

Μάθημα 12: Ε2. Μέθοδοι Εφαρμοσμένων Μαθηματικών II

17/12/2019

$$u_t + u u_x = 0, \quad x \in \mathbb{R}, t > 0 \quad \alpha(u) = f'(u) = u \quad (F(u) = \frac{u^2}{2})$$

$$u(x,0) = f(x) = \begin{cases} 1, & 0 < x < 1 \\ 0, & \text{αλλιώς} \end{cases}$$

με σύσθ

$$u(x,t) = \begin{cases} 0, & x < 0 \\ x/t, & 0 < x < t \\ 1, & t < x < 1+t/2 \\ 0, & x > 1+t/2 \end{cases} \quad 0 < t \leq 2$$

και

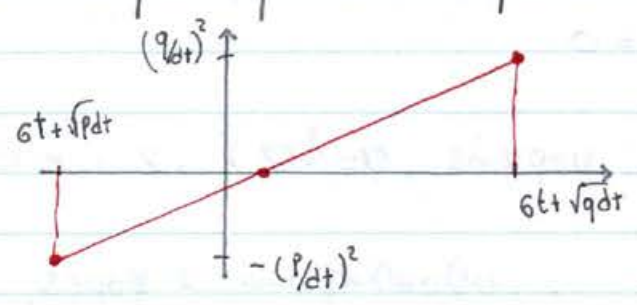
$$u(x,t) = \begin{cases} 0, & x < 0 \\ x/t, & 0 < x < \sqrt{2t} \\ 0, & \sqrt{2t} < x \end{cases} \quad t \geq 2$$

και παρατηρούμε ότι: $|u(x,t)| \leq \frac{\sqrt{2}}{\sqrt{t}} \quad \forall x \in \mathbb{R}, \forall t > 0$

Θεώρημα: $u_t + (f(u))_x = 0, \quad x \in \mathbb{R}, t > 0, \quad f \in C^1, f: \text{Ομοιόμορφη κυρτή φραγμένη και ολοκληρώσιμη}$
 $f(0) = 0 \quad u(x,0) = f(x), \quad x \in \mathbb{R}$
 $\Rightarrow \exists c > 0 : |u(x,t)| \leq c/\sqrt{t}, \quad \forall x \in \mathbb{R} \quad \forall t > 0$

Ορίζουμε $N(x,t) = \begin{cases} \frac{1}{d}(x/t - \epsilon) & , -\sqrt{pdt} < x - \epsilon t < \sqrt{qdt} \\ 0 & , \text{αλλιώς} \end{cases}$, p, q, d, ϵ : σταθ.

και το ονομάζουμε "N-κύμα"



Θεωρούμε το συγκεκριμένο "N-κύμα" όπου

$$p := -2 \min_{y \in \mathbb{R}} \int_{-\infty}^y f(x) dx \quad q := 2 \max_{y \in \mathbb{R}} \int_y^{+\infty} f(x) dx, \quad d := f'(0), \epsilon = f(0)$$

με τις συνθήκες του προηγούμενου θεωρήματος και εμβαδόν $\text{supp } f$: συμπαγές.
 $\Rightarrow \exists c > 0 :$

$$\int_{-\infty}^{\infty} |u(x,t) - N(x,t)| dx \leq c/\sqrt{t}$$

Παράδειγμα: $p=0$, $q=2$, $f(u) = u^2/2$, $\sigma=0$, $d=1$

και υπολογίζουμε ότι:

$$\tilde{N}(x,t) = \begin{cases} x/t, & 0 < x < \sqrt{2t} \\ 0, & \text{αλλιώς} \end{cases}$$

• Όταν $t \geq 2$: $u(x,t) = \tilde{N}(x,t)$

• Όταν $0 \leq t \leq 2$: $\int_{-\infty}^{\infty} |u(x,t) - \tilde{N}(x,t)| dx = \int_0^{1+t/2} |u(x,t) - \tilde{N}(x,t)| dx =$

$$= \int_0^t |x/t - x/t| dx + \int_t^{\sqrt{2t}} |1 - x/t| dx + \int_{\sqrt{2t}}^{1+t/2} |1-0| dx$$

$$\leq (1 + \sqrt{2t}/t)(\sqrt{2t} - t) + (1 + t/2 - \sqrt{2t}) = 3 - t/2 - \sqrt{2t} \leq 6\sqrt{2}/t, 0 \leq t \leq 2$$

Επομένως $\tilde{C} = 6\sqrt{2}$

Εξίσωση KdV (Korteweg - de Vries)

$$u_t + uu_x + \kappa u_{xxx} = 0, \quad \kappa > 0 \quad \text{σταθερά.}$$

(Ρηχά νερά, διαστρωματωμένα κύματα στον ωκεανό)
(Πλάγια, ιοντίνια - ακουστικά κύματα)

