Моделирование динамики океана, морей и внутренних водоемов

В.Б.Залесный

Институт вычислительной математики РАН

Петрозаводск, 25 августа 2013 г.

Посвящается памяти Гурия Ивановича Марчука, последнего президента Академии Наук СССР, основателя Института вычислительной математики

PAH



Содержание доклада

- Теоремы: от свойств «асимптотических решений» к глобальной разрешимости задач динамики океана
- Численные методы: от МКР на равномерных сетках к алгоритмам на неструктурированных сетках, метод расщепления
- Новые задачи: от прямых к обратным (от прогноза к оптимальному управлению)
- Вычислительные эксперименты: от грубого к высокому разрешению, от «примитивных» к негидростатическим моделям
- Заключение

Теоремы

 $\begin{cases} \frac{\partial t}{\partial t} & \rho_0 & \frac{\partial y}{\partial t} \\ \frac{\partial p}{\partial z} = g\rho \\ \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} = 0 \\ \frac{\partial \rho}{\partial t} + \Gamma(z)w = 0, \end{cases}$ (2007) (2007) (2007) (2007) (2006, 2008) (300, 2008) (300, 2008) (300, 2008)

- Демидов, Марчук (1966, атм)
- Бубнов, Кажихов (1971), Бубнов (1978-1984), Марчук, Бубнов (1980), Bennet,
- $\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial t} lv &= -\frac{1}{\rho_0} \frac{\partial p}{\partial x} \\ \frac{\partial v}{\partial t} + lu &= -\frac{1}{\rho_0} \frac{\partial p}{\partial y} \end{aligned}$ Kloeden (1980, QG) и др. Сухоносов (1981), Lions et al., (1992-1995), Дымников, Филатов (1997), Temam, Тіале (2004). Titi (2007), Kukavica, Ziane

 - Агошков, Ипатова (2007, + ассим., 2010)

 $\frac{\partial p}{\partial t} + g \boldsymbol{\rho}_0 w = 0, \quad z = 0 \quad + b.c.$

Разрешимость уравнений общей циркуляции океана (Кобельков, 2006; *Агошков, Ипатова, 2007*)

$$\begin{bmatrix} \frac{du}{dt} + \begin{bmatrix} 0 & -f \\ f & 0 \end{bmatrix}^{r} u - g \mathbf{grad} \xi + A_{u} \overset{r}{u} + (A_{k})^{2} \overset{r}{u} = \overset{r}{f} - \frac{1}{\rho_{0}} \mathbf{grad} P_{a} - \frac{g}{\rho_{0}} \mathbf{grad} \int_{0}^{z} \rho_{1}(T, S) dz',$$
$$\frac{\partial \xi}{\partial t} - m \frac{\partial}{\partial x} (\int_{0}^{H} \Theta(z) u dz) - m \frac{\partial}{\partial y} (\int_{0}^{H} \Theta(z) \frac{n}{m} v dz) = f_{3},$$
$$\frac{dT}{dt} + A_{T}T = f_{T}, \frac{dS}{dt} + A_{S}S = f_{S},$$

 $\rho_1(T,S) = \rho_0 \beta_T (T - T^{(0)}) + \rho_0 \beta_S (S - S^{(0)}) + \gamma \rho_0 \beta_{TS} (T,S) + f_P,$

Некоторые ссылки

Drutsa A.V. Existence "in the large" of a solution to primitive equations in a domain with uneven bottom. RJNAMM, v. 24, no 6, 515-542, 2009.

Agoshkov V.I., Ipatova V.M. Convergence of solutions to the problem of data assimilation for a multilayer quasigeostrophic model of ocean dynamics. RJNAMM, v. 25, no 2, 105-115, 2010.

