



كلية العلوم

القسم : الفيزياء

السنة : الثالثة

المادة : ميكانيك الموائع

المحاضرة : السادسة / نظري /

{{ مكتبة A to Z }}

مكتبة A to Z : Facebook Group

كلية العلوم ، كلية الصيدلة ، الهندسة التقنية

يمكنكم طلب المحاضرات برسالة نصية (SMS) أو عبر (What's app-Telegram) على الرقم 0931497960

2025

الدكتور:

المحاضرة:

(6) نظري



التاريخ: / /

A to Z Library for university services

القسم: الفيزياء

السنة: الثالثة

المادة: موائع

حركة وتحريك السوائل:

عند دراسة سوائل متحركة يمكن التمييز بين الحالتين الآتيتين:

الحالة الأولى:

حيث يكون تيار السائل ويطلب معرفة القوى المؤثرة عليه وتدعى هذه المسألة بالمسألة الخارجية.

الحالة الثانية:

تدعى في هذه الحالة القوى التي تؤثر على السائل (القوى الجماعية - قوى الثقالة)

ويطلب تحديد الخواص الهيدرو ديناميكية لتيار السائل (السرعة - ضغط - كثافة -

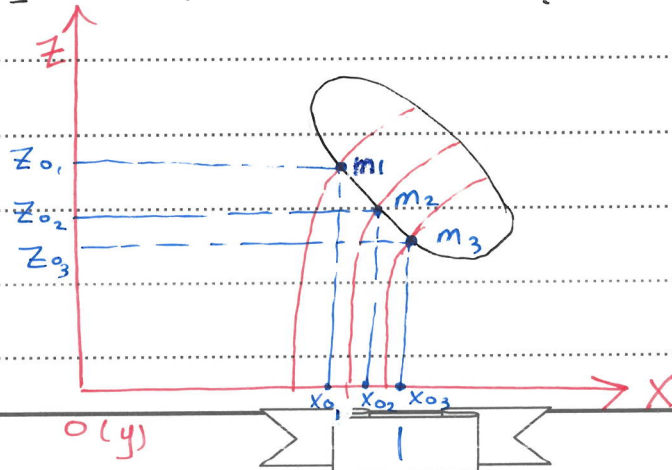
اللزوجة) وتدعى هذه المسألة بالمسألة الداخلية.

الطرق تحليلية الأساسية لدراسة حركة السوائل:

تنقسم في دراسة حركة السوائل بهدف تحديد حقل التيار وحقل السرعة وحقل التسارع طريقتين أساسيتين هما: طريقة لاغرانج وطريقة أويلر:

طريقة لاغرانج: لدراسة حركة السوائل

نقطتبع جزء k من مساحة جريان سائل ما ونعين الاحداثيات x, y, z في



ولندرس مجموعة الجزيئات m_1, m_2, m_3 التي تقع جميعها في لحظة البدء على ^{المذكورة} حدود المساحة المدروسة فإذا كانت إحداثيات نقطة الثلاث في لحظة الزمنية $t=0$ هي x_0, y_0, z_0 فإنه يمكن تعيين موقع الجزيء m في أي لحظة زمنية اعتماداً على العلاقات:

$$\left. \begin{aligned} x &= f_1(x_0, y_0, z_0, t) \\ y &= f_2(x_0, y_0, z_0, t) \\ z &= f_3(x_0, y_0, z_0, t) \end{aligned} \right\} (*) \quad \text{مسافة}$$

باستخدام العلاقة (*) يمكن بسهولة رسم مسار الجزيئات السائلة المذكورة كما أنه يمكننا إيجاد طول المسار $ds \rightarrow dt$ في أي موقع من هذه المسارات وبالتالي تحديد السرعة وكذلك التسارع لأي جزيء محدد m وفي أي نقطة من المسار بالاستنتاج الجزيء بحلة المعادلات:

$$\left. \begin{aligned} u &= \frac{\partial x}{\partial t} = \frac{\partial f_1(x_0, y_0, z_0, t)}{\partial t} \\ v &= \frac{\partial y}{\partial t} = \frac{\partial f_2(x_0, y_0, z_0, t)}{\partial t} \\ w &= \frac{\partial z}{\partial t} = \frac{\partial f_3(x_0, y_0, z_0, t)}{\partial t} \end{aligned} \right\} \quad \text{سرعة}$$

