

## 시간분수계 4 계반응－확산방정식에 대한 완전리산국부 불련속갈료르킨방법

박선향, 김종철

우리는 4계도함수항을 가진  $\alpha$  ( $0 < \alpha < 1$ ) 계시간분수계반응－확산방정식에 대한 완전리산국부불련속갈료르킨방법을 연구하였다. 즉 논문의 도식이 무조건안정하며 시간걸음크기  $\tau$ 와 공간걸음크기  $h$ , 국부불련속유한요소공간의 차수  $r$ 에 대해 수렴차수  $O(\tau^2 + h^{r+1})$ 를 가진다는것을 증명하였다.

4계공간도함수항은 빛뭍음속에서의 파전파, 평판에서 흠형성과 같은 특수한 현상들을 묘사하는데 필요하다.[1]

논문에서는  $\alpha$  계의 캐푸토도함수를 가진 주기경계조건하에서의 다음의 시간분수계4계반응－확산방정식에 대한 수치방법을 연구하였다.

$$\begin{cases} D_{0,t}^{\alpha} u(x, t) - \lambda_1 u_{xx} + \lambda_2 u_{xxxx} = f(x, t) \\ (x, t) \in \Omega \times (0, T] \quad (\Omega = (a, b), T > 0) \\ u(x, 0) = u_0(x), x \in \bar{\Omega} \end{cases} \quad (1)$$

여기서  $0 < \alpha < 1$ 이고  $\lambda_1$ 과  $\lambda_2$ 는  $4\lambda_1 - \lambda_2^2 > 0$ 인 정인 상수들이며  $f(x, t)$ 와  $u_0(x)$ 는 주어진 함수들이다.  $D_{0,t}^{\alpha}$ 는  $\alpha$  계캐푸토분수계도함수연산자이다.

선행연구[2]에서는 캐푸토도함수를 근사시키기 위해 근사도가  $O(\tau^{3-\alpha})$ 인  $L2-1_{\sigma}$ 라고 부르는 공식을 제안하고 2계시간분수계확산방정식에 대해 수렴차수  $O(\tau^2 + h^2)$ 을 가지는 계차방법을 확립하였다. 선행연구[3]에서는 1차원시간분수계4계방정식에 대하여 수렴차수

$$O(\tau^{2-\alpha} + \tau^{-\alpha} h^{r+1} + \tau^{-\alpha/2} h^{r+1/2} + h^{r+1})$$

을 가지는 국부불련속갈료르킨(LDG)방법을 제안하였다. 선행연구[4, 5]에서는 캐푸토분수계도함수를 가진 몇가지 1차원2계 또는 4계편미분방정식에 대하여 시간수렴차수  $O(\tau^{2-\alpha})$ 를 가지는 LDG방법들을 제기하였다.

논문에서는  $L2-1_{\sigma}$  공식[2]에 기초하여 식 (1)에 대한 LDG방법을 제기하고 도식이 무조건안정하고 수렴차수  $O(\tau^2 + h^{r+1})$ 를 가진다는것을 증명하였다.

먼저 몇가지 표시들을 도입한다.  $M$ 이 정의 옹근수이고  $\{x_{j+1/2}\}_{j=0}^M$ 이  $a = x_{1/2} < x_{3/2} < \dots < x_{M+1/2} = b$ 인  $\bar{\Omega} = [a, b]$ 의 그물이라고 하자.  $j=1, \dots, M$ 에 대하여

$$I_j = (x_{j-1/2}, x_{j+1/2}), \quad x_j = \frac{1}{2}(x_{j+1/2} + x_{j-1/2}), \quad h_j = x_{j+1/2} - x_{j-1/2}, \quad h = \max_{1 \leq j \leq M} h_j, \quad T_h = \{I_j\}_{j=1}^M$$

으로 정의하자.

불련속점  $x_{j+1/2}$ 에서 함수  $u$ 의 왼쪽극한과 오른쪽극한값을 각각  $u_{j+1/2}^{-}, u_{j+1/2}^{+}$ 로 표

시한다.

고정된  $r \in \mathbf{Z}_+$ 에 대하여 LDG유한요소공간  $V_h \subset L^2(\Omega)$ 를

$$V_h := \{v \in L^2(\Omega) : v|_I \in P^r(I), \forall I \in T_h\}$$

로 정의한다. 여기서  $P^r(I)$ 는 요소  $I$ 에서 정의된  $r$ 차이하의 모든 다항식들의 모임을 표시한다. 전체 계산구역  $\Omega$ 에서의  $L^2$ -스칼라적과 노름을 각각  $(\cdot, \cdot)$ ,  $\|\cdot\|$ 로 표시한다.