Ipatova V.M., Agoshkov V.I., Kobelkov G.M., Zalesny V.B. Theory of solvability of boundary value problems for ocean dynamics equations. RJNAMM, v. 25, no 6, 511-534, 2010

Численные методы и модели динамики океана: от МКР к МКЭ

- Методы: Саркисян (1954), К. Brayn (1969) Бокс-метод
- Марчук, Кузин и др. (1969, **1975**, 1983) МКЭ + МР
- Оганесян, Руховец, Астраханцев (1979-2006) МКЭ, МС
- Модели: MOM (Brayn et al., 1969-2013)
- ВЦ СОАН (Марчук и др., 1975, 1984)
- OPA/NEMO (Madec et al., 1988-2013), POM (Mellor, 1991-2013)
- ГМЦ (Зеленько, Реснянский, 1992-2013)
- ИВМ (Марчук, Залесный, Алексеев, Багно, Дианский, Мошонкин, Русаков, Гусев и др., 1980 2013)

Метод расщепления

- (Марчук, Яненко, Самарский, Белоцерковский и др.)
- Метод расщепления, как методология построения моделей сложных систем
- Симметризованная форма уравнений
- Сохранение энергетических характеристик (аппроксимация на сетке В.И. Лебедева)
- Многокомпонентное расщепление на ряд подсистем с неотрицательными операторами
- Отдельная подсистема имеет свой сопряженный аналог. Сопряженная модель – совокупность сопряженных подсистем
- Неявные схемы, аналитические решения, *явные методы*

Метод расщепления – как методология численного решения прямых и обратных задач

• Устойчивые неявные алгоритмы

$$\frac{\partial \boldsymbol{\varphi}}{\partial t} + \left(A_1 \,\boldsymbol{\varphi} + A_2 \,\boldsymbol{\varphi} + \dots + A_n \boldsymbol{\varphi}\right) = 0, \ \boldsymbol{\varphi}(0) = \boldsymbol{\varphi}^0, \quad A_i \ge 0$$

$$\begin{cases} \frac{\partial \varphi^{j+1/n}}{\partial t} + A_1 \varphi^{j+1/n} = 0, \qquad \varphi^{j+1/n} = \varphi^0 \\ \frac{\partial \varphi^{j+1}}{\partial t} + A_n \varphi^{j+1} = 0, \qquad \varphi^{j+1} = \varphi^{j+(n-1)/n} \\ A_1 \ge 0 \end{cases}$$

Обратные задачи и 4-х мерная вариационная ассимиляция данных наблюдений

- Теория и методы: Понтрягин и др. (1961), Lions (1968), Евтушенко (1982), Васильев (1983), Марчук (1974), Пененко, Агошков, Залесный, Шутяев, Пармузин, Ипатова и др. (1991-2013)
- Le Dimet, Talagrand (1986), Семенов и др. (1986), Bennett (1992), Courtier (1997), Schroeter, Wenzel, et al.
- Системы 3D-4D VAR: MERCATOR (Fr), FOAM (UK), HYCOM (USA), NEMOVAR (EU)

Метод вариационной инициализации (Марчук, Агошков, Шутяев, Пармузин, Залесный, 1995-2013)

$$J = \frac{1}{\sum_{0} \sum_{0} \sum_{0} \alpha^{0} (\varphi^{0} - \varphi^{0}_{data})^{2} d\Sigma_{0} + \frac{1}{\sum_{1} \sum_{1} \beta^{0} (\varphi^{0} - \varphi^{0}_{mod el})^{2} d\Sigma_{1}} + \frac{1}{3D - VAR} + \frac{1}{(\bar{t} - \tau)} \int_{\tau}^{\bar{t}} \frac{1}{\Sigma_{2}} \sum_{\Sigma_{2}} \alpha (\varphi - \varphi_{data})^{2} d\Sigma_{2} dt$$

$$4D - VAR$$

$$\boldsymbol{\varphi} \in \begin{cases} \frac{\partial \boldsymbol{\varphi}}{\partial t} + A(\boldsymbol{\varphi}) = f \\ \boldsymbol{\varphi}^{0} \in R_{N} \end{cases} \quad \begin{cases} -\frac{\partial \boldsymbol{\varphi}^{*}}{\partial t} + A^{\prime *} \left(\boldsymbol{\varphi}^{*}\right) + \widetilde{\boldsymbol{\alpha}} \left(\boldsymbol{\varphi} - \boldsymbol{\varphi}_{data}\right) = 0 \\ \boldsymbol{\varphi}^{*}(\bar{t}) = 0 \end{cases}$$

grad
$$J = -\boldsymbol{\varphi}^*(0) + \widetilde{\boldsymbol{\beta}}(\boldsymbol{\varphi}^0 - \boldsymbol{\varphi}^0_{\text{model}})$$