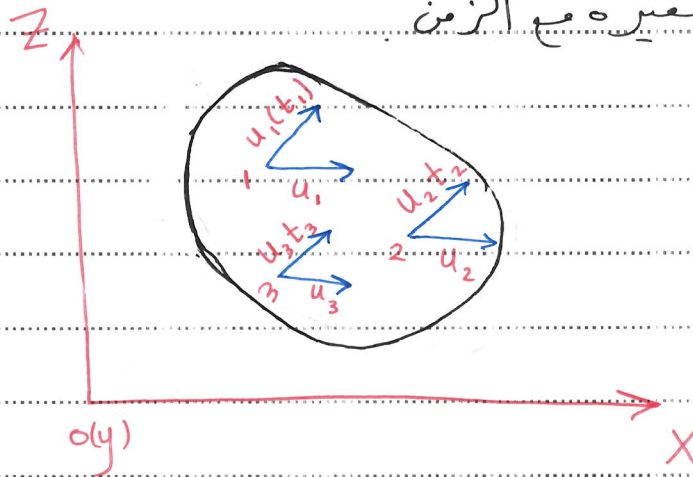
$$\left. \begin{aligned} \frac{\partial^2 x}{\partial t^2} &= \frac{\partial^2 f_1(x_0, y_0, z_0, t)}{\partial t^2} \\ \frac{\partial^2 y}{\partial t^2} &= \frac{\partial^2 f_2(x_0, y_0, z_0, t)}{\partial t^2} \end{aligned} \right\} \quad \text{تسارع}$$

$$\frac{\partial^2 z}{\partial t^2} = \frac{\partial^2 P_3(x_0, y_0, z_0, t)}{\partial t^2}$$

وسبب أن هذه الطريقة تعتمد في دراسة حركة السائل $\rightarrow$ تتبع مسار كل جزيء محلياً لذلك يطلق على هذه الطريقة اسم المعادلة (المسألة) المادية

* طريقة أولير:

تصور جزء من حقل الجريان لسائل ما وخلالاً الطريقة لا غراب أن طريقة أولير لا تهتم بتتبع مسار الجزيء المحلي بل تركز على معرفة سرعة الجزيئات في النقاط المختلفة من حقل الجريان وبالتالي تحديد حقل السرعة وتغيره مع الزمن



فإذا كان لدينا النقاط 1, 2, 3 والتي تعتبر ثابتة بالنسبة للسائل الذي يمر فوقها ففي اللحظة t_1 سيكون في النقطة (1) إحدى الجزيئات السائلة ذات سرعة $[u_1(t_1)]$ وبنفس اللحظة سيكون للنقطة (2) سرعة قيمتها $u_2(t_1)$ وفي النقطة (3) سيكون سرعة قيمتها $u_3(t_1)$. وفي اللحظة الثانية t_2 ستكون سرعة في نقاط (1) و (2) و (3) هي $u_1(t_2)$ و $u_2(t_2)$ و $u_3(t_2)$ أي أنه سنحصل على حقل سرعة جديد وهذا ما يميز حقل أولير التي تعتبر نقطة معينة وتبقى في تغير السرعة

في تلك النقطة مع الزمن وبذلك يتم ربط القيم العديدة وديناميكية مع السرعة وبالتالي مع الزمان والمكان.

