

Διάλεξη 11: Ανώτερης τάξης σχήματα στη μόνιμη συναγωγή

Προηγούμενη παρουσίαση...

- Εξετάσαμε μερικά σχήματα πρώτης τάξης που στηρίζονται στην ακριβείς λύση της εξίσωσης αγωγής-συναγωγής
 - » CDS
 - » UDS
 - » Σχήμα Lax-Wendroff
 - » Εκθετικό σχήμα
 - » Υβριδικό σχήμα
 - » Σχήμα Power-law
- Είδαμε την μη-μόνιμη εξίσωση συναγωγής και καταλάβαμε την σημασία της διάχυσης και της διασποράς

Οργάνωση παρουσίασης

- Θα εξετάσουμε μερικά σχήματα ανώτερης τάξης για την εξίσωση συναγωγής

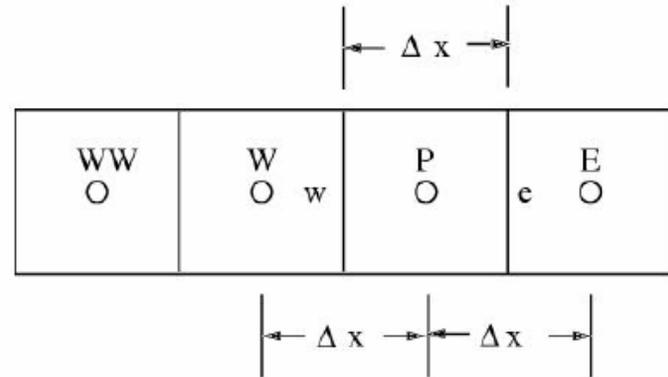
Ανώτερης τάξης σχήματα

- Ούτε το σχήμα UDS ούτε το CDS είναι ικανοποιητικά
 - » Πολύ έρευνα έχει γίνει για να βρεθούν σχήματα που να είναι τουλάχιστον δεύτερης τάξης στο χώρο
 - » Επίσης, στον έλεγχο χωρικών ασταθειών
- Αρχικά θα δούμε την βάση για να φτιάχνουμε σχήματα ανώτερης τάξης με βάση το ανάπτυγμα της σειράς Taylor
- Έπειτα, στα επόμενα μαθήματα θα δούμε τρόπους να ελέγχουμε τις χωρικές αστάθειες

Αναπτύγματα σειράς Taylor

- Πρώτης τάξης UDS:

$$\phi_e = \phi_p$$



- Μπορούμε να σκεφτούμε ένα λάθος αποκοπής της σειράς Taylor ως εξής:

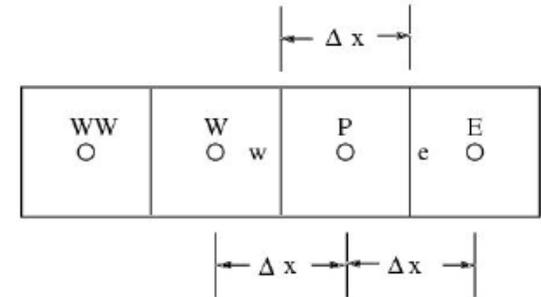
$$\phi(x) = \phi_P + (x - x_P) \frac{\partial \phi}{\partial x} + \frac{(x - x_P)^2}{2!} \frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2} + O(\Delta x)^3$$

- Τι γίνεται όταν κόψουμε τη σειρά σε μεγαλύτερο όρο;
- Σημειώστε ότι έχουμε χρησιμοποιήσει την απάνεμη (upwinded) ανάπτυξη

Σχήματα δεύτερης τάξης

- Παίρνουμε σειρά Taylor γύρω από το P

$$\phi(x) = \phi_P + (x - x_P) \frac{\partial \phi}{\partial x} + \frac{(x - x_P)^2}{2!} \frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2} + O(\Delta x)^3$$



- Κόβουμε τη σειρά Taylor μετά τον δεύτερο όρο:

$$\phi_e = \phi_P + \frac{\Delta x}{2} \frac{\partial \phi}{\partial x}$$

Λάθος αποκοπή: $O(\Delta x^2)$

- Υπάρχουν πολύ τρόποι για να γράψουμε τη κλίση
 - » Η κλίση πρέπει να γραφτεί τουλάχιστον για τάξη $O(\Delta x)$
 - » Μπορούμε να γράψουμε την κλίση στο P χρησιμοποιώντας εμπρόσθιες, κεντρικές ή προς τα πίσω διαφορές