Пример нелинейной системы оптимальности. Краевая задача в [0,t] х Ω $\nu - \nu \left(\frac{\partial \rho(T)}{\partial z} \right) = 0,$ $\frac{\partial T}{\partial t} - \frac{\partial}{\partial z} v \frac{\partial T}{\partial z} = 0,$ $\partial T^* \quad \partial \quad \partial T^* \quad (\pi \quad \hat{\pi}) \quad \partial \rho(T) \quad \partial \quad (\pi \quad *)$

$$\begin{aligned} & -\frac{1}{\partial t} - \frac{1}{\partial z} \nabla \frac{1}{\partial z} + \alpha (T - T) = -\frac{1}{\partial T} \nabla \frac{1}{\partial z} (v \cdot v), \\ & v^* + \frac{\partial T}{\partial z} \frac{\partial T^*}{\partial z} = 0 \\ & T^* = 0, \quad \text{при} \quad t = t_1, \quad t = t_0. \end{aligned}$$

Линейная 4-х мерная задача в терминах сопряженной функции

$$\left(\frac{\partial}{\partial t} + A\right)\alpha^{-1} \left(-\frac{\partial}{\partial t} + A^*\right)\varphi^* = \left(\frac{\partial}{\partial t} + A\right)\varphi_{data}$$

 $\varphi^* = 0$, при $t = t_0$, $t = t_1$

Линейная 4-х мерная задача в терминах сопряженной функции. Схема по времени

$$\frac{\varphi^{j+1} - \varphi^{j}}{\tau} + A_1 \varphi^{j+1} + A_0 \varphi^{j} = 0$$

$$(E + \tau A_1) (E - \tau A_0) \varphi^{*j-1} - [(E + \tau A_1)^2 + (E - \tau A_0)^2] \varphi^{*j} + (E + \tau A_1) (E - \tau A_0) \varphi^{*j+1} = f$$

Разностные краевые задачи в терминах сопряженной функции

$$\frac{\partial^2 \varphi^*}{\partial t^2} - AA^* \varphi^* + (A - A^*) \varphi^* = f$$

Неявная схема $\left[E + \frac{\tau}{2}\left(A + A^*\right)\right] \frac{\varphi^{*j+1} - 2\varphi^{*j} + \varphi^{*j-1}}{\tau^2} - AA^*\varphi^{*j} + \left(A - A^*\right) \frac{\varphi^{*j+1} - \varphi^{*j-1}}{2\tau} = f$

Явная схема

$$\left[E - \frac{\tau}{2}(A + A^*)\right]\frac{\varphi^{*j+1} - 2\varphi^{*j} + \varphi^{*j-1}}{\tau^2} - AA^*\varphi^{*j} + (A - A^*)\frac{\varphi^{*j+1} - \varphi^{*j-1}}{2\tau} = f$$

Вычислительные эксперименты. Модель ИВМ РАН (Марчук и др., 2013)

- **о-система координат на сфере с** произвольным расположением полюсов
- Эволюционная формулировка задачи
- Симметризованная запись уравнений
- Расщепление на энергетически сбалансированные подсистемы
- Формулировка сопряженных подсистем. Неявные схемы

Уравнения динамики океана в σ -системе: $\sigma = \frac{Z - \zeta}{H - \zeta}$

$$\frac{du}{dt} - lv = -\frac{1}{\rho_0 r_x} \frac{\partial p}{\partial x} + \frac{g}{\rho_0 r_x} \frac{\partial Z}{\partial x} \rho + \Lambda_u u$$

$$\frac{dv}{dt} + lu = -\frac{1}{\rho_0 r_y} \frac{\partial p}{\partial y} + \frac{g}{\rho_0 r_y} \frac{\partial Z}{\partial y} \rho + \Lambda_v v$$

$$\frac{\partial p}{\partial \sigma} = g Z_\sigma \rho$$

$$-\frac{\partial \xi}{\partial t} + \frac{1}{r_x r_y} \left[\frac{\partial}{\partial x} (Z_\sigma r_y u) + \frac{\partial}{\partial y} (Z_\sigma r_x v) \right] + \frac{\partial \omega}{\partial \sigma} = 0$$

$$\frac{d}{dt} (Z_\sigma T) = \Lambda_T T \qquad \frac{d}{dt} (Z_\sigma S) = \Lambda_S S$$