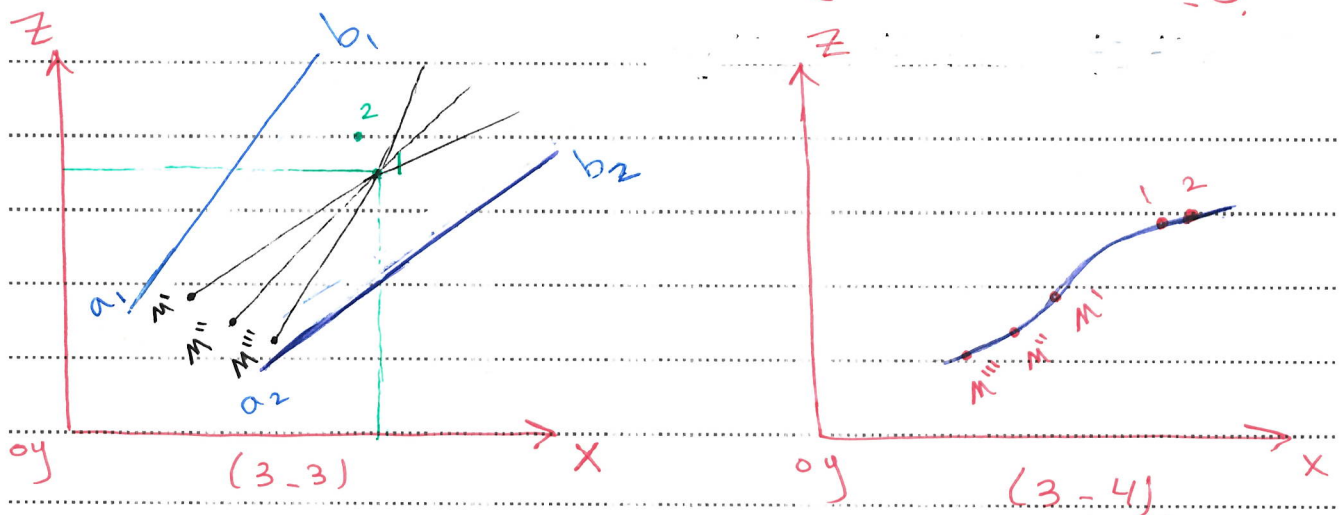
أن طريقة لاغرانج لم تلاقي نجاحاً عملياً وسنقتصر في دراسة حركة السوائل على طريقة أويلر حيث سنقتصر في دراستنا على تتبع حركة جزيئات السائل وليس على الزمن كما في طريقة لاغرانج وإنما خلال اللزقة St التي يمر خلالها الجزيئة الائلة عبر نقطة الفراغية m .

استمع طريقة لاغرانج مع الرسم وفق علاقات مناسبة.

استمع طريقة أويلر مع الرسم وذكر علاقات مناسبة.

الأجوبة الفقرتين السابقتين.

الجزيئات المتقرة وغير المتقرة:



لكن لدينا خيار سائل محدد الخطين a_1, b_1 و a_2, b_2 كما بالشكل (3-3).

نأخذ نقطة (1) التي سوف نعتبرها ثابتة عند مرور السائل من خلالها.

ثم نجد عدد جزيئات السائلة m^I, m^{II}, m^{III} التي تتحرك مع مارات مختلفة تحرك جميعها في الحالة العامة من النقطة (1) في لحظات زمنية مختلفة.

حيث m^I تمر في لحظة زمنية t^I و m^{II} تمر في لحظة زمنية t^{II} و m^{III} تمر في لحظة زمنية t^{III} .

عند الجريان المستمر فإن سرعة u في كل نقطة (النقطة (1) مثلا

تتغير مع مرور الزمن) وبالتالي إلى آلة العامة نحصل على ما يلي :

عند مرور الجزيء M من خلال نقطة (1) سيكون له في هذه النقطة لحظة

زمنية t وسكون سرعة u وعند مرور الجزيء M'' من خلال النقطة

(1) سيكون له فترة زمنية t' وبالتالي السرعة u' وعند مرور الجزيء

M''' من خلال النقطة (1) سيكون له فترة زمنية t'' وبالتالي السرعة u''

