일반화된 분수계체비쉐브함수를 리용한 변결수시간공간 분수계편미분방정식의 근사풀이법

김현진, 강영숙

우리는 분수계편미분방정식의 근사풀이에 대하여 연구하였다.

론문에서는 일반화된 분수계체비쉐브함수들을 리용하여 변곁수를 포함하는 시간공간 분수계편미분방정식을 풀기 위한 한가지 근사풀이도식을 제기하고 수값실험 및 수렴성해 석을 진행하였다.

1. 선행연구결과와 문제설정

선행연구[2]에서는 제1종의 이동체비쉐브다항식을 리용하여 분수계확산방정식을 풀기위한 방법을 고찰하였다. 공간분수계편미분방정식은 분수계편미분방정식의 한 형태로서 많은 연구자들이 수값적으로 풀었다.[2-6]

선행연구[3]에서는 제2종의 이동체비쉐브다항식을 리용하여 공간분수계확산방정식을 풀기 위한 방법을 서술하고 수값실험을 통하여 방법의 효과성을 보여주었다.

선행연구에서 제기된 스펙트르점배치법들에서는 근사풀이가 속하는 공간을 직교다항식들에 의하여 생성되는 공간으로 보고 근사풀이를 진행하였다. 선행연구[1]에서 우리는 분수계직교함수들에 의한 근사풀이공간을 구성하였다.

우리는 선행연구[1]의 제2종의 이동분수계체비쉐브함수를 구간 [0, h]에로 일반화한 일반화된 제2종의 분수계체비쉐브함수를 제기하고 그것을 리용한 분수계도함수의 근사계산도식을 제기하며 그에 기초하여 변곁수를 포함하는 공간시간분수계편미분방정식을 풀기 위한 근사풀이법을 고찰한다.

2. 기초개념

정의 1 μ 계의 캐푸터분수도함수연산자 D^{μ} 는 다음과 같이 정의된다.

① μ 가 자연수가 아닌 경우

$$D^{\mu}f(x) = \frac{1}{\Gamma(m-\mu)} \int_{0}^{x} \frac{f^{(m)}(t)}{(x-t)^{\mu-m+1}} dt, \ \mu > 0$$
 (1)

여기서 $m-1 < \mu < m \ (m \in \mathbb{N}, x > 0)$ 이다.

② $\mu \in \mathbb{N}$ 에 대하여 캐푸터미분연산자는 보통의 옹근수계미분연산자와 일치한다.

점의 2[1] 제2종의 이동체비쉐브분수계직교함수를 다음과 같이 정의한다. 여기서 $U_{\cdot\cdot}(x)$ 는 제2종의 체비쉐브다항식이다.

$$U_n^{(\lambda)}(x) := U_n(2x^{\lambda} - 1), \ \lambda > 0$$
 (2)

이동분수계체비쉐브함수 $\{U_n^{(\lambda)}(x)\}_{n=0}^\infty$ 에 변수변환 t=xh를 도입하며 t를 다시 x로

표시하면 $\{U_n^{(h\lambda)}(x)\}_{n=0}^\infty$ 를 얻는다. 이렇게 얻어진 $\{U_n^{(\lambda)}(x)\}_{n=0}^\infty$ 를 일반화된 분수계체비쉐브함수라고 부른다.

 $h\lambda$ 차의 일반화된 분수계체비쉐브함수 $U_n^{(h\lambda)}(x)$ 의 해석적형태는 다음과 같다.

$$U_n^{(h\lambda)}(x) = \sum_{k=0}^n b_{k,n} \frac{x^{\lambda(n-k)}}{h^{\lambda(n-k)}} \quad (n = 0, 1, 2, \dots)$$
 (3)

$$b_{k,n} = (-1)^k 2^{2n-2k} \frac{\Gamma(2n-k+2)x^{\lambda(n-k)}}{\Gamma(k+1)\Gamma(2n-2k+2)}$$

