Università degli Studi di Genova



Dipartimento di Ingegneria delle Costruzioni dell'Ambiente e del Territorio

Un modello analitico tridimensionale e non lineare per l'idrodinamica e la morfodinamica di alvei meandriformi

G. Nobile, M. Bolla Pittaluga, G. Seminara

Genova, 21 Marzo 2007





- > Aspetto ingegneristico: predizione della massima profondità di scavo, navigazione, ...
- > Aspetto economico: Petroleum Engineering
- > Proprietà privata

۶...

Un modello analitico tridimensionale e non lineare per l'idrodinamica e la morfodinamica di alvei meandriformi



Sistema di coordinate curvilinee ortogonali dimensionali (s*,n*,z*)

IPOTESI

Canale molto largo $\beta = \frac{B_u^*}{D_u^*} >> 1$ Canale debolmente meandriforme $v_0 = \frac{B_u^*}{R_0^*} << 1$

Materiale non coesivo

- Trasporto di fondo dominante
- Condizioni stazionarie

Tali ipotesi garantiscono un moto *lentamente variato*, sia in direzione longitudinale, sia in direzione trasversale

Non vi è alcuna ipotesi restrittiva a priori riguardante la forma del fondo (Seminara & Solari, 1998)

Parametri

$$\nu_0 = \frac{B_u^*}{R_o^*} \quad \text{curvature ratio} \quad \nu_0 <<1$$
$$\beta_u = \frac{B_u^*}{D_u^*} \quad \text{width ratio} \quad \beta_u >>1$$

Adimensionalizzazione

$$s = \frac{s^{*}}{B_{u}^{*}} \qquad D = \frac{D^{*}}{D_{u}^{*}} \qquad U = \frac{U^{*}}{U_{u}^{*}}$$
$$n = \frac{n^{*}}{B_{u}^{*}} \qquad h = \frac{h^{*}}{D_{u}^{*}F_{u}^{2}} \qquad V = \frac{V^{*}}{U_{u}^{*}}$$
$$z = \frac{z^{*}}{D_{u}^{*}} \qquad W = \frac{W^{*}}{U_{u}^{*}}\beta_{u}$$

EQUAZIONI DI GOVERNO

FASE LIQUIDA

• 3-D Reynolds

$$N(U^{2})_{,s} + (UV)_{,n} + (UW)_{,z} + 2N\nu_{0}CUV = -N[h_{,s} - \beta_{u}C_{fu}] + \beta_{u}\sqrt{C_{fu}}(\nu_{T}U_{,z})_{,z} \quad (s)$$

$$N(UV)_{,s} + (V^{2})_{,n} + (VW)_{,z} + N\nu_{0}C(V^{2} - U^{2}) = -h_{,n} + \beta_{u}\sqrt{C_{fu}}(\nu_{T}V_{,z})_{,z} \quad (n)$$

$$P_{,z} = -\frac{1}{F^{2}} \quad (z)$$

 F_{μ}^2

$$NU_{,s} + Nv_0 CV + V_{,n} + W_{,z} = 0$$

FASE SOLIDA

• Equazione di Exner

 $N(q_{bs})_{,s} + N\nu_0 Cq_{bn} + (q_{bn})_{,n} = 0$

CONDIZIONI AL CONTORNO

FONDO

• Condizione di aderenza:

$$U = V = W = 0 \qquad (z = z_0)$$

SUPERFICIE LIBERA

- Condizione cinematica:
- Condizione dinamica:

$$NUh_{,s}F_{u}^{2} + Vh_{,n}F_{u}^{2} - W = 0 \qquad (z = hF_{u}^{2})$$
$$v_{T}U_{,z} = v_{T}V_{,z} = P = 0 \qquad (z = hF_{u}^{2})$$

