

در کتب تانورها، اگر حسابات قبل از این زمان کرده باشید، موجودات هندسی بودند نه این ها را بر

حساب پایه های فضای تناثرات سطحی داریم. به طور مثال

$$\mathbb{T} = T^{\alpha\beta} \hat{e}_\alpha \otimes \hat{e}_\beta = T_{\alpha\beta} \hat{e}^\alpha \otimes \hat{e}^\beta \quad (1)$$

تانور مرتبه ۲

- پایه های فضای تناثرات

- پایه های فضای تناثرات

یکی از مقدمات تانورها در فیزیک، تانور انرژی-کماند است که نباید این مفهوم جا افتاده در

الفیزیک و فضا باشد بلکه اسم تانور ماسکول در ۳ بعدی توسط مسدود کردن ۴ بعد ارتقا دارد.

تانور انرژی، تانور انرژی-کماند ماسکول سابقه زیادی دارد. حال در موردش نسبتی آن

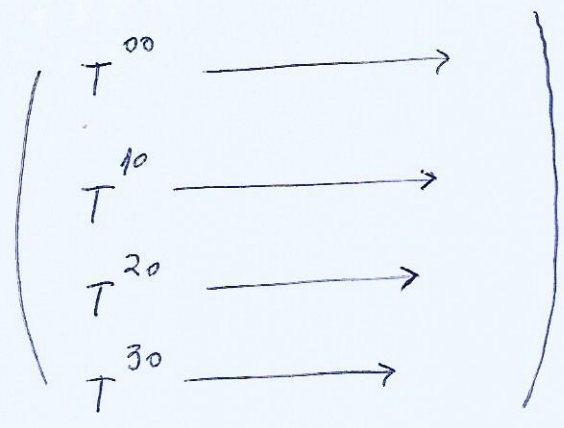
تانور ۴ بعدی را به صورت زیر تعریف می کنیم.

$$(2) \quad T^{\alpha\beta} = \begin{pmatrix} T^{00} & T^{01} & T^{02} & T^{03} \\ T^{10} & T^{11} & & \\ T^{10} & & T^{22} & \\ & & & T^{33} \\ T^{10} & & & & T \end{pmatrix}$$

حال تک تک مولفه ها را معرفی می کنیم.

$T^{00}$  : energy density - چگالی انرژی

$T^{j0}$  : momentum density of j-th component - چگالی تکانه



(3)

شماره ستون بیست و ششم یعنی که در ستون اول است

به طریقی  $T^{0j}$  مولفه  $j$ -ام جگای انرژی است  $T^{jk}$  مولفه  $k$ -ام شار جگای گانه - مولفه  $j$  است.  
 j-component of energy flux

K-Component of the flux of j-component of momentum.

فشارهای قطری مولفه به شارهای می تواند باشد که جهت حرکت، جهت شمار متفاوت باشد  
 حال فرض کنید که یک استخر آب داریم که در آن هیچ جریان آبی نیست، اگر دستگاه سکون آن

rest frame باشد انرژی گانه این سیستم به صورت زیر خواهد بود

$$(4) \quad T^{\mu\nu} = \begin{pmatrix} \rho & 0 & 0 & 0 \\ 0 & P & 0 & 0 \\ 0 & 0 & P & 0 \\ 0 & 0 & 0 & P \end{pmatrix}$$

↓  
 هیچ شاری وجود ندارد. / هیچ جگای گانه کی وجود ندارد

برای جگای انرژی - سطوح

در این تعریف به شدت شاره گانی Perfect fluid گویند. نه ویسکوزیته و انتقال حرارت ندارد

Heat conduction / Viscosity

3. در صورتی که  $T_{11} = T_{22} = T_{33}$  باشد به معنای فشار ایزوتروپیک، isotropic pressure است.

حال برای بررسی تانسور انژی-تکانه برای دستگاه مختصات دکارتی فرض کنیم برای برداری  $u^\mu$  در حالت

$$u^\mu = \frac{dx^\mu}{dc}$$

باشد که  $u^\mu = (1, 0, 0, 0)$  در جهت  $x^1$  باشد.

