

# Υπολογιστική Ρευστομηχανική

## 1ο Προαιρετικό Θέμα

*Προσομοίωση τυρβώδους πεδίου ροής στον  
ομόρρου Α/Γ*

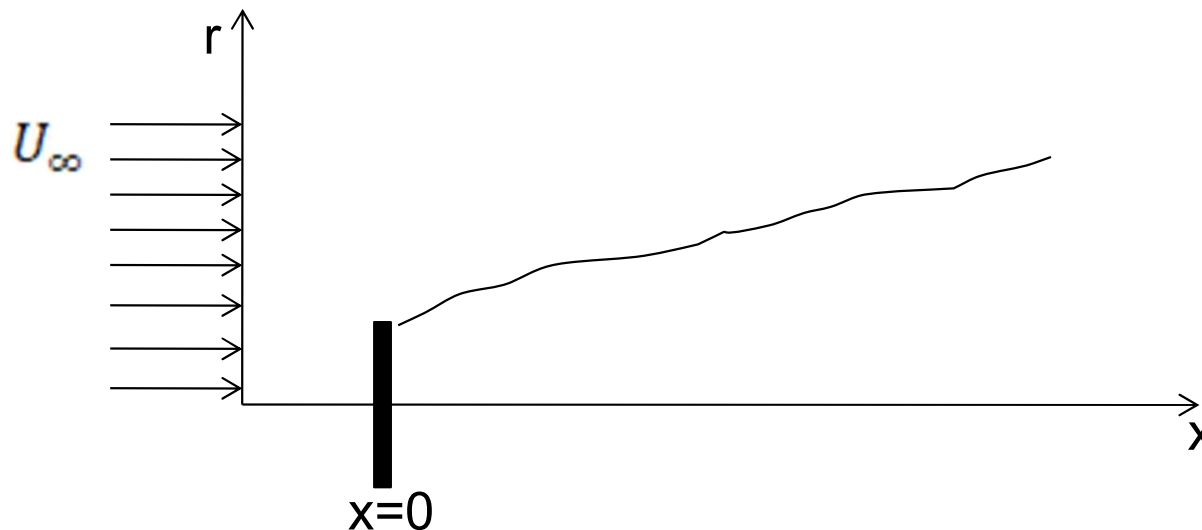
*Γιάννης Προσπαθόπουλος  
Ε.Μ.Π., Σχολή Μηχανολόγων Μηχανικών*



➤ Παραδοχές:

- Ομοιόμορφη ροή με ταχύτητα  $U_\infty$  προσπίπτει σε δρομέα ανεμογεννήτριας
- Θεωρείται μόνιμο αξονοσυμμετρικό πεδίο ροής
- Η ανεμογεννήτρια προσομοιώνεται ως δίσκος ορμής
- Αγνοείται η περιφερειακή συνιστώσα της ταχύτητας

➤ Ζητείται η προσομοίωση του τυρβώδους πεδίου ροής που αναπτύσσεται στον ομόρρου της ανεμογεννήτριας





- Το πρόβλημα διέπεται από τις εξισώσεις Navier-Stokes σε κυλινδρικό σύστημα συντεταγμένων για αξονοσυμμετρικό πεδίο ροής (συντηρητική μορφή)

$$\begin{aligned} \frac{1}{r} \frac{\partial(rv)}{\partial r} + \frac{\partial u}{\partial x} &= 0 \quad \text{εξίσωση συνέχειας} \\ \frac{\partial(u^2)}{\partial x} + \frac{1}{r} \frac{\partial(ruv)}{\partial r} &= -\frac{\partial p}{\partial x} + \frac{1}{Re} \left[ \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right] \quad \text{εξίσωση ορμής κατά } x \\ \frac{\partial(uv)}{\partial x} + \frac{1}{r} \frac{\partial(rv^2)}{\partial r} - \frac{w^2}{r} &= -\frac{\partial p}{\partial r} + \frac{1}{Re} \left[ \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial v}{\partial r} \right) + \frac{\partial^2 v}{\partial x^2} - \frac{v^2}{r} \right] \quad \text{εξίσωση ορμής κατά } y \end{aligned}$$