أما في النقطة (2) نحصل نفس الحالة بالنقطة (1) وبالتالي عند جريان مستمر

سكون لدينا: $u = f_1(x, y, z, t)$ بالمثل (3-4) حالة جريان مستمر نعين كل نقطة

من حقل جريان من مرور الزمن لا سرعة ثابتة بالقيمة والاتجاه في هذه

الحالة تكون سرعة كل جزيء محدد يصل إلى نقطة معينة يادي توالفا إلى

سرعة الجزيء الذي غادر لتوة تلك النقطة وينطبق ذلك على بقية

القيم الهيدروديناميكية كالضغط والكثافة وهي تتابع مكانية

$$u = f_1(x, y, z)$$

$$p = f_2(x, y, z)$$

$$\rho = f_3(x, y, z)$$

أي أن سرعة u لا تتعلق بالزمن ~~في خلال الجريان~~ عند الجريان المستمر

وبالتالي يكون لدينا

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial u}{\partial t} = 0$$

$$\frac{\partial p}{\partial t} = 0$$

تتصف مسارات الجزيئات M التي تمر من نقطة واحدة عند

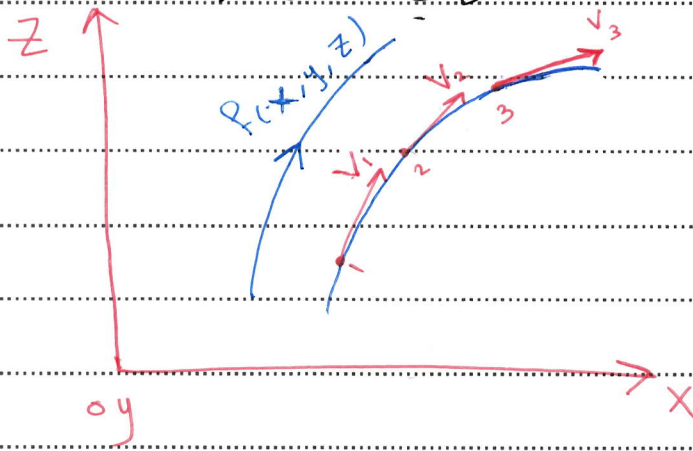
الجريان غير متغير بما يلي :

1- لا تتطابق هذه المسارات مع بعضها البعض لتصبح مساراً موحداً

2- لا تتغير هذه المسارات مع الزمن

خط التيار وأنبوبة التيار:

وفقاً للطريقة أو بإبراز المكانية التي تعتمد على تحديد حمل السرعة من حيث القيمة والاتجاه يمكن الحصول على صورة واضحة للتيار برسم مجموعة صغيرة من المنحنيات المتجاورة حيث تكون في كل لحظة أسبقة السرعة كافة الجزيئات المائلة مارة في كل نقطة



تسمى هذه الخطوط بخطوط التيار:

أولاً: حالة الجريان المستقر:

تنطبق صورة خط التيار مع خط المار والمار هو الطريق الفعلية التي

تسلكها الجزيئة المائلة بحمل مريان وهو بين اتجاهات السرعة التي

تأخذها الجزيئة ابتداءً مع الزمن ويعبر خط التيار عند مريان متفر كما في

الشكل (3-4) مارة ثابتاً مع الزمن للجزيئات المائلة متعاقبة

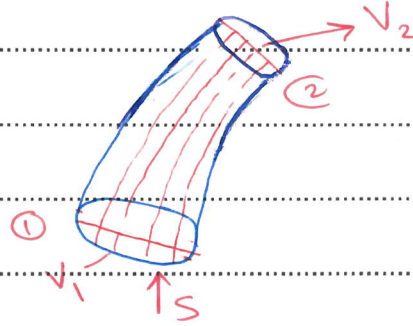
M' و M'' و M''' من خلال النقطة 2

ثانياً: حالة مريانات غير مستقرة:

تكون مريانات السرعة متغيرة لكل من الزمان والمكان وبالتالي فإن خطوط

التيار تغير شكلها مع الزمن ولا تكون متطابقة مع خطوط المسار بل انطلقاً من

مفهوم خط التيار يصل إلى مفهوم أنبوبة التيار فإذا اعتبرنا داخل حقل الجريان مغني مغلق S وأخذنا كافة خطوط التيار التي تمر من هذا المغني لمغلق وصل مع سطح أنبوبي الشكل سمى أنبوبة أو سطح التيار.



