

Propriedades de boa colocação para a equação ILWR e um sistema de tipo Boussinesq

Janaina Schoeffel
janainaschoeffel@ufpr.br

Docente no Setor de Educação Profissional - SEPT
Universidade Federal do Paraná - UFPR

06 de junho de 2017

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

- 1 Introdução
- 2 A equação ILW Regularizada
- 3 O sistema do tipo Boussinesq para ondas intermediárias

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

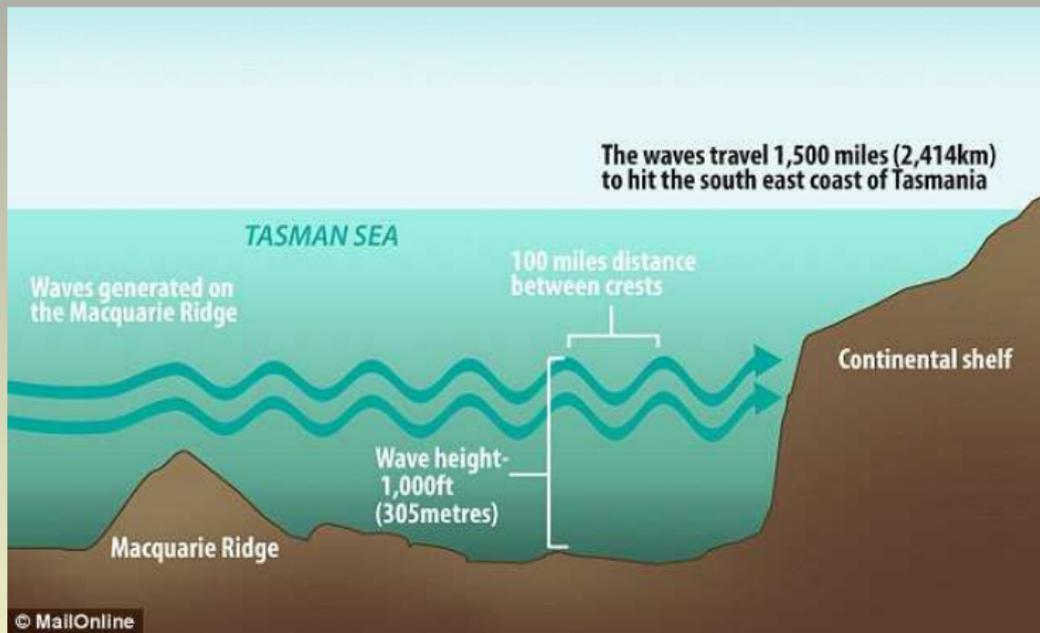


Figura: Esquema para ondas internas. Fonte: MailOnline: Science & Tech, 28/01/2015.

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

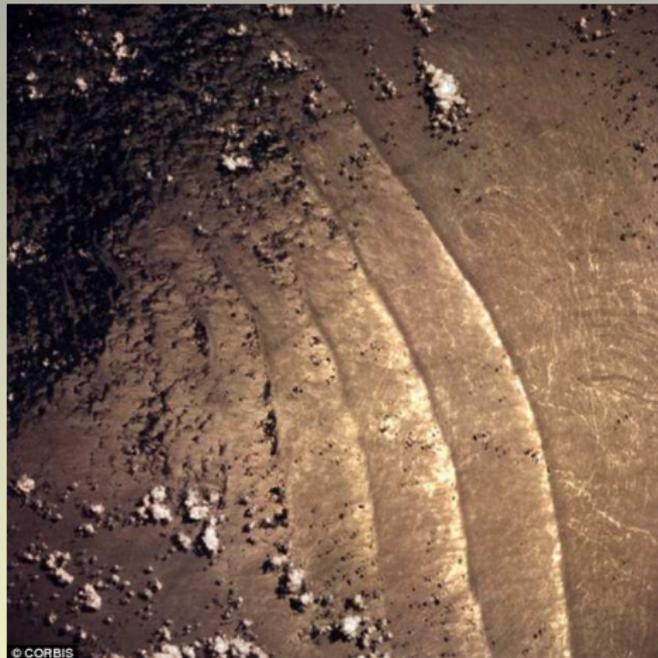


Figura: Ondas internas no oceano. Fonte: MailOnline: Science & Tech, 28/01/2015.

O modelo dispersivo não linear

Introdução

A equação ILW Regularizada

O sistema do tipo Boussinesq para ondas intermediárias

$$\begin{cases} \eta_t - [(1 - \alpha\eta)u]_x = 0 \\ u_t + \alpha u u_x - \eta_x = \sqrt{\beta} \frac{\rho_2}{\rho_1} \mathcal{T}[u_{xt}] + \frac{\beta}{3} u_{xxt}. \end{cases}$$

onde

$$\widehat{\mathcal{T}[f]}(k) = i \coth(kh) \widehat{f}(k), \quad k \neq 0, \quad k \in \mathbb{R} \text{ (ou } \mathbb{Z}\text{)}.$$

No domínio físico, é a convolução com os núcleos:

$$T(x; h) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \frac{1}{2h} \coth\left(\frac{\pi}{2h}x\right), \quad \text{ou}$$

$$T_{\text{per}}(x; h) = -\frac{2K}{\pi} \left[Z\left(\frac{Kx}{\pi}\right) + dn\left(\frac{Kx}{\pi}\right) \operatorname{cs}\left(\frac{Kx}{\pi}\right) \right].$$