- Οι εξισώσεις έχουν αδιαστατοποιηθεί με την ακτίνα του δρομέα και με την ταχύτητα της αδιατάρακτης ροής

$$\begin{aligned} x^* &= x/R, & r^* &= r/R \\ u^* &= u/U_\infty, & v^* &= v/U_\infty \end{aligned} \quad \rho^* = \frac{p - p_\infty}{\rho U_\infty^2} \quad Re = \frac{U_\infty R}{\nu}$$



- Για την προσομοίωση τυρβώδους πεδίου ροής επιλύονται οι εξισώσεις RANS → εισάγονται οι τυρβώδεις τάσεις (Reynolds)
- Υπόθεση Boussinesq → ο τανυστής Reynolds προσομοιώνεται μέσω της τυρβώδους συνεκτικότητας
- Οι ταχύτητες αναφέρονται στις μέσες τιμές, η τυρβώδης συνεκτικότητα προστίθεται στην κινηματική συνεκτικότητα
- Σε αδιάστατη μορφή:

$$\frac{1}{\text{Re}} \rightarrow \frac{1}{\text{Re}} + \frac{\nu_t}{U_\infty R}$$

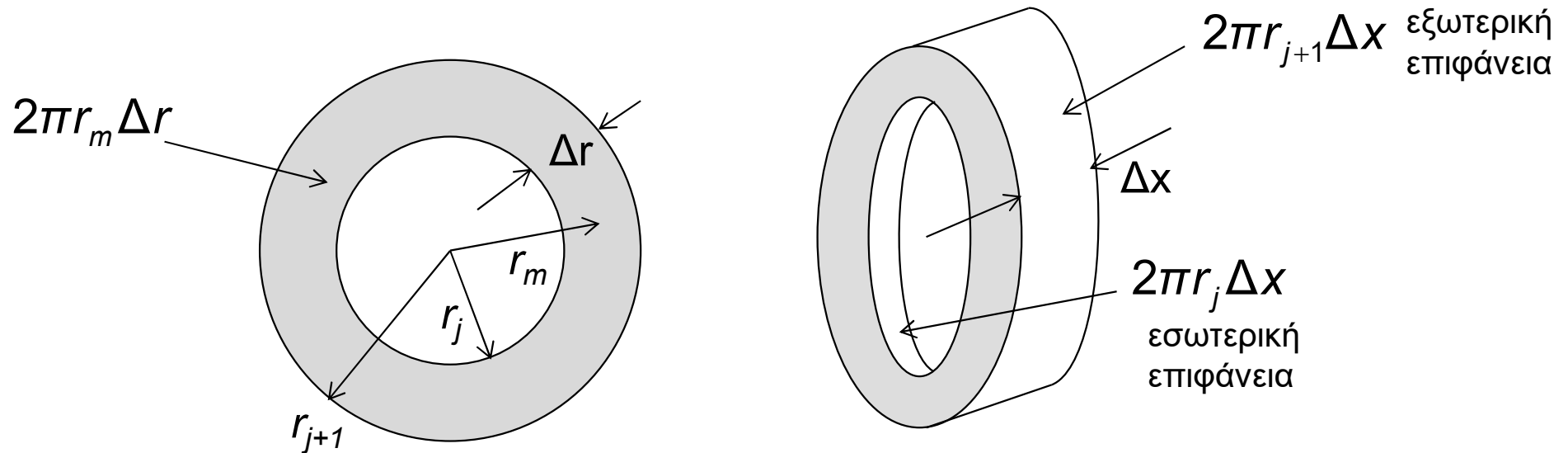
- Η προσομοίωση του δρομέα γίνεται με τη θεωρία δίσκου ορμής:

$$dF = 0.5 \rho C_t U_\infty^2 dA, \quad dA = 2\pi r dr$$



## Ε.Μ.Π. Στοιχειώδεις επιφάνειες – πεπερασμένος όγκος

- Στοιχειώδεις διακριτοποιημένες επιφάνειες:



- Στοιχειώδης πεπερασμένος όγκος:  $2\pi r_m \Delta r \Delta x$
- Οι εξισώσεις ολοκληρώνονται στους πεπερασμένους όγκους (κυλινδρικοί δακτύλιοι)



