

## Lecture (12)

### Checking the Numerical Stability

#### 12.1 Introduction

ان استقرارية الأنظمة العددية مرتبطة بشكل وثيق مع الخطأ العددي. فنظام الفرق المحدد يكون مستقراً اذا كانت الأخطاء المعمولة في خطوة زمن معينة من الحسابات لا تسبب نمو متزايداً في الأخطاء مع استمرار الحسابات. ان النظام ذو الاستقرارية المتعادلة هو ذلك الذي تكون فيه الأخطاء ثابتة مع استمرار الحسابات. اما اذا تناقصت الأخطاء او تم اخمادها في النهاية فيقال ان النظام مستقر. واذ كان الحال معكوساً بحيث تنمو الأخطاء مع الزمن فإن النظام العددي يسمى غير مستقر *unstable*.

بالنسبة للمسائل المعتمدة على الزمن، فإن الاستقرارية تضمن بأن الطريقة العددية تنتج حل مقيد *bounded solution* عندما يكون حل المعادلة التفاضلية المضبوطة مقيداً. الاستقرارية، بصورة عامة، يمكن ان تكون صعبة الفحص، وخاصة عندما تكون المعادلة المأخوذة بنظر الاعتبار غير خطية *nonlinear*.

ان الفرق بين الحل العددي *Numerical solution* والحل الصحيح او المضبوط *True or exact solution* هو:

$$u_{i,j} - u(i\Delta x, j\Delta t) \quad \dots (12.1)$$

والذي يمثل الخطأ للحل العددي. ولأن الحل المضبوط  $u_{i,j} \equiv u(x, t)$  هو غير محصل عليه اعتيادياً (الحل الذي يحسب بدون خطأ مدور round-off error)، فأننا لا نستطيع في الغالب تحديد هذا الخطأ. على اية حال، نستطيع تخمين دقة النظام accuracy of the scheme بدلالة  $\Delta x$  و  $\Delta t$ .

**تعريف:** ان الحل  $u_{i,j}$  يكون مستقراً اذا بقي الخطأ مقيداً *bounded* عند زيادة  $j$ .

ان استقرارية النظام هي صفة بالغة الاهمية. فهناك أنظمة متناسقة ذات درجة عالية من الدقة (تأخذ عدد أكبر من حدود متسلسلة تايلر) ولكنها تعطي حلولاً تبتعد بشكل غير مقبول عن الحل المضبوط. وعليه يجب معرفة الاستقرارية.

هناك ثلاثة طرق لمعرفة الاستقرار:

١. الطريقة المباشرة direct method

٢. طريقة الطاقة energy method

٣. طريقة فون نيومان Von Neumann's method

## 12.2 Direct Method الطريقة المباشرة

نحن نعلم ان الحل الصحيح هو حل مقيد وعليه يكون كافياً لاختبار تقييدية الحل العددي. من الممكن كتابة معادلة التأفق advection eq. التي هي:

$$\frac{u_{i,j+1} - u_{i,j}}{\Delta t} + c \frac{u_{i,j} - u_{i-1,j}}{\Delta x} = 0 \quad \dots (12.2)$$

بالشكل التالي:

$$u_{i,j+1} = (1 - \mu)u_{i,j} + \mu u_{i-1,j} \quad \dots (12.3)$$

where  $\mu = \frac{c\Delta t}{\Delta x} \quad \dots (12.4)$

إذا كان  $0 \leq \mu \leq 1$  والذي يعتبر كشرط ضروري للتقارب ( $c\Delta t \leq \Delta x$ ) يكون لدينا:

$$|u_{i,j+1}| \leq (1 - \mu)|u_{i,j}| + \mu|u_{i-1,j}| \quad \dots (12.5)$$

سنطبق هذه العلاقة عند النقطة  $i$  عند المستوي  $j+1$  وحيث تكون  $|u_{i,j+1}|$  اعظم ما يكون اي عند  $: \text{Max}_{(i)}|u_{j+1}|$

$$\text{Max}_{(i)}|u_{i,j+1}| \leq \text{Max}_{(i)}(1 - \mu)|u_{i,j}| + \text{Max}_{(i)}\mu|u_{i-1,j}|$$

If we assume that  $\text{Max}_{(i)}|u_{i,j-1}| = \text{Max}_{(i)}|u_{i,j}|$  then:

$$\begin{aligned} \text{Max}_{(i)}|u_{i,j+1}| &\leq \text{Max}_{(i)}|u_{i,j}| - \text{Max}_{(i)}\mu|u_{i,j}| + \text{Max}_{(i)}\mu|u_{i,j}| \\ \text{Max}_{(i)}|u_{i,j+1}| &\leq \text{Max}_{(i)}|u_{i,j}| \quad \dots (12.6) \end{aligned}$$

