

وزارة التعليم العالي والبحث العلمي جامعة البصرة كلية التربية للعلوم الصرفة قسم الرياضيات



تحويل لابلاس

مقدم إلى قسم الرياضيات كلية التربية للعلوم الصرفة جامعة البصرة وهو جزء من متطلبات نيل شهادة بكالوريوس علوم الرياضيات

من قبل الطالب عباس ناجح

إشراف

2025 - 2024

المحتويات

لابلاس وخواصه	: تحويل	، الأول	الفصل
---------------	---------	---------	-------

	الفصل الثاني: تطبيقات
4	2 - 1 معادلة الحركة Equation of Motion
5	2 - 2 معادلة تدفق بوازوي Poiseuille's Flow Equation
9	2 - 3 الحركة التوافقية البسيطة Simple Harmonic Motion

الفصل الأول

تحويل لابلاس وخواصه

الفصل الثاني تطبيقات

تطبيقات الفصل الثاني

معادلة الحركة Equation of Motion

من قانون نيوتن الثاني لحركة جسم ما

$$\sum \vec{F} = ma \tag{1}$$

حيث

- مجموع القوى المؤثرة على الجسم. $\sum \vec{F}$

 - m كتلة الجسم. $a=rac{d^2y}{dt^2}$ كتسارع الجسم a

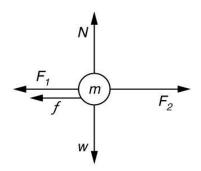


Figure 2 - 1: Equation of motion

نطبق هذه المعادلة على سقوط حر لجسم (نهمل قوة مقاومة الهواء) اذن هناك قوة واحدة تؤثر على الجسم وهي (وزن الجسم). يمكن حساب وزن الجسم من خلال القانون

$$\vec{F}_w = -mg$$

حيث g تعجيل الجاذبية الأرضي. اذن بالتعويض في (1) نحصل على

$$-mg = m\frac{d^2y}{dt^2} \Rightarrow \frac{d^2y}{dt^2} = -g \tag{2}$$

مع الشروط الابتدائية

- موضع السقوط. $v(0) = v_0$ •
- السرعة الابتدائية. $v'(0) = v_0$

الآن نطبق تحويل لابلاس على المعادلة وتعويض الشروط الابتدائية

$$\mathcal{L}\{y''\} = \mathcal{L}\{-g\}$$

$$s^{2}Y(s) - sy(0) - y'(0) = \frac{-g}{s}$$

$$Y(s) = \frac{1}{s^{2}} \left[\frac{-g}{s} + sy_{0} + v_{0} \right]$$

$$Y(s) = \frac{-g}{s^{3}} + \frac{v_{0}}{s^{2}} + \frac{y_{0}}{s}$$

بتطبيق لابلاس العكسى نحصل على

$$y(t) = -\frac{1}{2}gt^2 + v_0t + y_0 \tag{3}$$

هذه المعادلة تصف موضع الجسم بعد مرور t من السقوط.

مثال عددى

 $t=2\sec$ بعد $v_0=0$ المطلوب ايجاد الارتفاع بعد $y_0=100$ بسرعة ابتدائية $v_0=0$ المطلوب ايجاد الارتفاع بعد الحل

اذن $g=9.8 \mathrm{m/sec^2}$ اذن

$$y(2) = -\frac{1}{2} \times 9.8 \times (2)^2 + 0 \times 2 + 100 = 80.4$$
m

2 - 2 معادلة تدفق بوازوي Poiseuille's Flow Equation

يعد قانون بوازوي من القوانين الاساسية في ميكانيكا الموائع. حيث يصف تدفق الموائع اللزجة داخل الانابيب الدقيقة. لكي نشتق هذا القانون نستخدم من معادلات نافير ستوكس

(Navier Stokes Equations) للحالة الخاصة بتدفق طبقي منتظم لسائل لزج داخل انبوب اسطواني افقى.

الفرضيات

- السريان ثابت (لا يوجد تغير زمني).
- السريان طبقي ومتناظر حول محور الانبوب.