SPONDE

• Sponde impermeabili alla corrente ed ai sedimenti:

$$\begin{cases} \mathbf{q}_{\mathbf{liq}} \cdot \mathbf{n}_{\mathbf{b}} \Big|_{n=+B,-B} = 0 \\ \mathbf{q}_{\mathbf{sol}} \cdot \mathbf{n}_{\mathbf{b}} \Big|_{n=+B,-B} = 0 \end{cases}$$

VINCOLI INTEGRALI

• La portata liquida e solida devono mantenersi costanti lungo s :

$$\frac{Q_u^*}{B_u^* D_u^* U_u^*} = \int_{-B}^{B} \int_{z_0}^{hF_u^2} U dz dn \qquad \qquad \frac{Q_{su}^*}{\sqrt{(s-1)gd_s^{*3}}} = \int_{-B}^{B} q_{bs} dn$$



Le derivate:

$$\frac{\partial}{\partial s} \to v_0 \frac{\partial}{\partial \sigma} + v_0 \left[\frac{(1-\zeta)D_{,\sigma} - F_u^2 h_{,\sigma}}{D} \right] \frac{\partial}{\partial \zeta}$$

Sviluppo in serie di potenze

Le funzioni incognite sono perturbate attraverso un'espansione in serie di potenze del parametro piccolo

$$\delta = \frac{\nu_0}{\beta_u \sqrt{C_u}} << 1$$

 $(U,V,W,D,h) = (U_0,0,0,D_0,h_0/\delta) + \delta(U_1,V_1,W_1,D_1,h_1) + \delta^2(U_2,V_2,W_2,D_2,h_2) + O(\delta^3)$ **moto uniforme** in canale rettilineo avente una **topografia del fondo incognita**

PRIMO ORDINE

$$U_0 = R_0^{\frac{1}{2}} D_0^{\frac{1}{2}} F_0 \quad \longrightarrow \quad$$

$$\frac{\left(NF_{0,\zeta}\right)_{\zeta}}{F_{0}\big|_{\zeta_{0}}} = -\sqrt{C_{fu}}$$
$$F_{0}\big|_{\zeta_{0}} = 0$$
$$F_{0,\zeta}\big|_{1} = 0$$

Bilancio tra tensioni al fondo e gravità Distribuzione di velocità logaritmica Moto uniforme

Equazione lungo n $N(UV)_{,s} + (V^2)_{,n} + (VW)_{,z} + NV_0C(V^2 - U^2) = -h_{,n} + \beta_u \sqrt{C_{fu}} (V_T V_{,z})_{,z}$

 $O(\delta)$

$$V_{1} = CR_{0}^{\frac{1}{2}}D_{0}^{\frac{3}{2}}G_{1} \rightarrow \begin{cases} (NG_{1,\zeta})_{,\zeta} = a_{1} - [F_{0}^{2}] \\ G_{1}|_{\zeta_{0}} = 0 \\ G_{1,\zeta}|_{1} = 0 \end{cases}$$

Moto secondario indotto dal termine centrifugo e dalla pendenza trasversale del pelo libero

 $a_1(\sigma,y)$ funzione incognita indipendente da ζ

 $G_1(\sigma, y, \zeta) = a_1(\sigma, y) G_{11}(\zeta) + G_{12}(\zeta)$

Equazione di continuità

$$NU_{,s} + NV_0CV + V_{,n} + W_{,z} = 0$$

$$O(\delta)$$

$$a_1 = a_{10} - \frac{a_{11}}{CD_0^{5/2}I_{F_0}R_0^{1/2}} \left\{ \frac{\partial}{\partial\sigma} \int_{-1}^{y} \left(D_0 \int_{\zeta_0}^{1} U_0 \right) \right\}$$

Già al minimo ordine il moto secondario è sfasato rispetto alla curvatura per effetto delle derivate longitudinali presenti in a₁

$$G_1(\sigma, y, \zeta) = a_1(\sigma, y) G_{11}(\zeta) + G_{12}(\zeta)$$

Equazione di Exner

$$\left[N(q_{bs})_{,s} + N v_0 C q_{bn} + (q_{bn})_{,n} \right] = 0$$

$$O(\delta)$$

$$D_{0,y} = \frac{\sqrt{D_0 R_0}}{R'} \left\{ -\frac{V_{1,\zeta}}{U_{0,\zeta}} \right|_{\zeta_0} - \frac{\beta_u \sqrt{C_{fu}}}{\Phi_0} \frac{\partial}{\partial \sigma} \left[\int_{-1}^{y} \Phi_0 \right] \right\}$$