방정식 (1)을 공간변수에 관해 1제인 다음의련립방정식형태로 쓸수 있다.

$$\begin{aligned} D_{0,t}^\alpha u(x, t) + \lambda_1 u(x, t) - \lambda_2 q(x, t) + s_x(x, t) &= f(x, t) \\ p &= u_x, \quad q = p_x, \quad s = q_x \end{aligned} \quad (2)$$

식 (2)에 대한 반리산LDG근사문제를 다음과 같이 정의한다. 즉 모든 시험함수  $v_h, w_h, \rho_h, \xi_h \in V_h$ 에 대하여

$$\begin{aligned} &\sum_{j=1}^M \int_{I_j} (D_{0,t}^\alpha u_h) v_h dx + \lambda_1 \sum_{j=1}^M \int_{I_j} u_h v_h dx - \lambda_2 \sum_{j=1}^M \int_{I_j} q_h v_h dx - \sum_{j=1}^M \int_{I_j} s_h (v_h)_x dx + \\ &\quad + \sum_{j=1}^M [(\hat{s}_h v_h)_{j+1/2}^- - (\hat{s}_h v_h)_{j-1/2}^+] = \sum_{j=1}^M \int_{I_j} f v_h dx \\ &\sum_{j=1}^M \int_{I_j} p_h \xi_h dx + \sum_{j=1}^M \int_{I_j} u_h (\xi_h)_x dx - \sum_{j=1}^M [(\hat{u}_h \xi_h)_{j+1/2}^- - (\hat{u}_h \xi_h)_{j-1/2}^+] = 0 \\ &\sum_{j=1}^M \int_{I_j} q_h \rho_h dx + \sum_{j=1}^M \int_{I_j} p_h (\rho_h)_x dx - \sum_{j=1}^M [(\hat{p}_h \rho_h)_{j+1/2}^- - (\hat{p}_h \rho_h)_{j-1/2}^+] = 0 \\ &\sum_{j=1}^M \int_{I_j} s_h w_h dx + \sum_{j=1}^M \int_{I_j} q_h (w_h)_x dx - \sum_{j=1}^M [(\hat{q}_h w_h)_{j+1/2}^- - (\hat{q}_h w_h)_{j-1/2}^+] = 0 \end{aligned} \quad (3)$$

인  $u_h, p_h, q_h, s_h : [0, T] \rightarrow V_h$ 를 구하는 문제이다.

식 (3)에서 〈모자〉항들은 부분적분으로부터 생기는 경계항들이다. 이것들은 도식이 일정한 안정성을 가지도록 선택될수 있다. 논문에서는 다음과 같이 선택한다.

$$\hat{u}_h = u_h^-, \quad \hat{s}_h = s_h^+, \quad \hat{q}_h = q_h^+, \quad \hat{p}_h = p_h^- \quad (4)$$

완전리산도식을 구성하기 위하여 어떤 정의 옹근수  $N$ 에 대하여 시간그물크기를  $\tau = T/N$ 로, 시간그물점들을  $t_k = k\tau$  ( $k=0, 1, \dots, N$ )로 정의하자. 그리고  $t_k$ 에서  $u$ 의 값을  $u^k$ 로 표시한다. 분수계도수  $D_{0,t}^\alpha u_h(x, t_{k+\sigma})$ 를 근사시키는데 선행연구[2]에서 정의된 다음의 수열  $\{c_n^{(k+1)}\}$ 을 리용한다.

$$\begin{aligned} 0 < \alpha < 1, \quad \sigma &= 1 - \frac{\alpha}{2}, \quad t_{k+\sigma} = (k + \sigma)\tau \\ a_0 &= \sigma^{1-\alpha}, \quad a_l = (l + \sigma)^{1-\alpha} - (l - 1 + \sigma)^{1-\alpha} \\ b_l &= \frac{1}{2-\alpha} [(l + \sigma)^{2-\alpha} - (l - 1 + \sigma)^{2-\alpha}] - \frac{1}{2} [(l + \sigma)^{1-\alpha} + (l - 1 + \sigma)^{1-\alpha}], \quad l \geq 1 \end{aligned}$$

로 표시하자.  $k=0$ 에 대해서는  $c_0^{(k+1)} = a_0$ 으로,  $k \geq 1$ 에 대해서는

$$c_n^{(k+1)} = \begin{cases} a_0 + b_1, & n = 0 \\ a_n + b_{n+1} - b_n, & 1 \leq n \leq k-1 \\ a_k - b_k, & n = k \end{cases}$$

로 정의하고 다음식을 리용하자.