 $\rho = \rho(T, S, Z)$

Закон сохранения полной энергии

 Пусть отсутствуют внешние и внутренние источники и стоки. Тогда можно получить закон сохранения полной энергии, умножая скалярно уравнения модели на вектор

$$(\boldsymbol{\rho}_0 u, \boldsymbol{\rho}_0 v, \boldsymbol{\omega}, p, -gZ)$$

• Имеем

$$\frac{\partial}{\partial t} \int_{\Sigma} \frac{\rho_0}{2} Z_{\sigma} \left(u^2 + v^2 \right) d\Sigma - \frac{\partial}{\partial t} \int_{\Sigma} g Z_{\sigma} Z \rho \, d\Sigma = 0$$

Симметризованная форма уравнений

$$\frac{du}{dt} - \tilde{l}v = -\frac{1}{\rho_0 r_x} \frac{\partial \tilde{p}}{\partial x} + \frac{g}{2\rho_0 r_x} \left(\rho \frac{\partial Z}{\partial x} - Z \frac{\partial \rho}{\partial x}\right) + \Lambda_u u$$

$$\frac{dv}{dt} + \tilde{l}u = -\frac{1}{\rho_0 r_y} \frac{\partial \tilde{p}}{\partial y} + \frac{g}{2\rho_0 r_y} \left(\rho \frac{\partial Z}{\partial y} - Z \frac{\partial \rho}{\partial y}\right) + \Lambda_v v$$

$$\frac{\partial \tilde{p}}{\partial \sigma} = \frac{g}{2} \left(\rho \frac{\partial Z}{\partial \sigma} - Z \frac{\partial \rho}{\partial \sigma}\right)$$

$$\frac{\partial \zeta}{\partial t} + \frac{1}{r_x r_y} \left[\frac{\partial}{\partial x} \left(Dr_y u\right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(Dr_x v\right)\right] + \frac{\partial \omega}{\partial \sigma} = 0$$

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} = \frac{1}{2} \left[1 - \frac{\partial}{\partial t} \left(r_y u\right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(Dr_x v\right)\right] + \frac{\partial \omega}{\partial \sigma} = 0$$

$$D\frac{\partial \rho}{\partial t} + \frac{1}{2} \left\{ \underbrace{\frac{1}{r_y r_x} \frac{\partial}{\partial x} \left(Dur_y \rho \right)}_{1} + \frac{Du}{r_x} \frac{\partial \rho}{\partial x}}_{1} + \underbrace{\frac{1}{r_x r_y} \frac{\partial}{\partial y} \left(Dvr_x \rho \right)}_{2} + \underbrace{\frac{Dv}{r_y} \frac{\partial \rho}{\partial y}}_{2} + \underbrace{\frac{\partial}{\partial \sigma} \left(\omega \rho T \right)}_{3} + \omega \frac{\partial \rho}{\partial \sigma}}_{3} \right\} = \Lambda \rho$$

Метод расщепления. Выделение подсистемы негидростатической динамики

$$\frac{du}{dt} = -\frac{1}{\rho_0} \frac{\partial \tilde{p}}{\partial x} \qquad \qquad \frac{dv}{dt} = -\frac{1}{\rho_0} \frac{\partial \tilde{p}}{\partial y}$$

$$\frac{dw}{dt} = -\frac{1}{\rho_0} \left(\frac{\partial \tilde{p}}{\partial z} - g\rho \right) \qquad \qquad \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} = 0$$

$$\left(\frac{\partial \tilde{p}}{\partial z} - g\rho \right) = \frac{\partial}{\partial z} \left[\tilde{p} - \left(p_{atm} - g\rho_0 \zeta + g \int_0^z \rho \, dz_1 \right) \right]$$

$$p(t, x, y, z) = \tilde{p}(t, x, y, z) - \left[p_{atm} - g\rho_0 \zeta(t, x, y) + g \int_0^z \rho(t, x, y, z_1) dz_1 \right]$$