일반화된 분수계체비쉐브함수는 구간 [0, h]우에서 무게함수

$$w^{(h\lambda)}(x) = \lambda \left(\frac{x}{h}\right)^{3\lambda/2 - 1} \frac{\sqrt{1 - (x/h)^{\lambda}}}{h} \tag{4}$$

에 관하여 다음의 직교관계를 만족시킨다.

$$\int_{0}^{h} w^{(h\lambda)}(x) U_{n}^{(h\lambda)}(x) U_{m}^{(h\lambda)}(x) dx = \begin{cases} 0, & n \neq m \\ \frac{\pi}{8}, & n = m \end{cases}$$
 (5)

공간 $L_{W^{(h\lambda)}}(0, h)$ 에서 $\{U_n^{(h\lambda)}(x)\}$ 가 직교토대로 된다.

다음의 함수공간을 생각하자.

$$F_m^{(h\lambda)} := \text{span}\{U_0^{(h\lambda)}(x), \ U_1^{(h\lambda)}(x), \ \cdots, \ U_{m-1}^{(h\lambda)}(x)\}$$
 (6)

공간 $F_m^{(h\lambda)}$ 는 $L^2_{w^{(h\lambda)}}(0,\ h)$ 의 부분공간이다. $u\in L^2_{w^{(h\lambda)}}(0,\ h)$ 의 이 부분공간우로의 직교 사영을 $u_m\in L^2_{w^{(h\lambda)}}(0,\ h)$ 라고 하면 그것은 다음과 같이 계산된다.

$$u_m(x) = \sum_{i=0}^{m-1} c_i U_i^{(h\lambda)}(x)$$
 (7)

여기서

$$c_{i} = \langle u(x), \ U_{i}^{(h\lambda)}(x) \rangle / \langle U_{i}^{(h\lambda)}(x), \ U_{i}^{(h\lambda)}(x) \rangle = \frac{8}{\pi} \int_{0}^{h} u(x) w^{(h\lambda)}(x) U_{i}^{(h\lambda)}(x) dx \tag{8}$$

 $u_m(x)$ 를 벡토르값함수를 리용하여 다음과 같이 표시할수 있다.

$$u_m(x) = \sum_{i=0}^{m-1} c_i U_i^{(h\lambda)}(x) = C^{\mathsf{T}} \Phi(x)$$
 (9)

여기서 $C = [c_0, c_1, \cdots, c_{m-1}]^T$, $\Phi(x) = [U_0^{(h\lambda)}(x), U_1^{(h\lambda)}(x), \cdots, U_{m-1}^{(h\lambda)}(x)]^T$ 이다.

임의의 함수 $u(x, t) \in L^2([0, h] \times [0, l])$ 에 대하여 아래의 공식에 의한 전개를 생각하자.

$$u(x, t) = \sum_{i=0}^{\infty} \sum_{j=0}^{\infty} u_{ij} U_i^{(h\lambda)}(x) U_j^{(l\beta)}(t)$$

여기서 u_{ij} 는 다음과 같이 계산된다.

$$u_{ij} = \left(\frac{8}{\pi}\right)^{2} \int_{0}^{h} \int_{0}^{l} u(x, t) w^{(h\lambda)}(x) w^{(l\beta)}(x) U_{i}^{(h\lambda)} U_{j}^{(l\beta)}(t) dx dt \quad (i, j = 0, 1, \cdots)$$

국부자름합렬을 고찰하면

$$u(x, t) \approx u_m(x, t) = \sum_{i=0}^{m-1} \sum_{j=0}^{n-1} u_{ij} U_i^{(h\lambda)}(x) U_j^{(l\beta)}(t) = \Phi^{\mathrm{T}}(x) U \Phi(t)$$
 (10)