O modelo dispersivo não linear

Introdução

A equação ILW Regularizada

O sistema do tipo Boussinesq para ondas intermediárias

$$\begin{cases} \eta_t - [(1 - \alpha\eta)u]_x = 0 \\ u_t + \alpha u u_x - \eta_x = \sqrt{\beta} \frac{\rho_2}{\rho_1} \mathcal{T}[u_{xt}] + \frac{\beta}{3} u_{xxt}. \end{cases}$$

onde

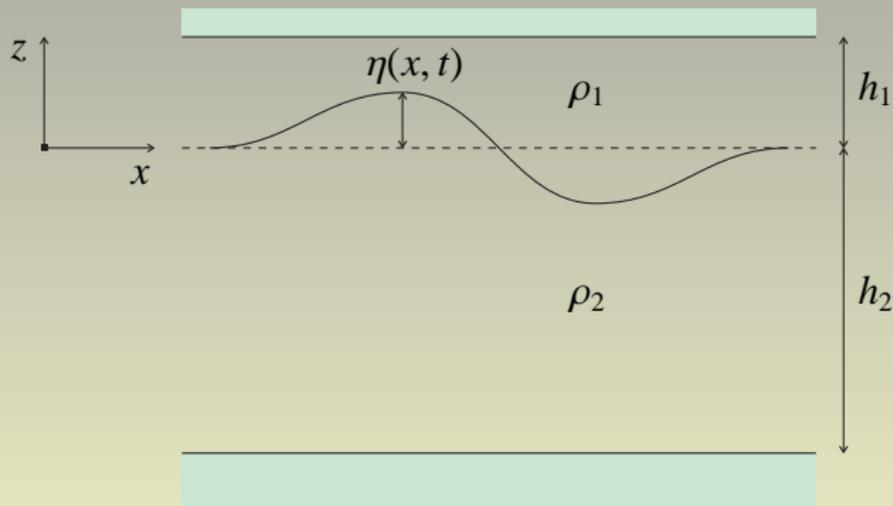
$$\widehat{\mathcal{T}[f]}(k) = i \coth(kh) \widehat{f}(k), \quad k \neq 0, \quad k \in \mathbb{R} \text{ (ou } \mathbb{Z}\text{)}.$$

No domínio físico, é a convolução com os núcleos:

$$T(x; h) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \frac{1}{2h} \coth\left(\frac{\pi}{2h}x\right), \quad \text{ou}$$

$$T_{\text{per}}(x; h) = -\frac{2K}{\pi} \left[Z\left(\frac{Kx}{\pi}\right) + dn\left(\frac{Kx}{\pi}\right) \text{cs}\left(\frac{Kx}{\pi}\right) \right].$$

Esquema do modelo



$$\alpha = \frac{\tilde{a}}{h_1} \quad \sqrt{\beta} = \frac{h_1}{L} \quad h = \frac{h_2}{L}$$

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

Choi e Camassa (1999): sem o termo $\frac{\beta}{3}u_{xxt}$.

Zárate, Alfaro, Nachbin e Choi (2009): versão melhorada.

$$H^s(\mathbb{R}) = \left\{ f \in \mathcal{S}'(\mathbb{R}); \hat{f} \text{ é mensurável e } \|f\|_s < \infty \right\},$$

$$\|f\|_s = \left[\int_{-\infty}^{\infty} (1 + k^2)^s |\hat{f}(k)|^2 dk \right]^{\frac{1}{2}}$$

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

Choi e Camassa (1999): sem o termo $\frac{\beta}{3}u_{xxt}$.

Zárate, Alfaro, Nachbin e Choi (2009): versão melhorada.

$$H^s(\mathbb{R}) = \left\{ f \in \mathcal{S}'(\mathbb{R}); \hat{f} \text{ é mensurável e } \|f\|_s < \infty \right\},$$

$$\|f\|_s = \left[\int_{-\infty}^{\infty} (1 + k^2)^s |\hat{f}(k)|^2 dk \right]^{\frac{1}{2}}$$

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

- 1 Introdução
- 2 A equação ILW Regularizada
- 3 O sistema do tipo Boussinesq para ondas intermediárias

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

Joseph (1977) →

$$\text{ILW: } u_t + u_x - \frac{3}{2}\alpha uu_x - \sqrt{\beta} \frac{\rho_2}{\rho_1} \mathcal{T}[u_{xx}] = 0.$$

Abdelouhab, Bona, Felland, Saut (1989): H^s , $s > 3/2$.

Burq e Planchon (2008): H^s , $s > 1/4$.

$$\text{ILWR: } u_t + u_x - \frac{3}{2}\alpha uu_x - \sqrt{\beta} \frac{\rho_2}{\rho_1} \mathcal{T}[u_{xt}] = 0.$$

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

Joseph (1977) →

$$\text{ILW: } u_t + u_x - \frac{3}{2}\alpha uu_x - \sqrt{\beta} \frac{\rho_2}{\rho_1} \mathcal{T}[u_{xx}] = 0.$$

Abdelouhab, Bona, Felland, Saut (1989): H^s , $s > 3/2$.

Burq e Planchon (2008): H^s , $s > 1/4$.

$$\text{ILWR: } u_t + u_x - \frac{3}{2}\alpha uu_x - \sqrt{\beta} \frac{\rho_2}{\rho_1} \mathcal{T}[u_{xt}] = 0.$$

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

$$A(k) = \begin{cases} 1 + \sqrt{\beta} \frac{\rho_2}{\rho_1} k \coth(kh), & \text{se } k \neq 0, \\ 1 + \frac{\sqrt{\beta}}{h} \frac{\rho_2}{\rho_1}, & \text{se } k = 0. \end{cases}$$

$$\text{ILW: } \frac{\omega_{\text{nreg}}(k)}{k} = A(k) \xrightarrow{|k| \rightarrow \infty} \infty.$$

$$\text{ILWR: } \frac{\omega(k)}{k} = \frac{1}{A(k)} \xrightarrow{|k| \rightarrow \infty} 0.$$

Teorema 2.1.

