



No. 002487

العدد: ١

التاريخ: ١ / ١ / ٢٠٠٨ م

الى / الدكتور حيدر جبار عبود المحترم

م/ قبول بحث للنشر

تهديكم هيئة تحرير مجلة جامعة بابل أطيب تحياتها ونود اعلامكم بقبول بحثكم الموسوم

حل معادلة القطع المكافئ الخطية باستخدام متقاربة اسية معتمدة على
معلمة صغيرة

لنشر في مجلة جامعة بابل المجلد (الخامس عشر) العدد (الثاني) من المجلة .

أ.د. علي شعلان الاعرجي

سكرتير التحرير

٢٠٠٨ / ١ /

حل معادلة القطع المكافئ الخطية باستخدام مقارنة أسية المعتمدة

على معلمة صغيرة

Dr. Hayder Jabbar Abood
College of Education

الملخص

في هذا البحث سندرس معادلة القطع المكافئ الخطية والبرهنة على ان المقاربة الأسيّة المعتمدة على معلمة صغيرة ε مع شرطين ابتدائيين ستكون حلاً لها.
المقدمة

تم خلال هذا البحث دراسة معادلة تفاضلية جزئية من الرتبة الثانية والدرجة الاولى (معادلة القطع المكافئ) بالنسبة للمتغيرين مستقلين x و t واستخدام مقاربة أسية والتي تعتمد على معلمة صغيرة جداً ε ، وقد تم إثبات بأن هذه المقاربة الأسيّة تكون حلاً للمعادلة الأصلية وسوف يتم دراسة سلوك هذا الحل مع شرطين ابتدائيين معرفين وشرطين اضافيين مساعدين وهذا ما يميزنا عن الدراسات السابقة وأخص منهم : فقد تناول الباحث (Arscott , 1992) دراسة معادلة تفاضلية جزئية من الرتبة الاولى وإيجاد الحل لها باستخدام بعض الدوال الدورية ، اما الباحث (Levenshtam , 2003) فقد تناول دراسة معادلة تفاضلية جزئية من الرتبة الاولى وحلها من خلال مقاربة أسية بالنسبة لدوال منظمة فقط، أما الباحث (Techanoff & Samarcki , 1988) تناول دراسة معادلة تفاضلية اعتيادية مع شرطين ابتدائي و حدودي وآخرين (Smith , 1985; Kreyszig , 1990).

1- سندرس معادلة القطع المكافئ الخطية في الشكل الآتي :

$$\varepsilon \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} \right) = A(t, x) \frac{\partial u}{\partial t} + B(t, x)u + F(t, x), \dots \dots \dots (1)$$

حيث هنا $\varepsilon > 0$ معلمة صغيرة . في هذا البحث سيتم دراسة سلوك حل المعادلة (1) مع الشرطين الابتدائيين التاليين :

$$u \Big|_{t=0} = \phi(x), \quad \varepsilon \frac{\partial u}{\partial t} \Big|_{t=0} = \psi(x), \dots \dots \dots (2)$$

وعندما $\varepsilon \rightarrow 0$

وللدخول في حل المسألتين (1) و (2) نفرض الشرطين التاليين :

I- الدوال $A(t,x)$ ، $B(t,x)$ و $F(t,x)$ تكون مستمرة في المجال $D = \{t \geq 0, -\infty < x < \infty\}$ والدالتين $\psi(x) \neq 0, \phi(x)$ أيضا مستمره في المجال عندما $-\infty < x < \infty$.

II- الدالة $0 < \text{constant} = \delta \leq A(t,x)$ في المجال D .

فيما بعد في هذا البحث سنبرهن على $u(t,x,\varepsilon)$ (Singular perturbed) (Smith;1985) حلاً للمسألتين (1) و (2) عندما $\varepsilon \rightarrow 0$ وسوف يقترب الى الحل (Degeneration solution equation).