 Φ_0 Portata solida longitudinale

Incognite:

- 1. Profondità in sponda interna: $D_0/_{y=-1}$
- 2. Correzione pendenza superf. libera: $h_{0,\sigma} \propto R_{\theta}$

Il problema è ben posto?



RISOLUZIONE NUMERICA

- Si ipotizzano i valori delle incognite su tutta la sponda y=-1
- Si calcolano i valori locali delle funzioni e dei parametri necessari
- Si valutano le derivate longitudinali di tali funzioni
- Si integrano le equazioni integrodifferenziali D_y da i_y ad i_y+1
- Si ricavano le D|_{y+1} per tutte le sezioni
- Si ripetono i passi precedenti sino alla sponda opposta
- In sponda esterna si calcolano i valori dei vincoli integrali



Si variano i valori delle condizioni iniziali fino a soddisfare i vincoli integrali in tutte le sezioni, utilizzando un metodo del gradiente tipo Newton-Raphson



Al primo ordine compaiono i termini convettivi nella correzione del moto longitudinale I coefficienti dipendono solo da σ , y e sono tutti già noti a meno delle incognite $D_1(\sigma, y)$ e $h_{01,\sigma}$

$$R_{1} = -\sqrt{C_{fu}} \left(\frac{D_{1}}{D_{0}} - \frac{U_{1,\zeta}}{U_{0,\zeta}} \Big|_{\zeta_{0}} \right) + yC\beta_{u}C_{fu} + \frac{h_{01,\sigma}}{R_{0}}; \quad R_{2} = D_{0,\sigma} + \frac{D_{0}}{R_{0}}R_{0,\sigma}; \quad R_{2b} = D_{0,\sigma} + \frac{D_{0}}{3R_{0}}R_{0,\sigma};$$
$$R_{3} = \frac{1}{\beta_{u}\sqrt{C_{fu}}} D_{0}D_{0,y}$$



Al secondo ordine compaiono i termini convettivi nella correzione del moto secondario

I coefficienti dipendono solo da σ , y e sono tutti già noti a meno delle incognite $D_1(s,y)$ e $h_{01,\sigma}$

$$R_{5} = \left(\frac{D_{1}}{D_{0}} - \frac{U_{1,\zeta}}{U_{0,\zeta}} \Big|_{\zeta_{0}} \right) \qquad R_{4b} = \left(-R_{5} + yC\beta_{u}\sqrt{C_{fu}} \right) \qquad R_{6b} = D_{0,\sigma} + \frac{D_{0}}{3R_{0}}R_{0,\sigma}$$

Equazione di continuità

$$NU_{,s} + NV_{0}CV + V_{,n} + W_{,z} = 0$$



$$a_{2} = a_{20} - \frac{a_{21}}{CR_{0}^{1/2}D_{0}^{5/2}} \left\{ Cq_{y1}y + \frac{\partial}{\partial\sigma} \int_{-1}^{y} q_{\sigma1} + \frac{1}{\beta_{u}\sqrt{C_{fu}}} D_{1} \int_{\zeta_{0}}^{1} V_{1} \right\}$$

 $q_{\sigma 1}(\sigma, y) = D_0 \int_{\zeta_0}^1 U_1 + D_1 \int_{\zeta_0}^1 U_0$ $q_{y1}(\sigma, y) = D_0 \int_{\zeta_0}^1 V_1$

Portata liquida longitudinale $O(\delta)$

Portata liquida trasversale $O(\delta)$



Incognite:

- 1. Correzione profondità in sponda interna: $D_1/_{y=-1}$
- 2. Correzione pendenza superf. libera: $h_{01,\sigma}$

Vincoli integrali:
$$O(\delta)$$

1. Portata liquida $\frac{Q_u^*}{B_u^* D_u^* U_u^*} = \int_{-B}^{B} \int_{z_0}^{hF_u^2} U_1 dz dn$
2. Portata solida $\frac{Q_{su}^*}{\sqrt{(s-1)gd_s^{*3}}} = \int_{-B}^{B} q_{bs1} dn$







Velocità longitudinale U integrata sulla verticale

 $v_0 = 0.04 - d_{50} = 0.005 - \beta = 7.0 - \theta = 0.1 - \lambda = 0.185$





Campo di moto in sezioni trasversali

$v_0 = 0.04 - d_{50} = 0.005 - \beta = 7.0 - \theta = 0.1 - \lambda = 0.185$



Massimo della velocità longitudinale integrata sulla verticale U – Phase lag



EVOLUZIONE PLANIMETRICA dei MEANDRI

MODELLO MORFODINAMICO + LEGGE DI EROSIONE EVOLUZIONE PLANIMETRICA (Zolezzi et al., JFM 2001)

LEGGE di EROSIONE (Ikeda, Parker & Sawai, JFM 1981) velocità di migrazione dell'asse

$$\zeta = E(U_{n=1} - U_{n=-1})$$

componente longitudinale, mediata sulla profondità, della velocità della corrente

coefficiente adimensionale di erodibilità delle sponde



ANALISI DI STABILITA' PLANIMETRICA

Qual'è la lunghezza d'onda selezionata nel processo di formazione del meandro?



Fissato $\boldsymbol{\varepsilon}$ – Variando $\boldsymbol{k} \longrightarrow (\boldsymbol{v}_0 = \boldsymbol{\varepsilon} \cdot \boldsymbol{k}^2)$

- > Il meandro tende ad amplificarsi o ad attenuarsi?
- > Il meandro migra verso valle o verso monte?





ANALISI DI STABILITA' PLANIMETRICA



Numero d'onda selezionato

Parametro perturbativo

CONFRONTO CON DATI DI CAMPO



Validazione del modello

Confronto con un modello 3D (Dipartimento MOX – Milano)

Confronto con misure di laboratorio

Confronto con dati campo (Fiume Cecina – Toscana)



INQUADRAMENTO AREA DI STUDIO
















FIUME CECINA: SITO C (2004)



Applicazione del modello ad un tratto del fiume Cecina (Sito C) Configurazione planimetrica del 1978

Dati di input:

- **Larghezza:** $2B_u^* \cong 40 m$
- **Pendenza media:** $i_f \approx 0.002$
- **Raggio di curvatura minimo:** $R_0^* \cong 320 m$
- **Lunghezza d'onda intrinseca:** $L_s^* \cong 970 m$
- **Profondita' di "bankfull":** $D_0^* \cong 1.3 m$
- **Portata liquida di "bankfull":** $Q \cong 110 \frac{m^3}{s}$
- **Diametro medio dei sedimenti:** $d_{50}^* \cong 7.4 \, mm$

Parametri adimensionali:

- **Rapporto semilarghezza/profondità:** $\beta_u \approx 15.2$
- **Parametro di Shields:** $\vartheta_u \approx 0.210$
- **Parametro di curvatura:** $v_0 \approx 0.062$
- **Numero d'onda:** $\lambda \approx 0.129$
- **Parametro "perturbativo":** $\delta \approx 0.068$
- Scabrezza relativa: $d_{50} \cong 5.6 \cdot 10^{-3}$



Velocità longitudinale U integrata sulla verticale



Variazione della quota del fondo $\Delta \eta$ rispetto alla configurazione iniziale





Analisi di stabilità planimetrica

Fiume Cecina (Sito C)



Analisi di stabilità planimetrica



Numero d'onda calcolato $\longrightarrow \lambda \approx 0.132 \quad (L_s^* \approx 950 \, m)$

