



كلية العلوم

القسم : الفيزياء

السنة : الثالثة

المادة : ميكانيك الموائع

المحاضرة : الثامنة / 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

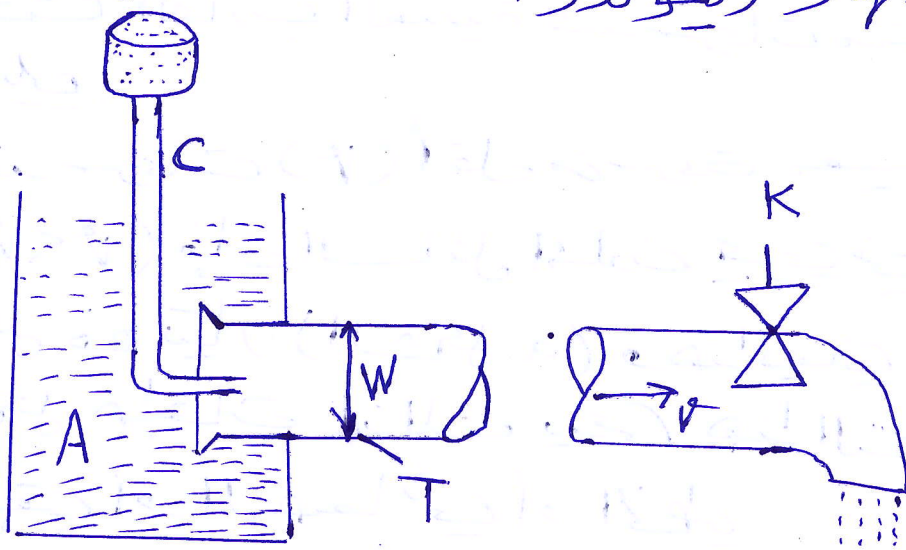


السنة: الثالثة
وعلى: أ. م. د.

مقرر: الموائع
المحاضرة: الثامنة

أنظمة جريان السوائل

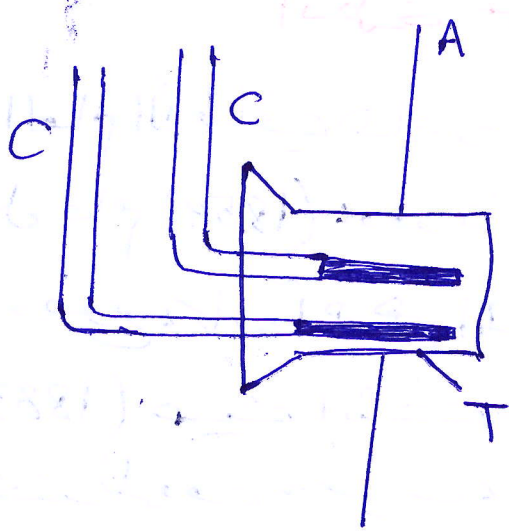
كان العالم الألماني هاينر أوله من افتراض وجود نظامين لحركة السائل عام (1854)، وقد قام فيما بعد عدد من العلماء بدراسة هذا الموضوع، كان آخرهم المهندس الفيزيائي الإنكليزي رينولدز عام (1883) حيث أثبت بالتجربة صحة افتراض هاينر كما بين أنه عند ظروف معينة يمكن الانتقال من أحد نظامي الجريان إلى نظام آخر وبالعكس، ويمكن استحداث مثل هذه التجربة بواسطة جهاز رينولدز.