- Εξίσωση ορμής κατά  $x$ , 1<sup>ος</sup> όρος συναγωγής

$$\int \frac{\partial(u^2)}{\partial x} 2\pi r dr dx = 2\pi r_m \Delta r \left[ (u^2)_e - (u^2)_w \right] = 2\pi r_m \Delta r \left[ u_e u_e^* - u_w u_w^* \right]$$

$$\int \frac{\partial(u^2)}{\partial x} 2\pi r dr dx = 2\pi r_m \Delta r u_e^* u_e - 2\pi r_m \Delta r u_w^* u_w$$

$$\int \frac{\partial(u^2)}{\partial x} 2\pi r dr dx = F_e u_e - F_w u_w, \quad F_e = u_e^* 2\pi r_m \Delta r, \quad F_w = u_w^* 2\pi r_m \Delta r$$

- Οι τιμές της ταχύτητας στις επιφάνειες (ανακατασκευή) υπολογίζονται με το υβριδικό σχήμα
- Συνεισφέρουν στους συντελεστές  $\alpha_E$ ,  $\alpha_W$  της τελικής εξίσωσης

$$\alpha_P u_P = \alpha_E u_E + \alpha_W u_W + \alpha_N u_N + \alpha_S u_S + S$$



- Εξίσωση ορμής κατά  $x$ , 2<sup>ος</sup> όρος συναγωγής

$$\int \frac{1}{r} \frac{\partial(ruv)}{\partial r} 2\pi r dr dx = 2\pi \Delta x \left[ (ruv)_n - (ruv)_s \right] = 2\pi \Delta x (r_n u_n v_n^* - r_s u_s v_s^*)$$

$$\int \frac{1}{r} \frac{\partial(ruv)}{\partial r} 2\pi r dr dx = F_n u_n - F_s u_s, \quad F_n = 2\pi r_{j+1} \Delta x v_n^*, \quad F_s = 2\pi r_j \Delta x v_s^*$$

- Η συνεισφορά είναι στους συντελεστές  $\alpha_N$ ,  $\alpha_S$  της τελικής εξίσωσης
- Ομοίως για τους όρους διάχυσης. Τελικά, σύμφωνα με το υβριδικό σχήμα προκύπτει:

$$\alpha_E = D_e + \max\{-F_e, 0\}, \quad \alpha_W = D_w + \max\{F_w, 0\}$$

$$\alpha_N = D_n + \max\{-F_n, 0\}, \quad \alpha_S = D_s + \max\{F_s, 0\}$$



➤ Εξίσωση ορμής κατά  $x$ , 1<sup>ος</sup> όρος διάχυσης:

$$\int \frac{1}{\text{Re}} \left[ \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial u}{\partial r} \right) \right] 2\pi r dr dx = 2\pi \left( \frac{1}{\text{Re}} + \frac{v_t}{U_\infty R} \right) \Delta x \left[ \left( r \frac{\partial u}{\partial r} \right)_n - \left( r \frac{\partial u}{\partial r} \right)_s \right]$$

$$\int \frac{1}{\text{Re}} \left[ \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial u}{\partial r} \right) \right] 2\pi r dr dx = 2\pi \left( \frac{1}{\text{Re}} + \frac{v_t}{U_\infty R} \right) \Delta x \left[ r_{j+1} \frac{\partial u}{\partial r} \Big|_{j+1} - r_j \frac{\partial u}{\partial r} \Big|_j \right]$$

$$\int \frac{1}{\text{Re}} \left[ \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial u}{\partial r} \right) \right] 2\pi r dr dx = D_n (\Delta u)_n - D_s (\Delta u)_s$$

$$D_n = 2\pi \left( \frac{1}{\text{Re}} + \frac{v_t}{U_\infty R} \right) \frac{\Delta x}{\Delta y} r_{j+1}, \quad D_s = 2\pi \left( \frac{1}{\text{Re}} + \frac{v_t}{U_\infty R} \right) \frac{\Delta x}{\Delta y} r_j$$