دو بردار دیگر را به صورت زیر در نظر بگیریم.

$$(5) \quad u^\mu u^\nu = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

الف

$$\eta^{\mu\nu} + u^\mu u^\nu = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

رابطه 5-الف و 5-ب می تواند تانسور انژی-تکانه را به دو بردار  $(0, 0, 0, 0)$  و  $(1, 0, 0, 0)$  تبدیل کند.

حال برای سیال ایده آل، از این اپراتور تصویر (projection operator) استفاده می شود.

$$T^{\mu\nu} = \rho u^\mu u^\nu + P (\eta^{\mu\nu} + u^\mu u^\nu) \quad (6)$$

اتفاق مهم در رابطه (6) این است که  $T^{\mu\nu}$  بر حسب  $u^\mu$  و  $\eta^{\mu\nu}$  نوشته شده که به خواص تبدیل تانسوری احترام می گذارند. از این  $T^{\mu\nu}$  مولفه های  $T^{\mu\nu}$  بر محورهای  $x^\mu$  نام بردا خواهد بود.

41

تانسور انرژی-تنگانه به شکل  $T^{\mu\nu}$  شناخته می شود. برای مثال سیال ایده آل نوشته می شود

$$T^{\mu\nu} = (p + \rho) u^\mu u^\nu + p \eta^{\mu\nu} \quad (7)$$

حالی هستیم در شکل  $u^\mu = (\gamma, \gamma \vec{v})$  بردار  $u^\mu$  به شکل

برای تعیین نسبت فشار به چگالی برای سیال ایده آل به این ترتیب عمل می کنیم

$$(8) \quad P = nKT \quad \text{از طرفی} \quad \frac{3}{2} kT = \langle \frac{1}{2} m v^2 \rangle$$

$$P \propto \frac{nKT}{nm c^2} \propto \frac{nm v^2}{nm c^2} \propto \left(\frac{v}{c}\right)^2$$

در نتیجه نسبت چگالی  $\rho$  سهمش را در تانسور انرژی-تنگانه مشخص می کند. حال این که  $\rho, P$  تحت تبدیلات لورنتس ناورد هستند، می توانیم تانسور انرژی-تنگانه تحت تبدیلات تانسوری

$$(9) \quad T^{00} = (\rho + P) \gamma^2 - P$$

یک نمونه خوب از تانسورهای انرژی-تنگانه - تانسور الکترومغناطیسی است.

$$\mathbb{T}_{EM}^{\mu\nu} = \frac{1}{4\pi} \left( F^{\mu\alpha} F^\nu{}_\alpha - \frac{1}{4} \eta^{\mu\nu} F_{\alpha\beta} F^{\alpha\beta} \right) \quad (10)$$

این تانسور در حساب نسبیت معادل است  $T^{00} = \frac{1}{8\pi} (E^2 + B^2)$  نشان دهد نرم اول نسبت به  $\mu$  و  $\nu$  معادل است.

5

$$(11) \quad F^{\mu\alpha} F^{\nu\alpha} \rightarrow F^{\nu\alpha} F^{\mu\alpha} \Rightarrow F^{\nu\alpha} F^{\mu\alpha} = F^{\mu\alpha} F^{\nu\alpha}$$

معین  $\alpha$  - اندیس dummy است.  
 رد تانسور انرژی-تکانه را در دو اندیس  $\mu$  و  $\nu$  می توان نوشت.  
 جای جابجایی اندیس  $\mu$  و  $\nu$  در این معادله مشکلی نیست.

$$(12) \quad \text{tr} (T_{EM}^{\mu\nu}) = 0 = \frac{1}{4\pi} \left( F^{\mu\alpha} F_{\mu\alpha} - \frac{1}{4} \eta_{\mu}^{\mu} F_{\alpha\beta} F^{\alpha\beta} \right)$$

حال فرض کنید که در حجم  $V$  از فیلون انرژی پخش شده باشد (فرض کنید که بتوان از اول تعبیر گاز کامل کرد). رد تانسور انرژی-تکانه به صورت زیر خواهد بود.

$$(13) \quad T^{\mu}_{\mu} = (p + \rho) u^{\mu} u_{\mu} + p \delta^{\mu}_{\mu} = -\rho - p + 4p = 3p - \rho$$