O problema

$$\begin{cases} u \in C(\mathbb{R}, H^s(\text{ou } H_{per}^s)) \\ u_t + u_x - \sqrt{\beta} \frac{\rho_2}{\rho_1} \mathcal{T}(u_{xt}) = 0 \text{ em } H^s(\text{ou } H_{per}^s) \\ u(0) = \phi \in H^s(\text{ou } H_{per}^s), \end{cases}$$

$s \in \mathbb{R}$, é globalmente bem-posto. Sua única solução, que depende continuamente do dado inicial, é dada por

$$u(x, t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \mathcal{F}^{-1} \left[e^{\frac{-ik}{A(k)} t} \hat{\phi}(k) \right] (x), \text{ no caso não periódico, e}$$

$$u(x, t) = \mathcal{F}^{-1} \left[e^{\frac{-ik}{A(k)} t} \hat{\phi}(k) \right] (x), \text{ no caso periódico.}$$

Teorema 2.2.

Sejam $s > \frac{1}{2}$ e $\phi \in H^s$. Então existe $T = T(s, \|\phi\|_s) > 0$ tal que o problema de Cauchy não linear

$$\begin{cases} u \in C([-T, T], H^s \text{ (ou } H_{per}^s)) \\ u_t + u_x - \frac{3}{2}\alpha uu_x - \sqrt{\beta} \frac{\rho_2}{\rho_1} \mathcal{T}(u_{xt}) = 0 \text{ em } H^s \text{ (ou } H_{per}^s) \\ u(0) = \phi \in H^s \text{ (ou } H_{per}^s), \end{cases}$$

é localmente bem-posto.

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

Definição.

Sejam X, Y espaços de Banach e $F : Y \rightarrow X$ uma função contínua. Diz-se que o problema de Cauchy

$$\begin{cases} u_t(t) = F(u(t)) & \in X \\ u(0) = \phi & \in Y, \end{cases}$$

é localmente bem-posto em Y se

- (a) $\exists T > 0$ e uma função $u \in C([-T, T]; Y)$ tal que $u(0) = \phi$ e a equação diferencial é satisfeita no seguinte sentido

$$\lim_{h \rightarrow 0} \left\| \frac{u(t+h) - u(t)}{h} - F(t, u(t)) \right\|_X = 0;$$

Definição.

(b) o problema de Cauchy tem no máximo uma solução em $C([-T, T]; Y)$;

(c) e o mapa $\phi \mapsto u$ é contínuo.

Mais precisamente, sejam $\phi^*, \phi_n \in Y$, $n = 1, 2, \dots$, tais que $\phi_n \xrightarrow{Y} \phi^*$ e $u^* \in C([-T^*, T^*]; Y)$, u_n as soluções correspondentes. Então, $\forall n$ suficientemente grande, as soluções u_n podem ser estendidas para o intervalo $[-T^*, T^*]$ e vale

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \sup_{[-T^*, T^*]} \|u_n(t) - u_\infty(t)\|_Y = 0.$$

Equação integral:
$$u(t) = \phi - \int_0^t G \left(\frac{3}{4} \alpha u^2(\tau) - u(\tau) \right) d\tau.$$

$$J : \Lambda \longrightarrow \Lambda$$

$$v \longmapsto Jv : [-T, T] \longrightarrow H_{\text{per}}^s \text{ (ou } H_{\text{per}}^s),$$

$$Jv(t) = \phi - \int_0^t G \left(\frac{3}{4} \alpha v^2(\tau) - v(\tau) \right) d\tau.$$

Teorema 2.3 (Teorema do Ponto Fixo de Banach).

Seja (Λ, d) um espaço métrico completo e suponha que $J : \Lambda \rightarrow \Lambda$ é uma contração estrita. Então J tem um único ponto fixo, isto é, existe um único $x_0 \in \Lambda$ tal que $J(x_0) = x_0$.

Equação integral:
$$u(t) = \phi - \int_0^t G \left(\frac{3}{4} \alpha u^2(\tau) - u(\tau) \right) d\tau.$$

$$J: \Lambda \longrightarrow \Lambda$$
$$v \longmapsto Jv: [-T, T] \longrightarrow H_{\text{per}}^S \text{ (ou } H_{\text{per}}^S),$$

$$Jv(t) = \phi - \int_0^t G \left(\frac{3}{4} \alpha v^2(\tau) - v(\tau) \right) d\tau.$$

Teorema 2.3 (Teorema do Ponto Fixo de Banach).

Seja (Λ, d) um espaço métrico completo e suponha que $J: \Lambda \rightarrow \Lambda$ é uma contração estrita. Então J tem um único ponto fixo, isto é, existe um único $x_0 \in \Lambda$ tal que $J(x_0) = x_0$.

$$\Lambda = \Lambda(T, R, \phi) = \{v \in C([-T, T]; H^s \text{ (ou } H_{\text{per}}^s)); d(v, \Phi) \leq R\}.$$

$$T = \min \{T_1, T_2\},$$

$$T_1 = \sqrt{\beta} \frac{\rho_2}{\rho_1} \left(\frac{R}{R + \|\phi\|_s} \right) \left(\frac{1}{\frac{3}{4}\alpha C_s (R + \|\phi\|_s) + 1} \right),$$

$$T_2 = \sqrt{\beta} \frac{\rho_2}{\rho_1} \frac{1}{C_s \left(\frac{3}{2}\alpha (R + \|\phi\|_s) + 1 \right)}.$$

$$\Lambda = \Lambda(T, R, \phi) = \{v \in C([-T, T]; H^s \text{ (ou } H_{\text{per}}^s)); d(v, \Phi) \leq R\}.$$

$$T = \min \{T_1, T_2\},$$

$$T_1 = \sqrt{\beta} \frac{\rho_2}{\rho_1} \left(\frac{R}{R + \|\phi\|_s} \right) \left(\frac{1}{\frac{3}{4}\alpha C_s (R + \|\phi\|_s) + 1} \right),$$

$$T_2 = \sqrt{\beta} \frac{\rho_2}{\rho_1} \frac{1}{C_s \left(\frac{3}{2}\alpha (R + \|\phi\|_s) + 1 \right)}.$$

