

# تعهیم قضیه‌ی مقدار حرکت

## در مکانیک دایعات

نوشته‌ی

دکتر مهندس فیروزتریست

استاد دانشکده فنی

مقدمه

با پیدایش علم فضانوری در قرن حاضر بشر به شگرف‌ترین و درخشانترین موفقیت خود که زمانی برای وی بعنوان رویا تلقی می‌گردید نائل آمده است. بتدربیج که آرزوهای دیرینه‌ی انسان در این مورد جامه‌ی عمل بخود می‌پوشد هر روز دریچه‌ی تحقیقاتی نوینی مقابله چشمان‌دانشمندان و مهندسان نسل کنونی گشوده می‌شود.

توسعه‌ی علم تسلط برقضا همواره با حل یک‌عدد مسئله‌های پیچیده که با جمیع رشته‌های علم و فن ارتباط دارد مواجه بوده است. پیدایش فکر مسافت به فضا همزمان با اختراع موتورهای واکنشی آغاز شده و در سیر تکاملی آن دوموتفقیت زیرین :

۱- فرستادن راکت‌های سنگین به مسافت‌های دور

۲- دسترسی به منبع‌های انرژی جدیدتر مانند انرژی هسته‌ای  
که نصیب بشر گردیده دخالت تمام داشته است.

حرکت یک راکت با ماده‌ی سوخت مایع در فضای جو از نقطه‌ی نظر مکانیک بمنزله‌ی حرکت یک دستگاه با جرم متغیر محسوب می‌شود. در مکانیک کلاسیک برای تعیین حرکت یک نقطه‌ی مادی بجمله ثابت از قضیه‌ی مقدار حرکت استفاده می‌شود. نظر باشندگان که رشته‌ی مکانیک مایعات دنباله‌ی مکانیک کلاسیک می‌باشد بنابراین جایز است که در این رشته قضیه‌ی مقدار حرکت بنحوی تعمیم داده شود که علاوه بر حل مسئله‌های دشوارتر هیدرولیک صنعتی پاسخگوی احتیاج‌هایی باشد که در نتیجه‌ی توسعه‌ی علم فضای پیمائی و حرکت راکتها بوجود آمده است.

پایه های فصل دینامیک در مکانیک مایعات بر روی معادله های اولر بنا نهاده شده است نقش عمده‌ی معادله های اولر که بصورت دیفرانسیل میباشند وقتی آشکار میشود که از انتگرال آنها فورمول برنولی، که فی حد ذاته کلید حل مسئله های عمومی هیدرولیک صنعتی میباشد، بدست میآید.

یکی از مبحث های فصل دینامیک بررسی و مطالعه‌ی «جريان با انرژی ثابت<sup>(۱)</sup>» است.

خاصیت مهم این جريان اینست که اختلاف فشار بین هر دو نقطه‌ی غیر مشخص آن با جرم مخصوص مایع و اختلاف مربع سرعتهای دو نقطه‌ی مزبور متناسب است. براساس این طرز تفکر امکان تعیین فشار در محل تلاقی خط جريان با جدار صلب (که «نقطه‌ی توقف<sup>(۲)</sup>» محسوب میگردد) آشکار میشود.

اين فشار معرف عمل مایع بروي جدار بوده و به «فشار دینامیکی<sup>(۳)</sup>» موسوم میباشد و مقدار آن برابراست با حاصل ضرب جرم مخصوص مایع در مربع سرعت عادي جريان.

در مرحله‌ی بعدی بدست آوردن نيروي عمل مایع بروي سطح ظاهري کليه‌ی جدار جسم صلب کار ساده‌ای بيش نبوده و بطریقه‌ی تحلیلی (تعیین انتگرال) و یا طریقه‌ی ترسیمی (استعمال پلانیمتر) امکان پذیر میگردد.

مطلوب شایان توجه اینست که علاوه بر طولانی بودن روش تحلیلی و یا ترسیمی اصولاً دامنه‌ی استعمال فورمول برنولی محدود بوده و در هر صورت فرض اصلی وجود «مایع کامل<sup>(۴)</sup>» میباشد.

با روش استفاده از قضیه‌ی مقدار حرکت علاوه بر اینکه تعیین عمل جريان بروي جدار صلب سهل الوصول میباشد اصولاً لزومی به فائل شدن محدودیت هائی از قبیل «فرضیه‌ی مایع کامل» ضرورت پیدا نمی‌نماید.

متجاوز از دویست سال قبل اولر موفق گردید بكمک قضیه‌ی مقدار حرکت فورمول کلی جريان در تلمبه‌ها و تورین ها را بنیان گذاري نماید. علاوه بر مبحث ماشینهای آبی از قضیه‌ی مقدار حرکت اولر در حل مسئله های عمده‌ی هیدرولیک صنعتی دائم استفاده میشود.

نکته‌ی اساسی که بایستی آن را همیشه در مد نظر داشت اینست که چه در ماشینهای آبی چه در جريان با انرژی ثابت و چه در مورد سایر مسئله های عادي که در هیدرولیک صنعتی بررسی میگردد فرضیه‌ی اصلی که در طرح مسئله ذکر میشود وجود «جريان دائم<sup>(۵)</sup>» میباشد. اگر موردهائی پیش آید که این فرضیه‌ی اصلی دیگر صدق ننماید بایستی قاعده‌تاً قضیه‌ی مقدار حرکت تعمیم داده شده و با فورمول جامعتری بیان گردد.

هدف نوشته‌ی کنونی تحت عنوان «تعمیم قضیه‌ی مقدار حرکت» مشخص نمودن همین فرمول

1) Ecoulement à energie constante

2- Point d'arrêt

3) Pression dynamique

4) Fluide parfait

5) Ecoulement permanent

جامع میباشد بنحوی له جوابگوی احتیاج های کنونی بوده و منظورهایی را که در مورد های مختلف مذکور در فوق به آنها اشاره گردید تأمین نماید.

### کلیات درمورد قضیهی مقدار حرکت:

برای روشن شدن ذهن خواننده فورمول قضیهی مقدار حرکت درمورد یک دستگاه نقطه های مادی بنحوی له در مکانیک کلاسیک بیان شده است ذکر میشود. سپس به مسئلهی کلی حرکت را کت ها بطور ضمنی اشاره شده و با ذکر مثالی لزوم تعمیم قضیهی مقدار حرکت روشن گردیده و اهمیت موضوع درک میشود.

