

۲۸۲۵

دانشگاه تهران

۴۶۵ و ۱۹۱۱۹

دانشکده علوم

بیان نامه

برای دریافت درجه فوق لیسانس ریاضی (هواشناسی)

موضوع :

انتقال انرژی نصف النهاری ماه نوامبر سال ۱۹۶۴ برای تهران

پراهنمایی :

استاد محترم جناب آقای گوردن مستشار سازمان هواشناسی جهانی

نگارش :

احمد - نوحی



سال تحصیلی ۴۸ - ۱۳۴۷

۲۸۲۵

تقديم به :

استادان و هیات محترم داوران

۳۱۲۵

(فهرست مطالب)

موضوع	صفحه
مقدمه	۱-۳
۱- تهرولانس	۴-۵
۲- انتقال تهرولانس چندی حرکت و تغییرات عمودی باد در لایه اصطکاک دار	۵-۱۱
۳- استقرار سبرکولاسیون متوسط مداری و ملا حظاتی از کشتاور جنبشی مطلق	۱۱-۱۹
۴- توضیح محاسبات انجام شده در مورد ایستگاه تهران	۲۰-۲۲
۵- جدوال مربوط به ماه نوامبر سال ۱۹۶۴ برای تهران	۲۲-۴۴
۶- منحنی های ترسیم شده ماه نوامبر ۱۹۶۴ برای تهران	
۷- منابع و مأخذ	

در جوی همیشه نیروهای اصطکاک وجود دارند و این نیروها به تعدادی عوامل بستگی دارند هر سطح صافی را که در نظر گیریم باز میتوان گفت که زمانیکه ابعاد ملکولی در نظر گرفته شود آن سطح دارای ناصافی و ناهمواریهاست.

چنین ناهمواریها برای جریان متوسط تولید اشکال مینماید بطوریکه بعضی از ملکولها در اثر این ناهمواریها مقدار زیادی از سرعت اولیه خود را از دست میدهند مقدار کاهش سرعت بستگی به میزان ناهمواری سطح حرکت دارد. در مقیاس مرفی کشش یا استرسهای شهری ملکولی توسط چسبناکی جریان تعیین میشوند در واقع اصطکاک جریانها در مجاور سطح زمین همان چسبناکی است. کشش اصطکاک یک جریان کند تر نسبت به جریان تندتری که روی آن حرکت میکند بصورت تبادل چندی حرکت بهمان میشود که توسط حرکت متوسط ادی بدست میآید میدانیم اگر سته هوایی از جریان کند تر داخل جریان هوایی تند تر بالای خود نفوذ کند سرعت آن افزایش مییابد و پس از افزایش سرعت در اثر جریان تند تر وجود میآید ولی این افزایش سرعت باعث کند شدن سرعت جریان تند تر میشود کشش اصطکاک و استرس شهری بین دو لایه بضعامت 2 d

که یکی دارای سرعت  $u$  و دیگری دارای سرعت  $u + du$  است متناسب

باشند و عددی  $\frac{\delta u}{\delta z}$  میباشد و نیز نوع جریان و درجه حرارت آن بستگی

دارد این ضریب تناسب معروف به ضریب چسبناکی ادی میباشد و به  $\mu$  نمایش

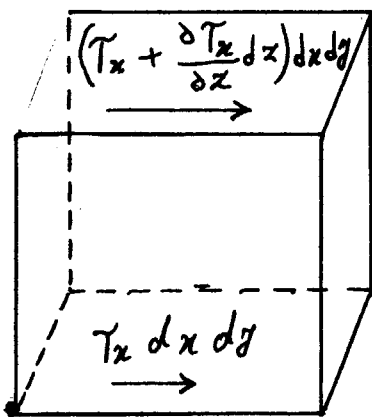
داده میشود حال اگر استرس شیری ادی را برای واحد جرم به توج نمایش دهیم

داریم  $T_x = \mu \frac{\delta u}{\delta z}$  ،  $T_y = \mu \frac{\delta v}{\delta z}$

رابطه (۱)