- السائل غير قابل للانضغاط.
- لا توجد قوة خارجية (مثل الجاذبية) والضغط فقط هو المؤثر.
- t السرعة تعتمد فقط على نصف القطر وليس على الطول z او الزمن t

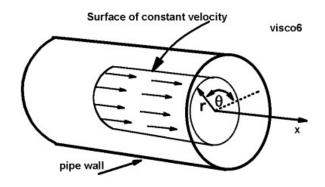


Figure 2 - 2: Poiseuille's Flow

معادلة نافير ستوكس المبسطة في الاتجاه ج

نبدأ من معادلة نافير ستوكس العامة في الاتجاه z

$$\rho \left(\frac{\partial v_z}{\partial t} + \vec{v} \cdot \nabla v_z \right) = -\frac{\partial p}{\partial z} + \mu \nabla^2 v_z \tag{4}$$

لكن بالفرضيات التي ذكرناها تصبح المعادلة (4):

$$\frac{dp}{dz} = \mu \cdot \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left(r \frac{dv_z}{dr} \right)$$

ولكن dp/dz ثابت لأنه يعتمد فقط على z. والسريان غير متغير في z. نفرض

$$\frac{dp}{dz} = \frac{-\Delta p}{L}$$

حبث

- فرق الضغط. Δp
- طول الانبوب. L

اذن تصبح المعادلة

$$\frac{d}{dr}\left(r\frac{dv_z}{dr}\right) = \frac{-\Delta p}{\mu L}r$$

$$r\frac{d^2v_z}{dr^2} + \frac{dv_z}{dr} = \frac{-\Delta p}{\mu L}r$$
(5)

مع الشروط الحدودية

$$v_z(0) = \text{finite}, \quad v_z(R) = 0$$

الآن نطبق تحويل لابلاس على (5) نحصل على

$$\mathcal{L}\left\{r\frac{d^{2}v_{z}}{dr^{2}} + \frac{dv_{z}}{dr}\right\} = \mathcal{L}\left\{\frac{-\Delta p}{\mu L}r\right\}$$

$$-\frac{d}{ds}\left[s^{2}V(s) - sv_{z}(0) - v'_{z}(0)\right] + \left[sV(s) - v_{z}(0)\right] = \frac{-\Delta p}{\mu Ls^{2}}$$

$$-s^{2}V'(s) - 2sV(s) + v_{z}(0) + sV(s) - v_{z}(0) = \frac{-\Delta p}{\mu Ls^{2}}$$

$$V'(s) + \frac{1}{s}V(s) = \frac{\Delta p}{\mu Ls^{4}}$$

بإستخدام عامل التكامل

$$I(s) = \exp\left(\int \frac{1}{s}\right) = \exp(\ln s) = s$$

اذن يكون الحل

$$I(s)V(s) = \int \frac{\Delta p}{\mu L s^4} I(s) \, ds$$
$$sV(s) = \int \frac{\Delta p}{\mu L s^3} \, ds$$
$$sV(s) = -\frac{\Delta p}{2\mu L s^2} + C$$
$$V(s) = -\frac{\Delta p}{2\mu L s^3} + \frac{C}{s}$$

بتطبيق لابلاس العكسي

$$v_z(r) = -\frac{\Delta p}{4\mu L}r^2 + C$$

 $v_z(R) = 0$ بما ان

$$C = \frac{\Delta p}{4\mu L} R^2$$

اذن الحل النهائي

$$v_z(r) = \frac{\Delta p}{4\mu L} (R^2 - r^2)$$

الآن نستخر ج معدل التدفق الحجمي Q بالقانون

$$Q = \int_0^R v_z(r) \cdot 2\pi r \, dr$$
$$= \int_0^R \left(\frac{\Delta p}{4\mu L} (R^2 - r^2) \right) \cdot 2\pi r \, dr$$

بالتكامل نحصل على

$$Q = \frac{\pi R^4 \Delta p}{8\mu L}$$

تسمى هذه المعادلة بقانون بوازوي.

مثال تطبيقي

في الاوعية الدموية الصغيرة مثل الشرايين الدقيقة والشعيرات الدموية، يمكن اعتبار الدم كسائل لزج يتدفق تدفق طبقي. هنا نستخدم قانون بوازوي لتقدير معدل تدفق الدم عبر وعاء دموي دائري.

ملاحظات مهمة للتطبيق

- لان R^4 موجود في القانون فإن تغيراً بسيطاً في نصف القطر يؤدي الى تغير كبير في معدل التدفق.
 - مثلاً، اذا تضاعف نصف القطر فإن Q يزيد بمقدار $2^4=16$
- هذا يفسر كيف ان تضيق الشرايين (كما في حالة تصلب الشرايين) يؤدي الى انخفاض حاد في تدفق الدم.