- Η συνεισφορά της διαφοράς πίεσης καταχωρείται στον όρο πηγής και αντιστοιχεί στη δύναμη που ασκείται στον πεπερασμένο όγκο

$$\int \frac{\partial p}{\partial r} 2\pi r dr dx = \Delta p 2\pi r \Delta x$$

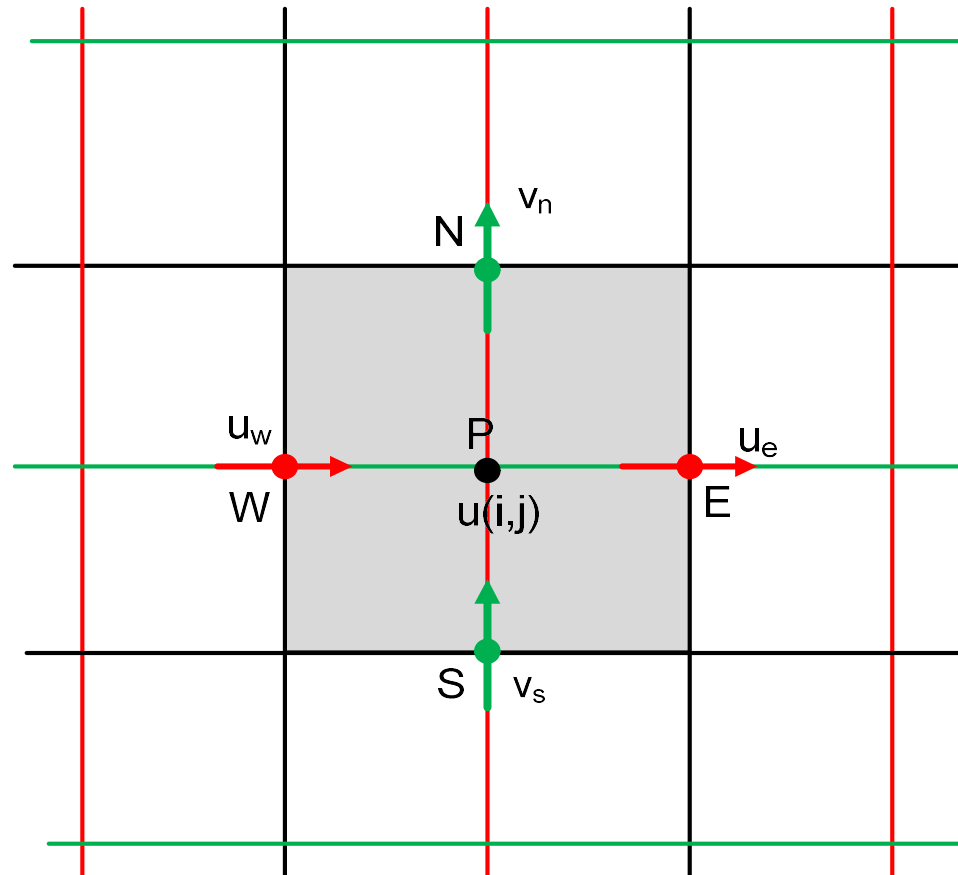
- Στον όρο πηγής της εξίσωσης ορμής κατά  $x$  προστίθεται και η δύναμη που ασκείται από την Α/Γ (δίσκος ορμής) στο ρευστό με αρνητικό πρόσημο

$$\Delta F = -0.5\rho C_t U_\infty^2 \Delta A, \quad \Delta A = 2\pi r \Delta r$$

- Στο αξονοσυμμετρικό πεδίο ροής επιλύεται μόνο μια τομή στο επίπεδο  $xr \rightarrow$  δισδιάστατο υπολογιστικό χωρίο, εξοικονόμηση υπολογιστικού κόστους

