



كلية العلوم

القسم : الرياضيات

السنة : الثالثة

المادة : معادلات تفاضلية جزئية

المحاضرة : الرابعة / 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

الدكتور :

المحاضرة:

4 نظري



القسم: الرياضيات

السنة: الثالثة

المادة: معادلات تفاضلية جزئية

التاريخ: / /

A to Z Library for university services

• طاقة الاهتزازات المستعرضة للخط (ذبذبات وتر):

$$E = K + U$$

نعيّن صيغة طاقة الاهتزازات المستعرضة بالعلاقة:

• طاقة حركة العنصر dx من الخط الذي يتحرك بسرعة $v = u_t$.

$$\frac{1}{2} m v^2 = \frac{1}{2} \rho \cdot dx \cdot (u_t)^2$$

وبالتالي الطاقة الحركية لكامل الخط هي: $K = \frac{1}{2} \int_0^L \rho \cdot (u_t(x, t))^2 dx$

• الطاقة الكامنة للاهتزازات المستعرضة للخط في اللحظة t هي عكس العمل

الواجب بذله لكي ينقل الخط من وضع التوازن إلى الوضع $u(x, t)$ باعتبار أن

الخط في اللحظة $t = 0$ $u(x, 0) = 0$ والعنصر dx تحت محصلة قوى الشد

$$T u_x \Big|_{x+dx} - T u_x \Big|_x = T u_{xx} \cdot \Delta x$$

يقطع خلال الزمن dt المسافة dx وبالتالي العمل المبذول للعنصر dx

هو $T u_{xx} \cdot dx \cdot u_t(x, t) dt$ وبالتالي العمل المبذول للخط كله

$$\text{هو: } \left[\int_0^L T u_{xx} \cdot u_t dx \right] dt = T \left[u_x \cdot u_t \Big|_0^L - \int_0^L u_x \cdot u_{tx} dx \right] dt$$
$$= T \left[u_x \cdot u_t \Big|_0^L - \int_0^L \frac{d}{dt} \cdot \frac{1}{2} u_x^2 dx \right] dt$$

$$= \left[-\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \int_0^L T u_x^2 dx \right] dt + \left(T u_x u_t \Big|_0^L \right) dt$$

في حال النهايات مثبتة $u_t(0, t) = 0$ و $u_t(L, t) = 0$

في حالة النهايات حرة $u_x(0, t) = 0$ و $u_x(L, t) = 0$

• بإجراء التفاضل بالنسبة لـ t للمقدار المتبقي: $U = +\frac{1}{2} \int_0^L T u_x^2(x, t) dx$

تتكون الطاقة الكلية لكامل الخط (طاقة الاهتزازات):

$$E = \frac{1}{2} \int_0^L \rho (u_t(x,t))^2 dx + \frac{1}{2} \int_0^L T u_x^2(x,t) dx$$

• نفرض أن الطاقة الكلية للحيط هي

$$E(t) = \frac{1}{2} \int_0^L (u_t^2 + c^2 u_x^2) dx \quad ; \quad c^2 = \frac{T}{\rho}$$

أوجد $\frac{dE}{dt}$ (تغير الطاقة الكلية بالنسبة للزمن) ؟

$$\begin{aligned} \frac{dE}{dt} &= \frac{1}{2} \int_0^L (2 u_t \cdot u_{tt} + 2 c^2 u_x \cdot u_{xt}) dx \\ &= \int_0^L u_t \cdot u_{tt} dx + c^2 \left(u_x u_t \Big|_0^L - \int_0^L u_{xx} u_t dx \right) \\ &= c^2 [u_x(L,t) \cdot u_t(L,t) - u_x(0,t) \cdot u_t(0,t)] + \int_0^L (u_{tt} - c^2 u_{xx}) u_t dx \end{aligned}$$

معادلة الموجة جمعها التمام $u_{tt} - c^2 u_{xx} + \gamma u_t = 0$ نفرض في (*)

$$\Rightarrow \frac{dE}{dt} = \int_0^L u_t (-\gamma u_t) dx = - \int_0^L \gamma u_t^2 dx < 0$$

لأنه في حال التمام الطاقة الكلية تتناقص

ملاحظة: تكون $\frac{dE}{dt} = 0$ فقط إذا كان $u_t(x,t) = 0$ الخيط في حالة راحة فتأون الطاقة ثابتة

ملاحظات حول الشروط الحدية والابتدائية للمسألة:

1- إذا كانت النهايات ثابتة $u(0,t) = 0$ و $u(L,t) = 0$ و $u_t(0,t) = 0$ و $u_t(L,t) = 0$

و $u_t(L,t) = 0$ وعندها $\frac{dE}{dt} = 0$ و (حالة مثالية دون تخامد) $E = \text{const}$