وهذا يثبت تقييدية الحل العددي  $u_{i,j}$  لجميع الأزمان وعليه  $0 \leq \mu \leq 1$  هو شرط كافي لأستقرارية المعادلة (12.2) لهذا النظام، أصبح شرط الاستقرار نفس شرط التقارب. بتعبير آخر، إذا كان النظام متقارب فإنه مستقر، والعكس بالعكس. رغم ان الطريقة المباشرة هي طريقة بسيطة الا انها ناجحة لعدد محدود فقط من الأنظمة.

### 11.3 Energy Method طريقة الطاقة

إذا علمنا أن الحل الصحيح هو مقيد، سوف نختبر فيما إذا كان  $\sum_i (u_{i,j+1})^2$  مقيداً أيضاً وبالتالي فإن كل  $u_{i,j}$  ينبغي أن يكون مقيداً وعليه يتم إثبات استقرارية النظام. إن هذه الطريقة تسمى بطريقة الطاقة بسبب أنه في التطبيقات الفيزيائية  $u^2$  غالباً ما تتناسب مع صيغة معينة للطاقة (نحن نعرف بأن الطاقة الحركية  $(K.E.=1/2 mv^2)$ ).

وبتربيع المعادلة (12.3) والتي هي  $(u_{i,j+1} = (1 - \mu)u_{i,j} + \mu u_{i-1,j})$  والجمع على  $i$  نحصل على:

$$\sum_i (u_{i,j+1})^2 = \sum_i [(1 - \mu)^2 (u_{i,j})^2 + 2\mu(1 - \mu)u_{i,j}u_{i-1,j} + \mu^2 (u_{i-1,j})^2] \quad \dots (12.7)$$

للتبسيط، نفترض بأن  $u$  هي دورية periodic في  $x$ ، وأفرض بأن الجمع يكون على دورة كاملة واحدة one complete cycle : وعندئذ:

$$\sum_i (u_{i-1,j})^2 = \sum_i (u_{i,j})^2 , \quad \dots (12.8)$$

Now we use Schwartz's inequality which states that:

$$\sum ab \leq \sqrt{\sum a^2} \sqrt{\sum b^2} \quad \dots (12.9)$$

عندئذ:

$$\sum_i u_{i,j} u_{i-1,j} \leq \sqrt{\sum_i (u_{i,j})^2} \sqrt{\sum_i (u_{i-1,j})^2} = \sum_i (u_{i,j})^2 . \quad \dots (12.10)$$

باستخدام معادلة (12.8) و (12.10) وإذا كانت  $1 - \mu \geq 0$  فإن (12.7) تعطي المتراجحة التالية:

$$\sum_i (u_{i,j+1})^2 \leq [(1 - \mu)^2 + 2\mu(1 - \mu) + \mu^2] \sum_i (u_{i,j})^2 , \quad \dots (12.11)$$

or

$$\sum_i (u_{i,j+1})^2 \leq \sum_i (u_{i,j})^2 . \quad \dots (12.12)$$

لأن  $(1 - \mu)^2 + 2\mu(1 - \mu) + \mu^2$  تساوي 1 (جرب ذلك). وعليه  $1 \geq 1 - \mu \geq 0$ ، سوية مع شرط الحدود الدوري، يكون شرطاً كافياً لاستقرارية (12.3).

## 12.4 Von Neumann's Method

وتسمى احياناً طريقة سلسلة فوريير Fourier series وهي الأكثر استخداماً. على اية حال هي لا تستخدم في المعادلات الغير خطية nonlinear equations. ولكن نستطيع استخدامها في المعادلات التي تحولت الى خطية linearized من معادلات غير خطية. حل المعادلة الخطية يمكن ان يعبر عنه على شكل سلسلة فوريير. يمكن صياغة سلسلة فوريير بدلالة الجيب والجيب تمام ولكن من الأسهل جبرياً استبدالها بما يكافئها من الصيغة الأسية العقدية. سوف نستبدل ترميزنا الشائع  $u_{i,j}$  الى  $u(p,h, q,k) = u_{p,q}$  (حتى لا يختلط ترميز العداد  $i$  مع دليل العدد العقدي  $i$ ) حيث  $h = \Delta x, k = \Delta t$  وبدلالة هذا الترميز:

$$A_n e^{in\pi x/l} = A_n e^{in\pi p h/Nh} = A_n e^{i\beta_n p h}, \dots (12.13)$$

where  $\beta_n = \frac{n\pi}{Nh}$  and  $Nh = l$ .