از تغییرات استرس شیری نسبت به ارتفاع نیروی اصطکاک میسر دست میآید برای محاسبه

کافی است یک مکعب مستطیل در نظر بگیریم و نیروی استرس را برای سطوح آن بنویسیم



برای سطح پایین نیروی استرس  $T_x dx dy$

برای سطح فوقانی این نیرو برابر  $(T_x + \frac{\delta T_x}{\delta z} dz) dx dy$

و تغییر نیروی استرس برابر  $\frac{\delta T_x}{\delta z} dV$

برای واحد جرم برابر رابطه (۲)  $\frac{1}{\rho} \frac{\delta T_x}{\delta z}$

نیروی استرس شیری

و طول مشابه برای محور  $y$  هابصورت  $\frac{1}{\rho} \frac{\delta T_y}{\delta z}$  حال اگر رابطه های (۱) و (۲)

$$\frac{1}{\rho} \frac{\delta T_x}{\delta z} = \frac{\mu}{\rho} \frac{\delta u}{\delta z^2}$$

$$\frac{1}{\rho} \frac{\delta T_y}{\delta z} = \frac{\mu}{\rho} \frac{\delta v}{\delta z^2}$$

رابطه ترکیب کنیم داریم رابطه (۳)

طرف راست این رابطه نیروی خارجی را نشان میدهد •

این نیروی اصطکاک بخصوص در لایه اصطکاک دار مارپیچی که از ۱۰۰ متری الی ۶۰۰

متری سطح زمین واقع است خیلی اهمیت دارد ولی پائین تر از ۱۰۰ متر مقدار استرس

ادی دارای درجه ای بزرگتر از گرادیان فشار است برای بحث بیشتر ماهیت جریان باد

در مجامع سطح زمین خواننده محترم باید به کتاب

*Sutton's Micrometeorology*

مراجعه نماید •

## تربولانس

۱- خطوط جریان وتربولانس؛ خطوط جریان وتربولانس د نوع اصلی حرکت در

اتسفر میباشند ماهیت اختلاف بین این دو نوع حرکت ممکن است از طریق در نظر

گرفتن حرکت جریان آب به تدریج شود زیرا بیشتر قابل رؤیت است.

خطوط جریان را اغلب در نزد یکهای مرکز جریان آبها شیکه کند حرکت میکنند میتوان

مشاهده کرد یک خط جریان بطور کلی خطی است که همه جاماس بر مدار لحظه ای

سرعت یاب بوده باشد اما نزدیک سواحل حرکت دیگر منظم نبوده بلکه به ادی های کوچک

تقسیم میشود این حرکت را اصطلاحاً " حرکت تربولانس" گویند حرکت تربولانس بیشتر

در جریانهای تند رودخانه ها قابل ملاحظه است.

حرکت تربولانس در جوتوسط دود قابل رؤیت میشود. برای یک لحظه دود سهگانه

در یک اتسفر آرام بصورت جریان خطوط جریان صعود میکند که این حرکت دود دارای

شتابی بطرف بالاست ولی از یک لحظه معینی به بعد در یک نقطه ای معین پایدار

جریان ازین مهروود حرکت بصورت تربولانس در میآید و نیز میتوان از دودی که از دودکشها

خارج میشود جهان تروانس را مشاهده نمود تا سفاک همین کلی کاملی برای جهانهای

تروانس در اعسفر نشده است ولی ثبت گزارشات بعضی از بارنگارها جریانات تروانس

را در جوشان میدهند • حرکت ادی هوا در جو بطور کامل مشابه حرکت طکولها در سفاک

گاز است تنها اختلافی که به چشم میخورد در مقیاس است ولی با وجود این انتقال چندی

حرکت توسط ادی هادرجوا بنظر فرض میشود که درست مشابه انتقال چندی حرکت در

حرکت طوکلی یک گاز است •

۲- انتقال تروانس چندی حرکت و تغییرات عودی باد در لایه اصطکاک دایر

بهشی بودن جریانات هوا در نزدیکی سطح زمین اینطور فرض میشود که در اثر نیروی

اصطکاک داخلی معروف به چسبندگی ادیهای هوا وجود میآید این موضوع را اینطور

بیان داشته است اولین طور نتیجه گیری کرد که سیستم استرومهای ادی هادراکسیر

اصطکاک داخلی ناشی از انحرافات سرعت از مقدار متوسط بوجود میآید • تیار نشان داد

که اگر انحرافات سرعت لحظه ای متوسط بادی که در امتداد محور  $x$  هاست به  $u$  و در

امتدادهای  $y$  و  $z$  راه  $v$  و  $w$  نمایش دهیم • قادر به متوسط  $u'$  و  $v'$  و  $w'$