로 쓸수 있다. 여기서

$$\Phi^{T}(x) = [U_0^{(h\lambda)}(x), \dots, U_{m-1}^{(h\lambda)}(x)]$$

$$\Phi^{T}(t) = [U_0^{(l\beta)}(t), \dots, U_{n-1}^{(l\beta)}(t)]$$

$$U = \{u_{ij}\}_{i, j=0}^{m-1, n-1}$$

일반화된 분수계체비쉐브함수의 도함수와 적의 분수계연산행렬

$$D^{\mu}\Phi(x) \approx A^{\mu}\Phi(x) \tag{11}$$

와 같이 근사시켰을 때 행렬 A^{μ} 를 일반화된 분수계체비쉐브함수의 μ 계도함수연산행렬이라고 부른다.

 A^{μ} 를 일반화된 분수계체비쉐브함수의 μ 계캐푸터도함수의 m차연산행렬이라고 하자. $\lambda \geq \mu$ 일 때 A^{μ} 의 원소들은 다음과 같이 계산된다.

$$A^{\mu} = \{d_{ij}\}_{i, j=0}^{m-1, m-1} \tag{12}$$

$$d_{i,j} = \sum_{k=0}^{i-1} d_j b_{k,i} \frac{1}{h^{\lambda(i-k)}} \frac{\Gamma(\lambda(i-k)+1)}{\Gamma(\lambda(i-k)+1-\mu)}$$
(13)

$$d_j = \langle x^{\lambda(i-k)-\mu}, \ U_j^{(h\lambda)}(x) \rangle / \langle U_j^{(h\lambda)}(x), \ U_j^{(h\lambda)}(x) \rangle =$$

$$= \frac{4}{\sqrt{\pi}} \sum_{s=0}^{j} b_{s,j} h^{-\mu+\lambda(i-k)} \frac{\Gamma(i-k+j-s+3/2-\mu/\lambda)}{\Gamma(i-k+j-s+3-\mu/\lambda)}$$
(14)

다음으로 일반화된 분수계체비쉐브함수들의 적의 근사계산방법을 고찰하자. C = x에 관계되지 않는 상수벡토르라고 하자. $\Phi(x)\Phi^{T}(x)C$ 형태의 식의 근사계산방법을 론의한다. 식

$$\Phi(x)\Phi^{\mathrm{T}}(x)C \approx \widetilde{C}\Phi(x) \tag{15}$$

에서 m 차행렬 \tilde{C} 을 C 에 대한 일반화된 분수계체비쉐브함수들의 적의 연산행렬이라고부른다. 그것의 원소들은 다음과 같다.

$$\xi_{ij} = \frac{8}{\pi} \sum_{k=0}^{m-1} c_k g_{ijk} \tag{16}$$

여기서 c_k 들은 C의 원소들이며

$$g_{ijk} = (U_i^{(h\lambda)} U_k^{(h\lambda)}, \ U_j^{(h\lambda)}) = \int_0^h w^{(h\lambda)}(x) U_i^{(h\lambda)} U_k^{(h\lambda)} U_j^{(h\lambda)} dx \tag{17}$$

와 같다.

3. 일반화된 체비쉐브분수직교함수를 리용한 공간시간분수계 편미분방정식의 근사풀이

1) 근사도식의 유도

변결수를 가진 다음의 분수계편미분방정식을 고찰하자.

$$a(x)\frac{\partial^{\mu}u(x, t)}{\partial x^{\mu}} + b(t)\frac{\partial^{r}u(x, t)}{\partial t^{r}} + c(x)\frac{\partial u(x, t)}{\partial x} + d(x)u(x, t) = g(x, t)$$
(18)

 $u(0, t) = q_1(t), u(h, t) = q_2(t), u(x, 0) = u_0(x)$

여기서 $0 \le x \le h$, $0 \le t \le l$, $n-1 < \mu$, $\gamma \le n$ (n은 어떤 자연수)이고 함수 g(x, t), a(x), b(t), c(x), d(x)는 런속함수로서 알려진 함수들이다.