هر گاه یک دستگاه متحرک حاوی نقطه های مادی به جرم های متفاوت  $m$  و سرعت های مختلف  $V$  بوده و منتجهی کلیهی نیروهای مؤثر براین دستگاه اعم از نیروهای داخلی و خارجی برابر  $\Sigma F$  باشد قضیهی مقدار حرکت در مورد این دستگاه طبق فرمول زیرین خلاصه میشود:

$$\Sigma F = \frac{d}{dt} \Sigma (mV)$$

کمیت ( $mV$ ) در اصطلاح مکانیک موسوم است به مقدار حرکت. منتجهی نیروهای داخلی بعلت وجود قانون عمل و عکس العمل برابر با صفر میباشد. هر گاه نیروهای خارجی با  $F_e$  نمایش داده شده و نقطه های مختلفه بوسیلهی  $i$  (از ۱ تا  $n$  تغییر میکند) مشخص شوند. معادلهی مقدار حرکت تحت فورمول عبارت زیرین خلاصه میشود:

$$\sum_{i=1}^n (F_e)_i = \frac{d}{dt} \sum_{i=1}^n (m_i V_i)$$

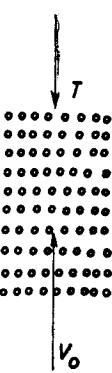
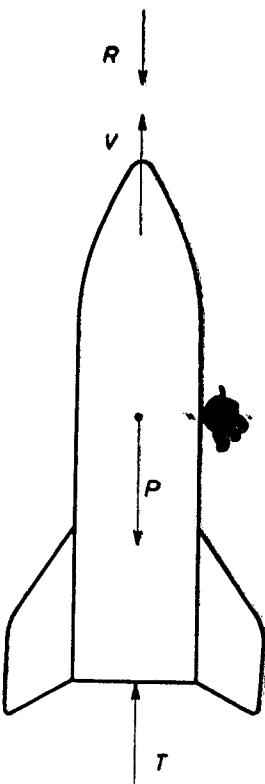
مشتق مجموع هندسی مقدار حرکت های نقطه های مادی یک دستگاه نسبت به زمان با مجموع هندسی نیروهای خارجی که براین دستگاه تأثیر می نمایند معادل میباشد. درمورد حرکت جسم صلب معادلهی فوق بوسیلهی مرکز جرم بیان میشود.

بنابراین اگر منتجهی کلیهی نیروهای خارجی مؤثر نسبت به مرکز جرم نقطه های مادی  $\Sigma F$  بوده و مجموع جرم ها  $M = \sum m_i$  و بعلاوه شتاب مرکز جرم  $\left( \frac{dV}{dt} \right)_G$  باشد فورمول قضیهی مقدار حرکت درمورد حرکت جسم صلب عبارت میشود از:

$$\Sigma F = M \left( \frac{dV}{dt} \right)_G$$

شکل (۱) را کت فضا پیمانی را نمایش میدهد که جرم کلی آن (با درنظر گرفتن مادهی سوخت)  $m$  و سرعت اولیهی آن  $V$  فرض میشود بنابراین مقدار حرکت اولیهی دستگاه عبارتست از:

$$(I) \quad \text{مقدار حرکت اولیهی دستگاه} = mV$$



شکل ۱

در لحظه‌ی  $\Delta t$  ای بعد، جرم راکت بطور کلی  $m + \Delta m$  و سرعت آن  $V + \Delta V$  خواهد بود.

$\Delta m$  عبارت از جرم گازیست که از راکت خارج شده‌باشد. علامت آن ذاتاً منفی می‌باشد.

در اثنای زمان  $\Delta t$  گاز خارج شده با سرعت مطلق  $V$  در امتداد سرعت راکت حرکت خواهد نمود.

بنابراین سرعت گازنسبت به راکت  $(V - V_0)$  و جرم آن  $(-\Delta m)$  است.

نظر باینکه علامت  $\Delta m$  ذاتاً منفی است لذا  $-\Delta m$  مشبّت می‌باشد.

مقدار حرکت ثانوی دستگاه عبارت خواهد بود از مجموع مقدار حرکت راکت و مقدار حرکت گاز خارج شده یعنی:

$$(II) \quad \text{مقدار حرکت ثانوی دستگاه} = (m + \Delta m)(V + \Delta V) + (-\Delta m)(V - V_0)$$

طبق «اصل بقاء مقدار حرکت<sup>(۱)</sup>» دو مقدار I و II در صورتیکه حرکت فضای پیما بدون تأثیر نیروهای خارجی صورت گیرد با یکدیگر برابر خواهند بود.

اختلاف مقدار حرکت ثانوی واولیه‌ی دستگاه یعنی  $\Delta(mV)$ :

$$\Delta(mV) = [(m + \Delta m)(V + \Delta V) + (-\Delta m)(V - V_0)] - [mV] = m\Delta V + V_0\Delta m + \Delta m\Delta V$$

معلوم وجود نیروهای خارجی مانند وزن راکت P و مقاومت هوا R می‌باشد

و اگر چنانچه مجموع هندسی این نیروهای خارجی  $\Sigma F$  باشد مقدار  $\Sigma F$  برابر خواهد بود با حد خارج قسمت  $(mV)$  به اختلاف زمان  $(\Delta t)$  موقعیکه  $\Delta t$  بسمت صفر میل نماید. نظر باینکه حدمزبور مشتق مقدار حرکت بر حسب زمان است در نتیجه معادله‌ی زیرین بدست می‌آید:

$$\Sigma F = m \frac{dV}{dt} + V_0 \frac{dm}{dt}$$

مطلوب جالب توجه اینست که  $V_0 \frac{dm}{dt}$  که در شکل بوسیله‌ی حامل T نمایش داده شده نیروی

عکس العمل جهش گاز و یا نیروی رانش وسیله‌ی نقلیه می‌باشد که برای دستگاه (مجموع راکت و گاز خارج

1) Loi de conservation de quantité de mouvement

شده) در حکم نیروی داخلی است. اگر چنانچه را کت بنهایی در نظر گرفته شود. نیروی رانش  $T$  در حکم نیروهای خارجی است و اگر  $\Sigma F = T - (R + P)$  باشد قضیهی مقدار حرکت را میتوان تحت فورمول زیرین خلاصه نمود:

$$[T - (R + P)] = m \frac{dV}{dt}$$

بطوریکه ملاحظه میشود این فورمول کلی که سابقاً در مورد جسم صلب نسبت به مرکز جرم نوشته شد تفاوتی ندارد.

در مبحث آتیه بیان عمومی تعمیم قضیهی مقدار حرکت تشریح خواهد گردید و سپس معادلهی حرکت را کت بعنوان مثال از آن نتیجه گیری خواهد شد.