سایر میشوند این موضوع بیان میکند که انرژی ادیها در سه جهت بطور مساوی تقسیم



میشود سایر بررسی‌هاییکه انجام شده است پیشنهاد میشود که اگرچه مولفه های

مقطع باد یعنی مولفه های افقی خیلی بزرگتر از مولفه عمودی آن است معینا

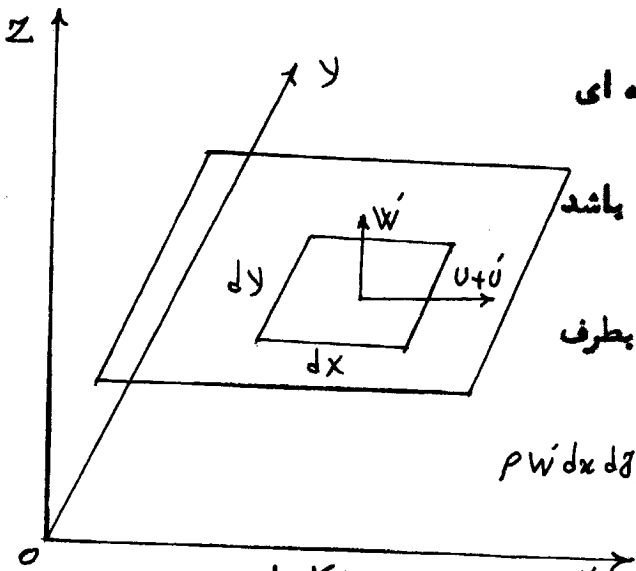
در نظر گرفتن مولفه عمودی در نزدیکی سطح زمین دقت بیشتری را بیان میکند •

کشش اصطکاکی نتیجه از تبادل چندی حرکت است که در مقدمه بررسی شد

حال جریان هوایی با سرعت متوسط  $U$  در امتداد محور  $x$  را در نظر میگیریم

انحراف لحظه ای  $U$  را  $U'$  و همین انحراف را در امتداد  $z$  ها مینامیم

در تصویر شماره یک  $d x d y$  عنصر سطح افقی  $z$  را نمایش میدهد •



اگر  $w'$  سرعت عمودی متوسط لحظه ای

در روی سطح عنصر سطح  $d x d y$  باشد

در این صورت جرم هوای جریان یافته بطرف

بالا از عنصر سطح در واحد زمان برابر  $\rho w' d x d y$

شکل یک

میباشد • حال اگر مقدار چندی حرکت  $x$

انتقال عمودی چندی حرکت از طریق تربولانس

$I_x$  را با  $d I_x$  نشان دهیم که از عنصر سطح بطرف بالا در واحد زمان

$$d I_x = \rho w' (u + u') d x d y \quad (2-1)$$

میدانیم چندی حرکت برابر جرم در سرعت است مقدار چندی حرکت  $x$  که بطرف

بالا از مساحت  $\delta$  در واحد زمان حرکت میکند بصورت

$$I_x = \iiint \rho w' (u + u') dx dy \quad \text{رابطه (۲-۲)}$$

$$I_x = u \iiint \rho w' dx dy + \iiint \rho w' u' dx dy \quad \text{و}$$

از آنجائیکه در واحد زمان انتقال جرمی موجود نیست میتوان گفت که مقدار انتقال

اول سمت راست در رابطه (۲-۲) برابر صفر است و داریم

$$I_x = \iiint \rho w' u' dx dy \quad \text{رابطه (۲-۳)}$$

حال یک ادی را بررسی میکنیم که از سطح  $Z_0$  با مولفه متوسط سرعت در امتداد

محور  $x$  ها برابر  $U_{Z_0}$  بسطح  $Z$  میرسد سرعت متوسط این ادی را در

سطح جدید  $Z$  به  $U_Z$  نمایش میدهم بطوریکه انحراف لحظه ای حرکت

ادی از سرعت متوسط  $U_Z$  بصورت  $U_{Z_0} - U_Z$  است و با دقت کافی داریم

$$u' = \frac{\delta u}{\delta Z} (Z_0 - Z) = - \frac{\delta u}{\delta Z} (Z - Z_0) \quad \text{رابطه (۲-۴)}$$

