ نیروی ویسکوزی وجود نخواهد داشت. این قید منجر به این نتیجه گیری خواهد شد که τ_{ij} متقارن (symmetric) می باشد. یعنی آنه نادن جای بشن، اونطوری ترکیب خطی گرادیان های سرعت نباید تغییر کنند. می شه شون داد که تنها ترکیب خطی گرادیان های سرعت که متقارن، جمع خطی ای از عبارت جلوه:

$$\left(\frac{\partial v_x}{\partial x} + \frac{\partial v_y}{\partial y} + \frac{\partial v_z}{\partial z} \right) \delta_{ij} \quad \text{و} \quad \left(\frac{\partial v_j}{\partial x_i} + \frac{\partial v_i}{\partial x_j} \right)$$

آنه سیال مون همسانگرد (Isotropic) باشه، اونوقت:

$$\tau_{ij} = A \left(\frac{\partial v_j}{\partial x_i} + \frac{\partial v_i}{\partial x_j} \right) + B \left(\frac{\partial v_x}{\partial x} + \frac{\partial v_y}{\partial y} + \frac{\partial v_z}{\partial z} \right) \delta_{ij}$$

توجه بشه که این رابطه باید با قانون ویسکوزیته نیوتن داسی به جریان تنشی ساده بشه. در نتیجه:

$$A = -\mu$$

- در راستای تخم
 قانون ویسکوزیته
 نیوتن

$$B = \frac{2}{3}\mu - k$$

بر طبق کارهای پُردیهی انجام شده:

the dilational viscosity

$k=0$: واسی گازهای تک اتمی توی دانستی کم

$$\tau_{ij} = -\mu \left(\frac{\partial v_j}{\partial x_i} + \frac{\partial v_i}{\partial x_j} \right) + \left(\frac{2}{3}\mu - k \right) \left(\frac{\partial v_x}{\partial x} + \frac{\partial v_y}{\partial y} + \frac{\partial v_z}{\partial z} \right) \delta_{ij}$$

در نتیجه:

که بر اساس علامت گذاری برداری:

$$\underline{\underline{\tau}} = -\mu (\underline{\underline{\nabla}} \underline{\underline{v}} + (\underline{\underline{\nabla}} \underline{\underline{v}})^T) + \left(\frac{2}{3}\mu - k \right) (\underline{\underline{\nabla}} \cdot \underline{\underline{v}}) \underline{\underline{\delta}}$$

$\underline{\underline{\delta}}$ the unit tensor with components δ_{ij}

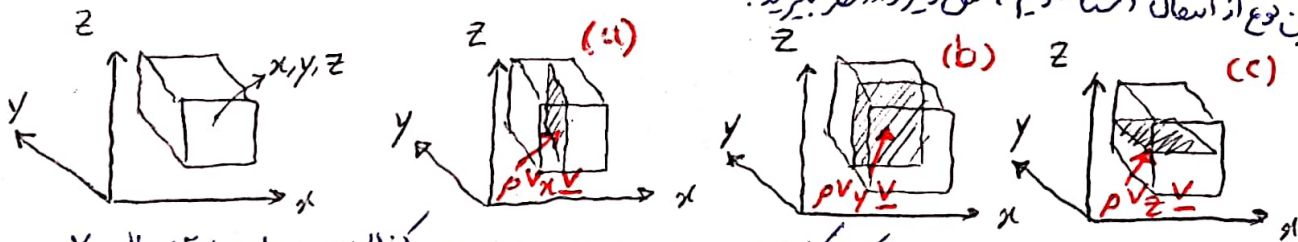
$\underline{\underline{\nabla}} \underline{\underline{v}}$ the velocity gradient tensor with components $\frac{\partial v_j}{\partial x_i}$

$(\underline{\underline{\nabla}} \underline{\underline{v}})^T$ ~ transpose of the velocity gradient tensor w.c. $\frac{\partial v_i}{\partial x_j}$

$\underline{\underline{\nabla}} \cdot \underline{\underline{v}}$ ~ divergence of the velocity vector

(3) انتقال مومنتوم توده‌ای

در بخش پیش با انتقال مومنتوم مولکولی آشنا شدیم. می‌دانیم که مومنتوم به روشن بگیری زیر منتقل می‌شود (رودش توده‌ای) - برای اینکه با این نوع از انتقال آشنا شویم، شکل زیر را در نظر بگیرید:



یک المان حجمی از سیال را نشان می‌دهد که مرکز المان در x, y, z می‌باشد. در مرکز المان، بردار سرعت سیال \underline{v} می‌باشد. مانند شکل‌های a, b, c سه صفحه عمود بر هم گذرنده از مرکز المان را در نظر می‌گیریم و قصد داریم مقدار مومنتوم گذرنده از هر کدام از صفحات را حساب کنیم. فرض کنید که هر کدام از صفحات، مساحت سطح داده دارند.

سرعت سیال عبوری \times سار عبوری از صفحه = سار مومنتوم عبوری از صفحه

$$= \rho v_x \underline{v}$$

توجه داشته‌اید که این سار مومنتوم از ناحیه x کوچکتر به ناحیه x بزرگتره

$$= \rho v_y \underline{v}$$

$$= \rho v_z \underline{v}$$

در شکل a

به طور مشابه توی شکل b :

c ~ ~

این سه بردار را می‌توان بیان صورت زیر بیان کرد:

$$\rho \underline{v} \underline{v} = \rho (v_x \underline{\delta}_x + v_y \underline{\delta}_y + v_z \underline{\delta}_z) \underline{v} = \underline{\delta}_x (\rho v_x \underline{v}) + \underline{\delta}_y (\rho v_y \underline{v}) + \underline{\delta}_z (\rho v_z \underline{v})$$

$$= \rho \sum_i \sum_j \underline{\delta}_i \underline{\delta}_j v_i v_j$$

The Convective Momentum-Flux Tensor

3

انتقال مومنتوم کل = شار مومنتوم توکولی + شار مومنتوم توکولی

$$\underline{\underline{\phi}} = \underline{\underline{\pi}} + \rho \underline{\underline{v}} \underline{\underline{v}}$$

convective momentum-flux tensor

$$\underline{\underline{\pi}} = \underline{\underline{\tau}} + p \underline{\underline{\delta}}$$

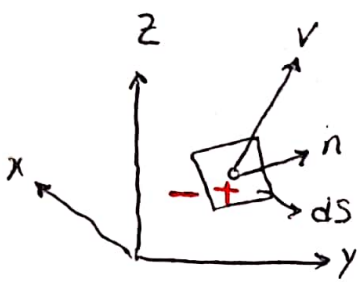
pressure

viscous

Molecular

Total

پس بی نشونست



انتقال مومنتوم عبوری از یک سطح که جهتش با بردار یکدیگر عمود \hat{n} مشخص می‌شود روی سه کنیم:

$$[\underline{\underline{n}} \cdot \underline{\underline{\phi}}] dS$$

مومنتوم عبوری از سطح، از سمت ریال خلاف جهت بردار \hat{n} به سمت ریال در جهت بردار \hat{n} زیری سطحی وارد ریال سمت + از ریال سمت -