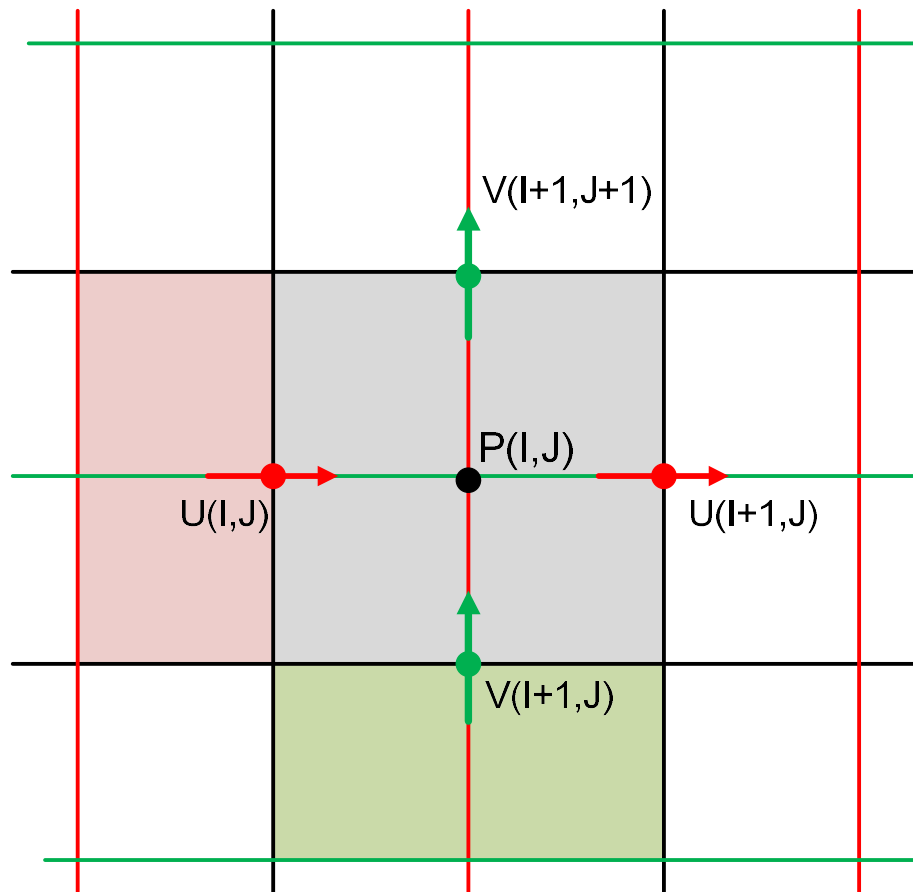


- Υπολογιστική κυψέλη για την εξίσωση ορμής κατά  $x$





- Ακολουθείται η μέθοδος των μετατοπισμένων πλεγμάτων → οι ταχύτητες  $u$ ,  $v$  υπολογίζονται σε διαφορετικά σημεία → κατασκευάζονται 3 πλέγματα (αρχικό →  $p$ , μετατοπισμένα →  $u$ ,  $v$ )





➤ Προσομοίωση τύρβης

- Επίλυση εξίσωσης τυρβώδους κινητικής ενέργειας  $k$
- Υπολογισμός τυρβώδους συνεκτικότητας  $\nu_t$
- Τα μεγέθη  $k$ ,  $\nu_t$  υπολογίζονται στο αρχικό πλέγμα (όπως η πίεση)

➤ Εξίσωση μεταφοράς για το  $k$

$$\frac{\partial(kU_j)}{\partial x_j} = \sigma_{ij}^R \frac{\partial U_i}{\partial x_j} - C_D \frac{k^{3/2}}{L} + \frac{\partial}{\partial x_j} \left[ (\nu + \nu_t / \sigma_k) \frac{\partial k}{\partial x_j} \right]$$

- Όροι μεταφοράς και διάχυσης: όπως στις εξισώσεις ορμής
- Όρος παραγωγής τυρβώδους κινητικής ενέργειας και όρος καταστροφής κινητικής ενέργειας → όροι πηγής
- Κλίμακα τύρβης: Διάμετρος δρομέα



➤ Κυλινδρικές συντεταγμένες

➤ Όρος συναγωγής

$$\frac{\partial(ku)}{\partial x} + \frac{1}{r} \frac{\partial(rkv)}{\partial r}$$

➤ Όρος διάχυσης

$$\left( \nu + \nu_t / \sigma_k \right) \left[ \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial k}{\partial r} \right) \right] + \left( \nu + \nu_t / \sigma_k \right) \left( \frac{\partial^2 k}{\partial x^2} \right)$$