식 (20)에서 u(x, t)와 곁수함수들을 우의 론의에 따라 일반화된 분수계체비쉐브함수에 의하여 근사시키면 다음과 같은 형태로 쓸수 있다.

$$a(x) \approx A^{\mathsf{T}}\Phi(x), \ g(x,\ t) \approx \Phi^{\mathsf{T}}(x)G\Phi(t), \ b(t) \approx \Phi^{\mathsf{T}}(t)B$$

$$c(x) \approx C^{\mathsf{T}}\Phi(x), \ d(x) \approx P^{\mathsf{T}}\Phi(x)$$

$$u(x,\ t) \approx u_m(x,\ t) = \sum_{i=0}^{m-1} \sum_{j=0}^{n-1} u_{ij} U_i^{(h\lambda)}(x) U_j^{(l\beta)}(t) = \Phi^{\mathsf{T}}(x)U\Phi(t)$$

$$d(x)u(x,\ t) \approx P^{\mathsf{T}}\Phi(x)\Phi^{\mathsf{T}}(x)U\Phi(t) = (\Phi(x)\Phi^{\mathsf{T}}(x)P)^{\mathsf{T}}U\Phi(t) =$$

$$= (\widetilde{P}\Phi(x))^{\mathsf{T}}U\Phi(t) = \Phi^{\mathsf{T}}(x)\widetilde{P}^{\mathsf{T}}U\Phi(t)$$

$$c(x) \frac{\partial u(x,\ t)}{\partial x} \approx C^{\mathsf{T}}\Phi(x) \frac{\partial (\Phi^{\mathsf{T}}(x)U\Phi(t))}{\partial x} = C^{\mathsf{T}}\Phi(x)\Phi^{\mathsf{T}}(x)D_x^{\mathsf{T}}U\Phi(t) \approx \Phi^{\mathsf{T}}(x)\widetilde{C}D_x^{\mathsf{T}}U\Phi(t)$$

$$b(t) \frac{\partial^r u(x,\ t)}{\partial t^r} \approx \Phi^{\mathsf{T}}(t)B \frac{\partial^r (\Phi^{\mathsf{T}}(x)U\Phi(t))}{\partial t^r} = \Phi^{\mathsf{T}}(t)B\Phi^{\mathsf{T}}(x)UD_t^r\Phi(t) =$$

$$= \Phi^{\mathsf{T}}(x)UD_t^r\Phi(t)\Phi^{\mathsf{T}}(t)B \approx \Phi^{\mathsf{T}}(x)UD_t^r\widetilde{B}\Phi(t)$$

$$a(x) \frac{\partial^\mu u(x,\ t)}{\partial x^\mu} \approx A^{\mathsf{T}}\Phi(x) \frac{\partial^\mu (\Phi^{\mathsf{T}}(x)U\Phi(t))}{\partial x^\mu} =$$

$$= A^{\mathsf{T}}\Phi(x) \frac{\partial^\mu (\Phi^{\mathsf{T}}(x)U\Phi(t))}{\partial x^\mu} = A^{\mathsf{T}}\Phi(x)\Phi^{\mathsf{T}}(x)(D_x^\mu)^{\mathsf{T}}U\Phi(t) \approx \Phi^{\mathsf{T}}(x)\widetilde{A}^{\mathsf{T}}(D_x^\mu)^{\mathsf{T}}U\Phi(t)$$

여기서

$$G = \{g_{ij}\}_{i,\ j=0}^{m-1,\ n-1},\ A^{\mathsf{T}} = \{a_i\}_{i=0}^{m-1},\ B^{\mathsf{T}} = \{b_j\}_{i=0}^{n-1},\ C^{\mathsf{T}} = \{c_i\}_{i=0}^{m-1},\ P^{\mathsf{T}} = \{p_i\}_{i=0}^{m-1},\ P^{\mathsf{T}} = \{p_i\}_{i=0}^$$