للتقصي عن انتشار الخطأ مع زيادة  $t$  نحتاج لأيجاد حل لمعادلة الفروقات المحددة والذي يختصر الى  $e^{i\beta p h}$  عندما  $t=qk=0$ . سوف نفرض بأن الخطأ يمثل بـ:

$$E_{p,q} = e^{i\beta x} e^{\alpha t} = e^{i\beta p h} e^{\alpha q k} = e^{i\beta p h} \lambda^q, \dots (12.14)$$

where  $\lambda = e^{\alpha k}$ , and  $\alpha$ , in general, is a complex constant

ان التعبير اعلاه يمكن ان يختصر الى  $e^{i\beta p h}$  عندما  $q=0$ . الخطأ سوف لن يزداد بزيادة  $t$  بشرط ان يكون:  $|\lambda| \leq 1$ . وعليه سيكون شرطنا للاستقرارية هو  $|\lambda| \leq 1$  في هذه الطريقة.

**Ex (1). Investigate the stability of the fully-implicit finite –difference equation,**

$$\frac{(u_{p,q+1} - u_{p,q})}{k} = \frac{(u_{p-1,q+1} - 2u_{p,q+1} + u_{p+1,q+1})}{h^2} \dots (12.15)$$

approximating the parabolic equation  $\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$ .

الحل: بما ان دالة الخطأ  $E_{p,q}$  تحقق نفس معادلات الفرق كما هو الحال مع  $u_{p,q}$ ، لذا فإن تعويض  $E_{p,q}$  من معادلة (12.14) في معادلة (12.15) يعطي:

$$e^{i\beta p h} \lambda^{q+1} - e^{i\beta p h} \lambda^q = r \{ e^{i\beta(p-1)h} \lambda^{q+1} - 2e^{i\beta p h} \lambda^{q+1} + e^{i\beta(p+1)h} \lambda^{q+1} \},$$

where  $r=k/h^2$ . Division by  $e^{i\beta p h} \lambda^q$  leads to:

$$\lambda - 1 = r\lambda(e^{-i\beta h} - 2 + e^{i\beta h})$$

$$= r\lambda(2\cos\beta h - 2) = -4r\lambda \sin^2(\beta h/2)$$

Hence  $\lambda = \frac{1}{1+4r \sin^2(\frac{\beta h}{2})}$

من المعادلة الأخيرة يتضح ان المعادلة مستقرة لجميع قيم r الموجبة بموجب الشرط  $|\lambda| \leq 1$ .

**Homework: write the above example in details.**

**Ex (2). The hyperbolic equation  $\partial^2 u / \partial t^2 = \partial^2 u / \partial x^2$  is approximated by the explicit scheme :**

$$(u_{p,q+1} - 2u_{p,q} + u_{p,q-1})/k^2 = (u_{p+1,q} - 2u_{p,q} + u_{p-1,q})/h^2 \quad \dots (*)$$

investigate its stability.

الحل: من السهل اظهار بواسطة الطريقة في Ex.1 بأن معادلة  $\lambda$  هي:

$$\lambda^2 - 2A\lambda + 1 = 0 \quad ,$$

where  $A = 1 - 2r^2 \sin^2\left(\frac{\beta h}{2}\right)$ ,  $r = k/h \quad \dots (**)$

Hence the values of  $\lambda$  are:

$$\lambda_1 = A + (A^2 - 1)^{\frac{1}{2}} \text{ and } \lambda_2 = A - (A^2 - 1)^{\frac{1}{2}}$$

For stability  $|\lambda| \leq 1$

As r, k,  $\beta$  are real,  $A \leq 1$  by eq. (\*\*)

When  $A < -1$ ,  $|\lambda_2| > 1$ , giving instability.

When  $-1 \leq A \leq 1$ ,  $A^2 \leq 1$ ,  $\lambda_1 = A + i(1 - A^2)^{\frac{1}{2}}$ ,  $\lambda_2 = A - i(1 - A^2)^{\frac{1}{2}}$ .

hence  $|\lambda_1| = |\lambda_2| = \{A^2 + (1 - A^2)\}^{\frac{1}{2}} = 1$  ,

proving that equation (\*) is stable for  $-1 \leq A \leq 1$  . By eq.(\*\*), we then have:

$$-1 \leq 1 - 2r^2 \sin^2\left(\frac{\beta h}{2}\right) \leq 1 \quad , \text{ The only useful inequality is:}$$

$$-1 \leq 1 - 2r^2 \sin^2\left(\frac{\beta h}{2}\right)$$

giving  $r \leq 1$