حال اگر (۲-۳) و (۲-۴) را با هم ترکیب کنیم داریم

$$I_x = - \iiint \rho w' \frac{\delta u}{\delta Z} (Z - Z_0) dx dy$$

رابطه (۲-۵)

$$I_x = - \frac{\delta u}{\delta Z} \iiint \rho w' (Z - Z_0) dx dy$$

مقدار  $\overline{w'(z - z_0)}$  که منظور از مقدار متوسط حاصل حضرت میباشد و آنرا ضریب ادی منشره مینامند و آنرا به  $K$  نمایش میدهند که این علامت را تیلر انتخاب کرده است واحد  $K$  در دستگاه  $CGS$  برابر با  $\frac{cm^2}{sec}$  است و شبیه ضریب هدایتی حرارت و ضریب چسبناکی سینماتیکی برای مگولهاست برای تعیین  $K$  حرکت هواراری يك سطح نسبتاً "بزرگ و در زمان قابل ملاحظه ای باید در نظر گرفت ابعاد سطح مربوطه حداقل باید ده کیلومتر و زمان اندازه گیری لااقل پنج دقیقه در نظر گرفته شود کمیت  $\overline{w'(z - z_0)}$  با  $K\rho$  بنسب ضریب تبادل موسوم است که آنرا به  $A$  نمایش میدهند  $K\rho = A$  واحد  $A$  در دستگاه  $CGS$  بصورت  $g\ cm^{-1}\ sec^{-1}$  است شبیه چسبناکی مگولی  $\mu$  میباشد مقدار متوسط  $z - z_0$  بصورت  $\overline{(z - z_0)}$  نشان داده میشود که برانتل آنرا طول راه اختلاط نامید. انتقال چندی حرکت  $x$  ادی هوا

$$I_x = -K\rho \frac{\delta v}{\delta z} \quad (2-6)$$

که  $K$  و  $\rho$  دارای مقدار متوسط در واحد سطح هستند.

حال يك ديسك بسطح مقطع واحد و ضخامت  $dz$  در نظر بگیریم مقدار چندی حرکت

در امتداد محور  $x$  هادرته ديسك رايه  $I_x$  و در بالای آن رايه  $I_x + \frac{\partial I_x}{\partial z} dz$

نمایش می‌دهیم چندی حرکت ویژه در امتداد محور  $x$  هابرا بر مقدار آن رايه است.

$$I_x - \left( I_x + \frac{\partial I_x}{\partial z} dz \right) = - \frac{\partial I_x}{\partial z} dz$$

و با استفاده از رابطه (۲-۶) داریم (۲-۷)

$$g \rho \text{ cm}^{-1} \text{ sec}^{-2} = \frac{g \rho \text{ cm sec}^{-2}}{\text{cm}^2}$$

واحد های این رابطه بصورت

که نشان دهنده نیرو بر واحد سطح است و می‌توان گفت همان استرمن شهری توسط

حرکت جریان هوای حرکت جریان هوای کثیف تر مجاور آن را بیان می‌دارد برای واحد

حجم داریم  $dz = 1$  و از رابطه (۲-۷) نتیجه می‌شود (۲-۸)

اگر جرم اغفر قابل تراکم در نظر گیریم نیروی اصطکاک برای واحد جرم بدست می‌آید  $\rho$

را ثابت فرض کردیم اگر رابطه (۲-۸) رايه  $\rho$  تقسیم کنیم داریم رابطه (۲-۹)

$$\frac{\partial}{\partial z} \left( k \frac{\partial v}{\partial z} \right)$$

بطوریکه دیده می‌شود نیروی اصطکاک برای واحد جرم

نتیجه ای از چسبناکی هوا بصورت رابطه (۲-۹) است.

وقتی که سرعت متوسط جریان مواد آرای مولفه های  $u$  و  $v$  باشد و  $k$  نسبت

به ارتفاع ثابت بماند مولفه های نیروی اصطکاک آدی هوا عبارتند از

$$k \frac{\partial^2 u}{\partial z^2}, k \frac{\partial^2 v}{\partial z^2}$$

$$K \frac{\delta^2 u}{\delta z^2} \quad , \quad K \frac{\delta^2 v}{\delta z^2} \quad \text{رابطه (۲-۱۰)}$$

باید توجه داشت که فرضهای زیادی در این انحرافات انجام شده است بخصوص فرض شده است که يك ادى هواچندی حرکت خود را در موقع حرکت از يك سطح به سطح دیگر ذخیره مینماید .