(a) Existência de solução

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

$$\exists! v \in \Lambda \text{ tal que } v(t) = \phi - \int_0^t G * \left(\frac{3}{4} \alpha v^2(\tau) - v(\tau) \right) d\tau$$

$$\lim_{h \rightarrow 0} \left\| \frac{v(t+h) - v(t)}{h} - \tilde{G} * (v(t)) \right\|_s = 0.$$

(a) Existência de solução

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

$$\exists! v \in \Lambda \text{ tal que } v(t) = \phi - \int_0^t G * \left(\frac{3}{4} \alpha v^2(\tau) - v(\tau) \right) d\tau$$

$$\lim_{h \rightarrow 0} \left\| \frac{v(t+h) - v(t)}{h} - \tilde{G} * (v(t)) \right\|_s = 0.$$

(b) Unicidade

$$\begin{cases} v_i \in C([-T_{\|\phi_i\|_s}, T_{\|\phi_i\|_s}]; H^s \text{ (ou } H_{\text{per}}^s)) \\ v_{it} = \tilde{G} * v_i \text{ em } H^s \text{ (ou } H_{\text{per}}^s) \\ v_i(0) = \phi_i \in H^s \text{ (ou } H_{\text{per}}^s), \quad i = 1, 2. \end{cases}$$

Desigualdade de Gronwall \Rightarrow

$$\|v_1(t) - v_2(t)\|_s \leq \|\phi_1 - \phi_2\|_s e^{\tilde{\beta}|t|}, \quad \forall t \in [-T, T],$$

onde $T = \min \{T_{\|\phi_1\|_s}, T_{\|\phi_2\|_s}\}$ e

$$\tilde{\beta} = C_s \frac{\rho_1}{\sqrt{\beta} \rho_2} \left(\frac{3}{4} \alpha (2R + \|\phi_1\|_s + \|\phi_2\|_s) + 1 \right), \text{ se } t \in [-T, 0].$$

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

(b) Unicidade

$$\begin{cases} v_i \in C([-T_{\|\phi_i\|_s}, T_{\|\phi_i\|_s}]; H^s \text{ (ou } H_{\text{per}}^s)) \\ v_{it} = \tilde{G} * v_i \text{ em } H^s \text{ (ou } H_{\text{per}}^s) \\ v_i(0) = \phi_i \in H^s \text{ (ou } H_{\text{per}}^s), \quad i = 1, 2. \end{cases}$$

Desigualdade de Gronwall \Rightarrow

$$\|v_1(t) - v_2(t)\|_s \leq \|\phi_1 - \phi_2\|_s e^{\tilde{\beta}|t|}, \quad \forall t \in [-T, T],$$

onde $T = \min \{T_{\|\phi_1\|_s}, T_{\|\phi_2\|_s}\}$ e

$$\tilde{\beta} = C_s \frac{\rho_1}{\sqrt{\beta} \rho_2} \left(\frac{3}{4} \alpha (2R + \|\phi_1\|_s + \|\phi_2\|_s) + 1 \right), \text{ se } t \in [-T, 0].$$

(c) Dependência contínua dos dados iniciais

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

$$\|v_n(t) - v^*(t)\|_s \leq \frac{C_0 \|\phi_n - \phi^*\|_s e^{C_0 |t|}}{C_0 + C_1 \|\phi_n - \phi^*\|_s (1 - e^{C_0 |t|})},$$

Portanto

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \sup_{[-T, T]} \|v_n(t) - v^*(t)\|_s = 0.$$

(c) Dependência contínua dos dados iniciais

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

$$\|v_n(t) - v^*(t)\|_s \leq \frac{C_0 \|\phi_n - \phi^*\|_s e^{C_0 |t|}}{C_0 + C_1 \|\phi_n - \phi^*\|_s (1 - e^{C_0 |t|})},$$

Portanto

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \sup_{[-T, T]} \|v_n(t) - v^*(t)\|_s = 0.$$



Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

Teorema 2.4.

Sejam $s > \frac{1}{2}$ e $\phi \in H^s$. Então o problema de Cauchy não linear

$$\begin{cases} u \in C(\mathbb{R}, H^s \text{ (ou } H_{per}^s)) \\ u_t + u_x - \frac{3}{2}\alpha uu_x - \sqrt{\beta} \frac{\rho_2}{\rho_1} \mathcal{T}(u_{xt}) = 0 \text{ em } H^s \text{ (ou } H_{per}^s) \\ u(0) = \phi \in H^s \text{ (ou } H_{per}^s), \end{cases}$$

é globalmente bem-posto.

Lema 2.5.