Βοηθήματα: μια συνάρτηση της μορφής: $u(x,t) = \varphi(x + x_0 - \alpha t)$, $x_0 \in \mathbb{R}$
 α : (κυματική ταχύτητα): σταθερή, όπου φ : θετική και άρτια
 $\varphi(s)$ έχει μοναδικό μέγιστο στο $s=0$, και φ τείνει έπει ώστε
 $\lim_{|s| \rightarrow \infty} \{ |\varphi(s)| + |\varphi'(s)| \} = 0$

Για την KdV ψάχνουμε λύση της μορφής, $u = f(z)$, $z := x - ct$

$$KdV \rightarrow -c f' + f f' + \kappa f''' = 0, \quad \text{ολοκληρώνω 2 φορές.}$$

$$\frac{df}{dz} = \frac{1}{\sqrt{2\kappa}} \sqrt{\gamma \beta \gamma + \varphi(f)}, \quad \text{όπου } \varphi(f) := -f^3 + 3ct^2 + 6Af + 6B$$

A, B: σταθερές ολοκλήρωσης.

Τα ενδιαφέροντα για τις ρίζες του $\varphi(f)$ είναι:

- (i) μια αληθινή ρίζα και 2 μιγαδικές.
 - (ii) τρεις διαφορετικές πραγματικές ρίζες $\gamma < \beta < \alpha$
 - (iii) $\gamma < \alpha = \beta$ πραγματικές.
- } προκύπτουν με
φραγμένες λύσεις.

Ε2. Μέθοδοι Εφαρμοσμένων Μαθηματικών II

17/12/2019

(iv) $\gamma \in \mathbb{R}$, τριπλή ρίζα.

Αν $\alpha \in \mathbb{R}$ είναι ρίζα του $\varphi(f)$ τότε η $f = \alpha$ είναι σταθερή λύση της KdV. Αναζητούμε πραγματικές φραγμένες, μη σταθερές λύσεις τέτοιες υπάρχουν μόνο αν $\varphi(f) \geq 0$.

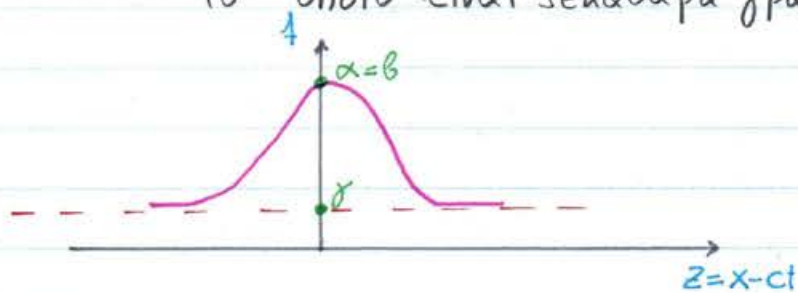
Μελετάμε τη περίπτωση: (iii)

$\frac{dz}{\sqrt{3k}} = \frac{df}{(f-\gamma)\sqrt{\alpha-f}}$, αψιευατάσταση $f = \gamma + (\alpha-\gamma) \operatorname{sech}^2 w$
 όπου $\operatorname{sech} w = \frac{1}{\cosh w} = \frac{2}{e^w + e^{-w}}$

οπότε $\frac{dz}{\sqrt{3k}} = -\frac{2dw}{\sqrt{\alpha-\gamma}} \Rightarrow w = \sqrt{\frac{\alpha-\gamma}{12k}} z$

άρα $u(x,t) = \gamma + (\alpha-\gamma) \operatorname{sech}^2 \left[\sqrt{\frac{\alpha-\gamma}{12k}} \left(x - \frac{\alpha+2\gamma}{3} t \right) \right]$, $\alpha-\gamma$: πλάτος.

$\frac{\alpha+2\gamma}{3}$: φασική ταχύτητα, η ταχύτητα εξαρτάται από το πλάτος το οποίο είναι γενικά γραμμικό χαρακτηριστικό



Παρόμοιες Εξισώσεις

- $u_{tt} + (uu_x)_x + u_{xxxx} = 0$ Εξ Boussinesq
- $iu_t + u_{xx} + f(|u|) \cdot u = 0$ Μη γραμμική εξίσωση Schrödinger
- $u_{tt} - u_{xx} + \sin u = 0$ Sine-Gordon
- $(1-u^2)u_{xx} + 2u_x u_t u_x + (1+u^2)u_{tt} = 0$ Εξίσωση Born-Infeld

Οι παραπάνω εξισώσεις επιδέχονται βολιτοειδείς λύσεις