من المعادلة (1) وعندما $\varepsilon = 0$ ينتج ان :

$$A(t,x) \frac{\partial u_0}{\partial t} + B(t,x)u_0 + F(t,x) = 0, \dots \dots \dots (3)$$

$u_0(t,x)$ - حلاً للمعادلة (3) وسوف لا يحقق الجزء الأول من الشرط الابتدائي (2) ولكن سوف يحقق شرط ابتدائي آخر وهو :

$$u_0(0,x) = \phi(x) + \Delta(x), \dots \dots \dots (4)$$

حيث ان $\Delta(x)$ - دالة (تسمى في بعض المصادر ومنها (Kreyszig ;1990). و (Smith;1985) ؟ - initial jump of a function للدالة u عندما $t=0$.

٢- لأجل تعريف $\Delta(x)$ ، سنضرب طرفي المعادلة بـ ε و نجري التغير بتعويض كل t بـ $\varepsilon\tau$ في المعادلتين (1) و (2) عندئذ نحصل على :

$$\varepsilon^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial \tau^2} = A(\varepsilon\tau, x) \frac{\partial u}{\partial \tau} + \varepsilon B(\varepsilon\tau, x)u + \varepsilon F(\varepsilon\tau, x), \quad u|_{\tau=0} = \phi(x), \frac{\partial u}{\partial \tau}|_{\tau=0} = \psi(x) \dots \dots (5)$$

من (5) عندما $\varepsilon=0$ ينتج ان :

$$\frac{\partial^2 u}{\partial \tau^2} = -A(0,x) \frac{\partial u}{\partial \tau}, \quad u|_{\tau=0} = \phi(x), \quad \frac{\partial u}{\partial \tau}|_{\tau=0} = \psi(x) \dots \dots \dots (6)$$

الآن بالرجوع الى التعويض $t = \varepsilon\tau$ وبأستخدام المعادلة (6) فحصل :

$$\varepsilon \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = -A(0,x) \frac{\partial u}{\partial t}, \quad u(0,x,\varepsilon) = \phi(x), \quad \varepsilon \frac{\partial u}{\partial t}(0,x,\varepsilon) = \psi(x) \dots \dots \dots (7)$$

ومن هناك نمثلك

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\psi(x)}{\varepsilon} \exp(-A(0,x) \frac{t}{\varepsilon}).$$

لنكن $t = t_\varepsilon = -\frac{1}{\delta} \varepsilon \ln \varepsilon$ ، عندها من التعبير $\frac{\partial u}{\partial t}$ أخذين بنظر الاعتبار الشرطين I و II عندما $\varepsilon \rightarrow 0$ فنحصل:

$$\left| \frac{\partial u}{\partial t}(t_\varepsilon, x, \varepsilon) \right| \leq M, M = \text{const.} > 0, \dots \dots \dots (8)$$

ولأي فترة مغلقة على المحور x .
الآن لنفرض أن

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} u(t_\varepsilon, x, \varepsilon) = \phi(x) + \Delta(x)$$

ولأي فترة مغلقة على المحور x . نجري التكامل للمعادلات في العلاقة (7) من صفر وإلى t_ε ينتج أن :

$$\varepsilon \frac{\partial u}{\partial t}(t_\varepsilon, x, \varepsilon) - \psi(x) = -A(o, x) [u(t_\varepsilon, x, \varepsilon) - \phi(x)] \dots \dots \dots (9)$$

الآن عندما $\varepsilon \rightarrow 0$ تتحول المعادلة (9) الى غاية اقتراب مع الأخذ بنظر الاعتبار (8) ولأي فترة مغلقة على المحور x نحصل على تعريف العلاقة التالية :

$$\Delta(x) = \psi(x) / A(o, x) \dots \dots \dots (10)$$

-3- نتكن

$$u(t, x, \varepsilon) = u_\varepsilon(t, x) + w_\varepsilon(\tau, x), \tau = t/\varepsilon \dots \dots \dots (11)$$