➤ Όρος παραγωγής  $k$

$$\sigma_{xx}^R \frac{\partial u}{\partial x} + \sigma_{xr}^R \left( \frac{\partial u}{\partial r} + \frac{\partial v}{\partial x} \right) + \sigma_{rr}^R \frac{\partial v}{\partial r}$$
$$\sigma_{xx}^R = -\frac{2}{3}k + 2\nu_t \frac{\partial u}{\partial x}$$
$$\sigma_{rr}^R = -\frac{2}{3}k + 2\nu_t \frac{\partial v}{\partial r}$$
$$\sigma_{xy}^R = \nu_t \left( \frac{\partial u}{\partial r} + \frac{\partial v}{\partial x} \right)$$

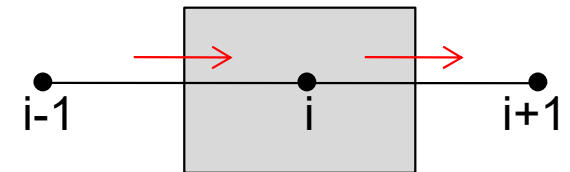


➤ Όρος παραγωγής κινητικής ενέργειας τύρβης

- Υπολογίζονται οι χωρικές παράγωγοι των ταχυτήτων και οι τάσεις Reynolds

$$\iint \sigma_{ij}^R \frac{\partial U_i}{\partial x_j} 2\pi r dr dx = \bar{P} 2\pi r \Delta x \Delta r$$

$$\bar{P} = \sigma_{ij}^R \frac{\partial U_i}{\partial x_j} \quad \frac{\partial U_1}{\partial x_1} = \frac{U_1(i+1, j) - U_1(i, j)}{\Delta x}$$



$$\sigma_{ij}^R = \nu_t(i, j) \left( \frac{\partial U_i}{\partial x_j} + \frac{\partial U_j}{\partial x_i} \right) - \frac{2}{3} k(i, j) \delta_{ij}$$

Στο ασυμπίεστο δε χρειάζεται  
Μηδενίζεται λόγω συνέχειας



➤ Όρος καταστροφής κινητικής ενέργειας τύρβης

- Μη γραμμικός όρος

$$-C_D \frac{k^{3/2}}{L}$$

- Γραμμικοποίηση της μορφής:  $S = S_C + S_P \varphi_p$

$$-C_D \frac{k^{3/2}}{L} = -\frac{C_D}{L} \sqrt{k^*} k = S_P \varphi_p$$

$$S_C = 0, \quad S_P = -\frac{C_D}{L} \sqrt{k^*}$$

➤ Υπολογισμός τυρβώδους συνεκτικότητας

$$v_t = c_\mu k^{1/2} L, \quad c_\mu = 0.033 \quad \text{για ατμοσφαιρικές ροές}$$



➤ Είσοδος

- Ομοιόμορφη ταχύτητα  $u=1$ ,  $v=0$
- Τυρβώδης κινητική ενέργεια  $k$ : υπολογίζεται από την ένταση της τύρβης

$$k = \frac{1}{2}(\sigma_x^2 + \sigma_y^2 + \sigma_z^2), \quad \sigma_y / \sigma_x = 0.8, \quad \sigma_z / \sigma_x = 0.5$$

$$k = 0.945\sigma_x^2 = 0.945(U_\infty^2 I^2) = 0.945 I^2$$

➤ Άξονας συμμετρίας

$$\frac{\partial u}{\partial r} = 0, \quad \frac{\partial k}{\partial r} = 0, \quad v = 0$$

➤ Έξοδος: Συνθήκες Neumann  $\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial v}{\partial x} = \frac{\partial k}{\partial x} = 0$