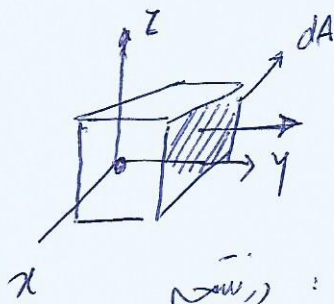
$$T^{\mu}_{\mu} = 0 = 3p - \rho \Rightarrow w = \frac{p}{\rho} = \frac{1}{3}$$

این همان معادله حالت معروف کیهان آشنی غالب است. (توجه داشته باشید  $c=1$ )  
 به طور معمول میدان های بدون جرم تانسور انرژی-تکانه با رد صفر دارند.  
 البته مثال های تقصیری وجود دارد.

61

حال در مورد نگاه هم فراموش نکنیم انرژی مکانیک و متغیران بودن آن مشهور

$$T_{\mu\nu} = \begin{bmatrix} T^{00} & T^{01} & T^{02} & T^{03} \\ \text{energy density} & \text{Energy flux} & & \\ \text{Momentum density} & & \text{Momentum flux} & \end{bmatrix} \quad (14)$$



انرژی از یک سطح در نظر بگیرید

$$T^{0j} = \frac{\Delta E}{\Delta t \Delta A_{\perp}}$$

انرژی در واحد زمان در واحد سطح عمود بر

جهت  $T^{0j}$  نشان دهنده انرژی در جهت  $j$  است در سطح

حال تغییر  $T$  را باید بدست آوریم این هم معادله تانسور

انرژی نسبیتی مکانیک به ترتیب به صورت زیر است

$$(15) \quad \left. \begin{aligned} E &= \frac{mc^2}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} \\ p &= \frac{mv}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} \end{aligned} \right\}$$

$$c=1 \rightarrow E v = p$$

گرمای نظریه ای که در آن به ما می آید

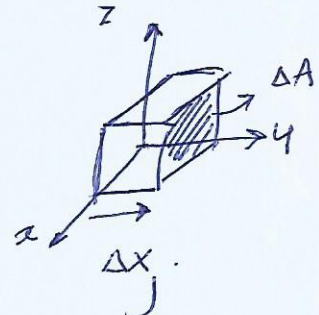
$c=1$  باشد رابطه 15 بین مکانیک و انرژی برابر است

در نتیجه تقریباً همگانی تکانه به صورت زیر خواهد بود.

(16)  $T^{j0} = \left[ (\Delta \mathcal{E}) \frac{\Delta x^j}{\Delta t} \right] / \Delta A \Delta x_j$

↓  
Momentum Density

ازرسی - بچکان  
کتابت در جهت z  
م



در نتیجه با تعامد رابطه (16) با  $T^{0j}$  خواهیم داشت.

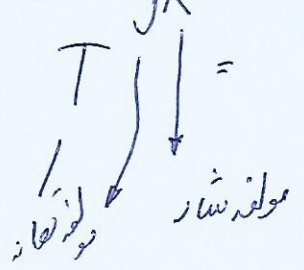
(17)  $T^{0j} = T^{j0}$  for theory  $c=1$

↓

flux of energy = density of momentum

حال می خواهیم نشان دهیم  $T^{kj}$  برابر  $T^{jk}$  است. از این رو باز برای دردم به بگوئیم

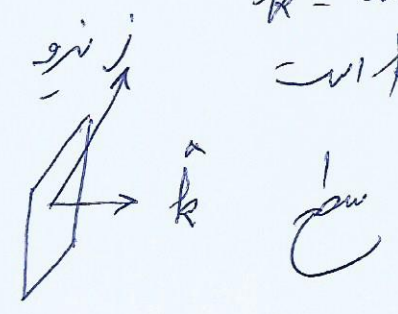
(18)  $T^{jk}$  = k-component of the flux of momentum in j



