



Handout zum Seminar

Nichtlineare Diffusion  
(WS 2008/2009)

# Einführungsvortrag

Institut für Numerische und Angewandte Mathematik  
Fachbereich Mathematik und Informatik  
Westfälische Wilhelms-Universität Münster

vorgelegt von  
Maren Sundermeier  
am 20. Oktober 2008

## Inhaltsverzeichnis

<b>1</b>	<b>Einführung</b>	<b>2</b>
<b>2</b>	<b>Verfahren zur Lösung der PME</b>	<b>3</b>
2.1	einfache Beispiele . . . . .	3
2.2	Separation der Variablen . . . . .	3
2.2.1	$\lambda$ positiv (nichtlineares EW-Problem) . . . . .	4
2.2.2	$\lambda = -l < 0$ (Blow-up) . . . . .	4
2.3	Ebene Wanderwellen . . . . .	4
2.4	Source-type-Lösungen . . . . .	5
<b>3</b>	<b>Anwendungen</b>	<b>6</b>
3.1	Gasfluss durch ein poröses Medium . . . . .	6
3.2	Nichtlinearer Wärmetransfer . . . . .	7
3.3	Grundwasserfiltration . . . . .	8
3.4	Populationsdynamik . . . . .	9

# 1 Einführung

Darstellung von verschiedenen Verfahren zur Lösung der *poröse-Medien-Gleichung (PME)*:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \Delta_x u^m, \quad m > 1, \quad u = u(x, t)$$

Dabei gilt:

- $u = u(x, t)$  nichtnegative, skalare Funktion
- $x \in \mathbb{R}^d$  und  $t \in \mathbb{R}$
- $d \geq 1$
- $m \in \mathbb{R}, m > 1$

Allgemeine Eigenschaften:

- kann aufgestellt werden für alle  $x \in \mathbb{R}^d$  und  $0 < t < \infty$   
→ Anfangsbedingungen zur Lösungsermittlung nötig
- praktische Probleme: begrenzter Unterraum  $\Omega \subset \mathbb{R}^d$  für  $0 < t < T$  gegeben  
→ zusätzlich zu Anfangs- auch Grenzbedingungen zur Lösung des Problems nötig

Weitere Formen der PME:

- physikalische Fragestellungen: oft vorgegebene Beschränkung  $u \geq 0$
- ohne diese Bedingung schreibt man die PME auch oft in der Form:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \Delta_x (|u|^{m-1} u)$$

- zusätzlich kann man einen Zwangsterm auf der rechten Seite hinzuaddieren:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \Delta_x (|u|^{m-1} u) + f \quad \text{mit} \quad f = f(x, t)$$

- $f$  kann alternativ auch von  $u$  (Reaktion und Absorption) oder  $\nabla u$  (Konvektion) abhängen

Sonderfälle:

- $m = 1$ : **Wärmeleitungsgleichung (HE)**

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \Delta_x u$$

- $m < 1$ : **schnelle Diffusionsgleichung (FDE)**

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \Delta_x \frac{u^m}{m} = \operatorname{div}(u^{m-1} \nabla u)$$

- $m = 0$ : **logarithmische Diffusion**

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \operatorname{div}(u^{-1} \nabla u) = \Delta \log(u)$$

## 2 Verfahren zur Lösung der PME

### 2.1 einfache Beispiele

Stationäre Lösungen:

- $u_t = 0$ , d.h.  $u$  ist nur von  $x$  abhängig,  $u = u(x)$   
 $\Rightarrow w = u^m$  muss  $\Delta w = 0$  erfüllen  
 $\Rightarrow$  Jede harmonische Funktion  $w(x)$  ist eine stationäre Lösung, wenn man

$$u(x, t) = w(x)^{1/m} \text{ für } w(x) \geq 0,$$

$$u(x, t) = |w(x)|^{1/m} \cdot \operatorname{sign}(w) \text{ für Lösungen mit wechselndem Vorzeichen,}$$

setzt!

