DISPERSIVE PARTIELLE DIFFERENTIALGLEICHUNGEN

Blatt 7

wird besprochen am: 12.07.2018

Problem 1: (NLS: Erhaltungsgrößen und Blow-up) Betrachten Sie die NLS

$$i\partial_t u + \Delta u + |u|^{2\sigma} u = 0, x \in \mathbb{R}^n, t > 0,$$

$$u(x, 0) = u_0(x)$$

mit $\sigma > 0$.

- (a) Zeigen Sie, dass unter passenden Bedingungen für das asymptotische Verhalten von u für $|x| \to \infty$ die Größen $N(u) := ||u||_{L^2(\mathbb{R}^n)}^2$ und $H(u) := ||\nabla u||_{L^2(\mathbb{R}^n)}^2 \frac{1}{\sigma+1} \int_{\mathbb{R}^n} |u|^{2\sigma+2} dx$ Erhaltungsgrößen der NLS sind.
- (b) Betrachten sie die Varianz $V(t) := \int_{\mathbb{R}^n} |x|^2 |u|^2 dx$. Zeigen Sie, dass falls $n\sigma \geq 2$ und $H(u_0) < 0$, dann gibt es einen Zeitpunkt $t_* \in (0, \infty)$, sodass $\lim_{t \to t_* +} \|u(t)\|_{L^{\infty}} = \infty$.

Hinweis für (b): Es gilt die Varianz-Identität $V''=8H-4\frac{n\sigma-2}{\sigma+1}\int_{\mathbb{R}^n}|u|^{2\sigma+2}\,\mathrm{d}x$. Integrieren Sie diese Gleichung um zu zeigen, dass für $n\sigma\geq 2$ gilt $V(t)\to 0$ für $t\to t_*$ für ein $t_*\in (0,\infty)$. Als nächstes nutzen (und beweisen) Sie die Ungleichung $\|f\|_{L^2}^2\leq \frac{2}{d}\|\nabla f\|_{L^2}\|xf\|_{L^2}$ um zu zeigen, dass $\|\nabla u(t)\|_{L^2}\to\infty$ für $t\to t_*$. Anschliessend verwendet man (a).

Problem 2: (Bloch-Wellen und Wellenpakete) Betrachten Sie die lineare Schrödinger-Gleichung

$$i\partial_t u + \partial_x^2 u - \cos^2(x/2)u = 0, x \in \mathbb{R}, t > 0.$$

Berechnen Sie numerich (z.B. finite Differenzen 2. Ordnung) den ersten Eigenwert $\omega_1(k)$ und die Eigenfunktion $p_1(x,k)$ vom zugehörigen Bloch-Eigenwert-Problem

$$\omega p = -(\partial_x + ik)^2 p + \cos^2(x/2)p, \ x \in [0, 2\pi); \quad p(2\pi) = p(0)$$

für alle k in einer Diskretisierung der halben Brillouin-Zone [0, 1/2].

Plotten Sie den Graphen $(k, \omega_1(k)), k \in [0, 1/2]$.

Wählen Sie dann ein $k_0 \in (0, 1/2)$ und zeigen Sie numerisch, dass sich ein Wellenpaket mit der Trägerwelle $p_1(x, k_0)e^{\mathrm{i}(k_0x-\omega_1(k_0)t)}$ mit der Geschwindigkeit $v_g(k_0)=\omega_1'(k_0)$ bewegt. Man wählt dafür Anfangsdaten u(x,0) als das Produkt der Bloch-Welle zur Zeit t=0 und einer breiten Einhüllenden. Für die numerische Lösung der Schrödinger-Gleichung verwenden Sie das Programm lin_schrod.m auf studIP.

Problem 3: (Herleitung der Coupled-Mode-Gleichungen)

Betrachten Sie die nichtlineare Wellengleichung mit einer kleinen periodischen Struktur:

$$\partial_t^2 u - \partial_x^2 u + \varepsilon \cos(2k_0 x)u + u^3 = 0, \quad x, t \in \mathbb{R}, k_0 \in \mathbb{R}$$
(0.1)

mit $0 < \varepsilon \ll 1$.