Введем о- координату и є - регуляризацию

$$Z_{\sigma} \frac{\partial u}{\partial t} = g Z_{\sigma} \frac{\partial \xi}{\partial x} - \frac{1}{\rho_{0}} Z_{\sigma} \frac{\partial p}{\partial x} + \frac{1}{\rho_{0}} Z_{x} \frac{\partial p}{\partial \sigma} + f_{1}$$

$$Z_{\sigma} \frac{\partial v}{\partial t} = g Z_{\sigma} \frac{\partial \xi}{\partial y} - \frac{1}{\rho_{0}} Z_{\sigma} \frac{\partial p}{\partial y} + \frac{1}{\rho_{0}} Z_{y} \frac{\partial p}{\partial \sigma} + f_{2} \qquad Z_{\sigma} \frac{\partial w}{\partial t} = -\frac{1}{\rho_{0}} \frac{\partial p}{\partial \sigma}$$

$$\varepsilon Z_{\sigma} \frac{\partial \left(p - \overline{p}\right)}{\partial t} - \frac{\partial \zeta}{\frac{\partial t}{6}} + \left[\frac{\partial}{\partial x} \left(Z_{\sigma}u\right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(Z_{\sigma}v\right)\right] + \frac{\partial}{\frac{\partial y}{2}} + \frac{\partial}{\frac{\partial z}{6}} \left[\frac{w}{2} - \left(\frac{\partial Z}{\frac{\partial t}{6}} + \frac{Z_{x}u}{4} + \frac{Z_{y}v}{5}\right)\right] = 0$$

Подсистема негидростатической динамики по вертикальной координате

э.

$$\frac{\partial u'}{\partial t} = \frac{1}{\rho_0 Z_\sigma} \left[\underbrace{Z_x \frac{\partial (p - \overline{p})}{\partial \sigma}}_{1} - \int_0^1 \left(Z_x \frac{\partial (p - \overline{p})}{\partial \sigma} \right) d\sigma \right]$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial \mathbf{v}'}{\partial t} &= \frac{1}{\rho_0 Z_\sigma} \left[\underbrace{Z_y \frac{\partial (p - \overline{p})}{\partial \sigma}}_{2} - \int_0^1 \left(Z_y \frac{\partial (p - \overline{p})}{\partial \sigma} \right) d\sigma \right] \\ \frac{\partial w}{\partial t} &= -\frac{1}{\underbrace{\rho_0 Z_\sigma}_{3}} \frac{\partial (p - \overline{p})}{\partial \sigma} = 0 \\ \varepsilon Z_\sigma \frac{\partial \left(p - \overline{p} \right)}{\partial t} + \frac{\partial}{\partial \sigma} \left[\underbrace{W}_3 - \left(Z_t + \underbrace{u Z_x}_{1} + \underbrace{v Z_y}_{2} \right) \right] = 0. \end{aligned}$$

Аппроксимация: МКР, МКЭ. Закон сохранения и потеря локальности. Диагонализация.

$$\frac{\partial u}{\partial t} - lv - g\frac{\partial \zeta}{\partial x} = 0$$

$$\frac{\partial v}{\partial t} + lu - g\frac{\partial \zeta}{\partial y} = 0, \quad (\vec{u}, \vec{n})|_{\partial D} = 0$$

$$- \frac{\partial \zeta}{\partial t} + \frac{\partial H u}{\partial x} + \frac{\partial H v}{\partial y} = 0$$

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 v}{\partial t^2} + l^2 v - g\left(\frac{\partial^2}{\partial t \partial y} - l\frac{\partial}{\partial x}\right)\zeta = 0\\ \frac{\partial^2 \zeta}{\partial t^2} - \frac{\partial}{\partial x}gH\frac{\partial \zeta}{\partial x} - \left(\frac{\partial^2}{\partial t \partial y} + \frac{\partial}{\partial x}l\right)Hv = 0 \end{cases}$$



Мировой океан. 4-х мерная вариационная ассимиляция данных буев АРГО







Буи АРГО



4-х мерная вариационная инициализация Мирового океана. Температура на уровне 10 м, апрель 2008: оптимальное решение (слева), данные АРГО (справа)