➤ Άνω όριο  $u = v = 0, \quad \frac{\partial k}{\partial r} = 0$





- Τελική μορφή εξίσωσης

$$\alpha_P u_P = \alpha_E u_E + \alpha_W u_W + \alpha_N u_N + \alpha_S u_S + S$$

- Γράφεται ως δύο τριδιαγώνια συστήματα

$$\alpha_P u_P - \alpha_E u_E - \alpha_W u_W = \alpha_N u_N + \alpha_S u_S + S$$

$$\alpha_P u_P - \alpha_N u_N - \alpha_S u_S = \alpha_E u_E + \alpha_W u_W + S$$

όρος πηγής

- Επιλύονται διαδοχικά θεωρώντας γνωστό το δεξί μέλος από την προηγούμενη επανάληψη
- Πραγματοποιείται ένα πλήθος σαρώσεων κατά την κατεύθυνση  $S \rightarrow N$  και μετά κατά την κατεύθυνση  $W \rightarrow E$



**Ε.Μ.Π.**

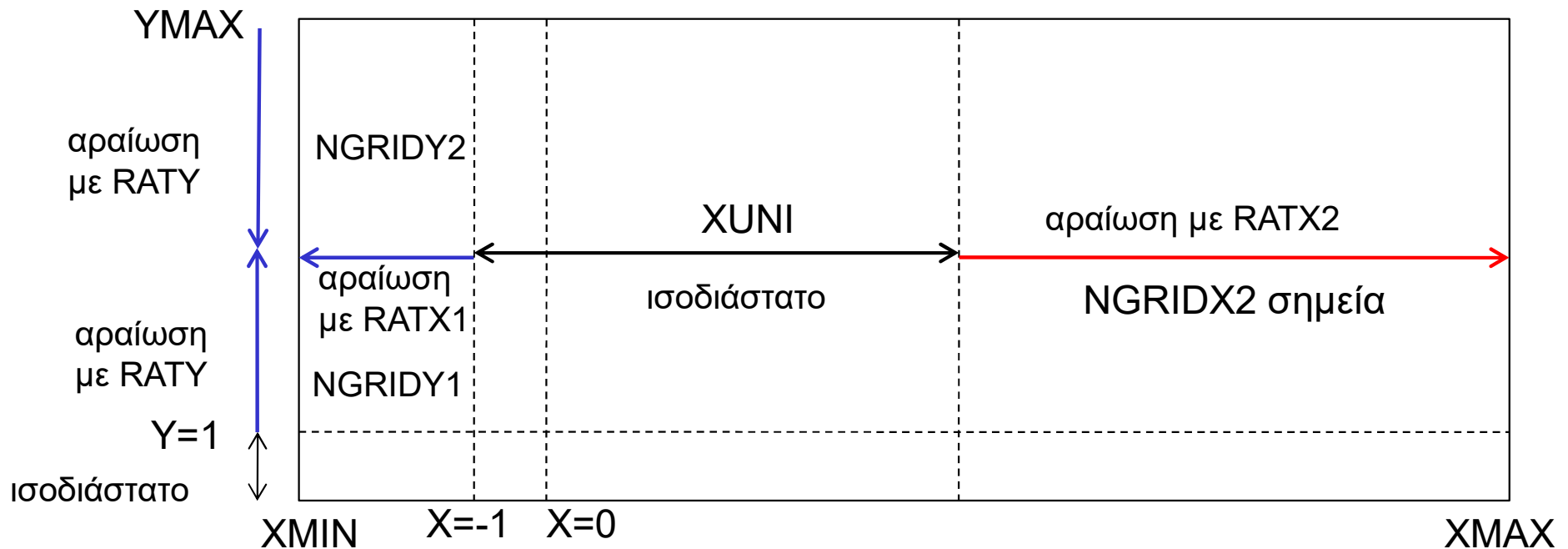
## Αρχείο δεδομένων κώδικα

XMIN	XMAX	XUNI	YMIN	YMAX
-10.	60.	20.	0.	20.

Θα πρέπει να γίνουν  
αλλαγές λόγω τοιχώματος

NGRIDX2	NGRIDY
101	151

RATX1	RATX2	RATY
1.05	1.05	1.05





DVISC  
1.5e-5

UINF  
10.

DVISC: Κινηματική συνεκτικότητα

UINF: Αδιατάρακτη ταχύτητα ροής

RADIUS  
50.