(جهاز رينولدز)

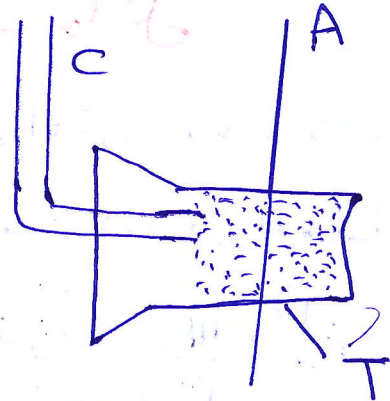
مبدأ الإجراء A بالسائل المراد إجراء التجربة عليه، حيث يجري هذا السائل عبر الأنبوب المتصلة (T) المتصلة مع الوعاء الذي تحتوي بهمام (K) للتحكم في سرعة السائل ويحافظ على منسوب السائل في الأنبوب عن طريق تزويده بالسائل من مصدر آخر خارجي. ومن إنباء صغير في

الأملاك يمر عبر الأنبوبة C لـ ثل تلويين (مبرد دهان) إلى مدخل الأنبوبة (T)



((a))

((الجريان الخطي))



((b))

((الجريان المضطرب))

أثبتت التجارب العديدة عند سرعات متوسطة مختلفة (١٤) ما يلي:

(١) عند سرعات (١٤) أقل من سرعة معينة (١٤) أي عندما $(\mu < \mu_c)$ فإن السائل الملون يجري في الأنبوبة (T) على شكل قطرات (الشكل أ) وهذا يعني أن السائل يجري بشكل طبقات لذلك يدعى هذا النظام من الجريان بالجريان الطبقي أو الصفائحي أو الخطي

(٢) عند السرعات (١٤) أكبر من (١٤) أي $(\mu > \mu_c)$ فإن السائل الملون يثبت بشكل عشوائي داخل الأنبوبة (T) هذا النوع من الجريان الذي يتميز بأن تيار المادة الملونة ينقطع ويلون كافة هزبات السائل في الأنبوبة يدعى بالجريان المضطرب.

تدعى السرعة μ_c والتي ينتقل عندها الجريان من النظام الخطي إلى النظام المضطرب بالسرعة الحرجة وهي

تتعلق بالعوامل التالية:

a. كثافة السائل، ρ

b. اللزوجة التريكية للسائل η

c. قطر الأنبوبة، D

$$\text{أي } \quad \textcircled{1} \quad D \cdot \rho \cdot \eta \sim \mu_c$$

كما يمكن كتابة المعادلة $\textcircled{1}$ على شكل معادلة أبعاد بالتالي:

$$\textcircled{2} \quad \mu_c = Re_c \cdot \rho^\alpha \cdot \eta^\beta \cdot D^3$$

حيث Re_c : ثابت لا بعدي (بلا أبعاد)

باستخدام طريقة أقليل الأبعاد يمكن معرفة الشكل النهائي للمعادلة $\textcircled{2}$ حيث لدينا أبعاد حدود المعادلة كما يلي:

$$[\mu_c] = \frac{M}{L \cdot t}, \quad [\eta] = \frac{M}{L \cdot t}, \quad [\rho] = \frac{M}{L^3}$$

$$[D] = L$$

حيث أن:

L : رصوامة الطول

M : رصوامة الكتلة

t : رصوامة الزمن

وبالتالي يمكن كتابة المعادلة $\textcircled{2}$ على الشكل:

$$\textcircled{3} \quad \frac{L}{t} = \left(\frac{M}{L^3} \right)^\alpha \cdot \left(\frac{M}{L \cdot t} \right)^\beta \cdot (L)^3$$

التي تؤول على الشكل التالي:

$$\textcircled{4} \quad L \cdot t^{-1} = M^{\alpha+\beta} \cdot L^{-3\alpha-\beta+3} \cdot t^{-\beta}$$

من أجل تجانس الأبعاد فإن قوة الأسى لكل بعد يجب أن تتطابق في طرفي المعادلة

$$x+y=0, -3x-y+3=1, -y=-1$$

ويكون النتيجة:

$$x=-1, y=+1, z=-1$$

بتعويض هذه القيم في المعادلة (2) ينتج:

$$v_c = Re_c \cdot \rho^{-1} \cdot h^{+1} \cdot D^{-1} = \frac{Re_c \cdot h}{\rho \cdot D}$$

$$Re_c = \frac{v_c \cdot D \cdot \rho}{h} \quad (5)$$

حيث (Re_c) عدد بدون أبعاد يعادل السرعة الحرجة v_c في عدد رينولدز الحرج ويكون قيمته من أجل الأنابيب المستديرة الماء $Re_c = 2320$ وتسمى بالقيمة الحرجة. فقد أثبتت التجارب أنه عندما يكون $(Re < 2320)$ يكون نظام جريان السائل خطياً وعندما يكون $(Re > 2320)$ فإن الجريان يكون مضطرباً.