$$g_n^{(k+1)} = \frac{1}{\tau^\alpha \Gamma(2-\alpha)} c_{k-n}^{(k+1)} \quad (5)$$

보조정리[2]  $w \in C^3[0, T]$ ,  $\alpha \in (0, 1)$  이라고 가정하면

$$D_{0,t}^\alpha w(t_{k+\sigma}) = \bar{D}_{0,t}^\alpha w^k + O(\tau^{3-\alpha}), \quad 0 \leq k \leq N-1$$

이 성립한다. 여기서

$$\bar{D}_{0,t}^\alpha w^k = \sum_{n=0}^k g_n^{(k+1)} (w^{n+1} - w^n)$$

이다.  $g(t_{k+\sigma})$ 를 근사시키기 위해  $w \in C^2[0, T]$ 라고 가정하면 테일러공식에 의하여

$$w(t_{k+\sigma}) = w^{k+\sigma} + O(\tau^2), \quad 0 \leq k \leq N-1 \quad (6)$$

이 성립한다. 여기서

$$w^{k+\sigma} = \sigma w^{k+1} + (1-\sigma)w^k \quad (7)$$

$t = t_{k+\sigma}$ 에서의 방정식 (4)에서  $u_h(\cdot, t_{k+\sigma})$ ,  $p_h(\cdot, t_{k+\sigma})$ ,  $q_h(\cdot, t_{k+\sigma})$ ,  $s_h(\cdot, t_{k+\sigma})$ 를 각각  $u_h^{k+\sigma}$ ,  $p_h^{k+\sigma}$ ,  $q_h^{k+\sigma}$ ,  $s_h^{k+\sigma}$ 로 근사시키고 캐푸토도함수를 보조정리에 의해 근사시키면 식 (3)으로부터 (2)에 대한 다음과 같은 완전리산LDG근사문제가 얻어진다. 즉 모든 시험함수  $v_h, w_h, \rho_h, \xi_h \in V_h$ 에 대하여

$$\begin{aligned} & \sum_{j=1}^M \int_{I_j} (\bar{D}_{0,t}^\alpha u_h^k) v_h dx + \lambda_1 \sum_{j=1}^M \int_{I_j} u_h^{k+\sigma} v_h dx - \lambda_2 \sum_{j=1}^M \int_{I_j} q_h^{k+\sigma} v_h dx - \sum_{j=1}^M \int_{I_j} s_h^{k+\sigma} (v_h)_x dx + \\ & + \sum_{j=1}^M [(\hat{s}_h^{k+\sigma}(v_h)^-)_{j+1/2} - (\hat{s}_h^{k+\sigma}(v_h)^+)_{j-1/2}] = \sum_{j=1}^M \int_{I_j} f^{k+\sigma} v_h dx \\ & \sum_{j=1}^M \int_{I_j} p_h^{k+\sigma} \xi_h dx + \sum_{j=1}^M \int_{I_j} u_h^{k+\sigma} (\xi_h)_x dx - \sum_{j=1}^M [(\hat{u}_h^{k+\sigma}(\xi_h)^-)_{j+1/2} - (\hat{u}_h^{k+\sigma}(\xi_h)^+)_{j-1/2}] = 0 \quad (8) \\ & \sum_{j=1}^M \int_{I_j} q_h^{k+\sigma} \rho_h dx + \sum_{j=1}^M \int_{I_j} p_h^{k+\sigma} (\rho_h)_x dx - \sum_{j=1}^M [(\hat{p}_h^{k+\sigma}(\rho_h)^-)_{j+1/2} - (\hat{p}_h^{k+\sigma}(\rho_h)^+)_{j-1/2}] = 0 \\ & \sum_{j=1}^M \int_{I_j} s_h^{k+\sigma} w_h dx + \sum_{j=1}^M \int_{I_j} q_h^{k+\sigma} (w_h)_x dx - \sum_{j=1}^M [(\hat{q}_h^{k+\sigma}(w_h)^-)_{j+1/2} - (\hat{q}_h^{k+\sigma}(w_h)^+)_{j-1/2}] = 0 \end{aligned}$$

인  $u_h^{k+1}, w_h^{k+1}, \rho_h^{k+1}, \xi_h^{k+1} \in V_h$  ( $k=0, \dots, N-1$ )를 초기조건

$$u_h^0 = P_h^- u_0, \quad p_h^0 = (u_h^0)_x, \quad q_h^0 = (p_h^0)_x, \quad s_h^0 = (q_h^0)_x \quad (9)$$

하에서 구하는 문제이다. 여기서  $P_h^-$ 는 가우스-라다우사영연산자이다.