CT  
0.8

RADIUS: Ακτίνα δρομέα

CT: Συντελεστής ώσης

ITMAX  
30000

NSWP  
5

NBACKUP  
1000

ITMAX: Μέγιστο πλήθος επαναλήψεων

NSWP: Πλήθος σαρώσεων ADI

NBACKUP: Ανά πόσες επαναλήψεις αποθηκεύονται τα αποτελέσματα

EPS  
1d-6

TINY  
1d-20

EPS: Κριτήριο σύγκλισης

TINY: Μικρός αριθμός



URFU	URFV	URFP	URFTE	URFVIS
0.50	0.50	0.30	0.80	0.80

Συντελεστές υποχαλάρωσης για ταχύτητες  $u, v, w$ , διόρθωση πίεσης  $p$ , τυρβώδη κινητική ενέργεια  $k$  και τυρβώδη συνεκτικότητα  $\nu_t$

TIAMB	Ένταση ατμοσφαιρικής τύρβης (turbulence intensity)
0.05	

ibackup	ibackup = 0 → Εκκίνηση κώδικα από την αρχή
0	ibackup = 1 → Επανεκκίνηση κώδικα (rerun)



```
!---READ INPUT DATA
  open(5,file='input.txt')
```

} ανοίγει το αρχείο 'input.txt' και διαβάζει τα δεδομένα

```
!--- Grid definition
  call GRID_DEF
```

} Η υπορουτίνα GRID\_DEF κατασκευάζει το αρχικό και τα μετατοπισμένα πλέγματα (αρχεία 'grid1' 'grid2', 'stggridU1' 'stggridU2', 'stggridV1' 'stggridV2')

```
!---- FLOW FIELD INITIALIZATION

  do i=1,ngridx
  do j=1,ngridy-1
    UVEL(i,j)=1.d0
  enddo
enddo

  VVEL=0.d0; PTOT=0.d0; PRE=0.0d0; TE=0.d0; vt=0.d0; vtold=0.d0
```

} Αρχικοποίηση πεδίων  $u, v, p, p', k, v_t$

```
!----- Calculate Reynolds number
  Re=uinf*radius/dvisc
```

} υπολογισμός αριθμού Reynolds

```
!---- Read from backup files for rerun
  if(ibackup.eq.1) then
```

} Ανάγνωση πεδίων σε περίπτωση rerun



*do it=itstart,itmax*

!----Calculation of turbulent viscosity (initialization)

if(it.eq.1) then

call TURBVIS

endif

→ Αρχικοποίηση τυρβώδους  
συνεκτικότητας

!----Momentum equation u

call MOMENTUM\_U(errmaxu)

→ Εξίσωση ορμής κατά x

!--- Momentum equation v

call MOMENTUM\_V(errmaxv)

→ Εξίσωση ορμής κατά r

!--- Pressure correction

call PRESCOR(errmaxp)

→ Εξίσωση διόρθωσης πίεσης

!--- Velocity correction

call VELOCOR

→ Διορθώσεις ταχυτήτων

! --- Turbulence model

! call CALCTE(errmaxte)

→ Εξίσωση TKE: πρέπει να εισαχθεί

!----Calculation of turbulent viscosity

call TURBVIS

→ Υπολογισμός τυρβώδους  
συνεκτικότητας

Κυρίως βρόχος  
επαναλήψεων



!--- Underrelaxation of pressure —————> Υποχαλάρωση για τη διόρθωση πίεσης

!--- Define a pressure reference point

Pref = PTOT(1,ngridy-1)

PTOT=PTOT+urfp\*PRE-Pref —————> Διόρθωση πίεσης  $p = p + p'$

PRE=0.

!--- Write velocity and pressure field every nbackup iterations

if (mod(it,nbackup).eq.0) then

open(97,file='Uvelocity')

open(98,file='Vvelocity')

open(99,file='Pres-TKE')

} Αποθήκευση πεδίων

! write errors

write(200,'(i7,3e18.9)') it,errmaxu,errmaxv,errmaxp

—————> Γραφή σφαλμάτων στο αρχείο 'errormax'

if(errmaxp.lt.eps.and.errmaxu.lt.eps.and.errmaxv.lt.eps) exit —————> Έλεγχος σύγκλισης

*enddo*