Se u satisfaz a equação ILWR no sentido das distribuições e $u \in C([-T, T], H^s)$ para algum $s > \frac{1}{2}$, então $\forall t \in [-T, T]$ a seguinte norma é preservada:

$$\| \| u(t) \| \|_{\frac{1}{2}} = \| \| \phi \| \|_{\frac{1}{2}},$$

onde

$$\| \| f \| \|_{\frac{1}{2}} = \left(\int_{-\infty}^{\infty} A(k) |\hat{f}(k)|^2 dk \right)^{\frac{1}{2}}.$$

Demonstração:

$$\|u(t)\|_s \leq \|\phi\|_s + \frac{\rho_1}{\sqrt{\beta\rho_2}} \left| \int_0^t \|u\|_s + \frac{3}{2}\alpha C_s \|u\|_\infty \|u\|_s d\tau \right|$$

Lema 2.6 (Estimativa do tipo Brezis-Gallouet).

$$u \in H^s, s > \frac{1}{2} \Rightarrow \|u\|_\infty \leq C \left(1 + \sqrt{\log(1 + \|u\|_s)} \right) \|u\|_{\frac{1}{2}}$$

$$\|\eta(t)\|_s \leq \|\phi\|_s + C_0 \left| \int_0^t \left(2 + \sqrt{\log(1 + \|\eta\|_s)} \right) \|\eta\|_s d\tau \right|,$$

$$\Rightarrow \|\eta(t)\|_s \leq e^{C_1 e^{3C_0 t}},$$

$$C_0 = C_0 \left(\|\phi\|_{\frac{1}{2}} \right) \text{ e } C_1 = 1 + \log(1 + \|\phi\|_s).$$

Demonstração:

$$\|u(t)\|_s \leq \|\phi\|_s + \frac{\rho_1}{\sqrt{\beta\rho_2}} \left| \int_0^t \|u\|_s + \frac{3}{2}\alpha C_s \|u\|_\infty \|u\|_s d\tau \right|$$

Lema 2.6 (Estimativa do tipo Brezis-Gallouet).

$$u \in H^s, s > \frac{1}{2} \Rightarrow \|u\|_\infty \leq C \left(1 + \sqrt{\log(1 + \|u\|_s)} \right) \|u\|_{\frac{1}{2}}$$

$$\|\eta(t)\|_s \leq \|\phi\|_s + C_0 \left| \int_0^t \left(2 + \sqrt{\log(1 + \|\eta\|_s)} \right) \|\eta\|_s d\tau \right|,$$

$$\Rightarrow \|\eta(t)\|_s \leq e^{C_1 e^{3C_0 t}},$$

$$C_0 = C_0 \left(\|\phi\|_{\frac{1}{2}} \right) \text{ e } C_1 = 1 + \log(1 + \|\phi\|_s).$$

Demonstração:

$$\|u(t)\|_s \leq \|\phi\|_s + \frac{\rho_1}{\sqrt{\beta\rho_2}} \left| \int_0^t \|u\|_s + \frac{3}{2}\alpha C_s \|u\|_\infty \|u\|_s d\tau \right|$$

Lema 2.6 (Estimativa do tipo Brezis-Gallouet).

$$u \in H^s, s > \frac{1}{2} \Rightarrow \|u\|_\infty \leq C \left(1 + \sqrt{\log(1 + \|u\|_s)} \right) \|u\|_{\frac{1}{2}}$$

$$\|\eta(t)\|_s \leq \|\phi\|_s + C_0 \left| \int_0^t \left(2 + \sqrt{\log(1 + \|\eta\|_s)} \right) \|\eta\|_s d\tau \right|,$$

$$\Rightarrow \|\eta(t)\|_s \leq e^{C_1 e^{3C_0 t}},$$

$$C_0 = C_0 \left(\|\phi\|_{\frac{1}{2}} \right) \text{ e } C_1 = 1 + \log(1 + \|\phi\|_s).$$

$$\|u(t)\|_s \leq \|\phi\|_s + \frac{\rho_1}{\sqrt{\beta\rho_2}} \left| \int_0^t \|u\|_s + \frac{3}{2}\alpha C_s \|u\|_\infty \|u\|_s d\tau \right|$$

Lema 2.6 (Estimativa do tipo Brezis-Gallouet).

$$u \in H^s, s > \frac{1}{2} \Rightarrow \|u\|_\infty \leq C \left(1 + \sqrt{\log(1 + \|u\|_s)} \right) \|u\|_{\frac{1}{2}}$$

$$\|\eta(t)\|_s \leq \|\phi\|_s + C_0 \left| \int_0^t \left(2 + \sqrt{\log(1 + \|\eta\|_s)} \right) \|\eta\|_s d\tau \right|,$$

$$\Rightarrow \|\eta(t)\|_s \leq e^{C_1 e^{3C_0 t}},$$

$$C_0 = C_0 \left(\|\phi\|_{\frac{1}{2}} \right) \text{ e } C_1 = 1 + \log(1 + \|\phi\|_s).$$

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

- 1 Introdução
- 2 A equação ILW Regularizada
- 3 O sistema do tipo Boussinesq para ondas intermediárias

O sistema linearizado

Sistema linearizado:

$$\alpha = 0 \quad \Rightarrow \quad \begin{cases} \eta_t - u_x = 0 \\ u_t - \eta_x = b\mathcal{T}[u_{xt}] + a u_{xxt}, \end{cases}$$

Observação.

Equação da onda:

$$\alpha = \beta = 0 \quad \Rightarrow \quad \begin{cases} \eta_t - u_x = 0 \\ u_t - \eta_x = 0. \end{cases} \quad \Rightarrow \quad \eta_{xx} - \eta_{tt} = 0.$$

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

Teorema 3.1.