بی مناسبت نیست در اینجا جهت مزید اطلاع توضیح داده شود که طرز استدلال فوق براساس اصل بقاء مقدار حرکت عمومیت داشته و منحصر به مکانیک کلاسیک نیوتونی نمیباشد بلکه در مکانیک «نسبیت انسیتن»<sup>(۱)</sup> نیز با درنظر گرفتن سرعت نور ( $C$ ) و منظور نمودن  $m$  جرم در حال سکون بعوض جرم  $m$  میتوان کمیت  $m_0 V$  مقدار حرکت مذکور در فوق را با  $\sqrt{1 - \left(\frac{V}{C}\right)^2}$  جانشین نمود. بدین طریق معادلهی را کت بوسیلهی

اصل بقاء مقدار حرکت در مکانیک نسبیت انسیتن حاصل میگردد و در صورتیکه  $C$  سرعت نور بسمت بینهاست میل کند فورمول با نتیجهی حاصل از مکانیک کلاسیک منطبق میباشد.

### بیان عمومی قضیهی مقدار حرکت:

همانطور که فوقاً ذکر گردید قضیهی مقدار حرکت در حل مسئله های مکانیک مایعات نقش فوق العاده مؤثری دارد.

یکی از مشخصه های فیزیکی حرکت مایعات «بده جریان»<sup>(۲)</sup> ( $Q$ ) میباشد. هر گاه وزن مخصوص مایع  $z$  و شتاب ثقل  $g$  باشد مشخصه فیزیکی فوق را میتوان بوسیلهی کمیت  $\frac{2}{g} Q$  «بده جریان»<sup>(۳)</sup> معرفی نمود. یکی از جالب توجه ترین طرز نمایش قضیهی مقدار حرکت بمنظور استفاده از آن در مکانیک مایعات با جانشین ساختن  $\frac{2}{g} Q$  بده جریان بعوض جرم  $m$  آشکار میگردد.

علت این امر اینست که  $\frac{2}{g} Q V$  هم بعد نیرو بوده و کمیت حاملی میباشد. بکمک ترکیب حامل مقدار حرکت با سایر نیروهای مؤثر حل یک مسئلهی دینامیکی مایع منجر به حل مسئلهی استاتیکی میشود. قدم اول در رسیدن به هدف مزبور اینست که یک «حجم مشخص»<sup>(۴)</sup> مناسب انتخاب شود.

1) Mecanique relativiste

2) Debit

3) Debit en masse

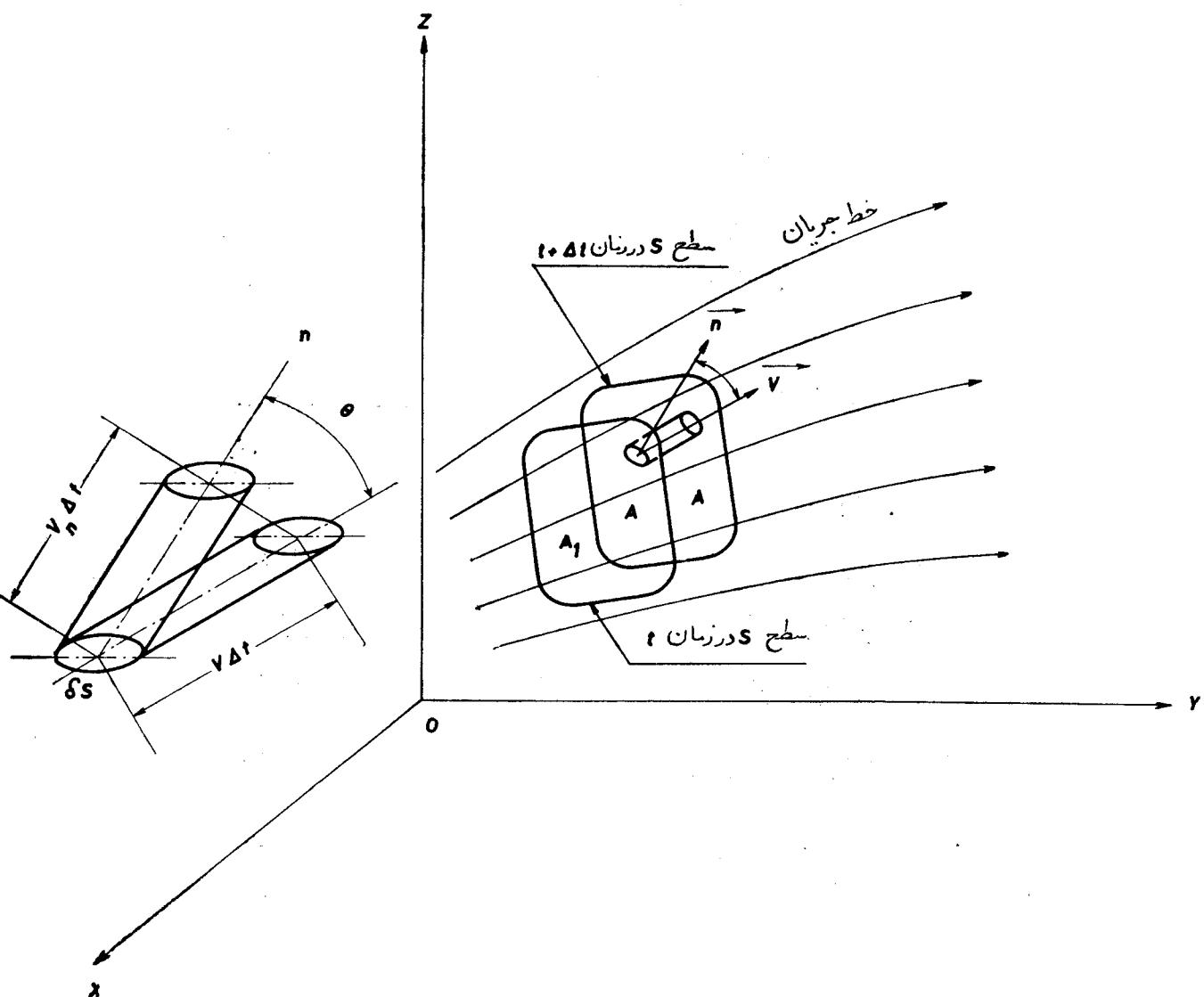
4) Volume caractéristique

جسم‌های صلبی که درون مایع متوجه غوطه‌ور بوده و یا آن را احاطه مینمایند در نحوه‌ی هدایت مایع نقش مؤثری دارند. با توجه به‌شکل ظاهری اینگونه جدارهای صلب نه با جریان در حال تماس بیباشند میتوان حجم مشخص مناسبی تعیین نمود نحوه‌ی انتخاب این حجم در تعیین نیروهای معجهول اهمیت بسزائی دارد.