다음의 무조건안정성과 수렴성결과들이 얻어진다.

정리 1  $4\lambda_1 > \lambda_2^2$  이라고 하면 완전리산LDG근사문제 (8), (9)는 무조건안정하다. 즉

$$\|u_h^{k+1}\|^2 \leq \|u_h^0\|^2 + \frac{4T^\alpha \Gamma(1-\alpha)}{4\lambda_1 - \lambda_2^2} \max_{0 \leq l \leq N-1} \|g^{l+\sigma}\|^2, \quad 0 \leq k \leq N-1 \quad (10)$$

정리 2  $4\lambda_1 - \lambda_2^2 > 0$ 이고 식 (1)의 정확한 풀이  $u$ 가

$$u(x, t) \in H^{r+2}(\Omega; C^3([0, T])) \cap H^3(\Omega, C^2[0, T])$$

$$u_{ttt}(x, t) \in H^{r+1}(\Omega; C([0, T]))$$

$$D_{0,t}^\alpha u(x, t) \in H^{r+1}(\Omega; C([0, T]))$$

이며  $f(x, t) \in L^2(\Omega; C^2([0, T]))$ ,  $u_h^k$ 는 완전리산LDG근사문제 (8), (9)의 풀이라고 하자. 이때 다음의 오차평가식이 성립한다.

$$\|u^k - u_h^k\| \leq C(\tau^2 + h^{r+1}), \quad 1 \leq k \leq N \quad (11)$$

여기서  $C$ 는 시간걸음길이  $\tau$ 와 공간그물크기  $h$ , 시간수준  $k$ 에 무관제한 어떤 정의 상수이다.

4계분수계반응-확산방정식 (1)을 풀기 위한 논문의 완전리산LDG방법의 정확성과 성능을 다음의 수치실험결과를 통하여 고찰하자.

수치실험을 위해 첫  $r+1$ 개의 르장드르토대함수들을  $P^r(I_i)$ 의 토대함수들로 리용한다.

실례 주기경계조건하에서의 다음의 시간분수계4계반응-확산방정식

$$D_{0,t}^\alpha u(x, t) + u(x, t) - u_{xx}(x, t) + u_{xxx}(x, t) = f(x, t), \quad (x, t) \in (0, 1) \times (0, T)$$

$$u(x, 0) = u_0(x), \quad x \in [0, 1]$$

을 고찰한다. 여기서

$$f(x, t) = \frac{2t^{2-\alpha}}{\Gamma(3-\alpha)} \sin(2\pi x) + (16\pi^4 + 4\pi^2 + 1)t^2 \sin(2\pi x), \quad 0 < \alpha < 1$$

이다. 정확한 풀이는  $u(x, t) = t^2 \sin(2\pi x)$ 이다.

공간걸음길이와 시간걸음크기를  $h = \tau = 1/64$ 로 고정시키고 각이한  $\alpha$  값들에 대하여  $T$ 에 따르는  $L^2$ -노름오차들을 보여준다.(표) 이로부터 논문의 방법이 긴시간동안 풀이를 비교적 잘 근사한다는것을 알수 있다.

표.  $r=1, h=\tau=1/64$ 일 때 각이한  $\alpha$ 와  $T$ 에서 완전리산LDG방법의  $L^2$ -오차

$\alpha$	$T=1$		$T=5$		$T=10$		$T=15$		$T=20$	
0.2	2.645	55e-06	6.613	71e-05	2.645	48e-04	5.952	33e-04	1.058	19e-03
0.5	2.645	57e-06	6.613	70e-05	2.645	47e-04	5.952	31e-04	1.058	19e-03
0.8	2.645	55e-06	6.613	69e-05	2.645	47e-04	5.952	30e-04	1.058	19e-03

## 참 고 문 헌

- [1] V. I. Karpman; Phys. Rev., E53, 1336, 1996.
- [2] A. A. Alikhanov; J. Comput. Phys., 280, 424, 2015.
- [3] L. L. Wei, Y. N. He; Appl. Math. Model., 38, 1511, 2014.
- [4] L. Guo et al.; J. Comput. Math., 93, 10, 1665, 2016.
- [5] C. P. Li, Z. Wang; Appl. Numer. Math., 140, 1, 2019.

## **A Fully Discrete Local Discontinuous Galerkin Method for Time-fractional Fourth-order Reaction-diffusion Equation**

*Pak Son Hyang, Kim Jong Chol*

In this paper, a fully discrete local discontinuous Galerkin method with convergence order  $O(\tau^2 + h^{r+1})$  is proposed for time-fractional fourth-order reaction-diffusion equation.

Keyword: local discontinuous Galerkin method