يمكن كتابة المعادلة (5) بشكلها العام:

$$Re = \frac{v \cdot D \cdot \rho}{h} = \frac{v \cdot D}{\nu} = \frac{4 \cdot Q}{\pi \cdot D \cdot \nu} \quad (6)$$

حيث أن:

Re : عدد رينولدز

Q : خزانة السائل ، m^3/s

D : قطر الأنبوبة

$$h = \rho \cdot \nu$$

$$A = \frac{\pi}{4} D^2$$

م: كثافة السائل Kg/m^3

η : اللزوجة الديناميكية للسائل $Pa \cdot s$

ν : اللزوجة الحركية للسائل m^2/s

تستخدم المعادلة (6) بشكل عام لتحديد عدد رينولدز (Re) الذي يغير فيه الحكم على نوعية جريان السوائل النيوتونية، أما من أجل السوائل غير النيوتونية فتستخدم معادلة رينولدز المعتمدة لحساب عدد رينولدز التي تأخذ بعين الاعتبار قوة الجهد الأمامي للجريان (τ_0) والتي لها الشكل التالي:

$$Re^* = \frac{\nu \cdot D \cdot \rho}{\eta \cdot (1 + \frac{\tau_0 \cdot D}{6 \cdot \eta \cdot \nu})}$$

حيث Re^* : عدد رينولدز المعدل.

السوائل غير النيوتونية

[أ] الخواص المرنة للسوائل غير النيوتونية:

لقد أثبتت الدراسات والبحوث الحديثة أهمية الدور الذي تلعبه الخواص المرنة للسائل عند الجريان وخاصة السوائل غير النيوتونية التي تظهر خواصها المرنة بشكل واضح مؤدي في بعض الأحيان إلى شذوذ واضح في سلوكية السائل، وسوف نتناول هنا أهم هذه الخواص التي تتمثل في ذاكرة السائل عندما يتعرض السائل لمؤثر ما فإن له بعد فترة زمنية معينة تختلف من سائل إلى آخر، يتجلب لهذا المؤثر

ويظهر نتيجة لذلك الأثر المناسب في السائل المذكور [5]

يدعى الزمن اللازم حتى يبدأ الأثر بالظهور بعد تطبيق المؤثر
بزمن استجابة أو زمن تأخر السائل. وقد اتضح مؤخراً أن زمن
تأخر السائل يعبر عن مدى استقرار وتوازن الحمل المدمجة
ولمّا كان زمن تأخر الحمل كبيراً كانت الحمل أقل استقراراً
من الناحية الهيدروليكية. وتلك بالتالي سلوكاً غير عادي
سأن تتخفّض المقاومة الهيدروليكية للريان أو ترتفع لدرجة
محددة عندها الانتقال مبكراً من المريان الخطي إلى المريان الفطري
أي قبل أن تصل السرعة إلى السرعة الحدية.

في ممرنا إلى هنا

حيث أننا نرى في هذه الحالة

في هذه الحالة نرى أن المقاومة الهيدروليكية
تزداد مع زيادة سرعة المريان الخطي
وأنها تصل إلى قيمة ثابتة عند سرعة معينة
وهذه السرعة هي السرعة الحدية
وبعد هذه السرعة تزداد المقاومة الهيدروليكية
بسرعة كبيرة جداً
وهذه هي الحالة الفطرية
وهي الحالة التي نراها في المريان الفطري
وهي الحالة التي نراها في المريان الفطري



مكتبة
A to Z