Numero d'onda osservato dalla foto aerea del 1978 $\longrightarrow \lambda \cong 0.129$ $(L_s^* \cong 970 m)$



Prossimi sviluppi

• Configurazioni di equilibrio in presenza di variazioni di larghezza dell'alveo ("chute cutoff")

- Evoluzione morfodinamica:
 - altimetrica (sponde fisse, evoluzione del fondo)
 - planimetrica
- Interazione barre libere barre forzate dalla curvatura

BANK EROSION PROCESSES

May 2003

by courtesy of M. Rinaldi

BANK EROSION PROCESSES

February 2005

by courtesy of M. Rinaldi

X

Evoluzione planimetrica dei meandri

Meander Development in the Allier near Chateau de Lys, France Provided by A. Wilbers, Utrecht University

Meander bend migration and cut off using aerial photos and maps from: 1945,1960,1971,1980,1982, 1992, 1995, and 1997









IL CASO DEI CANALI A CURVATURA COSTANTE



CURVATURA COSTANTE – FONDO FISSO



Lo squilibrio fra forza centrifuga (crescente dal fondo alla superficie libera) e gradiente trasversale di pressione (costante dovuta all'inclinazione laterale del pelo libero)

Induce

MOTO SECONDARIO

Diretto verso l'esterno in prossimità del pelo libero Diretto verso l'interno in prossimità del fondo



• Il moto secondario trascina sedimenti verso l'interno e forma una barra di deposito

• La sezione si approfondisce verso l'esterno

CURVATURA COSTANTE – FONDO MOBILE



Scavo verso l'esterno

Barra di deposito verso l'interno



Cosa cambia se la curvatura non è costante?

Se la curvatura varia nella direzione longitudinale

Moto secondario aggiuntivo indotto dalla topografia (effetto di shoaling)



Problemi:

- Valutare il massimo scavo
- La sua localizzazione
- La sua distribuzione spaziale





Barre alternate libere o migranti

Perturbazioni della topografia, trasversale e longitudinale del fondo (scavi e depositi) dovute a un meccanismo di

INSTABILITA' del FONDO

Formazione di megaforme di fondo (barre migranti)

Barre migranti possono essere:

- singole (barre alternate)
- doppie (barre centrali)
- multiple (barre multiple)



Barre alternate libere o migranti

<u>Caratteristiche generali delle barre alternate:</u>

- Hanno dimensioni spaziali dell'ordine della larghezza del canale.
- Producono fenomeni di erosione e deposito dell'ordine della profondità.
- Condizionano l'evoluzione planimetrica del corso d'acqua.
- Migrano verso valle.



Si formano in alvei larghi per i quali risulti soddisfatta:

 $\beta > \beta_c (\vartheta, d_s)$

(Colombini, Seminara e Tubino, JFM 1987)

1.0

λ

1.5

 $\lambda_c 0.5$

0



Risonanza in alvei meandriformi (Blondeaux & Seminara, 1985) ϑ =0.1, d_e=0.005, plane bed 30 $\dot{Re} = 0$ lm = 0 $\max \text{Re} = 0$ 25 **RSO MONTE** (λ_R, β_R) MIGRAZIONE 20

BARRE

NO BARRE

0.8

In corrispondenza del valore β_{R} il sistema ammette una risposta libera nella forma di barre alternate stazionarie (non si amplificano nè migrano) aventi numero d'onda pari a λ_{R}

λ

0.6

0.4

Si ha risonanza (linearmente) in un alveo meandriforme se:

В

15

10

5

0

0

ALLE

ERSO

0.2

MIGRAZIONE

- il numero d'onda λ è prossimo a λ_{R}
- il rapporto semilarghezza/profondità β è prossimo a β_R

essendo i valori $\lambda_{R} \in \beta_{R}$ funzioni del parametro di Shields ϑ e della scabrezza relativa d_{s}



Possibile accoppiamento con modello 1D