عبارة عن متقاربة أسية بالنسبة الى معلمة صغيره ε والتي سنبرهن على انها حلأ (Solution Singular Perturbed) للمسألتين (1) و (2) حيث ان $-u_\varepsilon(t, x)$ دالة تسمى الدالة المنظمة (Regular Function) والتي يمكن كتابتها على شكل سلسلة بالنسبة الى ε :

$$u_\varepsilon(\tau, x) = \sum_{k=0}^{\infty} \Sigma^k u_k(t, x) \dots \dots \dots (12)$$

وكذلك فان $-w_\varepsilon(\tau, x)$ دالة وتسمى (Singular part for the asymptotic) والتي يمكن وضعها على الشكل سلسلة بالنسبة الى ε :

$$w_\varepsilon(\tau, x) = \sum_{k=0}^{\infty} \Sigma^k w_k(\tau, x) \dots \dots \dots (13)$$

الجزء المنظم للمتقاربة $u_\varepsilon(t, x)$ نستطيع أن نعرفه من خلال تعويضها في المعادلة (1) فنحصل على :

$$\varepsilon \left(\frac{\partial^2 u_\varepsilon}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 u_\varepsilon}{\partial t^2} \right) = A(t, x) \frac{\partial u_\varepsilon}{\partial t} + B(t, x) u_\varepsilon + F(t, x), \dots \dots \dots (14)$$

وبنفس الطريقة بتعويض الدالة $w_\varepsilon(t, x)$ في المعادلة (1) عندئذ نمتلك:

$$\varepsilon^2 \frac{\partial^2 w_\varepsilon}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 w_\varepsilon}{\partial \tau^2} = A(\varepsilon\tau, x) \frac{\partial w_\varepsilon}{\partial \tau} + \varepsilon B(\varepsilon\tau, x) w_\varepsilon \dots \dots \dots (15)$$

بعد تعويض العلاقتين الأسيتين (12) و (13) في (14) و (15) على التوالي ووضع الدالتين $A(\varepsilon\tau, x)$ و $B(\varepsilon\tau, x)$ على شكل متسلسلة أسية بالنسبة الى ε ، ووضع في مستوى واحد للمعاملات لأسس متساوية بالنسبة الى ε لطرفي كلاً من المعادلات (14) و (15) عندئذ نمتلك معادلات تفاضلية اعتيادية متتالية ومن ثم يمكن تعريف كل المعاملات في (12) و (13) وكما سنثبت في ادناه :

لكل من $w_0(\tau, x), u_0(t, x)$ فأنا نمتلك المعادلتين التفاضليتين التاليين :

$$A(t, x) \frac{\partial u_0}{\partial t} + B(t, x) u_0 + F(t, x) = 0, \dots \dots \dots (16)$$

$$\frac{\partial^2 w_0}{\partial \tau^2} + A(0, x) \frac{\partial w_0}{\partial \tau} = 0, \dots \dots \dots (17)$$

ولتعريف كلاً من $w_k(\tau, x), u_k(t, x)$ وحين ان $k=1, 2, \dots$ فأنا نمتلك معادلات تفاضلية اعتيادية متتالية :

$$A(t, x) \frac{\partial u_k}{\partial t} + B(t, x) u_k = \Phi_k(t, x), \dots \dots \dots (18)$$

$$\frac{\partial^2 w_k}{\partial \tau^2} + A(0, x) \frac{\partial w_k}{\partial \tau} = \psi_k(t, x), \dots \dots \dots (19)$$

حيث ان $\Phi_k(t, x)$ دالة معرفة ومعتمدة على $u_i(t, x)$ عندما $i > k$ وبعد حل المعادلة (18) يكون لدينا :

$$\Phi_k(t, x) = \frac{\partial^2 u_{k-1}}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 u_{k-1}}{\partial t^2}, \dots \dots \dots (20)$$

اما الدالة $\psi_k(\tau, x)$ يمكن التعبير عنها من خلال $w_i(\tau, x)$ وعندما $i < k$:

$$\psi_k(\tau, x) = \frac{\partial^2 w_{k-2}}{\partial x^2} - \sum_{i=0}^{k-1} \left[\frac{\partial^{i+1}}{(i+1)!} A^{(i)}(0, x) w_{k-i-1} + \frac{\partial^i}{i!} B^{(i)}(0, x) w_{k-i-1} \right] \dots \dots \dots (21)$$