- zusätzliche Forderung: Lösungen im ganzen Raum definiert und nichtnegativ  
 $\Rightarrow$  Lösungen konstant (triviale Lösungen)
- 1D: Rest der stationären Lösungen sind genau die linearen Funktionen  $u^m = Ax + b$  mit  $A \neq 0$
- Forderung der Nichtnegativität: Beschränkung auf Bereich  $u > 0$   
 $\Rightarrow$  Lösungen für  $x > 0$  mit  $u(0) = 0$ :

$$u = Cx^{1/m} \quad \text{mit } C \in \mathbb{R}$$

### 2.2 Separation der Variablen

Betrachtung der HE:

$$u_t = \Delta u$$

Fourier-Ansatz:

$$u(x, t) = T(t) \cdot F(x)$$

$\Rightarrow$  separate Gleichungen für  $T(t)$  (Zeitfaktor) und  $F(x)$  (Raumprofil):

$$\dot{T}(t) = -\lambda T(t)^m, \quad \Delta F^m(x) + \lambda F(x) = 0 \tag{1}$$

mit  $\lambda \in \mathbb{R}$ ,  $\lambda \neq 0$  ( $\lambda = 0$ : stationäre Lösungen)

Lösung der ersten Gleichung:

$$T(t) = (C + (m-1)\lambda t)^{-1/(m-1)}$$

### 2.2.1 $\lambda$ positiv (nichtlineares EW-Problem)

Reduktion auf Fall  $\lambda = 1$  durch Änderung des Wertes von  $F$ :

$$F_1(x) \text{ Lösung von (1) mit } \lambda = 1 \\ \Leftrightarrow F(x) = \mu F_1(x) \text{ Lösung von (1) mit } \mu = \lambda^{1/(m-1)}, \lambda > 0, \lambda \neq 1$$

- $G := |F|^{m-1} F \Rightarrow \Delta G(x) + \lambda |G(x)|^{p-1} G(x) = 0$  mit  $p = \frac{1}{m} \in (0, 1)$
- Gleichung in begrenztem Gebiet mit regulärer Grenze gegeben und Grenzbedingungen gleich Null  
 $\Rightarrow$  Existenz genau einer positiven Lösung

**Separate-Variablen-Lösung:**

$$u(x, t) = (C + (m-1)(t-t_0))^{-1/(m-1)} F(x) \quad \text{mit } t_0 \text{ beliebig}$$

Bemerkung: Methode ergibt keine klassische Lösung im ganzen Raum  $\mathbb{R}^d$  für die PME!

### 2.2.2 $\lambda = -l < 0$ (Blow-up)

- Zeitfaktor:

$$T(t) = (C - (m-1)lt)^{-1/(m-1)} = ((m-1)l(t-t_0))^{-1/(m-1)}$$

- Reduktion auf Fall  $l = 1$ : Lösen der elliptischen Gleichung  $\Delta F^m(x) = F(x)$  nach einer Skalierung

## 2.3 Ebene Wanderwellen

Lösungen von der Form:

$$u = f(\eta) \quad \text{mit } \eta = x_1 - ct \in \mathbb{R}$$

Mathematischer Druck:

$$v = \frac{m}{m-1} u^{m-1}$$

$\Rightarrow$  **Klassische Lösung der PME in  $\{(x, t) : x < x_0 + ct\}$ :**

$$v(x, t) = K_1 - c(x - ct) = c(x_0 + ct - x)$$

Wanderwellen für Wärmeleitungsgleichung (HE):

$$u(x, t) = Ce^{c(ct-x)}$$

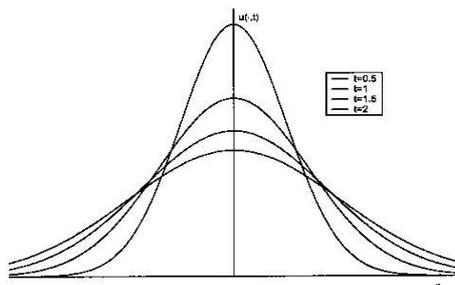


Abbildung 1: Fundamentallösung der HE

## 2.4 Source-type-Lösungen

Lösung der HE unter der Anfangsbedingung  $u(x, 0) = M\delta(x)$  mit  $M > 0$  (Punktquelle)

**Fundamentallösung für HE (siehe Abb.1):**

$$E(x, t) = M(4\pi t)^{-d/2} \exp\left(-\frac{x^2}{4t}\right)$$

**Quellenlösung für PME (ZKB-Lösung, siehe Abb.2):**

$$U(x, t; M) = t^{-\alpha} F(xt^{-\alpha/d}) \quad \text{mit} \quad F(\xi) = (C - \kappa\xi^2)_+^{1/(m-1)}$$

mit  $\alpha = \frac{d}{d(m-1) + 2}, \quad \kappa = \frac{(m-1)\alpha}{2md}$

**Alternative Formen der ZKB-Lösung:**  $C := \kappa\xi_0^2 M^{2(m-1)\alpha/d}$

$$U_m(x, t; M) = \frac{M^{2\alpha/d}}{t^\alpha} F_{m,1}\left(\frac{x}{(M^{m-1}t)^{\alpha/d}}\right) \quad \text{mit} \quad F_{m,1} = (\kappa(\xi_0^2 - \xi^2))_+^{1/(m-1)}$$