قدم ثانی عبارتست از این قضیه‌ی مقدار حرکت با عبارت کلی زیرین:

مشتق مجموع هندسی مقدار حرکت ذره‌های مایع داخل حجم مشخص بر حسب زمان برابر است با مجموع هندسی نیروهای خارجی که براین حجم مشخص تأثیر مینمایند.

در (شکل ۲) حجم مایعی که در لحظه‌ی  $t$  از دو قسمت  $A_1$  و  $A$  تشکیل شده و به سطح  $S$  محدود بیشود بعنوان حجم مشخص انتخاب نمیشود.



شکل ۲

روش اصولی برای تعیین مشتق مزبور بقرار زیر است:

۱- ابتدا وضع حجم مشخص مذکور در فوق درلحظه‌ی  $t + \Delta t$  در نظر گرفته می‌شود. بطوریکه در (شکل ۲) ملاحظه می‌شود این حجم از دو قسمت  $A_1$  و  $A_2$  به سطح  $S$  محدود می‌شود تشکیل می‌گردد (حجم  $A$  برای هردو وضع حجم مشخص درلحظه‌های  $t$  و  $t + \Delta t$  مشترک است).

۲- مقدار حرکت ذره‌های مایع در حجم مشخص مزبور درلحظه‌های  $t$  و  $t + \Delta t$  محاسبه می‌گردد. خارج قسمت اختلاف دو مقدار حرکت مزبور به زمان  $\Delta t$  و قیکه  $\Delta t$  بسمت صفر میل نماید عبارتست از مشتق مقدار حرکت.

برای اجرای منظور فوق یک ذره مایع داخل حجم مشخص به جرم  $\delta m$  و به حجم  $\delta v$  در نظر گرفته می‌شود. نظریابنکه جرم مخصوص مایع  $\rho$  و سرعت آن  $V$  است لذا مقدار حرکت ذره مزبور:

$$\delta m V = \rho \delta v V$$

اختلاف مقدار حرکت ذره‌های مایع داخل حجم مشخص بین دو لحظه‌ی  $t$  و  $t + \Delta t$  عبارتست از:

$$\left( \sum_{A_2} \rho \delta v V + \sum_{A_1} \rho \delta v V \right)_{t+\Delta t} - \left( \sum_{A_2} \rho \delta v V + \sum_{A_1} \rho \delta v V \right)_t = \text{اختلاف مقدار حرکت ذره‌های مایع بین دو لحظه}$$

اختلاف مقدار حرکت فوق را میتوان بصورت زیرین نوشت:

$$\left[ \left( \sum_{A_2} \rho \delta v V \right)_{t+\Delta t} - \left( \sum_{A_2} \rho \delta v V \right)_t \right] + \left[ \left( \sum_{A_1} \rho \delta v V \right)_{t+\Delta t} - \left( \sum_{A_1} \rho \delta v V \right)_t \right]$$

حد خارج قسمت مقدار فوق را به زمان  $\Delta t$  موقعیکه  $\Delta t$  بسمت صفر میل می‌کند میتوان در فورمول زیرین خلاصه نمود.

$$\lim_{\Delta t \rightarrow 0} \cdot \left\{ \frac{\left( \sum_{A_2} \rho \delta v V \right)_{t+\Delta t} - \left( \sum_{A_2} \rho \delta v V \right)_t}{\Delta t} + \frac{\left( \sum_{A_1} \rho \delta v V \right)_{t+\Delta t} - \left( \sum_{A_1} \rho \delta v V \right)_t}{\Delta t} \right\}$$

برای تعیین حد عبارت فوق کافیست حد های دو قسمت تشکیل دهنده‌ی آن بطور جدا گانه تعیین شوند.

$$\left( \sum_{A_2} \rho \delta v V \right)_{t+\Delta t} - \left( \sum_{A_2} \rho \delta v V \right)_t \quad \text{حد قسمت I :}$$

$$\frac{\Delta t}{\Delta t}$$

صورت کسر فوق عبارتست از تغییر مقدار حرکت ذره‌های داخل حجم مشترک  $A$  بین دو لحظه‌ی  $t$  و  $t + \Delta t$ ؛ هر گاه  $\Delta t$  بسمت صفر میل نماید حجم مشترک  $A$  بسمت حجم مشخص میل نموده و مقدار حد مزبور عبارت خواهد شد از:

مشتق جزئی مجموع هندسی مقدار حرکت ذره‌های داخل حجم مشخص و نظریابنکه جمیع نقطه‌های

داخل حجم مشخص در این محاسبه منظور میشوند لذا نتیجه منجر میشود به تعیین یک انگرال مرتبه‌ی سوم درون حجم مشخص یعنی :

$$\lim_{\Delta t \rightarrow 0} \left\{ \frac{\left( \sum_{A_1} \rho \delta v V \right)_{t+\Delta t} - \left( \sum_{A_1} \rho \delta v V \right)_t}{\Delta t} \right\} = \frac{\delta}{\Delta t} \sum_{A_1} \rho \delta v V = \frac{\delta}{\Delta t} \int \int \int_{\text{حجم مشخص}} \rho \delta v V$$

$$\frac{\left( \sum_{A_2} \rho \delta v V \right)_{t+\Delta t} - \left( \sum_{A_2} \rho \delta v V \right)_t}{\Delta t} : \text{حد قسمت II}$$

برای محاسبه‌ی این حد حجم  $A_2$  واقع بین سطح  $S'$  و قسمت  $S_2$  از سطح  $S$  بوسیله‌ی استوانه‌های جزئی بشرح زیرین به حجم‌های کوچکتر منقسم میشود. قاعده‌ی  $\delta S$  استوانه‌های مذبور بروی قسمت  $S_2$ ی سطح  $S$  قرار داشته و مولدهای آن بموازات سرعت  $V$  و به طول  $V \Delta t$  خواهد بود. بنابراین اگر بر سطح  $\delta S$  عمود  $\vec{n}$  اخراج شده و تصویر  $V$  بر روی این عمود  $V_n$  در نظر گرفته شود ( $\vec{V} \cdot \vec{n} = V_n$ ) حجم استوانه‌های مذبور  $\delta S V_n \Delta t$  و جرم مایع داخل این حجم  $\rho V_n \delta S \Delta t$  خواهد بود. در (شکل ۲) یکی از استوانه‌های مذبور خارج محوطه‌ی جريان با مقیاس بزرگتر نشان داده شده است). مقدار حرکت وابسته به جرم مایع داخل حجم  $A_2$  در لحظه‌ی  $t$  عبارتست از :

$$\left( \sum_{A_2} \rho \delta v V \right)_t = \left( \sum_{S_2} \rho V_n \delta S \Delta t V \right)_t$$