O problema de Cauchy

$$\begin{cases} (\eta, u) \in C(\mathbb{R}, H_{per}^s \times H_{per}^{s+1}) \\ \eta_t - u_x = 0, & \text{em } H_{per}^s \times H_{per}^{s+1} \\ u_t - \eta_x = b \mathcal{T}[u_{xt}] + a u_{xxt}, & \text{em } H_{per}^s \times H_{per}^{s+1} \\ (\eta(0), u(0)) = (\phi, \psi) \in H_{per}^s \times H_{per}^{s+1}, \end{cases}$$

$s \in \mathbb{R}$, é globalmente bem-posto. Sua única solução, que depende continuamente do dado inicial, é dada por

$$\begin{pmatrix} \eta \\ u \end{pmatrix} (x, t) = \begin{pmatrix} \hat{\phi}(k) \cos\left(\frac{kt}{\sqrt{\tilde{A}(k)}}\right) + i\sqrt{\tilde{A}(k)} \hat{\psi}(k) \operatorname{sen}\left(\frac{kt}{\sqrt{\tilde{A}(k)}}\right) \\ \hat{\psi}(k) \cos\left(\frac{kt}{\sqrt{\tilde{A}(k)}}\right) + i\frac{1}{\sqrt{\tilde{A}(k)}} \hat{\phi}(k) \operatorname{sen}\left(\frac{kt}{\sqrt{\tilde{A}(k)}}\right) \end{pmatrix} \checkmark (x).$$

Demonstração:

$$\begin{cases} \eta_t - u_x = 0, \\ u_t - \eta_x = b \mathcal{T}[u_{xt}] + a u_{xxt}, \end{cases} \Rightarrow U_t(t) = \mathcal{G}U(t),$$

onde $\widehat{\mathcal{G}}U(k) = M(k)\widehat{U}(k) = \begin{pmatrix} 0 & ik \\ -\tilde{m}(k) & 0 \end{pmatrix} \widehat{U}(k),$

$$\tilde{m}(k) = \frac{-ik}{\tilde{A}(k)} \quad \text{e} \quad U = \begin{pmatrix} \eta \\ u \end{pmatrix}.$$

Lema 3.2.

$$s \in \mathbb{R} \Rightarrow \mathcal{G} \in \mathcal{B}(H_{per}^s \times H_{per}^{s+1}) \quad \text{e}$$

$$\|\mathcal{G}U\|_{s,\tilde{s}} \leq \frac{1}{C_1(h)} \|U\|_{s,\tilde{s}}.$$

Demonstração:

$$\begin{cases} \eta_t - u_x = 0, \\ u_t - \eta_x = b \mathcal{T}[u_{xt}] + a u_{xxt}, \end{cases} \Rightarrow U_t(t) = \mathcal{G}U(t),$$

onde $\widehat{\mathcal{G}}U(k) = M(k)\widehat{U}(k) = \begin{pmatrix} 0 & ik \\ -\tilde{m}(k) & 0 \end{pmatrix} \widehat{U}(k),$

$$\tilde{m}(k) = \frac{-ik}{\tilde{A}(k)} \quad \text{e} \quad U = \begin{pmatrix} \eta \\ u \end{pmatrix}.$$

Lema 3.2.

$$s \in \mathbb{R} \Rightarrow \mathcal{G} \in \mathcal{B}(H_{per}^s \times H_{per}^{s+1}) \quad \text{e}$$

$$\|\mathcal{G}U\|_{s,\tilde{s}} \leq \frac{1}{C_1(h)} \|U\|_{s,\tilde{s}}.$$

Demonstração:

$$\begin{cases} \eta_t - u_x = 0, \\ u_t - \eta_x = b \mathcal{T} [u_{xt}] + a u_{xxt}, \end{cases} \Rightarrow U_t(t) = \mathcal{G}U(t),$$

onde $\widehat{\mathcal{G}}U(k) = M(k)\widehat{U}(k) = \begin{pmatrix} 0 & ik \\ -\tilde{m}(k) & 0 \end{pmatrix} \widehat{U}(k),$

$$\tilde{m}(k) = \frac{-ik}{\tilde{A}(k)} \quad \text{e} \quad U = \begin{pmatrix} \eta \\ u \end{pmatrix}.$$

Lema 3.2.

$$s \in \mathbb{R} \quad \Rightarrow \quad \mathcal{G} \in \mathcal{B}(H_{per}^s \times H_{per}^{s+1}) \quad \text{e}$$

$$\|\mathcal{G}U\|_{s,\tilde{s}} \leq \frac{1}{C_1(h)} \|U\|_{s,\tilde{s}}.$$

2006 - Alazman, Albert, Bona, Chen e Wu
(estudo analítico e numérico, modela ondas de superfície)

$$\begin{cases} \eta_t + u_x + \epsilon(\eta u)_x = \frac{1}{6}\epsilon\eta_{xxt} \\ u_t + \eta_x + \epsilon u u_x = \frac{1}{6}\epsilon u_{xxt}. \end{cases}$$

2014 - Grajales
(garante a existência local de soluções)

$$\begin{cases} \eta_t - ((1 - \alpha\eta)u)_x = \frac{\epsilon^2}{6}\eta_{xxt} \\ u_t + \alpha u u_x + \left(1 - \frac{\rho_2}{\rho_1}\right)\eta_x = \frac{\rho_2}{\rho_1}\epsilon\mathcal{H}(u_{xt}) + \frac{\epsilon^2}{6}u_{xxt}, \end{cases}$$

2006 - Alazman, Albert, Bona, Chen e Wu
(estudo analítico e numérico, modela ondas de superfície)

$$\begin{cases} \eta_t + u_x + \epsilon(\eta u)_x = \frac{1}{6}\epsilon\eta_{xxt} \\ u_t + \eta_x + \epsilon u u_x = \frac{1}{6}\epsilon u_{xxt}. \end{cases}$$