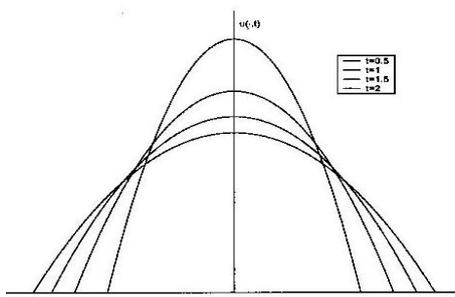


Abbildung 2: ZKB-Lösung der PME

**ZKB-Lösung in Termen des mathematischen Drucks:**

$$V_m(x, t; M) = \frac{(Ct^{\alpha/d} - bx^2)_+}{t} \quad \text{mit} \quad b = \frac{\alpha}{2d}, \quad C > 0$$

Grenzwert  $m \rightarrow 1$  (Masse  $M$  fest gewählt):

$$\lim_{m \rightarrow 1} U_m(x, t; M) = ME(x, t)$$

**ZKB-Lösung für  $m_c < m < 1$ :**

$$U_m(x, t; M) = t^{-\alpha} F\left(\frac{x}{t^{\alpha/\beta}}\right) \quad \text{mit} \quad F(\xi) = (C + \kappa_1 \xi^2)_+^{-1/(1-m)}$$

$$\text{mit} \quad \alpha = \frac{d}{d(m-1) + 2} \quad \text{und} \quad \kappa_1 = -\kappa = \frac{(1-m)\alpha}{2md}$$

### 3 Anwendungen

#### 3.1 Gasfluss durch ein poröses Medium

Zusammenhänge der auftretenden Größen:

- Massengleichgewicht (Kontinuitätsgleichung):

$$\epsilon \rho_t + \nabla \cdot (\rho \vec{V}) = 0 \quad \text{mit} \quad \epsilon \in (0, 1)$$

- Darcy's Gesetz:  $\mu \vec{V} = -k \nabla p$
- Zustandsgleichung (für ideales Gas):  $p = p_0 \rho^\gamma$

Annahmen:  $\mu, \epsilon, k, p_0 > 0$  und konstant

$$\Rightarrow \rho_t = c \Delta(\rho^m) \quad \text{mit} \quad m = 1 + \gamma, \quad c = \frac{\gamma k p_0}{(\gamma + 1) \epsilon \mu}$$

Ableich der Notation:

- $u$  anstelle von  $\rho$  für die Dichte
- $v$  anstelle von  $p$  für den Druck

Ausblenden physikalischer Konstanten:  $\epsilon, k, \mu = 1$

- Darcy's Gesetz:  $\vec{V} = -\nabla v = -m u^{m-2} \nabla u$
- Massengleichgewicht:  $\partial_t u + \nabla \cdot \vec{j} = 0$  mit  $\vec{j} = u \vec{V}$  (Massenfluss)

Erweiterung auf nichthomogene Medien:

Betrachtung von Fluss mit  $\epsilon, \mu, k$  nicht-konstant (Funktionen von Raum und Zeit)

⇒ **Verallgemeinerung der PME (NHPME):**

$$\epsilon(x, t) \partial_t u = \nabla \cdot (c(x, t) \nabla u^m) \quad \text{mit } \epsilon, c \text{ nichtnegativ}$$

Erweiterung zur Filtrationsgleichung:

Ansatz: Zustandsgleichung keine Potenzfunktion, aber  $p = p(\rho), k = k(\rho), \mu = \mu(\rho)$

⇒ **GPME (Filtrationsgleichung):**

$$\rho_t = \Delta \Phi(\rho) + f \quad \text{mit } \Phi = \Phi(\rho) \text{ monoton steigend und } \rho \geq 0$$

hier:  $\Phi'(\rho) = \frac{\rho k(\rho) p'(\rho)}{\mu(\rho) \epsilon}$

### 3.2 Nichtlinearer Wärmetransfer

**allgemeine Form (ohne Quellen und Senken):**

$$c\rho \frac{\partial T}{\partial t} = \operatorname{div}(\kappa \nabla T)$$

mit Temperatur  $T = T(x, t)$ , spezifischer Wärme  $c = c(x, t)$  (bei konstantem Druck), Dichte des Mediums  $\rho = \rho(x, t)$  und Wärmeleitfähigkeit  $\kappa = \kappa(x, t)$

1. Fall:  $c, \rho$  konstant,  $\kappa = \phi(T)$

$$\partial_t T = \Delta \Phi(T)$$

Zustandsfunktion  $\Phi$  (Kirchhoff-Transformation):  $\Phi(T) = \frac{1}{c\rho} \int_0^T \kappa(s) ds$

