



كلية العلوم

القسم : الرياضيات

السنة : الثالثة

المادة : معادلات تفاضلية جزئية

المحاضرة : الخامسة / 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:

5 نظري



القسم: الرياضيات

السنة: الثالثة

المادة: معادلات تفاضلية جزئية

التاريخ: / /

A to Z Library for university services

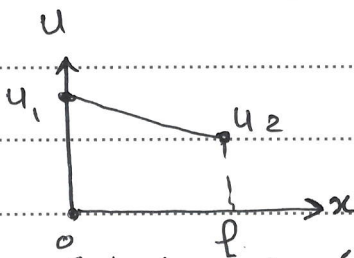
• مسائل من النوع المرافق : parabolic problems :

عنايه عن هذا النوع من المسائل معادلة سريان الحرارة وهي نموذج لوصف انتشار الحرارة في مادة صلبة كتابع للزمن والموضع وهي من أبسط المسائل المؤدية إلى معادلات من النمط المرافق :

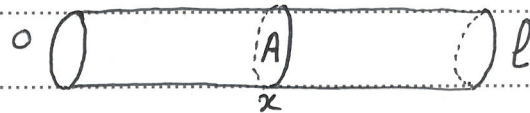
• معادلة الحرارة أحادية البعد The one dimensional heat equation

ليكن لدينا سلك متجانس (كثافته على كامل الجزء نفسها ومن نفس المادة) طوله l مصنوع من مادة ناقلة للحرارة ومعزول حرارياً عن الجوانب (ليس الأطراف) ويكون رقيق بمسلك رأسي لكي يملك في أية لحظة زمنية اعتبار درجة الحرارة واحدة في جميع نقاط المقطع العرضي A . ولتعتبر أن هذا السلك موضوع على محور x ($x=0$ و $x=l$) .

ملاحظة: إذا احتفظنا بطرفي السلك عند درجتين حرارة ثابتتين فلا شيء سوف يحصل . توزع خطي لدرجة الحرارة حيث سوف تسري الحرارة من الطرف الأكثر سخونة إلى الطرف الأقل سخونة . حيث نصل إلى درجة الحرارة المستقرة .



$$u(x) = u_1 + \frac{u_2 - u_1}{l} \cdot x$$



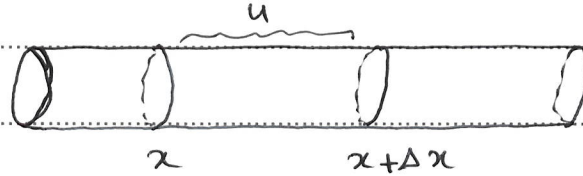
لفرض أن الحرارة تتسرب فقط وفق المحور x وأن الحرارة التي يمكن أن تدخل أو تخرج من السلك تكون فقط من إحدى نهايتيه (لأنه معزول حرارياً) وبذلك يكون لدينا مسألة أحادية البعد .

نفترض أيضاً أن الطاقة الحرارية ثابتة داخل السلك أي أن الحرارة المزدودة تعادل

الحرارة الضائعة

تكون $u(x, t)$ هي الدالة التي تعبر عن حرارة المقطع في النقطة x والحظة t . وليكن

u عبارة عن جزء من السلك من x حيث $x + \Delta x$ بطول Δx .

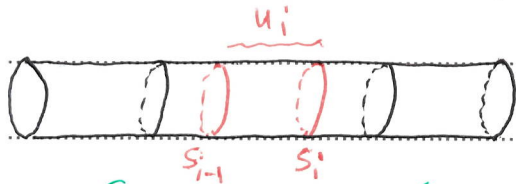


ولنقسم المجال x إلى n مجال جزئي طول كل منها Δs باستخدام النقاط:

$$x = s_0 < s_1 < \dots < s_n = x + \Delta x$$

وسأخذ الجزء u_i من u الذي يمثل أسطوانة ارتفاعها Δs

u_i رقيقه بقدر كافٍ بحيث تكون الحرارة متساوية داخله



لدينا من نظرية التوصيل الحراري أن كمية الحرارة

في الجزء u_i في اللحظة t تعطى بالعلاقة:

$$Q_i = c \cdot m_i u(s_{i-1}, t) = c \cdot \rho \cdot u(s_{i-1}, t)$$

حيث m_i كتلة الجزء u_i

ΔV_i حجم الجزء u_i ، c السعة الحرارية النوعية (كمية الحرارة اللازمة لرفع

درجة حرارة واحدة الكتل بمقدار واحدة قياس درجة الحرارة)

وبما أن u_i أسطوانة ارتفاعها Δs ومساحة قاعدتها A ثابت:

$$\Delta V_i = A \cdot \Delta s$$

$$Q_i = c \cdot \rho \cdot A u(s_{i-1}, t) \cdot \Delta s$$

بذلك تكون كمية الحرارة في الجزء u معطى بالعلاقة:

$$Q(t) = \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{i=0}^n Q_i = \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{i=0}^n c \cdot \rho \cdot A u(s_{i-1}, t) \cdot \Delta s = \int_x^{x+\Delta s} c \cdot \rho \cdot A u(s, t) ds$$

المعادلة بالنسبة للزمن (لأننا نحسب كمية الحرارة التي تدخل من x وتخرج من

$x + \Delta x$ خلال فترة زمنية من t إلى $t + \Delta t$

$$\frac{dQ}{dt} = \int_x^{x+\Delta x} c \cdot \rho \cdot A \cdot u_t(s, t) ds$$

بفرض u قابل للاشتقاق بشكل مستمر عندئذٍ يمكن أن نطبق نظرية القيمة الوسطى

للمتكامل

$$\left\{ \begin{array}{l} x < \xi < x + \Delta x \\ \int_x^{x+\Delta x} u_t(s, t) ds = \Delta x \cdot u_t(\xi, t) \end{array} \right\} \rightarrow \begin{array}{l} \text{نظرية} \\ \text{القيمة} \\ \text{الوسطى للمتكامل} \end{array}$$