이며 행렬 \widetilde{A} , \widetilde{B} , \widetilde{C} , \widetilde{P} 은 벡토르 A, B, C, P 에 대한 일반화된 분수계체비쉐브함수들의 적연산행렬들이다. 우의 식들을 리용하여 방정식 (18)을 다음과 같이 쓸수 있다.

$$a(x)\frac{\partial^{\mu}u(x, t)}{\partial x^{\mu}} + b(t)\frac{\partial^{r}u(x, t)}{\partial t^{r}} + c(x)\frac{\partial u(x, t)}{\partial x} + d(x)u(x, t) = g(x, t)$$

$$\Phi^{T}(x)\widetilde{A}^{T}(D_{x}^{\mu})^{T}U\Phi(t) + \Phi^{T}(x)UD_{t}^{r}\widetilde{B}\Phi(t) + \Phi^{T}(x)\widetilde{C}D_{x}^{T}U\Phi(t) + \Phi^{T}(x)\widetilde{P}^{T}U\Phi(t) \approx$$

$$\approx \Phi^{T}(x)G\Phi(t)$$
(19)

칼료르낀방법에서와 류사하게 $k=0, 1, \cdots, m-2; s=0, 1, \cdots, n-2$ 에 대하여 식 (19)의 량변에 $w^{(h\lambda)}(x)\,w^{(l\lambda)}(t)\,U_l^{(h\lambda)}(x)U_l^{(l\lambda)}(t)$ 를 곱하고 $[0, h]\times[0, l]$ 우에서 적분한것이 령이되도록 구사도식을 작성하겠다.

일반화된 분수계체비쉐브함수의 직교성을 리용하면 식 (19)에 대응하는 다음의 근사 방정식이 얻어진다.

$$\widetilde{A}^{\mathrm{T}}(D_x^{\mu})^{\mathrm{T}}U + UD_t^{r}\widetilde{B} + \widetilde{C}D_x^{\mathrm{T}}U + \widetilde{P}^{\mathrm{T}}U = G$$
(20)

이 방정식에서 미지량은 U 이다. 미지수의 개수는 mn 개이다. 방정식의 개수는 $(m-1)\times(n-1)=mn-m-n+1$ 개이다.

경계조건을 리용하여 m+n-1개의 방정식을 얻는다.

먼저 경계조건과 초기조건으로 주어진 함수를 분수계체비쉐브함수를 리용하여 전개 하고 앞에서 고찰된 함수근사식을 리용한다. 다음 방정식에 대하여 고찰된것과 같은 방식 으로 방정식을 얻는다. 아래에 두가지 조건을 실례로 보여준다.

$$\begin{split} &u(0,\ t)\approx \Phi^{\mathrm{T}}(0)U\Phi(t)\approx Q^{\mathrm{T}}\Phi(t)\\ &u(x,\ 0)\approx \Phi^{\mathrm{T}}(x)U\Phi(0)\approx \Phi\mathrm{T}(x)F\\ &Q^{\mathrm{T}}=\{q_i\}_{i=0}^{n-1},\ q_i=\frac{8}{\pi}\int\limits_0^L u(0,\ t)U_i^{(l\lambda)}(t)w^{(l\lambda)}(t)dt\\ &F=\{f_i\}_{i=0}^{m-1},\ f_i=\frac{8}{\pi}\int\limits_0^h u(x,\ 0)U_i^{(h\lambda)}(x)w^{(h\lambda)}(x)dx \end{split}$$

이로부터 다음의 방정식들을 얻는다.

$$\Phi^{\mathrm{T}}(0)U = Q^{\mathrm{T}}$$
$$U\Phi(0) = F$$

2) 수렴성과 오차해석

정리 만일 합렬 $\sum_{i=0}^{\infty}\sum_{j=0}^{\infty}u_{ij}U_i^{(h\lambda)}(x)U_j^{(l\beta)}(t)$ 가 구간 $[0,\ h]\times[0,\ l]$ 에서 $u(x,\ t)$ 로 평등수렴하면 다음의 식이 성립한다.