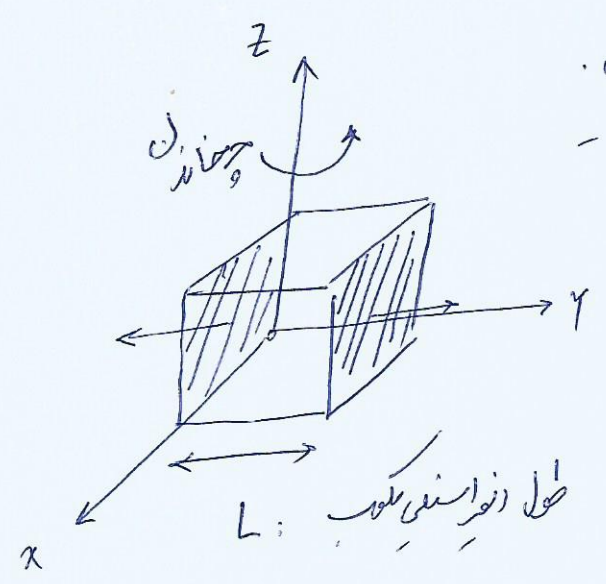
= j-component of force per unit area in

k-direction

مولفه j-م نیرو بر واحد سطح در جهت k است



حاله حرکت افراشتن کوچک از سد سطح



$T^{xy}$  نیروی وارد بر سطح  $y=ct$  است

تساوی برای حجم افراشتن در راستای  $\hat{z}$

$$\tau = (T^{yx} \cdot L^2) \cdot L - (T^{xy} L^2) L \quad (19)$$

از طرف دیگر، تولید انرژی حرکت زاویه‌ای، تغییرات انرژی آن به صورت زیر، نیرو

(20)  $\vec{L} = m \vec{r} \times \vec{v}$   $\rightarrow \frac{d\vec{L}}{dt} = \tau = \vec{r} \times \vec{F} = I \vec{\Omega}$

انرژی حرکت زاویه‌ای

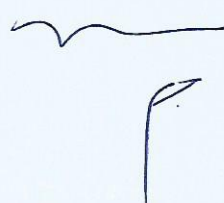
$$L = I \Omega$$

انرژی حرکت زاویه‌ای را از این معادله می‌توانیم پیدا کنیم

$$I = (T^{xx} L^3) \frac{L^2}{6} = \frac{1}{12} m (a^2 + b^2) \quad (21)$$

حاصل انرژی

$$\rho L^3 = T^{xx} L^3$$





$$(22) \quad \Omega_z = 6 \frac{T^{yx} - T^{xy}}{T^{00}} \frac{1}{L^2}$$

اگر طول عدد افزایش پیدا کند صرفاً  $\Omega$  می زیاد خواهد شد به شرطی که

$$T^{yx} = T^{xy}$$

این رابطه برای ذرات بدون اسپین که کسب الکترون همیشه

ریش های برای مقادیر کم تا متوسط اثر می گذارد و در نظر سبب عام اسپین

نظریه ای است  $T^{\mu\nu}$  مقادیر  $c=1$  است.  
 البته در نظریه میدان سازه کاری وجود دارد که تا سوره ای توان تعوی کرد

□ معادله ذرات در سیال

با استفاده از مقادیر  $T^{\mu\nu}$  از مقادیر اثر می گذارد fundamental dynamical eq.  $T^{\mu\nu}$

$$(23) \quad T^{\mu\nu}, v = 0$$

برای مطالعه بیشتر به کتاب Landau + Lifshitz - fluid mechanics مراجعه کنید

$$T^{\mu\nu} = (\rho + p) u^\mu u^\nu + p \eta^{\mu\nu}$$

حالا با توجه به تعاریف تا سوره اثر می گذارد  $u^\mu = (\gamma, \gamma \vec{v})$

$$T^{00} = (\rho + p) \gamma^2 - p$$

$$(24) \quad T^{0i} = (\rho + p) \gamma^2 v^i$$

$$T^{ij} = (\rho + p) \gamma^2 v^i v^j + p \delta^{ij}$$

حال اگر حد فرستیم  $\rho$  و  $\rho$  کامل را در ادامه بنویسیم

توجه داشته باشید  $\rho$  در همه اجزای  $\rho$  در همه اجزای  $\rho$  در همه اجزای  $\rho$

$$(25) \begin{cases} T^{00} \sim \rho \\ T^{0i} \sim \rho v^i \\ T^{ij} \sim \rho v^i v^j + p \delta^{ij} \end{cases}$$

$$(26) T^{\alpha\mu}_{,\mu} = 0 = T^{00}_{,0} + T^{0i}_{,i} = \frac{\partial \rho}{\partial t} + \frac{\partial}{\partial x^i} (\rho v^i) = 0$$