2014 - Grajales
(garante a existência local de soluções)

$$\begin{cases} \eta_t - ((1 - \alpha\eta)u)_x = \frac{\epsilon^2}{6}\eta_{xxt} \\ u_t + \alpha u u_x + \left(1 - \frac{\rho_2}{\rho_1}\right)\eta_x = \frac{\rho_2}{\rho_1}\epsilon\mathcal{H}(u_{xt}) + \frac{\epsilon^2}{6}u_{xxt}, \end{cases}$$

2012 - Li Xu

(termo dispersivo apenas na primeira equação)

$$\begin{cases} \eta_t + \rho [(1 - \alpha\eta)u]_x + [\theta b k \coth(hk)\hat{\eta}_t]^\sim + \\ \quad [(\theta - 1)\rho b k \coth(hk)\hat{u}_x]^\sim = 0 \\ u_t - \alpha\rho u u_x + (1 - \rho)\eta_x = 0. \end{cases}$$

2002 e 2004 - Bona, Chen e Saut

1981 - Schonbeck

(existência e unicidade local, sistema original de Boussinesq)

$$\begin{cases} \eta_t + u_x + (u\eta)_x = 0 \\ u_t + \eta_x + u u_x - u_{xxt} = 0. \end{cases}$$

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

2012 - Li Xu

(termo dispersivo apenas na primeira equação)

$$\begin{cases} \eta_t + \rho [(1 - \alpha\eta)u]_x + [\theta b k \coth(hk)\hat{\eta}_t]^\sim + \\ \quad [(\theta - 1)\rho b k \coth(hk)\hat{u}_x]^\sim = 0 \\ u_t - \alpha\rho u u_x + (1 - \rho)\eta_x = 0. \end{cases}$$

2002 e 2004 - Bona, Chen e Saut

1981 - Schonbeck

(existência e unicidade local, sistema original de Boussinesq)

$$\begin{cases} \eta_t + u_x + (u\eta)_x = 0 \\ u_t + \eta_x + u u_x - u_{xxt} = 0. \end{cases}$$

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

2012 - Li Xu

(termo dispersivo apenas na primeira equação)

$$\begin{cases} \eta_t + \rho [(1 - \alpha\eta)u]_x + [\theta b k \coth(hk)\hat{\eta}_t]^\sim + \\ \quad [(\theta - 1)\rho b k \coth(hk)\hat{u}_x]^\sim = 0 \\ u_t - \alpha\rho u u_x + (1 - \rho)\eta_x = 0. \end{cases}$$

2002 e 2004 - Bona, Chen e Saut

1981 - Schonbeck

(existência e unicidade local, sistema original de Boussinesq)

$$\begin{cases} \eta_t + u_x + (u\eta)_x = 0 \\ u_t + \eta_x + u u_x - u_{xxt} = 0. \end{cases}$$

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

Lema 3.3.

Sejam f e g funções a valores reais. Então

$$\langle f, \mathcal{T}[g] \rangle_s = -\langle g, \mathcal{T}[f] \rangle_s \quad e \quad \langle f, \mathcal{T}[f] \rangle_s = 0,$$

$\forall s \in \mathbb{R}$, sempre que o produto interno fizer sentido.

Lema 3.4.

$$\langle \mathcal{T}[f], f_x \rangle_s \geq 0,$$

$\forall s \in \mathbb{R}$, sempre que o produto interno fizer sentido.

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

$$\int_{-\infty}^{\infty} \eta(x, t) dx = \int_{-\infty}^{\infty} \phi(x) dx, \quad e$$

$$\mathcal{L}(t) = \mathcal{L}(0),$$

onde

$$\mathcal{L}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{v^2}{2} dx + \frac{b}{2} \int_{-\infty}^{\infty} v_x \mathcal{T}[v] dx + \frac{a}{2} \int_{-\infty}^{\infty} v_x^2 dx + \int_{-\infty}^{\infty} \sigma_0(\omega, 1),$$

$$\sigma_0(\omega, 1) = \omega \log \omega - \omega + 1,$$

$$\omega = 1 - \alpha \eta, \quad v = \alpha u.$$

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

$$\int_{-\infty}^{\infty} \eta(x, t) dx = \int_{-\infty}^{\infty} \phi(x) dx, \quad e$$

$$\mathcal{L}(t) = \mathcal{L}(0),$$

onde

$$\mathcal{L}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{v^2}{2} dx + \frac{b}{2} \int_{-\infty}^{\infty} v_x \mathcal{T}[v] dx + \frac{a}{2} \int_{-\infty}^{\infty} v_x^2 dx + \int_{-\infty}^{\infty} \sigma_0(\omega, 1),$$

$$\sigma_0(\omega, 1) = \omega \log \omega - \omega + 1,$$

$$\omega = 1 - \alpha \eta, \quad v = \alpha u.$$

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

$$\begin{cases} \eta_t - [(1 - \alpha\eta)u]_x = \epsilon\eta_{xx}, \\ u_t + \alpha u u_x - \eta_x = b\mathcal{T}[u_{xt}] + a u_{xxt}, \end{cases} \quad \epsilon > 0.$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \eta(x, t) dx = \int_{-\infty}^{\infty} \phi(x) dx \quad \text{e} \quad \mathcal{L}(t) \leq \mathcal{L}(0),$$

onde

$$\mathcal{L}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{v^2}{2} dx + \frac{b}{2} \int_{-\infty}^{\infty} v_x \mathcal{T}[v] dx + \frac{a}{2} \int_{-\infty}^{\infty} v_x^2 dx + \int_{-\infty}^{\infty} \sigma_0(\omega, 1).$$

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

$$\begin{cases} \eta_t - [(1 - \alpha\eta)u]_x = \epsilon\eta_{xx}, \\ u_t + \alpha u u_x - \eta_x = b\mathcal{T}[u_{xt}] + a u_{xxt}, \end{cases} \quad \epsilon > 0.$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \eta(x, t) dx = \int_{-\infty}^{\infty} \phi(x) dx \quad \text{e} \quad \mathcal{L}(t) \leq \mathcal{L}(0),$$

onde

$$\mathcal{L}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{v^2}{2} dx + \frac{b}{2} \int_{-\infty}^{\infty} v_x \mathcal{T}[v] dx + \frac{a}{2} \int_{-\infty}^{\infty} v_x^2 dx + \int_{-\infty}^{\infty} \sigma_0(\omega, 1).$$

Seguindo o que fez Lório (1986) para BO:

Teorema 3.5.