DISPERSIVE PARTIELLE DIFFERENTIALGLEICHUNGEN

(a) Zeigen Sie, dass für den Ansatz

$$u_{\rm app}(x,t) = \sqrt{\varepsilon} \left(A_{+}(\varepsilon x, \varepsilon t) e^{ik_0(x-t)} + A_{-}(\varepsilon x, \varepsilon t) e^{-ik_0(x+t)} \right) + \text{c.c.}$$
 (0.2)

die Terme im Residuum $\partial_t^2 u_{\text{app}} - \partial_x^2 u_{\text{app}} + \varepsilon \cos(2k_0 x) u_{\text{app}} + u_{\text{app}}^3$, die proportional zu $e^{ik_0(x-t)}$ oder zu $e^{-ik_0(x+t)}$ (oder zu den komplex konjugierten Funktionen $e^{-ik_0(x-t)}$, $e^{ik_0(x+t)}$) sind, formal der Ordnung $O(\varepsilon^{5/2})$ sind, falls die Einhüllenden $A_+(X,T)$, $A_-(X,T)$ die Coupled-Mode-Gleichungen (CME)

$$i(\partial_T A_+ + \partial_X A_+) + \kappa A_- + \Gamma(|A_+|^2 + 2|A_-|^2)A_+ = 0$$

$$i(\partial_T A_- - \partial_X A_-) + \kappa A_+ + \Gamma(|A_-|^2 + 2|A_+|^2)A_- = 0$$

mit geeigneten $\kappa, \Gamma \in \mathbb{R}$ erfüllen.

- (b) Hier wird die Herleitung in Fourier-Variablen gemacht. Fourier-transformieren Sie also erst die Gleichung (0.1) sowie den Ansatz (0.2).
 - Angenommen supp $(\hat{A}_{\pm}(\cdot,T)) \subset [-L,L]$ für ein L > 0, zeigen Sie, dass das Residuum in Fourier-Variablen nur in ε -Umgebungen von $k = \pm k_0$ und $k = \pm 3k_0$ Träger hat. Zeigen Sie, dass falls (A_+,A_-) die CME erfüllt (und supp $(\hat{A}_{\pm}(\cdot,T)) \subset [-L,L]$), dann ist das Residuum auf den Umgebungen der Punkte $k = \pm k_0$ der formalen Ordnung $\varepsilon^{3/2}$. Beweisen Sie dann, dass in der L^1 -Norm (in Fourier-Variablen) über diese Umgebungen das Residuum aber wieder $O(\varepsilon^{5/2})$ ist. Deswegen ist auch die Supremum-Norm der inversen Fourier-Transformation dieser Residuum-Teile $O(\varepsilon^{5/2})$.
- (c) Wie kann man den Ansatz in den Fouier-Variablen erweitern, sodass das Residuum auch auf den Umgebungen der Punkte $k = \pm 3k_0$ klein ist?

Problem 4: Betrachten Sie für die lineare Boussinesq-Gleichung

$$\partial_t^2 u = \partial_x^2 u - \partial_x^4 u, \ x \in \mathbb{R}$$
 (0.3)

langsam modulierte Wellenpaketlösungen

$$u(x,t) \sim A(X,T)e^{i(k_0x - \omega_0 t)} + \text{c.c.} =: u_{as}(x,t)$$

mit $X = \varepsilon(x - v_g t), T = \varepsilon^2 t, 0 < \varepsilon \ll 1$ und mit $k_0, \omega_0, v_g = \omega'(k_0) \in \mathbb{R}$ verbunden durch die Dispersionsrelation.

(a) Leiten Sie formal die lineare Schrödingergleichung für A her:

$$i\partial_T A + \frac{1}{2}\omega''(k_0)\partial_X^2 A = 0. \tag{0.4}$$

(b) Schreiben Sie die partielle Differentialgleichung für den Fehler $R := u - u_{as}$ aus (a).

DISPERSIVE PARTIELLE DIFFERENTIALGLEICHUNGEN

(c) Beweisen Sie, dass falls A eine Lösung von (0.4) ist, so dass $\partial_T^p \partial_X^q A \in C([0, T_0], H^1(\mathbb{R}, \mathbb{C}))$ mit $T_0 > 0$ für alle $p, q \in \mathbb{N}_0, p \leq 2, q \leq 4$, und falls u die Lösung von (0.3) mit

$$u(x,0) = u_{as}(x,0), \ \partial_t u(x,0) = \partial_t u_{as}(x,0)$$

ist, dann gibt es ein C > 0, so dass für beliebige $\varepsilon > 0$ gilt

$$\|\partial_t R(\cdot,t)\|_{L^2(\mathbb{R})} + \|\partial_x R(\cdot,t)\|_{L^2(\mathbb{R})} \leq C\varepsilon^{1/4} \quad \text{für alle } t \in [0,T_0\varepsilon^{-2}].$$

Das Vorgehen dabei ist analog zur Vorlesung.