Tem ARGO Apr 10 m







4-х мерная вариационная инициализация Мирового океана. Температура на уровне 100 м, апрель 2008: оптимальное решение (слева), данные АРГО (справа)











4-х мерная вариационная инициализация Мирового океана. Температура на уровне 10 м, октябрь 2008: оптимальное решение (слева), данные АРГО (справа)



4-х мерная вариационная инициализация Мирового океана. Температура на уровне 100 м, октябрь 2008: оптимальное решение (слева), данные АРГО (справа)



4-х мерная вариационная инициализация Мирового океана. Температура и течения на уровне 100 м, апрель 2008



4-х мерная вариационная инициализация Мирового океана. Температура и течения на уровне 100 м, октябрь 2008



Индийский океан

- Индийский океан, 1/8°х1/12°х21
- Долгосрочная программа сотрудничества по науке и технологии между Россией и Индией (2005-2008).
- Проект

«Разработка системы ассимиляции данных в океане для оперативного использования»

(ИВМ РАН, National Centre for Medium Range Weather Forecasting). Схема циркуляции (Shankar et al.2002). GW: Great Whirl; and SH:Socotra high LH:Lakshadweep high; LL:Lakshadweep low. Модель ИВМ. Среднемесячные течения в Аравийском море осредненные в слое 20-120 м.



Индийский океан: 1/8°х1/12°х21, Ro > 45 км Соленость на уровне 100 м



Модель Черного моря



Black Sea topography [m]

Среднемесячная температура: прямая модель, модель с ассимиляцией, данные наблюдений (сверху вниз). Июль, 100 м



Среднемесячная соленость: прямая модель, модель с ассимиляцией, данные наблюдений (сверху вниз). Июль, 100 м



Среднемесячные течения: прямая модель, модель с ассимиляцией (сверху вниз). Март, 10 м



Среднемесячные течения: прямая модель, модель с ассимиляцией (внизу). Июль, 100 м



Среднемесячный уровень моря: прямая модель, модель с ассимиляцией Т, S (внизу). Март



Среднемесячный уровень моря: модель с ассимиляцией S, локальной T, S (внизу). Март



Среднемесячный уровень моря: модель с ассимиляцией S, локальной T, S (внизу). Март



Негидростатическая модель Балтийского море (Тамсалу и др., 2008-2013)

- Модуль негидростатической динамики дополнительный этап расщепления
- k-w параметризация турбулентности
- Модуль морской экосистемы
- Расчеты во вложенных подобластях (2008)
- Модель «с полюсом у Петербурга» (2013)

Модель турбулентности

$$\begin{aligned} D_t k &= \frac{1}{H} \frac{\partial}{\partial \sigma} \frac{\boldsymbol{v}_u}{\boldsymbol{\sigma}_k} \frac{\partial k}{\partial \sigma} + \mathbf{\Lambda} k + H \left(\boldsymbol{v}_u G^2 - \boldsymbol{v}_\rho N^2 - \boldsymbol{\varepsilon} \right) \\ D_t \boldsymbol{\varepsilon} &= \frac{1}{H} \frac{\partial}{\partial \sigma} \frac{\boldsymbol{v}_u}{\boldsymbol{\sigma}_{\varepsilon}} \frac{\partial \boldsymbol{\varepsilon}}{\partial \sigma} + \mathbf{\Lambda} \boldsymbol{\varepsilon} + H \frac{\boldsymbol{\varepsilon}}{k} \left(c_1^{\varepsilon} \boldsymbol{v}_u G^2 - c_3^{\varepsilon} \boldsymbol{v}_\rho N^2 - c_2^{\varepsilon} \boldsymbol{\varepsilon} \right) \\ D_t \boldsymbol{\omega} &= \frac{1}{H} \frac{\partial}{\partial \sigma} \frac{\boldsymbol{v}_u}{\boldsymbol{\sigma}_{\omega}} \frac{\partial \boldsymbol{\omega}}{\partial \sigma} + \mathbf{\Lambda} \boldsymbol{\omega} + H \frac{\boldsymbol{\omega}}{k} \left(c_1^{\omega} \boldsymbol{v}_u G^2 - c_3^{\omega} \boldsymbol{v}_\rho N^2 - c_2^{\omega} \boldsymbol{\varepsilon} \right) \end{aligned}$$