با روش استدلال مشابه با آنچه فوقاً تشریح گردید حجم  $A_1$  به استوانه‌های جزئی تجزیه گردیده و مقدار حرکت جرم مایع داخل حجم  $A_1$  در لحظه‌ی  $t + \Delta t$  عبارتست از :

$$\left( \sum_{A_1} \rho \delta v V \right)_{t+\Delta t} = \left( \sum_{S_1} \rho V_n \delta S \Delta t V \right)_{t+\Delta t}$$

طبق استدلال فوق نتیجه میشود که قسمت II را اصولاً میتوان بشکل زیرین بصورت ساده تری تبدیل نمود.

$$\frac{\left( \sum_{A_2} \rho \delta v V \right)_{t+\Delta t} - \left( \sum_{A_1} \rho \delta v V \right)_t}{\Delta t} = \left( \sum_{S_2} \rho V_n \delta S V \right) + \left( - \sum_{S_1} \rho V_n \delta S V \right) = \sum_{S_1} \rho V_n \delta S V$$

کمیت  $S$  [  $\rho dQ = \rho \vec{V} \cdot \vec{ndS} = \rho V_n \delta S$  ] بطوریکه سابقاً گفته شد موسوم است به بده جریان از سطح  $\delta S$ . هرگاه در عبارت بده جریان بجای  $\rho$  مقدار ( $\rho V$ ) جانشین شود کمیت حاصله عبارت میشود

از  $[V_n \delta S \rho]$  و موسوم است به «گذر مقدار حرکت<sup>(۱)</sup>» از سطح  $S$  و ازینجا علت تبدیل فوق بسادگی واضح و روشن میگردد.

تنها مطلبی که در اینجا ذکر آن لازم است وجود علامت منفی در پرانتز دوم و بیان قراردادهای دراین مورد میباشد. طرز تفکر در مورد قرارداد مربوط به علامت بقرار ذیل میباشد:

در موقع محاسبه‌ی مقدار حرکت باستی توجه داشت که زاویه‌ی  $\theta$  بین دو حامل  $n$  و  $\bar{V}$  در مورد جرم‌های مایع داخل حجم  $A_2$  حاده و در مورد جرم‌های مایع داخل حجم  $A_1$  منفرجه است « رجوع شود به (شکل ۲) ».

علامت  $V_n$  در نتیجه برای حالت اول مشتب و در حالت دوم منفی میباشد.

برای محاسبه‌ی مقدار حرکت چنین قرار داد میشود:

هرگاه گذر مقدار حرکت از درون سطح  $S$  بخارج آن باشد علامت مشتب و در صورتیکه گذر مقدار حرکت از خارج سطح  $S$  بسمت داخل آن باشد گذر مقدار حرکت فوق منفی منظور میگردد. بدینظریق وجود یک علامت منفی در داخل پرانتز و یک علامت مشتب درخارج آن به آسانی توجیه میگردد.

بنابراین حد قسمت II عبارتست از گذر مقدار حرکت از سطح  $S = S_1 + S_2$  که در لحظه‌ی  $t$  حجم مشخص مفروضی را محدود می‌سازد. محاسبه‌ی کمیت  $\sum_S \rho V_n \delta S V$  منجر میشود به تعیین انتگرال درجه‌ی

دوم زیرین :

$$\sum_S \rho V_n \delta S V = \int \int_S \rho V_n \delta S V$$

نتیجه‌ی تمام استدلال‌های بالا بشرح زیرین خلاصه میشود:

۱- مشتق مجموع هندسی مقدار حرکت ذره‌های داخل حجم مشخص در لحظه‌ی  $t$  بر حسب زمان حاصل جمع دوبلوفه است.

مولفه‌ی اول : مشتق جزئی مجموع هندسی مقدار حرکت ذره‌های مایع داخل حجم مشخص بر حسب زمان که با یک انتگرال درجه‌ی سوم محاسبه میشود. مشتق مذبور در مورد یک ذره‌ی مایع به حجم  $\delta V$  و جرم

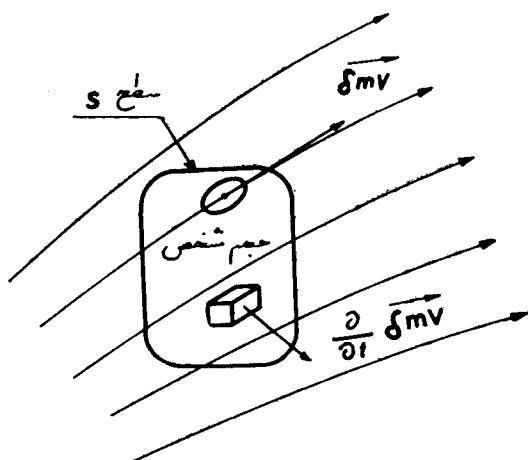
$\delta m$  در (شکل ۳) بوسیله‌ی حامل  $\frac{\partial}{\partial t} \delta m V$  نمایش داده شده است.

مولفه‌ی دوم: گذر مقدار حرکت از سطح  $S$  که دوره‌ی ظاهری حجم مشخص محسوب میشود و بکمک یک انتگرال درجه‌ی دوم محاسبه میشود.

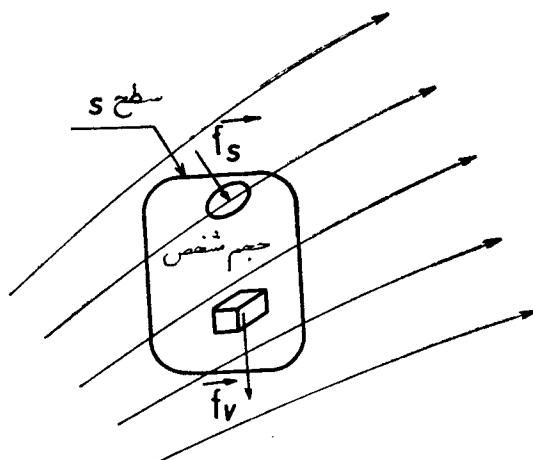
در مورد یک ذره‌ی مایع مذکور در بالا گذر مقدار حرکت بوسیله‌ی حامل  $\frac{\partial}{\partial t} \delta m V$  نمایش داده است.