2- في حال النهايات تتحرك بقانون حركة معين (تغير فقط مع الزمن)

$u(0,t) = g_1(t)$ و $u(L,t) = g_2(t)$ وبالنسبة تكون قوى الشد في هذه النهايات

معروفة $T \cdot u_x = 0 \Rightarrow \frac{dE}{dt} = 0 \Rightarrow E = \text{const}$

3- إذا كانت إحدى النهايتين مثبتة فيكون $u(0,t) = 0$ أو $u(L,t) = 0$ والأخرى

حررة يكون $u_x(L,t) = 0$

4- إذا كان حائطنا هو حدث الظاهرة خلال فترة زمنية قصيرة عندما لا يكون تأثير

الحديد جوهرياً بعد عنها يمكن دراسة المسألة بشروط ابتدائية لمنطقة لا نهائية

فيكون النموذج الرياضي (عدد 2) شروط ابتدائية + معادلة الموجة

تابع x : $u(x, 0) = \varphi(x)$ وضع ابتدائي

تابع x : $u_t(x, 0) = \psi(x)$ $-\infty < x < +\infty$

5- إذا كنا ندرس الظاهرة قرب أحد الحدود ولا يكون لتأثير النظام الحدي على الحد الآخر قيمة جوهرية خلال الفترة الزمنية التي نهتم بها فإننا نصل إلى صياغة المسألة على مستقيم (نصف مستقيم لانهائي) $0 \leq x < \infty$

شروط حدي واحدة + شروط ابتدائية + معادلة الموجة

$$u(x, 0) = \varphi(x)$$

$$u(0, t) = \mu(t)$$

$$u_t(x, 0) = \psi(x)$$

$$t \geq 0$$

6- إذا كانت الظاهرة تُدرس في لحظات زمنية بعيدة بشكل كافٍ عن اللحظة الابتدائية $t = 0$ (هنا نهمل الشروط الابتدائية) فإن الشروط في المسألة تقتصر على

الشروط الحدية + شروط بعيدة + معادلة الموجة

$$u(0, t) = \mu_1(t)$$

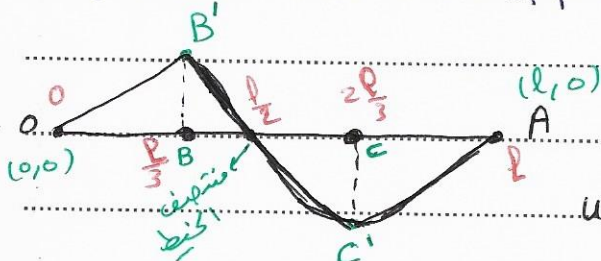
$$u(l, t) = \mu_2(t) \quad 0 \leq x \leq l$$

أقربين: خيط مشدود ومثبت من نهايتيه 0 و A . نربيع الخيط من نقطتين لأسفل

ولأعلى مسافتين متساويتين تبعدان بعداً متساوياً عن الطرفين وعن بعضهما

أكتب النموذج الرياضي الذي يصف المسألة ومن ثمّ برهن أنّ الإزاحة تبقى صفر عند

المتطرف



$$u_{tt} = c^2 u_{xx}$$

$$u(0, t) = u(l, t) = 0$$

$$u_t(x, 0) = 0$$

$$u(x, 0) = ??$$

$$u = \frac{3a}{l} x$$

لنا معادلة OB'

$$\frac{u-a}{x-\frac{l}{3}} = \frac{a-(-a)}{\frac{l}{3}-\frac{2}{3}l}$$

$$= \frac{3a}{l} (-2x+l)$$

معادلة $B'C'$

$$u = \left(\frac{3a}{l}\right)(x-l)$$

c'A معادلة

$$u(x,0) = \begin{cases} \frac{3a}{l} \cdot x & ; 0 \leq x \leq \frac{l}{3} \\ \frac{3a}{l} (-2x+l) & \frac{l}{3} \leq x \leq \frac{2l}{3} \\ \frac{3a}{l} (x-l) & \frac{2l}{3} \leq x \leq l \end{cases}$$

المطلب الثاني: برهان أنه $u(\frac{l}{2}, t) = 0$??

نحل المعادلة لـ $u(x, t)$ في $x = \frac{l}{2}$

$$u(x, t) = \frac{1}{2} \left(\frac{3a}{l}\right) (-2x + l - 2ct - 2x + 2ct + l)$$

$$= \frac{1}{2} \left(\frac{3a}{l}\right) (-4x + 2l) ; x = \frac{l}{2}$$

$$u\left(\frac{l}{2}\right) = \frac{1}{2} \left(\frac{3a}{l}\right) (-2l + 2l) = 0$$

انتهى المحاضرة



مكتبة
A to Z