$$u_{ij} = \left(\frac{8}{\pi}\right)^{2} \int_{0}^{h} \int_{0}^{l} u(x, t) U_{i}^{(h\lambda)}(x) U_{j}^{(l\beta)}(t) w^{(h\alpha)}(x) w^{(l\beta)}(t) dx dt$$

만일 합렬 $\sum_{i=0}^{\infty}\sum_{j=0}^{\infty}u_{ij}U_{i}^{(h\lambda)}(x)U_{j}^{(l\beta)}(t)$ 가 $[0, h]\times[0, l]$ 에서 련속함수 u(x, t)로 평등수렴

하면 합렬 $\sum_{i=0}^{\infty}\sum_{j=0}^{\infty}u_{ij}U_i^{(h\lambda)}(x)U_j^{(l\beta)}(t)$ 는 $u(x,\ t)$ 의 일반화된 분수계체비쉐브함수의 전개이다.

 $[0, h] \times [0, l]$ 에서 두 련속함수가 같은 일반화된 분수계체비쉐브함수의 전개를 가지면 두 함수는 같다. 이제 u(x, t)를 정확한 풀이, $u_{mn}(x, t)$ 를 근사풀이라고 하자. 오차를

$$e_{mn}(x, t) = u(x, t) - u_{mn}(x, t)$$

로 표시하자. $u_{mn}(x, t)$ 를 주어진 방정식에 대입하였을 때 대입차를 $R_{mn}(x, t)$ 로 표시하면 다음의 식이 성립한다.

$$R_{mn}(x, t) = g(x, t) - (a(x)\frac{\partial^{\mu}u_{mn}(x, t)}{\partial x^{\mu}} + b(t)\frac{\partial^{r}u_{mn}(x, t)}{\partial t^{r}} + c(x)\frac{\partial u_{mn}(x, t)}{\partial x} + d(x)u_{mn}(x, t))$$

정확한 풀이는

$$a(x)\frac{\partial^{\mu}u(x, t)}{\partial x^{\mu}} + b(t)\frac{\partial^{r}u(x, t)}{\partial t^{r}} + c(x)\frac{\partial u(x, t)}{\partial x} + d(x)u(x, t) = g(x, t)$$

를 만족시킨다. 두 식을 덜면 오차가 만족시켜야 할 방정식이 나온다.

$$a(x)\frac{\partial^{\mu}e_{mn}(x, t)}{\partial x^{\mu}} + b(t)\frac{\partial^{r}e_{mn}(x, t)}{\partial t^{r}} + c(x)\frac{\partial e_{mn}(x, t)}{\partial x} + d(x)e_{mn}(x, t) = R_{mn}(x, t)$$

3) 수값실례

실례 1 다음의 방정식을 고찰하자.

$$a(x)\frac{\partial^{3/2}u(x, t)}{\partial x^{3/2}} + b(t)\frac{\partial^{3/2}u(x, t)}{\partial t^{3/2}} = g(x, t)$$

$$u(0, t) = u(x, 0) = 0, \ u(h, t) = 2^{3/2}(t^3 - t^{3/2}), \ (x, t) \in \Omega = [0, 2] \times [0, 3]$$

$$a(x) = x^{5/2} + \frac{1}{2}x^3 + \cos x, \ b(t) = t^{5/2} + \sin t$$

g(x, t)는 정확한 풀이가 $u(x, t) = x^{3/2}(t^3 - t^{3/2})$ 이도록 정하다. $\lambda = 3/2$, m = 3, n = 3인 경우의 근사풀이곁수행렬 U는 다음과 같다.

$$U = \begin{pmatrix} 8.258 & 19 & 7.708 & 82 & 2.386 & 49 \\ 4.129 & 1 & 3.854 & 41 & 1.193 & 24 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