أن أنبوبة التيار لا تسمح بمرور سائل عبر جدرانها لأن ذلك يعني وجود مركبة للسرعة عمودية ^{على} خط التيار. تقع في حالة جريان المستقر كل أنبوبة تيار تحاط على شكلها وموضعها في حقل الجريان أما في الجريان الغير مستقر فيكون لأنبوبة التيار شكل الحظي بسبب تداخل مركبة السرعة العمودية لأنه في كل لحظة يتبدل الجزيئات سائلة التي تكون أنبوبة التيار. يطلق على كمية السائل داخل أنبوبة التيار اسم خط التيار وتترك من بداية في اتجاه وحيد منطبق على محور أنبوبة التيار والذي سمى خط التيار المركزي. وفي هنا جاءت حية جريانات وحيدة البعد الجريان في أناسب شكل عام نحن حالات الجريان لسائل:

الحالة الأولى:

جريان سلس التغير:

وفي هذا النوع من الجريان يجب أن يحقق الشرطين التاليين:

1- أن يكون نصف قطر الانحناء خطوط التيار (المسارات) كبير جداً

2- أن تكون خطوط التيار متوازية تقريباً وزاوية بينهما تساوي زاوية الانحراف الصغير

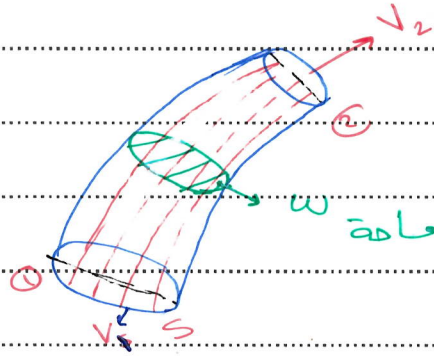
الحالة الثانية:

جريان حاد التغير:

حين لا يحقق الجريان الشروط السابقة يوصف بأنه جريان حاد التغير

المقطع الفعال للجريان:

هو سطح في حدود التدفق عمودي على اتجاه حركة السائل



عند التغير السلس للجريان نختار ثلاث نقاط:

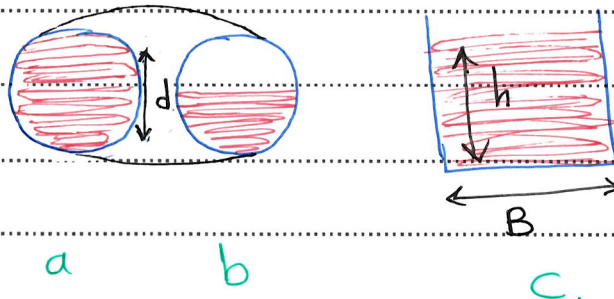
1- مساحة مقطع الفعال (مقطع جريان) يرمز له w

2- المحيط يرمز له بالرمز χ وهو خط تقاطع المقطع الحي مع جدران الأنبوبة

3- نصف القطر الهيدروليكي $R = \frac{w}{\chi}$ وهو نسبة بين المساحة إلى المحيط

ليس لنصف القطر الهيدروليكي مفهوم فيزيائي وله واحدة

تحدد قيم أقطار الهيدروليكية لبعض المقاطع العامة



d : القطر

1- السائل المتدفق بحلاً كامل أنبوبة وبالتالي نصف قطره $R = \frac{w}{8}$

$$= \frac{\pi d^2/4}{2\pi d/2} = \frac{r}{2}$$

حيث r : نصف قطر العنبر الداخلي للأنبوبة

2- السائل المتدفق بحلاً نصف الأنبوبة

3- يتدفق سائل في قناة مقطوعاً على شكل مستطيل عرضه B

وعمق القناة h

$$R = \frac{w}{8}$$

$$R = \frac{B \cdot h}{(B + h) \times 2}$$

اضافة/ملاحظة: التباين بين هريان دفي وهريان غير دفي ويدعي هريان غير دفي بالهريان الحر وهو تدفق الذي يتعين سطر (النهر) أما الهريان الدفي فهو ~~تدفق~~ التدفق الذي ليس له سطح حر بل محاط من جميع الجوانب مثال على ذلك الأنابيب.

في محاضرة السابقة.

في مقرة مقياس الزوجة ذوكرة سابقة.

قل $F = 0$ نضع

حالة: مجموع القوى الخارجية مؤثرة على هذا الجسم يساوي الصفر التوازن:

انتهت المحاضرة