۱) Debit de quantité de mouvement

- حاصل جمع دو مولفه‌ی فوق برابر است با مجموع نیروهایی که برذره‌های داخل حجم مشخص تأثیر می‌نمایند. نیروهای مزبور از دو گروه تشکیل شده‌اند:



شکل ۲



شکل ۴

گروه اول: نیروهایی هستند که بر سطح  $S$  دوره‌ی ظاهري حجم مشخص تأثیر می‌نمایند. بطوريکه در (شکل ۴) ملاحظه ميشود هر گاه  $\vec{f}_s$  نیروئي باشد که در نقطه‌ی مفروض سطح  $S$  بطور عمود برواي سطح مزبور تأثیر می‌نماید، برای سطح جزئی  $\delta S$  حول نقطه‌ی مفروض مقدار نیروي مزبور  $\vec{f}_s \delta S$  بوده و مجموع نیروهای مزبور  $F_s$  بوسيله‌ی يك انتگرال درجه‌ی دوم با فورمول زيرين محاسبه ميشود:

$$\vec{F}_s = \int \int \vec{f}_s \delta S$$

گروه دوم: نیروهایی که برذره‌های مابعد داخل حجم مشخص تأثیر می‌نمایند. مقدار اين نیروها برای حجم جزئی  $\delta v$  برابر با  $\vec{f}_v \delta v$  بوده و مجموع نیروهای مزبور  $\vec{F}_v$  بوسيله‌ی يك انتگرال درجه‌ی سوم با فورمول زيرين محاسبه ميشود:

$$\vec{F}_v = \int \int \int \rho \vec{f}_v \delta v$$

فورمول نهايی قضيه‌ی تعتميم داده شده‌ی مقدار حرکت در مکانيک مادي عبارت است از:

$$\int \int \rho V_n \delta S \vec{V} + \frac{\partial}{\partial t} \int \int \int \rho \delta v \vec{V} = \int \int \vec{f}_s \delta S + \int \int \int \rho \delta v \vec{f}_v$$

حجم مشخص

رابطه‌ی حاملی فوق را میتوان بر روی سه محور مختصات تصویر نموده و ازان سه معادله بدست آورد. بطوريکه گفته شد در اغلب مسئله‌هایی که در هيدروليک صنعتی طرح ميشوند میتوان جريان را

از نوع دائم در نظر گرفت بنحوی که این جریان دائم با سرعت متوسط  $V_m$  بطور عمود از مقطعی بمساحت  $S$  عبور نماید. در این قبیل مورد ها بده جرمی جریان عبارتست از:

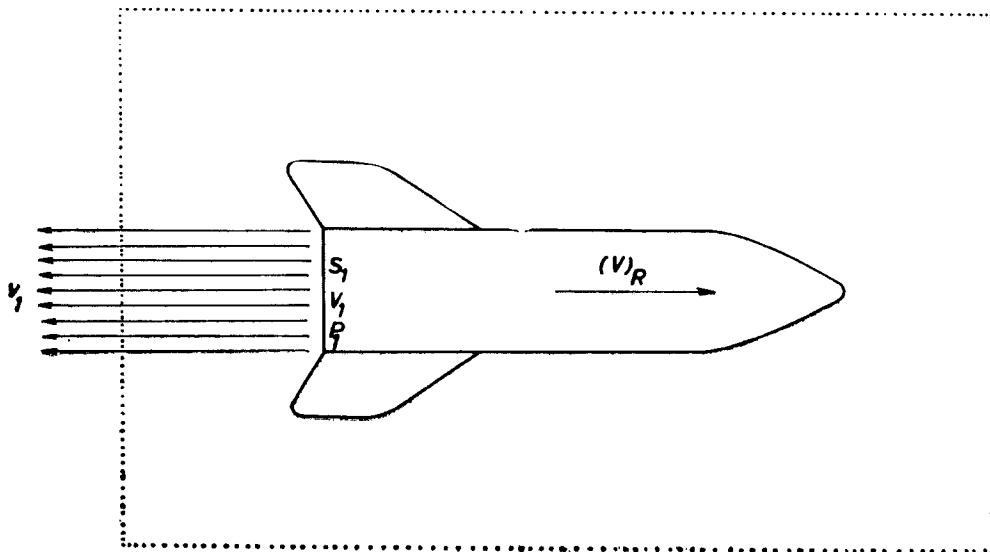
$$\iint \rho V_m \delta S = \frac{\gamma}{g} S V_m = \frac{\gamma}{g} Q$$

جمله‌ی انتگرال مرتبه‌ی سوم سمت چپ معادله‌ی مذکور در فوق صفر بوده و جمله‌ی وابسته به گذر مقدار حرکت بصورت عبارت زیرین خلاصه می‌شود:

$$\iint \frac{\gamma}{g} V_n \delta S V = \frac{\gamma}{g} S V_m \cdot V_m = \frac{\gamma}{g} Q V_m$$

ذیلآ دو مسئله ذکر می‌گردد که در مورد آنها انتگرال مرتبه‌ی سوم صفر نمی‌باشد. در این قبیل مورد ها یا جرم متغیر است و یا سرعت و یا هردو. ذیلآ دو مثال از هیدرولیک صنعتی و حرکت راکت فضای پیما ذکر می‌گرددند تا مورد استعمال تعمیم قضیه‌ی مقدار حرکت و فورمول بالا بخوبی روشن شود.

**مثال ۱ - راکتی** که در (شکل ۰) نشان داده شده است بطور مستقیم الخط در فضائی حرکت می‌نماید که در آنجا فشار جواصطکاک هوا و نیروی جاذبه‌ی زمین همه صفر فرض می‌شوند. مجموع جرم راکت و باده‌ی سوخت در لحظه‌ی ابتدائی برابر  $m_0$  و مصرف سوخت  $\beta$  واحد جرم در ثانیه است. در محل خروج گاز از راکت مقطع برابر  $S_0$  اندازه‌ی فشار و جرم گاز بتریب برابر  $P_0$  و بعلاوه سرعت خروج گاز نسبت به راکت  $V_R$  می‌باشد.



شکل ۰

راکت نسبت به دستگاه اینرسی دارای حرکت متغیر (شتا بدّار) می‌باشد و بنابراین سرعت آن  $V_R$  نسبت بدستگاه اینرسی متغیر است. مطلوب است تعیین معادله‌ی حرکت راکت.