Βασικά στοιχεία του σχήματος Fromm

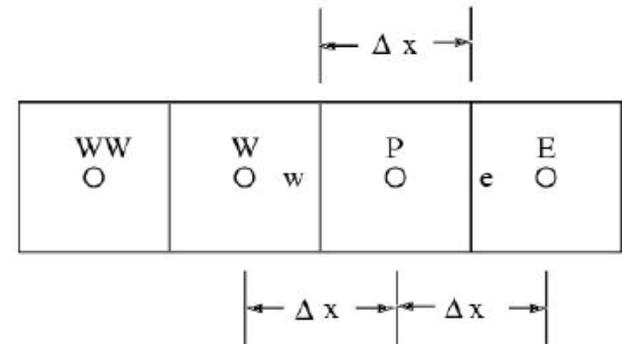
- Κεντρικές διαφορές

Λάθος αποκοπής: $O(\Delta x^2)$

$$\frac{\partial \phi}{\partial x} = \frac{\phi_E - \phi_W}{2\Delta x}$$

- Έτσι:

$$\phi_e = \phi_P + \frac{(\phi_E - \phi_W)}{4}$$



- Προσθέτουμε και αφαιρούμε $\phi_P/4$

$$\phi_e = \phi_P + \frac{(\phi_P - \phi_W)}{4} + \frac{(\phi_E - \phi_P)}{4}$$

Βασικά στοιχεία του σχήματος Beam-Warming

- Σχήμα δεύτερης τάξης:

$$\phi_e = \phi_P + \frac{\Delta x}{2} \frac{\partial \phi}{\partial x}$$

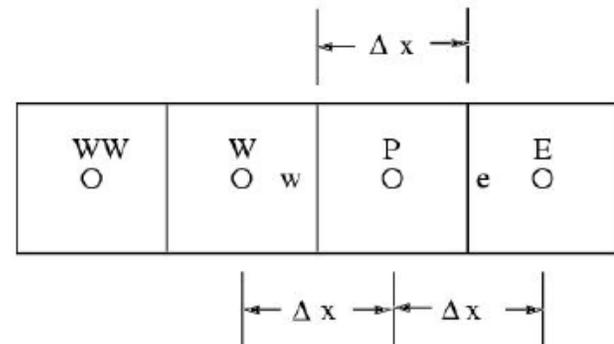
- Γράφουμε την κλίση ως:

$$\frac{\partial \phi}{\partial x} = \frac{\phi_P - \phi_W}{\Delta x}$$

Λάθος αποκοπή: $O(\Delta x)$

- Συνθέτοντας:

$$\phi_e = \phi_P + \frac{(\phi_P - \phi_W)}{2}$$



Σχήματα τρίτης τάξης

- Αποκοπή της σειράς Taylor έως την τρίτη τάξη:

$$\phi(x) = \phi_P + (x - x_P) \frac{\partial \phi}{\partial x} + \frac{(x - x_P)^2}{2!} \frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2}$$

- Πρέπει να γράψουμε τη κλίση $\left(\frac{\partial \phi}{\partial x}\right)_P$ για τουλάχιστον δεύτερη τάξη
- Πρέπει να γράψουμε τη κλίση $\left(\frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2}\right)_P$ για τουλάχιστον πρώτη τάξη

Σχήματα τρίτης τάξης: QUICK

- Quadratic Upwind Interpolation for Convective Kinetics (QUICK):

$$\frac{\partial \phi}{\partial x} = \frac{(\phi_E - \phi_W)}{2\Delta x} + O(\Delta x^2)$$

$$\frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2} = \frac{(\phi_E + \phi_W - 2\phi_P)}{(\Delta x)^2} + O(\Delta x^2)$$

- Συνδυάζοντας:

$$\phi_e = \phi_P + \frac{(\phi_E - \phi_W)}{4} + \frac{(\phi_E + \phi_W - 2\phi_P)}{8}$$

Λάθος αποκοπή: $O(\Delta x^3)$

QUICK (συνέχεια)

- Μπορούμε να το ξαναγράψουμε ως:

$$\phi_e = \frac{(\phi_E + \phi_P)}{2} - \frac{(\phi_E + \phi_W - 2\phi_P)}{8}$$



Κεντρικές διαφορές

Όρος κύρτωσης

$$\phi_e = \frac{1}{2}(\phi_E + \phi_P) - C(\phi_E + \phi_W - 2\phi_P)$$

Συντελεστής κύρτωσης:
 $C = 1/8$

Συνεχίζοντας την αναπαράσταση

- Μπορούμε να δούμε ότι δεύτερης και τρίτης τάξης σχήματα μπορούν να συνδυαστούν σε μια απλή έκφραση

$$\phi_e = \phi_P + \frac{(1 - \kappa)}{4}(\phi_P - \phi_W) + \frac{(1 + \kappa)}{4}(\phi_E - \phi_P)$$

- $\kappa = -1$ Beam Warming scheme
- $\kappa = 0$ Fromm scheme
- $\kappa = 1/2$ QUICK
- $\kappa = 1$ Central difference scheme