Abhängigkeit durch Potenzfunktion gegeben:  $\kappa(T) = aT^n$  mit  $a, n > 0$  und konstant

⇒ **PME für Konstante  $b$ :**

$$T_t = b\Delta(T^m) \quad \text{mit } m = n + 1, \quad b = \frac{a}{c\rho m}$$

2. Fall:  $c\rho = \psi(T), \kappa = \phi(T)$

Einführung einer neuen Variablen:  $T' = \Psi(T) \equiv \int_0^T \psi(s) ds$

$$\Rightarrow \partial_t \Psi(T) = \Delta \Phi(T)$$

⇒ **GMPE:**

$$\partial_t T' = \Delta F(T') \quad \text{mit } F = \Phi \circ \Psi^{-1}$$

### 3.3 Grundwasserfiltration

Annahmen:

- Schicht der Höhe  $H$  auf horizontalem, undurchlässigen Fundament ( $z = 0$ )
- Ignorieren der transversalen Variable  $y$
- Wassermasse füllt Region  $\Omega = \{(x, z) : z \leq h(x, t)\}$   
→ es gibt keine Region unvollständiger Sättigung

Herleitung der Boussinesq's Gleichung:

**Bewegungsgleichungen:**

$$\rho \left( \frac{du_z}{dt} + \vec{u} \cdot \nabla u_z \right) = - \frac{\partial p}{\partial z} - \rho g$$

- Annahme: Fluss mit nahezu horizontaler Geschwindigkeit  $\vec{u} \approx (u, 0)$   
⇒ Weglassen des Terms auf der linken Seite
- Integration nach  $z$ :  $p + \rho g z = \text{const.}$
- Berechnung der Konstante auf der freien Fläche  $z = h(x, t)$ : Stetigkeit des Drucks  
⇒  $p = 0 \Rightarrow p = \rho g(h - z)$

Ausnutzen der Massenerhaltung:

- Wahl eines Teilgebiets  $S = (x, x + a) \times (0, C)$

$$\Rightarrow \epsilon \frac{\partial}{\partial t} \int_x^{x+a} \int_0^h dy dx = - \int_{\partial S} \vec{u} \cdot \vec{n} dl \quad \text{mit Porosität } \epsilon \text{ und Geschwindigkeit } \vec{u}$$

- Darcy's Gesetz mit Gravitation:  $\vec{u} = -\frac{k}{\mu} \nabla(p + \rho g z)$
- rechte seitliche Grenzfläche:  $\vec{u} \vec{n} \approx (u, 0) \cdot (1, 0) = u$
- linke seitliche Grenzfläche:  $\vec{u} \vec{n} = -u$

Ausnutzen der Formel für  $p$  und Differentiation nach  $x$ :

$$\Rightarrow \epsilon \frac{\partial h}{\partial t} = \frac{\rho g k}{\mu} \frac{\partial}{\partial x} \int_0^h \frac{\partial}{\partial x} h dz$$

⇒ **Boussinesq's Gleichung (PME mit  $m = 2$ ):**

$$h_t = \kappa (h^2)_{xx} \quad \text{mit} \quad \kappa = \frac{\rho g k}{2m\mu}$$

### 3.4 Populationsdynamik

*Population einer Spezies:*

$$\partial_t u = \operatorname{div}(\kappa \nabla u) + f(u)$$

mit Dichte  $u$  (Konzentration der Spezies), Reaktionsterm  $f(u)$  (Interaktion in der Spezies) und Diffusionskoeffizient  $\kappa$

Vermeidung von Überbevölkerung:

Annahme: Diffusionskoeffizient  $\kappa$  anwachsende Funktion der Populationsdichte

$$\rightarrow \kappa = \phi(u), \quad \phi \text{ anwachsend}$$

realistische Annahme für bestimmte Fälle:  $\phi(u) = au$

grundlegende Gleichungen für Reaktionsterm:

- Malthusian-Gesetz:  $f(u) = \mu u$   
 $\rightarrow \mu$  Summe zweier Koeffizienten mit entgegengesetztem Vorzeichen („Geburt“ und „Sterben“)
- Verhulst-Gesetz:  $f(u) = \mu u - \lambda u^2$

#### Literatur:

- Juan Luis Vazquez, The Porous Medium Equation, Kapitel 1,2,4
- Juan Luis Vazquez, Smoothing, Kapitel 2.1, 3.2, 7.1, 7.2 und Appendix II
- P. Crosetto, M. Icardi, M. Scianna, Populations Dynamics