**حل -** از نقطه‌ی نظر تجزیه و تحلیل قضیه‌های مکانیک منطقی راه حل‌های مختلفی را می‌توان برای

حل این مسئله پیشنهاد نمود. برحسب انتخاب «حجم مشخص» دو راه حل تشخیص داده میشود:  
 حالت اول : حجم مشخص متحرک - حجم مشخص بطوریکه در ( شکل ۵ ) نشان داده شده است  
 به راکت وابسته بوده و بمجموعه‌ی راکت و حجم مشخص بصورت یک دستگاه با همان سرعت  $V_R$  راکت نسبت  
 به دستگاه ثابت تغییر مکان پیدا می‌کند.

حالت دوم : حجم مشخص ثابت - حجم مشخص وابسته به دستگاه اینرسی بوده و نسبت به آن ثابت فرض میشود. بطوریکه در مکانیک کلاسیک ذکر شده است در حالت اول در معادله‌ی دینامیک با استی علاوه بر نیروهای مؤثر یک نیروی مجازی که در نتیجه‌ی حرکت شتابدار دستگاه نسبی (حجم مشخص) نسبت به دستگاه ثابت بوجود می‌آید منظور گردد. در حالت ثانی نظر باینکه حجم مشخص بطور ثابت در دستگاه اینرسی انتخاب میشود نیروی مجازی وجود نخواهد داشت ولی این کمیت در معادله‌ی تعیین قصیه‌ی مقدار حرکت جلوه‌گر میشود. راه حل دوم در اینجا بتفصیل توضیح داده میشود.  
 جهت ثبت از سمت چپ به راست انتخاب میشود.

در محاسبه‌ی نیروها فقط  $\int \int f \delta S$  مخالف صفر است. زیرا تنها نیروی مؤثر  $P_{S_1}$  می‌باشد و سایر نیروها مساوی با صفر هستند.

دو جمله‌ی مربوط به مشتق جزئی مقدار حرکت بطریق ذیل محاسبه میشوند:

$$\text{محاسبه‌ی } \int \int \rho V_n \delta S V \text{ و یا گذر مقدار حرکت از سطحی که حجم مشخص را محدود می‌سازد:}$$

سرعت گاز خروجی نسبت به حجم مشخص ( یا دستگاه اینرسی )  $(V_1 - V_R)$  می‌باشد. بدین جریان از سطحی که حجم مشخص را محدود می‌کند با استی با همین مقدار سرعت حساب شود ویرا بر است با  $\rho_{S_1}(V_1 - V_R)$ . بنابراین گذر مقدار حرکت عبارت میشود از :

$$-\rho_{S_1}(V_1 - V_R) \cdot (V_1 - V_R)$$

محاسبه‌ی  $\frac{\partial}{\partial t} \int \int \int \rho \delta v V$  و یا مشتق جزئی برحسب زمان مقدار حرکت راکت و ماده‌ی سوخت حجم مشخص

درون آن:

در موقع محاسبه‌ی این قسمت با استی دقت بیشتری مبذول داشت زیرا  $m$  چرم و سرعت راکت هر دو متغیرند. مشتق جزئی مقدار حرکت  $[mV_R]$  عبارتست از :

$$\frac{\partial}{\partial t} (mV_R) = m \frac{dV_R}{dt} + V_R \frac{dm}{dt}$$

ولی مطلب شایان توجه اینست که بعلت وجود جهش لوله‌ای در هرحظه مایع درون حجم مشخص باندازه‌ی  $\rho_{S_1} V_R$  زیاد میشود و این مایع اضافه شده نسبت به دستگاه اینرسی سرعتی برابر  $(V_1 - V_R)$  - خواهد داشت

لذا ذرهای درون حجم مشخص دارای مقدار حرکتی برابر با  $(V_1 - V_R)\rho_1 S_1 V_R$  - خواهند بود که با یستی آن را نیز منظور نمود. نتیجه‌ی محاسبه عبارتست از:

$$m \frac{dV_R}{dt} + V_R \frac{dm}{dt} = \rho_s S_v V_R (V_i - V_R)$$

فورمول نهائی تعمیم قضیه‌ی مقدار حرکت بصورت زیرین خلاصه می‌شود:

$$P_{S_1} = -\rho_{S_1}(V_1 - V_R)(V_1 - V_R) + m \frac{dV_R}{dt} + V_R \frac{dm}{dt} = -\rho_{S_1} V_R (V_1 - V_R)$$

همانطور که گفته شد حرکت را کت فوق بمنزلهٔ حرکت یک نقطه‌ی مادی با جرم متغیر است. جرم را کت و ماده‌ی سوخت و احیاء کننده<sup>m</sup> بوده و مصرف سوخت برابر  $\beta$  در واحد زمان است بنابراین قانون تغییر جرم در فضا عبارتست از:

$$(1) \quad m = m_0 - \beta t$$

اما در مورد تغییر جرم موجود در حجم مشخص با یستگی رابطه‌ی پیوستگی را نیز در نظر گرفت.  
طرز تفکر در این مورد بقرار ذیل است:

تقلیل جرم موجود در داخل حجم مشخص برابر است با بدنه جرمی که از سطح محدود کنندهٔ حجم مشخص خارج نمی‌شود یعنی:

$$\int \int \rho V ds = \frac{\delta}{\delta t} \int \int \int dm$$

سطح محدود کشیده‌ی حجم مشخص

واز آنجا نتیجه میشود که:

$$(r) \quad -\frac{\partial m}{\partial t} = -\rho_s S_1 V_1$$

اگر دو مقدار  $m$  و  $\frac{dm}{dt}$  طبق رابطه های (۱) و (۲) در فورمول نهائی تعمیم قضیه ای مقدار حرکت قرارداده شوند چنین نتیجه میشود:

$$P_1 S_1 = -\rho S_1 (V_1 - V_R) + (m_0 - \beta t) \frac{dV_R}{dt} - \rho_1 S_1 V_1 V_R - \rho_1 S_1 V_R (V_1 - V_R)$$