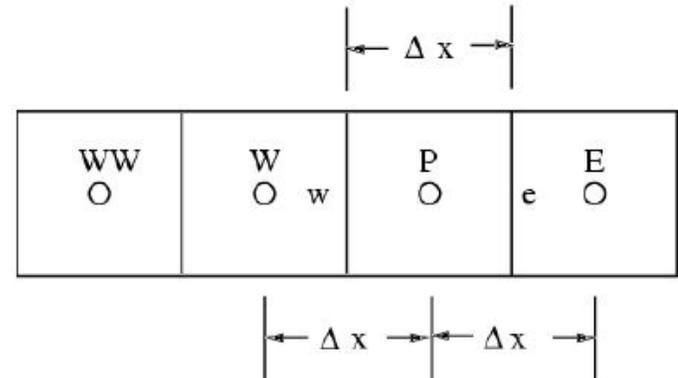
Συζήτηση

- Αν χρησιμοποιήσουμε τα παραπάνω σχήματα στο πρόβλημα της μόνιμης συναγωγής θα έχουμε χωρικές ανωμαλίες
- Αν χρησιμοποιηθούν σε συνδυασμό με το ρητό σχήμα χρονικής ολοκλήρωσης όλα τα παραπάνω σχήματα είναι πάντοτε ασταθή
- Μπορούν να συνδυαστούν με διαφορετικούς τρόπους ώστε να είναι σταθερά:
 - » χρησιμοποιώντας άρητο σχήμα
 - » χρησιμοποιώντας μέθοδο Runge-Kutta πολλαπλών βημάτων
 - » Εισάγοντας επιπλέον όρους από την εξίσωση μοντέλου για να αντισταθμίσουν τους αρνητικούς συντελεστές διάχυσης

Σχήμα *Beam-Warming*

- Αρχίζει με την εξίσωση:

$$\frac{\partial \phi}{\partial t} + u \frac{\partial \phi}{\partial x} = \frac{u^2 \Delta t}{2} \frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2}$$



- Χρησιμοποιεί για τις τιμές στις πλευρές:

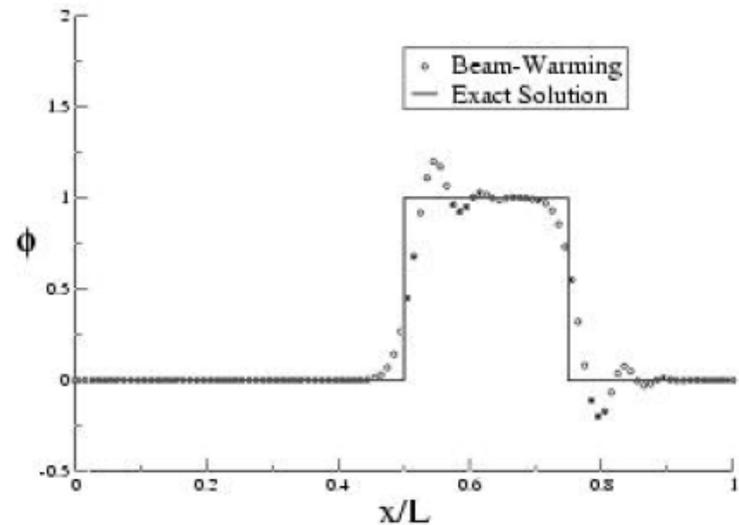
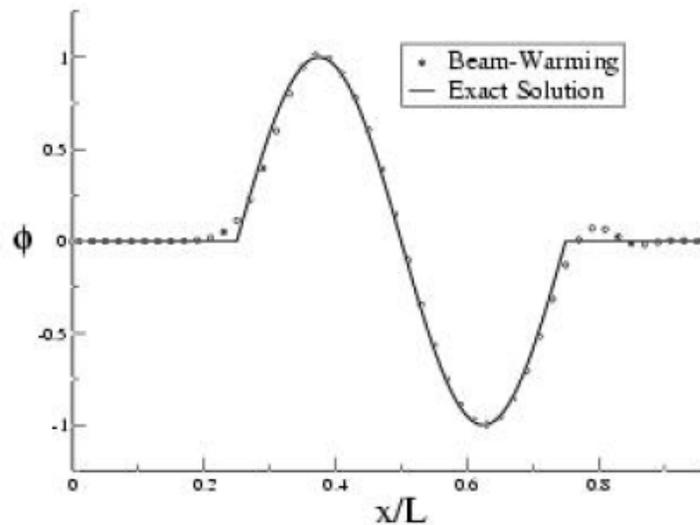
$$\phi_e = \phi_P + \frac{(\phi_P - \phi_W)}{2}$$