وللتعرف على جميع المعاملات في (12) و (13) فيجب استخدام الشرط الابتدائي (وذلك بوضع المعادلة (11) مع الأخذ بنظر الاعتبار (12) و (13) في الشرط الابتدائي (2)) ومقارنة المعاملات لأسس متساوية بالنسبة إلى ε عندئذ نحصل على:

$$w_0(o, x) = \phi(x) - u_0(o, x), w_0(0, x) = \psi(x), \dots \dots \dots (22)$$

$$w_k(o, x) = -u_k(o, x), \dot{w}_k(o, x) = \frac{-\partial u_{k-1}}{\partial t}(o, x), \dots \dots \dots (23)$$

$k=1, 2, 3, \dots \dots \dots$

الشرط الابتدائي لـ $u_0(t, x)$ يعرف بمساعدة الشرط الابتدائي في (4) أي أن :

$$u_0(o, x) = \phi(x) + \Delta(x) \dots \dots \dots (24)$$

نتحول الآن إلى المسألتين (16) و (24) ويتكامل المعادلة (17) من o إلى τ آخذين بنظر الاعتبار (22) ، (24) و (10) فأنتنا سنحصل على :

$$\frac{\partial w_0}{\partial \tau} + A(o, x)w_0 = o,$$

$$w_0(o, x) = -\Delta(x) = -\frac{\psi(x)}{A(o, x)}.$$

وبالضبط $A(o, x) \geq \delta > o$ فإنه من الواضح الحل هو $w_0 = o$ عندما $\tau \rightarrow +\infty$ وبهذا المعنى فإن

$$\lim_{\tau \rightarrow +\infty} w_0(\tau, x) = o$$

ومن ثم

$$\lim_{\tau \rightarrow +\infty} \dot{w}_0(\tau, x) = o$$

من اعلاه نستنتج ان :

$$w_0(\tau, x) = o,$$

وبنفس الطريقة اعلاه فان :

$$u_0(t, x) = o.$$

الآن نجد الدالتين $w_k(t, x)$ و $w_k(\tau, x)$ ولكل $k=1, 2, \dots$ باستخدام المعادلة (18) ولكل $k=1, 2, \dots$ وتحل هذه بواسطة نظرية (Variation theorem) ولكن الشرط الابتدائي لكل $u_k(t, x)$ و $k=1, 2, \dots$ لحد الآن غير معروف، ولأجل إيجاد تعريف هذه الدوال سندرس الشرط الابتدائي للدالتين $u_k(o, x)$ و $w_k(o, x)$ ولأجل تعريف هاتين الدالتين فأنتنا سنضع افتراض إضافي بأن الدالة $w_k(\tau, x)$ تقترب إلى الصفر عندما $\tau \rightarrow +\infty$ عندها باستخدام

التكامل لطرفي المعادلة (19) بالنسبة الى τ (من 0 والى ∞) مع الأخذ بنظر الاعتبار المعادلة (23) بعد ذلك ينتج ان :

$$\frac{\partial u_{k-1}}{\partial t}(0, x) + A(0, x)u_k(0, x) = \int_0^{\infty} \psi_k(\tau, x) d\tau,$$

وحيث أن $A(0, x) \neq 0$ فإنه يمكن تعريف الشرط الابتدائي للدوال $u_k(0, x)$:

$$u_k(0, x) = \frac{\int_0^{\infty} \psi_k(\tau, x) d\tau - \frac{\partial u_{k-1}}{\partial t}(0, x)}{A(0, x)}, k = 1, 2, \dots (25)$$

الآن تكامل طرفي المعادلة (19) من (0 الى τ) مع الأخذ بنظر الاعتبار المعادلتين (23) و (25) فنحصل على ان :

$$\dot{w}_k(\tau, x) + A(0, x)w_k(\tau, x) = -\int_{\tau}^{\infty} \psi_k(\tau, x) d\tau, \\ w_k(0, \tau) = -u_k(0, x), k = 1, 2, \dots (26)$$