از آنجا که ادى هوا از میان میدانهای متغیر فشاری در موقع صعود و انزال میگذرد لذا مشکل میتوان گفت که این وضعیت از چه قوانینی پیروی میکند حال معادلات حرکت

عمومی افقی را با در نظر گرفتن نیروی اصطکاک بصورت زیر است رابطه (۲-۱۱) .

$$\frac{du}{dt} - f v = -\frac{1}{\rho} \frac{\delta p}{\delta x} + K \frac{\delta^2 u}{\delta z^2}$$

$$\frac{dv}{dt} + f u = -\frac{1}{\rho} \frac{\delta p}{\delta y} + K \frac{\delta^2 v}{\delta z^2}$$

برای حل معادلات فوق راه خطهای زیادی ارائه شده است که طولانی بوده و خارج

از بحث است تاثیر نیروهای اصطکاک سبب میشوند که جریان هوا از بهارها را قطع کنند

و سمت مرکز فشار کم جریان باید نیروی اصطکاک سبب کاهش سرعت باد در جو میشود

بطوریکه در تعادل نیروهای نیروی کوریولیس کوچکتر از نیروی گرادیان فشار میشود گلدبرگ

و موهن فرض کردند که نیروی اصطکاک متناسب با سرعت است و از آنجا بصورت  $Kv$  نمایش

دادند که  $K$  ضریب اصطکاک است و این نیرو در جهت مخالف سرعت عمل میکنند و از آن می‌کاهد برای تعادل میان نیروی کویولیس و گرادیان فشار و نیروی اصطکاک باید گفت که نیروی اصطکاک باید مساوی برآیند و نیروی دیگر باشد و جهت آن مخالف برآیند و نیروی گرادیان و کویولیس باشد در این حالت اگر  $\theta$  زاویه بین بردارها باشد

$$\text{و اینها را می‌توان نوشت } \tan \theta = \frac{Kv}{\rho v} = \frac{K}{\rho} \text{ که پارامتر}$$

کویولیس و  $K$  ضریب اصطکاک است.

۲- استقرار سیر کولاسیون متوسط مداری و ملاحظات از گشتاور جنبشی مطلق.

چنانچه توزیع بادهای مداری را در سطح زمین در نظر بگیریم مشاهده میشود که کمربند بادهای غربی ایجاد یک گشتاور اصطکاکی بطرف شرق و نیز کمربند بادهای شرقی یک گشتاور اصطکاکی بطرف غرب نسبت به محور گردش زمین ایجاد میکند. در یک پریود طولانی مقدار این گشتاور نسبت به استرس باد مداری باید صفر باشد و نمیتوان بیان داشت که این موضوع برای یک پریود کوتاه درست نیست.

زیر زمین تحت تاثیر شتاب زاویه ای فصل است. همانطوریکه اتمسفر یک گشتاور اصطکاکی

بر روی زمین ایجاد میکند طبق قانون سوم نیوتن زمین نیز یک گشتاور مساوی ولی در خلاف

جهت روی اتمسفر ایجاد میکند بنابراین در اتمسفر استوایی جائیکه بادهای شرقی

وجود دارند يك گشتاور پطرف شرق تولید میشود \*

در نتیجه این ناحیه از زمین يك گشتاور جنبشی مطلق دریافت میکند و نیز برای کمربند

شرقی قطبی هم گشتاور جنبشی ایجاد میشود که مقدار گشتاور جنبشی مطلق ( همان

سینتیک مطلق ) وارده بواسطه کوچکی بازوی اهرم یعنی همان شعاع مدار کلا هک

قطبی خیلی کوچک است و بالعکس کمربند بادهای غربی دائما \* بزمین گشتاور جنبشی

میدهد چون تمام کمربندهای بادهای مداری در يك پیرایه طولانی باقی میمانند

از یاد گشتاور جنبشی اتمسفر قطب و استوا باید به کمربند بادهای غربی منتقل شوند

که این گشتاور جنبشی نیز بنوبت خود باید بسطح زمین که در طول سال گشتاور جنبشی

در اثر اصطکاک به اتمسفر داده است منتقل شود \*

حال چنانچه  $M$  گشتاور جنبشی مطلق ( معان سینتیک مطلق ) که منظور از مطلق

یعنی مجموع دو گشتاور جنبشی و خطی ) برای یک گرم هوا در عرض جغرافیائی  $\varphi$  در نظر

$$M = (v + \Omega a \cos \varphi) a \cos \varphi$$

گیریم داریم \*

$$M = v a \cos \varphi + \Omega a^2 \cos^2 \varphi$$

رئ را الب (۱-۲)