و بعد از ساده کردن نتیجه بقرار زیر خواهد شد:

$$P_1 S_1 = - \rho_1 S_1 V_1 + (m_0 - \beta t) \frac{dV_R}{dt}$$

واز اینرو یک معادله‌ی دیفرانسیل درجه‌ی اول بر حسب  $V_R$  حاصل بیشود:

$$dV_R = \frac{dt}{m_0 - \beta t} (P_1 S_1 + \rho_1 S_1 V_1)$$

از انتگرال معادله دیفرانسیل فوق معادله حرکت را کت عبارت می‌شود از:

$$V_R = \frac{-(P_1 S_1 + \rho_1 S_1 V_1)}{\beta} \ln(m_0 - \beta t) + C^{te}$$

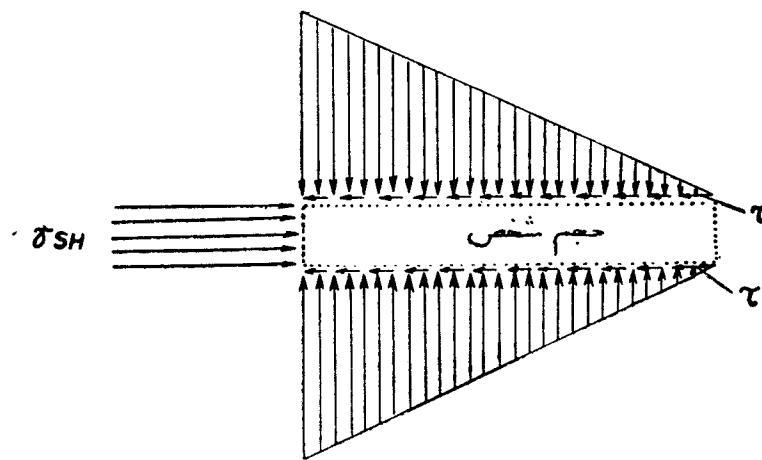
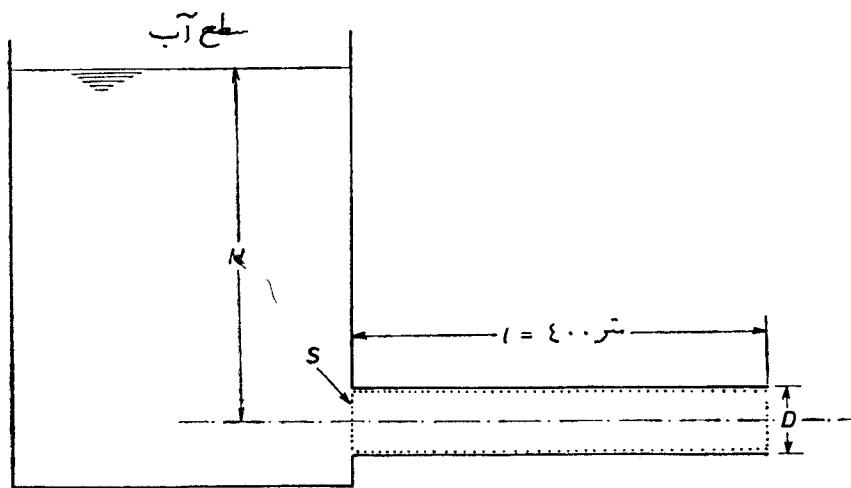
وقتی  $t = 0$  باشد  $V_R = 0$  و از آنجا نتیجه می‌شود که:

$$C^{te} = \frac{P_1 S_1 + \rho_1 S_1 V_1}{\beta} \ln m_0$$

ونتیجه‌ی نهائی عبارتست از:

$$V_R = \frac{P_1 S_1 + \rho_1 S_1 V_1}{\beta} \ln \left( \frac{m_0}{m_0 - \beta t} \right)$$

**مثال ۲.** یک جریان غیردائم از یک مخزن بعنوان مثال دوم از هیدرولیک صنعتی انتخاب می‌شود.



شکل ۶

یک لوله‌ی افقی مدور متعدد المقطع بطول متر  $400 = l$  بطوریکه در (شکل ۶) نشان داده شده است

به یک مخزن متصل گردیده است. در حالتی که سطح مایع در داخل مخزن باندازه‌ی ۶ متر بالاتر از محور لوله بطور ثابت نگاهداشته شود مایع در داخل لوله دارای جریان دائمی با سرعت ثابت می‌باشد.

سؤال مسئله‌ی اینقرار است: سطح مایع در داخل مخزن باستی تاچه ارتفاعی برسد تا جریان مایع در داخل لوله دارای شتابی برابر ۵ سانتیمتر در ثانیه باشد.

**حل - H** ارتفاع مجھول سطح آب از محور لوله است. حجم مایع داخل لوله بطوریکه در(شکل ۶) نشان داده شده بعنوان «حجم مشخص» انتخاب می‌شود. رابطه‌ی حاملی تعمیم قضیه‌ی مقدار حرکت را با در نظر گرفتن علامت مثبت از چپ براست میتوان بطريق زیرین بيان نمود:

**محاسبه‌ی نیروها :** نیروی وزن قائم بوده و در امتداد محور مولفه ندارد بنابراین  $\int \int \int \rho f dV$  صفر می‌باشد.

نیروی محركی  $F$  فشار مایع داخل مخزن بارتفاع  $H$  است. این نیرو برابر است با  $F = \gamma SH$ .

نیروی مقاوم  $R$  درنتیجه‌ی اصطکاک مایع با جدار لوله است: اگر طول لوله ۱ و فطران  $D$  و تلاش برشی

وابسته به اصطکاک جدار لوله ۲ باشد در اینصورت  $R = \tau \pi D l$  است بنابراین  $\int \int f \delta S$  عبارتست از  $R - F$

**محاسبه‌ی مشق مقدار حرکت :** جمله‌ی وابسته به گذر مقدار حرکت از سطح محدود کننده‌ی حجم

مشخص یعنی  $\int \int \int \rho V \delta SV$  صفر است. علت اینست که لوله متحدمقطع بوده و سرعت ثابت است. جمله‌ی وابسته به مشتق جزئی مقدار حرکت ذره‌های موجود درون حجم مشخص صفر نبوده و عبارتست از:

$$\frac{\delta}{\delta t} \int \int \int V dm = \frac{\gamma}{g} S l \frac{dV}{dt}$$

بنابراین استعمال تعمیم قضیه‌ی مقدار حرکت درمورد این مسئله به نتیجه‌ی زیرین منتهی می‌شود:

$$\frac{\gamma}{g} S l \frac{dV}{dt} = F - R$$

اما محاسبه‌ی  $R$  فوق العاده ساده است زیرا برای جریان دائم ارتفاع سطح آب از محور لوله برابر ۶ متر است بنابراین  $S = \pi D l = 62S$  و از آنجا نتیجه می‌شود که:

$$\gamma SH - 62S = \frac{\gamma}{g} S l \frac{dV}{dt}$$

$$H - 6 = \frac{1}{g} \frac{dV}{dt} = \frac{400}{10}$$

بنابراین هرگاه ارتفاع سطح آب در داخل مخزن باندازه‌ی دو برابر ارتفاع اولیه‌ی آن بالاتر از محور لوله برسد جریان با شتابی برابر ۵ سانتیمتر در ثانیه صورت می‌گیرد.