طوب المجال

$$\frac{dQ}{dt} = \int_x^{x+\Delta x} c \cdot \rho \cdot A \cdot u_t(s, t) ds = c \cdot \rho \cdot A \cdot u_t(\xi, t) \Delta x$$

نعتبر عن كمية الحرارة المسارية في الجزء u خلال الزمن dt

من جهة ثانية باستخدام قانون فورييه (قانون تجريبي) خايت كمية الحرارة المسارية

خلال أي مقطع من السلك تتناسب مع مساحة المقطع A ومع $-u_x(x, t)$

(تغير الحرارة في الموقع x)

ملاحظة:

إذا كانت درجة الحرارة تزداد بازدياد x هذا يعني أن الحرارة تكون أعلى إلى اليمين

$u_x > 0$ وبذلك يكون سريان الحرارة إلى اليسار (من الأسخن إلى الأبرد)

وهذا تغير الاشارة السالبة

وبذلك تكون كمية الحرارة التي تمر في u وعبر المقطع في x : $-K \cdot A \cdot u_x(x, t)$

وكمية الحرارة التي تخرج من u عبر المقطع $x + \Delta x$ هي : $-K \cdot A \cdot u_x(x + \Delta x, t)$

حيث K معامل التوصيل الحراري للسلك وبالتالي كمية الحرارة السارية في الجزء u هي

$$-K \cdot A \cdot u_x(x, t) - (-K \cdot A \cdot u_x(x + \Delta x, t))$$

$$c \cdot \rho \cdot A \cdot u_t(\xi, t) \Delta x$$

والتي تساوي أيضاً

نقسم على $c \cdot \rho \cdot A \cdot \Delta x$ ونجعل $\Delta x \rightarrow 0$

$$= K \cdot A \cdot [u_x(x + \Delta x, t) - u_x(x, t)] = c \cdot \rho \cdot A \cdot u_t(\xi, t) \Delta x$$

$$u_t(x, t) = \frac{K}{c \cdot \rho} \cdot u_{xx}(x, t)$$

$$= \alpha^2 \cdot u_{xx}$$

ثابت الانتشار

$$\lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{u_x(x+\Delta x, t) - u_x(x, t)}{\Delta x} = u_{xx}(x, t)$$

وهي معادلة التوصيل الحراري (سريان الحرارة). وهي معادلة أعادية البعد خطية متجانسة من المرتبة الثانية. هكافية

• طاقة الحرارة الكلية للسلك:

الطاقة الحرارية الكلية للسلك في اللحظة t تعطى بالعلاقة: $E(t) = \int_0^l u(x, t) \cdot dx$ التفسير الذي تعطيه معادلة الحرارة: $u_t = \alpha^2 u_{xx}$; $0 < x < l$

u_{xx} تمثل تقعر منحنى درجة الحرارة والذي يصف درجة حرارة كل نقطة بالنسبة للنقاط المجاورة

$$u_{xx} = \frac{u(x+\Delta x, t) - 2u(x, t) + u(x-\Delta x, t)}{\Delta x^2}$$

$$\frac{2}{\Delta x^2} \left[\frac{u(x+\Delta x, t) + u(x-\Delta x, t)}{2} - u(x, t) \right]$$

- إذا كان معدل درجة تقعرين مجاورتين لـ x أكبر من $u(x, t)$ (درجة النقطة x) فإن التقعر $u_{xx} > 0$ والتدفق في x موجب و $u_t > 0$

- إذا كان معدل درجة تقعرين مجاورتين لـ x أصغر من $u(x, t)$ فإن $u_{xx} < 0$ والتدفق سالب $u_t < 0$

في حال كان معدل درجة تقعرين مجاورتين لـ x

يساوي درجة x فإن $u_{xx} = 0$

والتدفق معدوم

ملاحظات:

1- مصادر حرارية يمكن أن تنشأ أو

تنتج الحرارة في داخل السلك (على سبيل المثال: مرور تيار كهربائي)

ويمكن تمثيل انبعاث حرارة بكثافة المصادر الحرارية $f(x, t)$ ونتيجة لتأثير هذه

المصادر يضاف إلى المعادلة $\frac{f(x, t)}{c \cdot \rho} = f(x, t)$ يصبح شكل المعادلة:

$$u_t = \alpha^2 u_{xx} + f(x, t)$$

[2] - لسيارات الحرارة مع كسبان أو فقدان الحرارة:

$$u_t = \alpha^2 u_{xx} - \beta (u(x, t) - \theta(x, t))$$

الحراري

$u(x, t)$ حرارة السلك ، $\theta(x, t)$ حرارة الوسط الخارجي (المحيط)

$u > \theta$ هي فقدان ، $u < \theta$ كسب

[3] - في حال وجود مصادر حرارية مع تبادل حراري مع الجوانب تصبح المعادلة:

$$u_t = \alpha^2 u_{xx} - au + f(x, t)$$

$$a = \frac{h}{c \rho} , f(x, t) = \frac{F_1(x, t)}{c \rho} + a \cdot \theta(x, t)$$

[4] - حل معادلة الحرارة $u_t = \alpha^2 u_{xx}$ متى يمكن حلها بشكل وحيد يحتاج

لشروط ابتدائية وشروط حدية

انتهت المحاضرة