في ادناه سنبرهن على ان حل المسألتين (19) و (23) وحيث $k=1, 2, \dots$ مع العلاقة (25) تحقق الشرط

$$\lim_{\tau \rightarrow \infty} w_k(\tau, x) = \lim_{\tau \rightarrow \infty} \dot{w}_k(\tau, x) = 0,$$

وبهذا المعنى فان العلاقة (11) تكون حلاً للمسألتين (1) و (2).

مبرهنة : الدوال الحدودية $w_k(\tau, x)$ والتي هي حلولاً للمسألتين (19) و (23) وحيث ان $k=0, 1, 2, \dots$ ومع ان $\tau \geq 0$ و $a \leq x \leq b$ تمتلك التقدير الآتي :

$$\left| \frac{\partial^m w_k}{\partial x^m}(\tau, x) \right| \leq M \exp(-\alpha\tau), \\ \left| \frac{\partial^{m+1} w_k}{\partial \tau \partial x^m}(\tau, x) \right| \leq M \exp(-\alpha\tau), m = 0, 1, 2, \dots (27_k)$$

حيث ان $M > 0, \alpha > 0$ ثوابت غير معتمده على ε .

البرهان :- سنبرهن في البداية التقدير عندما $K=0$ للمتراجحه اعلاه أي ان (27) ولأجل ذلك سنجري التكامل على طرفي المعادلة (17) من $\tau \leftarrow 0$.
 آخذين بنظر الاعتبار المعادلات (22) ، (25) و (10) فأنتنا سنحصل على مسألة للدالة $w_0(\tau, x)$

$$\frac{\partial w_0}{\partial \tau} + A(o, x)w_0 = 0, w_0(o, x) = \varphi(x) - u_0(o, x) = -\Delta(x) \dots \dots \dots (28)$$

وايضاً من الشرطين (I) و (II) نمتلك التقدير الآتي (أنظر الى [٥]):

$$|w_0(\tau, x)| \leq M \exp(-\alpha\tau), \quad \left| \frac{\partial w_0}{\partial \tau}(\tau, x) \right| \leq M \exp(-\alpha\tau)$$

$$\tau \geq 0, a \leq x \leq b.$$

وبهذا فان التقدير (27₀) برهن ولكل $m=0$.

لنفترض بان التقدير (27₀) متحقق لكل $i=1, 2, \dots, m-1$ أي أن:

$$\left| \frac{\partial^i w_0}{\partial x^i}(\tau, x) \right| \leq M \exp(-\alpha\tau), \quad \left| \frac{\partial^{i+1} w_0}{\partial x^i \partial \tau}(\tau, x) \right| \leq M \exp(-\alpha\tau) \dots \dots \dots (29)$$

الآن نبرهن (27₀) لكل $m=i$ (الأستفادة من مفهوم استقراء الرياضي).
 وبالأشتقاق المعادلة (28) i من المرات بالنسبة الى x فأنتنا نمتلك:

$$\frac{\partial}{\partial \tau} \left(\frac{\partial^i w_0}{\partial x^i} \right) + A(o, x) \frac{\partial^i w_0}{\partial x^i} = h(\tau, x), \quad \frac{\partial^i w_0}{\partial x^i}(o, x) = -\frac{d^i}{dx^i} \Delta(x) \dots \dots \dots (30)$$

حيث ان

$$h(\tau, x) = -\sum_{j=0}^{i-1} C_j^i \frac{\partial^{i-j} A}{\partial x^{i-j}}(o, x) \frac{\partial^j w_0}{\partial x^j}.$$