$$\boldsymbol{\omega} = \frac{\boldsymbol{\varepsilon}}{\left(c_{S}^{0}\right)^{4}k} \qquad G^{2} = \left(\frac{1}{H}\frac{\partial u}{\partial \boldsymbol{\sigma}}\right)^{2} + \left(\frac{1}{H}\frac{\partial v}{\partial \boldsymbol{\sigma}}\right)^{2} + \left(\frac{1}{H}\frac{\partial w}{\partial \boldsymbol{\sigma}}\right)^{2} \qquad N^{2} = \frac{1}{H}\frac{g}{\boldsymbol{\rho}_{0}}\frac{\partial \boldsymbol{\rho}_{pot}}{\partial \boldsymbol{\sigma}}$$

$$\boldsymbol{v}_{u} = \frac{c_{S}^{u}}{c_{S}^{0}} \frac{k}{\boldsymbol{\omega}} \qquad \boldsymbol{v}_{\rho} = \frac{\boldsymbol{v}_{u}}{\Pr}$$

Расщепление (k-w) модели турбулентности на 3 этапа

$$\begin{cases} D_t k = \frac{1}{H} \frac{\partial}{\partial \sigma} \frac{\boldsymbol{v}_u}{\boldsymbol{\sigma}_k} \frac{\partial k}{\partial \sigma} + \mathbf{\Lambda} k + H \left(\boldsymbol{v}_u G^2 - \boldsymbol{v}_\rho N^2 - \boldsymbol{\varepsilon} \right) \\ D_t \boldsymbol{\omega} = \frac{1}{H} \frac{\partial}{\partial \sigma} \frac{\boldsymbol{v}_u}{\boldsymbol{\sigma}_\omega} \frac{\partial \boldsymbol{\omega}}{\partial \sigma} + \mathbf{\Lambda} \boldsymbol{\omega} + H \frac{\boldsymbol{\omega}}{k} \left(c_1^{\boldsymbol{\omega}} \boldsymbol{v}_u G^2 - c_3^{\boldsymbol{\omega}} \boldsymbol{v}_\rho N^2 - c_2^{\boldsymbol{\omega}} \boldsymbol{\varepsilon} \right) \end{cases}$$

(1)
$$\begin{cases} D_{t}k = \frac{1}{H} \frac{\partial}{\partial \sigma} \frac{\boldsymbol{v}_{u}}{\boldsymbol{\sigma}_{k}} \frac{\partial k}{\partial \sigma} + \boldsymbol{\Lambda}k \\ D_{t}\boldsymbol{\omega} = \frac{1}{H} \frac{\partial}{\partial \sigma} \frac{\boldsymbol{v}_{u}}{\boldsymbol{\sigma}_{\omega}} \frac{\partial \boldsymbol{\omega}}{\partial \sigma} + \boldsymbol{\Lambda}\boldsymbol{\omega} \end{cases} (2) \begin{cases} \frac{\partial k}{\partial t} = \frac{c_{S}^{u}}{c_{S}^{0}} \left(G^{2} - \frac{1}{\Pr}N^{2}\right) \frac{k}{\boldsymbol{\omega}} \\ \frac{\partial \boldsymbol{\omega}}{\partial t} = \left(c_{1}^{\omega}G^{2} - \frac{c_{3}^{\omega}}{\Pr}N^{2}\right) \frac{c_{S}^{u}}{c_{S}^{0}} \end{cases} \\ (3) \begin{cases} \frac{\partial k}{\partial t} = -\left(c_{S}^{0}\right)^{4} \boldsymbol{\omega} \cdot k \\ \frac{\partial \boldsymbol{\omega}}{\partial t} = -c_{2}^{\omega}\left(c_{S}^{0}\right)^{4} \boldsymbol{\omega}^{2} \end{cases} \boldsymbol{\mathcal{E}} = \left(c_{S}^{0}\right)^{4} \boldsymbol{k} \cdot \boldsymbol{\omega} \end{cases}$$