Όρος τεχνητής διάχυσης δεύτερης τάξης

- Αντικαθιστώντας έχουμε:

$$\frac{\phi_P - \phi_P^0}{\Delta t} + u \frac{(\phi_P^0 - \phi_W^0)}{\Delta x} + \frac{u(\Delta x - u\Delta t)}{2} \frac{(\phi_P^0 - 2\phi_W^0 + \phi_{WW}^0)}{(\Delta x)^2} = 0$$

Διάδοση κύματος με το σχήμα *Beam-Warming*



Παρατηρούμε ότι συμπεριφέρεται όπως και όλα τα σχήματα διασποράς – τα κύματα με ομαλό προφίλ συνάγονται σχετικά καλά, αλλά το τετράγωνο κύμα έχει παραμορφωθεί

Συζήτηση

- Τα πρώτης τάξης σχήματα απάνεμων διαφορών (UDS) εισάγουν αριθμητική διάχυση
- Οι κεντρικές διαφορές (CDS) εισάγουν αριθμητική διασπορά
 - » σε συνδυασμό με ρητό σχήμα χρονικής διακριτοποίησης είναι πάντα ασταθείς (unconditionally unstable)
 - » Και τα άλλα συμμετρικά σχήματα διακριτοποίησης είναι ασταθή και εισάγουν διασπορά
- Τα ανώτερης τάξης και απάνεμα σχήματα με έλεγχο ροής (Higher-order upwind-weighted schemes) πρέπει να σταθεροποιηθούν αν χρησιμοποιηθούν με άρητο σχήμα χρονικής διακριτοποίησης
 - » Σημείωση: Εισάγουν επίσης διασπορά
- Πρέπει να κάνουμε κάτι για να ελέγξουμε τις αστάθειες

Σχήματα με επιπλέον διάχυση

- Είδαμε ότι η τεχνητή διάχυση στα σχήματα απάνεμων διαφορών (UDS) τα σταθεροποιεί όταν χρησιμοποιούνται με ρητά σχήματα χρονικής διακριτοποίησης
- Μερικοί ερευνητές έχουν εισάγει έναν εξωτερικό όρο διάχυσης για να προσομοιάσουν αυτό το χαρακτηριστικό.
- Θέλουμε να κρατήσουμε το σφάλμα αποκοπής σε τάξη $O(\Delta x^2)$ όταν χρησιμοποιούμε σχήματα δεύτερης τάξης.
- Εισάγουμε στην αρχική διαφορική εξίσωση έναν επιπλέον όρο διάχυσης τέταρτης τάξης:

$$(\text{constant}) \Delta x^3 \frac{\partial^4 \phi}{\partial x^4}$$

Σημειώστε ότι αυτός ο τεχνητός όρος είναι τάξης $O(\Delta x^3)$ – διατηρεί το λάθος σε τάξη $O(\Delta x^2)$

Σχήματα με επιπλέον διάχυση

- Η αντίστοιχη τιμή στην πλευρά για κεντρικές διαφορές είναι

$$\phi_e = \frac{\phi_P + \phi_E}{2} + \varepsilon_e^{(+)} (\phi_{EE} - 3\phi_E + 3\phi_P - \phi_W)$$

- Κοντά σε κρουστικά κύματα (shocks) και χωρικές ασυνέχειες (discontinuities), πρέπει να προσθέσουμε περισσότερο διάχυση. Συνήθως χρειαζόμαστε έναν όρο διάχυσης δεύτερης τάξης:

$$(\text{constant}) \Delta x^2 \frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2}$$

Τέτοιοι όροι καταστρέφουν την ακρίβεια δεύτερης τάξης του σχήματος – μειώνοντας την σε πρώτη τάξη

Σχήματα με επιπλέον διάχυση

- Οι αντίστοιχες τιμές στη πλευρά του όγκου ελέγχου για κεντρικές διαφορές είναι:

$$\phi_e = \frac{\phi_P + \phi_E}{2} - \varepsilon^{(2)}(\phi_E - \phi_P) + \varepsilon_e^{(+)}(\phi_{EE} - 3\phi_E + 3\phi_P - \phi_W)$$

Από τον όρο διάχυσης
δεύτερης τάξης – λάθος $O(\Delta x)$

Από τον όρο διάχυσης
τέταρτης τάξης – λάθος $O(\Delta x^2)$

- Πως μπορούμε να ανιχνεύσουμε να και ασυνέχειες για να ενεργοποιήσουμε τον όρο διάχυσης δεύτερης τάξης;
- Πως θα επιλέξουμε τα $\varepsilon^{(2)}$ και $\varepsilon^{(4)}$;

Επίλογος

- Στη παρούσα διάλεξη

Είδαμε μερικά χαρακτηριστικά των σχημάτων
διακριτοποίησης ανώτερης τάξης

- » Σχήμα Fromm
- » Beam-Warming
- » QUICK
- » Σχήματα που εισάγουν αριθμητική διάχυση