ومن الشرط (I) والتقدير في (29) للدالة $h(\tau, x)$ نمتلك التقدير:

$$|h(\tau, x)| \leq M \exp(-\alpha\tau), \tau \geq 0, a \leq x \leq b.$$

الآن حل المعادلة (30) وبأستخدام نظرية (variation theorem) (Dieudonne, 1984) آخذين بنظر الاعتبار الشرط (II) فأنتنا بحق نمتلك التقدير (27₀) لكل $i=m$. وبهذا المعنى فأنتنا برهننا التقدير (27₀) لأي عدد m . ومن ثم نفرض ان التقدير (27_i) متحقق لكل m بحيث

انه $i=0,1,1,\dots,k-1$. سنبرهن الآن $i=k$. ولأجل ذلك نتحول الى المسألة (26) ومن العلاقة (21) ايضاً فانه للدوال $\psi_k(\tau, x)$ تمتلك التقدير

$$|\psi_k(\tau, x)| \leq p \exp(-\alpha\tau) ,$$

$$.p > 0, \tau > 0, a < x \leq b, \dots \dots \dots (31)$$

لنكن $0 < \alpha_0 < \alpha$ عندها يوجد $M > 0$ بحيث انه يحقق المتراجحة :

$$p \exp(-\alpha\tau) \leq M \exp(-\alpha_0\tau), \quad \tau \geq 0.$$

وبهذا المعنى نمتلك التقدير الآتي

$$|\psi_k(\tau, x)| \leq M \exp(-\alpha\tau), \tau \geq 0, a \leq x \leq b, \dots \dots \dots (31)$$

ومن هنا مباشرة يمكن إيجاد التكامل الموجود في العلاقة (25) ومن ثم إيجاد كل قيم $u_k(0, x)$.

اما حل المعادلة (26) بأخذ بنظر الاعتبار الشرط (II) والتقدير (31) فأننا مباشرة نمتلك التقدير .

$$|w_k(\tau, x)| \leq M \exp(-\alpha\tau), \tau \geq 0, a \leq x \leq b.$$

عندها من المعادلة (26) و (31) سنحصل على التقدير :

$$|\dot{w}_k(\tau, x)| \leq M \exp(-\alpha\tau), \tau \geq 0, a \leq x \leq b,$$

وبهذا فان التقدير (27₀) برهن عندما $m=0$ ، وبالتالي فان الافتراض بانـه التقدير (27_k) متحقق لكل $i=0,1,\dots,m-1$

$$\left\{ \left| \frac{\partial^i w_k}{\partial x^i}(\tau, x) \right|, \left| \frac{\partial^{i+1} w_k}{\partial x^i \partial \tau}(\tau, x) \right| \right\} \leq M \exp(-\alpha\tau), \dots \dots \dots (32)$$

وهذا متحقق بنفس الطريقة عندما $k=0$ ويمكن البرهنة على حقيقة التقدير (32) ولكل $i=m$. وبـنفس الطريقة اعلاه يمكننا إيجاد التقدير مماثلاً للدالة $u_k(\tau, x)$ عندئذ فقد برهن على انه الدوال في (11) تكون حلاً للمسألتين في (1) و (2) .

- Arscott F.M.(1992) Periodic differential equations . Oxford Univ.
- Dieudonne J. (1984) Foundations of modern analysis. Moscow Hayk.
- Magnus W., Winkler S.(1986) Differentiate equation. Interscience tracts in pure and applied mathematics , No.20,NowYork.
- Levenshtam V.B. (2003) Asymptotic integration for differential equation with quick oscillatory composed. Math. Cb. T. 81N:1357.
- Techanoff A.N. Samarcki A.A. (1988) Mathematical. Physicist equation. Naok. Moscow.
- Kreyszig E. (1990). Introductory functional analysis with applications. John Wiley and Sons. Now York.
- Smith D.R. (1985). Singular- Perturbation Theory. An Introduction with application . Cambridge Univ. Press Cambridge.

Solution the Linear Parabola Equation By Using Asymptotic Expansion With Respect to Small Parameter

Dr. Hayder Jabbar Abood

Abstract

In this paper a studying the solution for asymptotic expansion with respect to ε for the linear parabola equation with two initial conditions.