Балтийское море. Разрешение в подобластях: (1) 3*3 пт; (2) 1*1 пт; (3) 1/4*1/4 пт; (4) 1/20*1/20 пт



IV Muuga lahe piirkond



II Soome laht



III Soome lahe osa



avatud piir

anan haundam

Глубина моря: Финский залив (1.85 км, слева), Таллинский залив (93 м, справа)



Бухта Мууга: сравнение с наблюдениями





Таллинский залив. Разрез вдоль 59.5 с.ш.: 1) скорость (см/с), 2) верникальная скорость (см/с), 3) коэфф. турбулентной вязкости, 4) кинетическая энергия (06.08.2003)















Эффект разрушения ветровых волн. Кинетическая энергия на поверхности.

А. Без волн: $k(\min) = 2.8 \text{ cm}^2/c^2$, $k(\max) = 3.7 \text{ cm}^2/c^2$ В. С волнами: $k(\min) = 40.5 \text{ cm}^2/c^2$, $k(\max) = 226 \text{ cm}^2/c^2$

Загрязнение пассивной примесью. Сопряженная задача

1

$$\begin{aligned} H\frac{\partial\varphi}{\partial t} + \frac{1}{2} \left[\frac{1}{r_{x}r_{y}} \frac{\partial}{\partial x} (Hr_{y}u\varphi) + \frac{Hu}{r_{x}} \frac{\partial\varphi}{\partial x} + \frac{1}{r_{x}r_{y}} \frac{\partial}{\partial y} (Hr_{x}v\varphi) + \frac{Hv}{r_{y}} \frac{\partial\varphi}{\partial y} + \frac{\partial}{\partial\sigma} (\omega\varphi) + \omega \frac{\partial\varphi}{\partial\sigma} \right] - \frac{1}{H} \frac{\partial}{\partial\sigma} v \frac{\partial\varphi}{\partial\sigma} - \Lambda_{x,y} \varphi = 0 \end{aligned}$$

$$v \frac{\partial \varphi}{\partial \sigma} = Q \qquad \sigma = 0 \qquad T \\ v \frac{\partial \varphi}{\partial \sigma} = 0 \qquad \sigma = 1 \qquad J = \int_{0}^{T} \int_{D} \varphi(x, y, \sigma, t) \eta(x, y, \sigma, t) dD dt$$

$$J = \int_{0}^{T} \int_{D_0} \varphi^*(x, y, \sigma, t) Q(x, y, t) dD_0 dt + \int_{D} \varphi^0 \varphi^{*0} dD$$

Сопряженное уравнение, функция чувствительности Ф

$$-H\frac{d\varphi^{*}}{dt} - \frac{1}{H}\frac{\partial}{\partial\sigma}\nu\frac{\partial\varphi^{*}}{\partial\sigma} - \Lambda_{x,y}\varphi^{*} = \eta(x, y, \sigma, t)$$
$$Q = \begin{cases} Q_{0} & t \in (0, t_{1}) \\ 0 & t \in (t_{1}, T) \end{cases}$$

$$\delta J = \int_{D_0} \delta Q_0(x, y) \left(\int_0^{t_1} \varphi^*(x, y, \sigma, t) dt \right) dD_0$$
$$\Phi(x, y, \sigma) = \int_0^{t_1} \varphi^*(x, y, \sigma, t) dt$$

Сопряженная задача (о. Хиума). Функция влияния: поверхность, дно (справа), t=30 сут.



Модель Балтики, «полюс» у Петербурга. Уровень моря, март. Справа – Финский залив



Сопряженная задача (Таллин-Хельсинки). Функция влияния и «обратные течения»: поверхность, 45 м (справа), t=30 сут.



Заключение

- Исследование корректности математических задач динамики океана
- Эволюционная форма уравнений динамики океана. Выделение баротропной циркуляции
- Метод расщепления. Симметризация уравнений, негидростатическая модель.
- Метод сопряженных уравнений, вариационная ассимиляция. Сочетание методов расщепления и сопряженных уравнений
- Метод сопряженных уравнений. Анализ чувствительности сложных систем.
 Энергоактивные зоны океана