 $\lambda = 3/2$, m = 3, n = 4인 경우의 근사풀이결수행렬 U를 계산하면 $i \ge 3$, $j \ge 4$ 에 대응하 는 곁수들이 령으로 되며 이것은 제기된 방법의 타당성을 보여준다.

t=l=3 에서 정확한 풀이와 근사풀이와의 오차는 다음과 같다. 여기서 첫렬은 x의 값들이다.(표 1)

표 1. t = l = 3 에서 정확한 풀이와 근사물이와의 오차

<i>x</i> 의 값들	오차
0	3.301 99×10 ⁻⁸
0.4	$3.916\ 16\times10^{-8}$
1.0	$5.729 \ 71 \times 10^{-8}$
	7 222 5210-8

2.0 $6.493 \ 31 \times 10^{-8}$

실레 2 다음의 방정식을 고찰하자.

$$a(x)\frac{\partial^{1/2}u(x, t)}{\partial x^{3/2}} + b(t)\frac{\partial^{1/2}u(x, t)}{\partial t^{3/2}} = g(x, t)$$

$$u(0, t) = u(x, 0) = 0, (x, t) \in \Omega = [0, 2] \times [0, 1]$$

$$a(x) = x, b(t) = 1$$

g(x, t)는 정확한 풀이가 u(x, t) = xt가 성립되도록 정한다.

 $\lambda = 1/2$, m = 4, n = 3인 경우의 근사풀이곁수행렬 U는 다음과 같다.

t=l=3 에서 정확한 풀이와 근사풀이와의 오차는 다음과 같다.(표 2) 여기서 첫렬은 x의 값들이다.

수값계산결과는 론문에서 제시된 방법의 타당성을 보여준다. 실례 1, 2에서 선택된 m, n 들에 대하여 근사풀이가 속하는 공간과 정확한 풀이가 속하는 공간이 일치한다. 그러나 곁수들인 a(x), b(t) 와 g(x,t)는 이 공간에 속하지 않으므로 오차가 발생하였다고 볼수 있다. 실례에서 계산된 결과는 실례 1에서 $i \geq 2$ 또는 $j \geq 3$ 이면 $u_{ij} = 0$ 이고 실례 2에서 $i \geq 3$ 또는 $j \geq 3$ 이면 $u_{ij} = 0$ 이라는것을 보여준다. 이것은 론문에서 제기된 방법이 매우 효과적이라는것을 보여준다.

표 2. $t = l = 3$ 에서	정확한 풀이와 근사풀이와의 오차
x 의 값들	오차
0	$-6.721\ 01\times10^{-14}$
0.6	$5.923\ 04 \times 10^{-14}$
1.2	$6.128 \ 43 \times 10^{-14}$
1.8	$4.307 \ 67 \times 10^{-14}$
2.0	$3.463 9 \times 10^{-14}$

참 고 문 헌

- [1] 김일성종합대학학보 수학, 64, 1, 34, 주체107(2018).
- [2] M. M. Khader; Commun Nonlinear Sci. Numer. Simul., 16, 25, 35, 2011.
- [3] N. H. Sweilam et al.; Chaos, Solitons & Fractals, 73, 141, 2015.
- [4] E. Sousa; Comput Math. Appl., 62, 983, 2011.
- [5] A. H. Bhrawy, M. A. Zaky; Applied Mathematical Modelling, 40, 832, 2016.
- [6] Boling Guo; Fractional Partial Differential Equations and Their Numerical Solutions, World Scientific, 34~42, 2015.

주체107(2018)년 9월 8일 원고접수

An Approximate Method for Time-Space Fractional Partial Differential Equations with Variable Coefficients using Generalized Fractional-Order Chebyshev Functions

Kim Hyon Jin, Kang Yong Suk

In this paper, we present a method to solve approximately fractional partial differential equation with variable coefficients using generalized fractional-order Chebyshev functions. We construct the approximate scheme and show the error analysis.

Key words: fractional-order Chebyshev function, fractional partial differential equation