



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:

الرابعة نظرية



القسم: الرياضيات

السنة: الرياضيات

المادة: ميكانيكا

التاريخ: / /

A to Z Library for university services

طاقة الاهتزازات المستمرة:

نصف مسافة اهتزازات المستمرة بالعلاقة $E = K + U$
طاقة اهتزازات المستمرة E = طاقة اهتزازات المستمرة K + طاقة اهتزازات المستمرة U

تجرك سرعة $u_t = \dot{u}$

$$\frac{1}{2} m \dot{u}^2 = \frac{1}{2} \rho dx (u_t)^2$$

$$\Rightarrow K = \frac{1}{2} \int_0^L \rho (u_t(x,t))^2 dx$$

الطاقة الحركية

الطاقة الكامنة للاهتزازات المستمرة

للنقطة في اللحظة t وهي $u(x,t)$ في الوضع $u(x,t)$

والنقطة dx في حالة قوة الشد

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

$u_t(x,t) dt$ طاقة dx يقطع خلال زمن dt مسافة

وبالتالي العمل المبذول للنقطة dx : $T u_{xx} dx u_t(x,t)$

العمل المبذول لكامل النقط:

$$\left(\int_0^L T u_{xx} u_t dx \right) dt$$

بالتجزئة:

$$= \left(T u_x u_t \Big|_0^L - T \int_0^L u_x u_{xt} dx \right) dt$$

$$\int u dv = uv - \int v du$$

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

بإجراء تكامل بالزمن t :

$$= -\frac{1}{2} \int_0^L T (u_x)^2 dx \Big|_0^t + \int_0^t T u_x u_t \Big|_0^L dt$$

في حال الطرفين متساويين تكون الانتقالات معدومة وبالتالي
السرعة معدومة.

$$u_t(0, t) = u_t(L, t) = 0$$

وإذا كانت النهايات حرة :

$$u_x(0, t) = u_x(L, t) = 0$$

$$\Rightarrow V = \frac{1}{2} \int_0^L T u_x^2(x, t) dx$$

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

نقسم على P :

$$\star E = \frac{1}{2} \int_0^L (u_t^2 + c^2 u_x^2) dx$$

نطبق : برهان أن :

$$\frac{dE}{dt} = c^2 (u_t(L, t) u_x(L, t) - u_t(0, t) u_x(0, t)) \quad ; \quad c^2 = \frac{T}{P}$$

الذي ينتج : $\star$

$$\frac{dE}{dt} = \frac{1}{2} \int_0^L (2 u_t u_{tt} + 2 c^2 u_x u_{xx}) dx$$

(تكامل بالتجزئة)

$$= \int_0^L u_t u_{tt} dx + c^2 \left[u_x u_t \Big|_0^L - \int_0^L u_t u_{xx} dx \right]$$

$$= \int_0^L (u_t u_{tt} - c^2 u_t u_{xx}) dx + c^2 (u_x(L, t) u_t(L, t) - u_x(0, t) u_t(0, t))$$

$$= \int_0^L [u_t (u_{tt} - c^2 u_{xx})] dx + c^2 (u_x(L, t) u_t(L, t) - u_x(0, t) u_t(0, t))$$

(مبدأ التوازن) $= 0$

$$\Rightarrow \frac{dE}{dt} = c^2 [u_t(L, t) u_x(L, t) - u_t(0, t) u_x(0, t)]$$

مبدأ التوازن مع حد التماس:

$$u_{tt} - c^2 u_{xx} + \gamma u_t = 0 \quad ; \quad \gamma > 0$$

$$\Rightarrow \frac{dE}{dt} = \int_0^L u_t (u_{tt} - c^2 u_{xx}) dx$$

$$= -\gamma \int_0^L (u_t)^2 dx < 0$$

المعادلة (المعادلة المرحبة مع حد التماس) وبهذه الحالة تغير الطاقة يصبح
مفرد فقط عندما $u_t(u, t) = 0$ (أدنى التطبيق الخط على وضع التوازن)

والحالات حول الشروط الحدية والابتداءية هي:

① إذا كانت النهايات ثابتة بالتالي:

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

$$u_t(0, t) = u_t(L, t) = 0$$

$$\frac{dE}{dt} = 0 \Rightarrow E = \text{Constant}$$

② إذا كانت النهايات تتغير مع الزمن:

$$u(0, t) = g_1(t)$$

$$u(l, t) = g_2(t)$$

بالتالي قوى الشد تكون معدومة

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

③ إذا كانت إحدى النهايات مثبتة والأخرى حرة

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

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

④ إذا كان ما يهمنا حدوث الظاهرة عند فترة زمنية صغيرة عندما

لا يكون تأثير الحدود جوهرياً فإننا يمكنه بدلاً من الحالة

الكاملة دراسة الحالة بشروط ابتدائية فقط (منطقة لا نهائية)

بمجال الموجة

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

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

$$-\infty < x < +\infty$$

⑤ إذا كنا ندرس الظاهرة قرب أحد الحدود حيث لا يكون

لتأثير النظام المبدئي للآخر قيمة جوهرياً خلال الفترة

الزمنية التي نهمها فإننا نفضل إلى صياغة الحالة على نصف

مستقيم لا نهائي . $0 \leq x < \infty$

ساحة الموجة

$$+ \quad u(0, t) = \mu(t) \quad t \geq 0$$

$$u(x, 0) = \varphi(x) \quad 0 \leq x < \infty$$

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

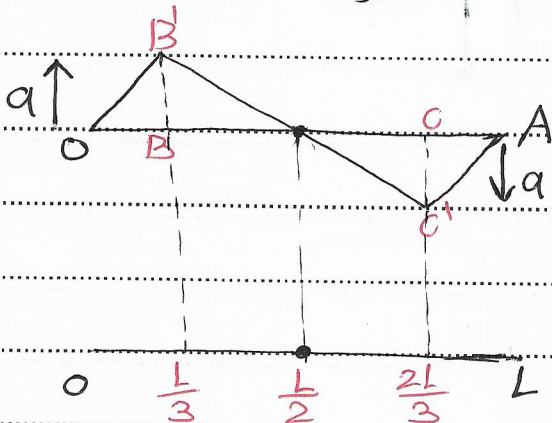
⑥ إذا كانت الظاهرة تدرس في لحظات زمنية بعيدة بشكل كافٍ عن اللحظة الابتدائية $t=0$ فإن الشروط في الحالة تقتصر على الشروط الحدية لأن الشروط الابتدائية تضئف مع مرور الزمن، معادلة الموجة

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

$$u(L,t) = \mu_2(t)$$

$$0 \leq x \leq L$$

مسألة: حيط مشدود ومثبت بين نهايتيه A, B نرى الحيط بين نقطتين لأقله ولا يحل ما فست متساويتين A ومنه نقطتين تبدلت بمرأ متساويتاً عن الطرفين وعن بعضهما، أكتب النموذج الرياضي الذي يصف الحالة ثم برهن أن الإزاحة تبقى صفر عند المنتصف.



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

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

رأى النهايات مثبتة

نصن الشروط الابتدائية لتحديد الوضع الابتدائي للحد

$$0B', B'C', c'A$$

$$u = \frac{3a}{L}x, \quad u = \frac{3a}{L}(-2x+L), \quad u = \frac{3a}{L}(x-L)$$

النموذج الرياضي:

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

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

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

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

$$u(x, t) = \frac{3a}{L} \cos \frac{\pi x}{L} \sin \frac{\pi ct}{L} \quad u\left(\frac{L}{2}, t\right) = 0 \quad \text{بما أن } \frac{L}{2} \text{ نقطة منتصف } (2)$$

$$u(x, t) = \frac{1}{2} (v(x+ct) + v(x-ct))$$

$$\frac{L}{3} \leq x \leq \frac{2L}{3} = \frac{1}{2} \frac{3a}{L} (-2x - 2ct + L - 2x + 2ct + L)$$

$$= \frac{1}{2} \frac{3a}{L} (-4x + 2L) \Big|_{\frac{L}{2}} = 0$$

$$\Rightarrow u\left(\frac{L}{2}, t\right) = 0$$

أنه لا يوجد



مكتبة
A to Z