معادله نوسانی  $\rightarrow$  Continuity equation  $\frac{\partial \rho}{\partial t} + \vec{\nabla} \cdot (\rho \vec{v}) = 0$

(27)  $T^{\mu\nu}_{,\nu} = 0$  حال به صورت  $T^{\mu\nu}_{,\nu}$

$$T^{\mu\nu}_{,\nu} = \frac{\partial T^{\mu 0}}{\partial t} + \frac{\partial T^{\mu j}}{\partial x^j} = 0$$

$$0 = \frac{\partial}{\partial t} (\rho v^i) + \frac{\partial}{\partial x^j} (\rho v^i v^j + p \delta^{ij})$$

$$v^i \frac{\partial \rho}{\partial t} + \rho \frac{\partial v^i}{\partial t} + \rho v^i \frac{\partial}{\partial x^j} (\rho v^j) + \rho v^j \frac{\partial v^i}{\partial x^j} + p_{,j} \delta^{ij} = 0$$

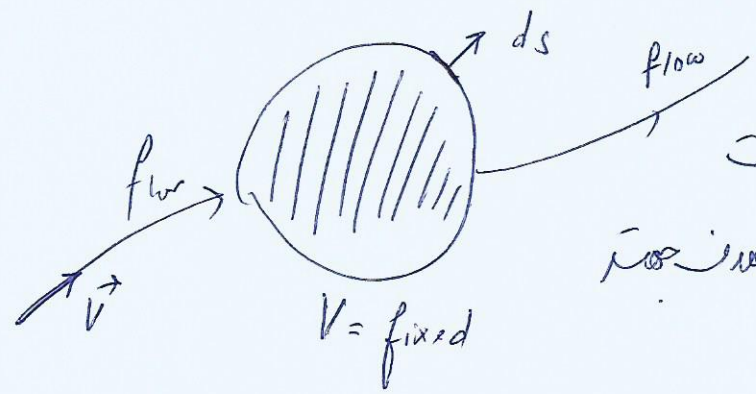
توجه داشته باشید  $v^i$  و  $\rho$  در همه اجزای  $\rho$  در همه اجزای  $\rho$

//

$$\oint \frac{d\vec{v}}{dt} = -\vec{\nabla} p$$

Euler's Equation (28)

این معادله یونیفرم در شکل، در این صورت است



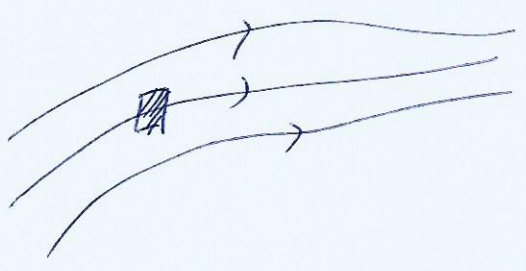
- خروجی  $\vec{v}, ds$  هر جبهه  
 - ورودی  $\vec{v}, ds$  هر جبهه  
 درشت

(29)

$$m = \int \rho(t, x) dv$$

$$\frac{dm}{dt} = \int \frac{\partial \rho}{\partial t} dv = \int -\nabla \cdot (\rho \vec{v}) dv = - \int \rho \vec{v} \cdot d\vec{s}$$

Mass-loss.  $\vec{v}$   $\leftarrow$  flow



$$\delta m \frac{d\vec{v}}{dt} = \text{Force} = - \int p \hat{n} ds$$

$$= - \int (p, 0, 0) \cdot d\vec{s} = \int \frac{\partial p}{\partial x} dv = \rho \frac{dv}{dt}$$

$\nabla \cdot p = \rho \frac{dv}{dt}$