مثال عددي بسيط

نصف القطر R=0.1 ، وفرق الضغط مp=100 الضغط ، R=0.00 الانبوب L=0.1 اللزوجة $\mu=3 imes 10^{-3}$ Pa · s فإن معدل التدفق

$$Q = \frac{\pi (0.001)^4}{8 \times 3 \times 10^{-3}} \cdot \frac{100}{0.1} \approx 1.31 \,\mu L/s$$

2 - 3 الحركة التوافقية البسيطة Simple Harmonic Motion

الحركة التوافقية البسيطة هي نوع من الحركة التبذبية حيث يتحرك الجسم ذهاباً و اياباً حول موضع التزان ، وتكون القوة المؤثرة عليه متناسبة طردياً مع الازاحة من موضع الاتزان ، لكنها تعاكسها في الاتجاه ، اى ان القوة المؤثرة عليه تحقق العلاقة

$$F = -kx$$

حيث F القوة المؤثرة على الجسم و x الازاحة من موضع الاتزان و k ثابت القوة (ثابت النابض في قانون هوك). والاشارة السالبة تعنى ان القوة تعاكس اتجاه الزاوية.

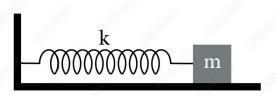


Figure 2 - 3: Simple Harmonic Motion

اشتقاق المعادلة التفاضلية

نبدأ من قانون نيوتن الثاني

$$F = ma = m\frac{d^2x}{dt^2}$$

وبما ان F = -kx نکتب

$$m\frac{d^2x}{dt^2} = -kx$$

بالقسمة على س

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{k}{m}x = 0$$

نسمي $\omega=\sqrt{k/m}$ ميث $\omega=\omega$ ديث $\omega=\omega$ ديث مو التردد الزاوي.

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \omega^2 x = 0 \tag{6}$$

حيث الشروط الابتدائية

الازاحة الابتدائية. $x(0) = x_0$

السرعة الابتدائية. $x'(0) = v_0$

الأن نطبق تحويل لابلاس على طرفي المعادلة (6) نحصل على

$$\mathcal{L}\left\{\frac{d^2x}{dt^2} + \omega^2 x = 0\right\}$$

$$s^{2}X(s) - sx(0) - x'(0) + \omega^{2}X(s) = 0$$

$$(s^2 + \omega^2)X(s) = sx_0 + v_0$$

$$X(s) = x_0 \frac{s}{(s^2 + \omega^2)} + v_0 \frac{1}{s^2 + \omega^2}$$

بتطبيق لابلاس العكسي نحصل على

$$x(t) = x_0 \cos(\omega t) + \frac{v_0}{\omega} \sin(\omega t)$$

يمكن اختزال هذه المعادلة الى

$$x(t) = C\cos(\omega t + \phi)$$

حيث

$$C = \sqrt{x_0^2 + \frac{v_0^2}{\omega^2}}, \quad \phi = \tan^{-1}\left(\frac{-v_0}{\omega x_0}\right)$$

حيث C تسمى السعة للحركة. و ϕ زاوية الطور

مثال عددي

جسم كتاته $m=0.5\,\mathrm{Kg}$ عند الزمن $m=0.5\,\mathrm{Kg}$ عند الجسم مربوط بنابض ثابت مرونته $m=0.5\,\mathrm{Kg}$ عند الزمن $v_0=0.2m/s$ على بعد $v_0=0.2m/s$ من موضع الاتزان ويتحرك بسرعة ابتدائية الاتزان. احسب الآتي

- ω التردد الزاوي ω .
- $t=2\sec$ موضع الجسم بعد مرور زمن
 - ه السعة C و زاوية الطور ϕ .

الحل

1. التردد الزاوي

$$\omega = \sqrt{\frac{k}{m}} = \sqrt{\frac{2}{0.5}} = 2 \, \text{rad/s}$$

2. حساب الاز احة بما ان

$$x(t) = x_0 \cos(\omega t) + \frac{v_0}{\omega} \sin(\omega t)$$

اذن

$$x(t) = 0.1\cos(2t) + \frac{0.2}{2}\sin(2t)$$

t=2 نعوض

$$x(2) = 0.1[\cos 4 + \sin 4] \approx -0.1410$$

اي ان الجسم عند 2s يقع على بعد 0.141 متر على يسار موضع الاتزان.

3 نحسب السعة

$$C = \sqrt{x_0^2 + \frac{v_0^2}{\omega^2}} = \sqrt{0.01 + \frac{0.04}{4}} \approx 0.1414$$

زاوية الطور

$$\phi = \tan^{-1}\left(\frac{-v_0}{\omega x_0}\right) = \tan^{-1}\left(\frac{-0.2}{0.2}\right) = -\frac{\pi}{4}$$