Sejam $s > \frac{1}{2}$, $\epsilon > 0$ e $(\phi, \psi) \in H^{s+1} \times H^{s+1}$. Então existe $T_{\epsilon, s} = T(s, \|\phi\|_{s+1}, \|\psi\|_{s+1}, \epsilon) > 0$ tal que, para cada ϵ , o problema de Cauchy não linear

$$\begin{cases} (\eta, u) \in C([0, T_{\epsilon, s}], H^{s+1} \times H^{s+1}) \\ \eta_t - [(1 - \alpha\eta)u]_x = \epsilon\eta_{xx}, & \text{em } H^{s-1} \times H^{s-1} \\ u_t + \alpha u u_x - \eta_x = b\mathcal{T}[u_{xt}] + a u_{xxt}, & \text{em } H^{s-1} \times H^{s-1} \\ (\eta(0), u(0)) = (\phi, \psi) \in H^{s+1} \times H^{s+1}, \end{cases} \quad (1)$$

possui uma solução local $(\eta_\epsilon, u_\epsilon)$, no sentido forte.

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

$$\left\{ \begin{array}{l} \eta(t, x) = (K_\epsilon(t) * \phi)(x) + \int_0^t \left(\frac{d}{dx} K_\epsilon(t - \tau) * (u - \alpha \eta u)(\tau) \right) (x) d\tau \\ u(t, x) = \psi(x) - \int_0^t \left[\tilde{G} * \left(\eta - \alpha \frac{u^2}{2} \right) (\tau) \right] (x) d\tau, \end{array} \right.$$

$$\text{onde } K_\epsilon(t, x) = \frac{1}{\sqrt{4\pi\epsilon t}} e^{-\frac{x^2}{4\epsilon t}} \quad \text{e} \quad \mathcal{F}(\tilde{G} * f)(k) = \tilde{m}(k)\hat{f}(k).$$

Teorema 3.6.

Nas condições do teorema anterior seja, para cada $\epsilon > 0$, $(\eta_\epsilon, u_\epsilon)$ uma solução do problema de Cauchy (1). Então $(\eta_\epsilon, u_\epsilon)$ pode ser definida em um intervalo $[0, T_s]$, $T_s = T(s, \|\phi\|_{s+1}, \|\psi\|_{s+1}) > 0$ independente de ϵ . Além disso existem $\rho \in C([0, T_s], \mathbb{R})$ e $C_1(h) > 0$ tais que

$$\|\eta_\epsilon(t)\|_s^2 + \|u_\epsilon(t)\|_s^2 + C_1(h)\|u_\epsilon\|_{s+1}^2 \leq \rho(t),$$

$$\rho(0) = \|\phi\|_s^2 + \|\psi\|_s^2 + C_1(h)\|\psi\|_{s+1}^2, \quad \forall t \in [0, T_s].$$

Teorema 3.7.

Sejam $s > \frac{3}{2}$ e $(\phi, \psi) \in H^{s+1} \times H^{s+1}$ funções a valores reais. Então existe $T_s = T(s, \|\phi\|_{s+1}, \|\psi\|_{s+1}) > 0$ tal que o problema de Cauchy não linear

$$\begin{cases} (\eta, u) \in C([0, T_s], H^s \times H^{s+1}) \\ \eta_t - [(1 - \alpha\eta)u]_x = 0, \quad \text{em } H^{s-2} \times H^{s-1} \\ u_t + \alpha u u_x - \eta_x = b\mathcal{T}[u_{xt}] + a u_{xxt}, \quad \text{em } H^{s-2} \times H^{s-1} \\ (\eta(0), u(0)) = (\phi, \psi) \in H^{s+1} \times H^{s+1}, \end{cases}$$

possui uma única solução local.

*

$$\lim_{\epsilon \rightarrow 0} (\eta_\epsilon(t), u_\epsilon(t)) = (\eta_0(t), u_0(t))$$

existe em $H^{s-1} \times H^s$ uniformemente sobre $[0, T_s]$,

* Desigualdade de Gronwall \Rightarrow unicidade,

*

$$(\eta_0, u_0) \in C([0, T_s], H^s \times H^{s+1})$$

e satisfaz a equação em $H^{s-2} \times H^{s-1}$.



Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

-  W. Choi e R. Camassa: *Fully nonlinear internal waves in a two-fluid system*. Journal of Fluid Mechanics, 396: 01-36, 1999.
-  A. Ruiz de Zárate, D. G. Alfaro, A. Nachbin e W. Choi: *A Higher-Order Internal Wave Model Accounting for Large Bathymetric Variations*. Studies in Applied Mathematics, 122: 275-294, 2009.
-  R. J. Iório Jr.: *On the Cauchy Problem for the Benjamin-Ono Equation*. Communications in Partial Differential Equations, 11(10): 1031-1081, 1986.
-  M.E. Schonbek: *Existence of Solutions for the Boussinesq System of Equations*. Journal of Differential Equations, 42: 325-352, 1981.

Introdução

A equação ILW
Regularizada

O sistema
do tipo
Boussinesq
para ondas
intermediárias

Obrigada pela atenção!