

저주파필터를 적용한 Wegmann 방법의 수렴성에 관한 연구

송 은 지[†]

요 약

저자는 등각사상을 구하기 위한 기존의 여러 Theodorsen 방정식의 해법 중 가장 유효한 해법으로 알려져 있는 Wegmann의 방법을 다룬바 있다[1]. Wegmann의 방법으로 수치실험을 한 결과 난이도가 높다고 예상되는 문제에 있어 수렴했다가 발산을 하는 불안정현상이 나타났으며 수렴하지 않는 불안정현상의 원인을 분석하여 저주파필터를 적용한 새로운 반복법을 제안하였다. 원래의 Wegmann 반복법으로는 발산하는 모든 문제에 있어서 새로 제안한 방법에 의해서 수렴하는 수치실험 결과를 얻었는데 본 논문에서는 저주파필터를 적용한 Wegmann해법에 의해 실험적으로 수렴한 결과를 Fourier 분석기법에 의해 이론적으로 증명한다.

A study on the convergence of Wegmann's method applying a low frequency pass filter

Eun Jee Song[†]

ABSTRACT

Wegmann's method has been known as the most efficient one for the Theodorsen equation that is needed to solve conformal mapping. It was researched in the earlier studies [1]. However divergence was revealed in some difficult problems by numerical experiment using Wegmann's method. We analyzed the cause of divergence and proposed an improved method by applying a low frequency pass filter to Wegmann's method. Numerical experiments using the improved method showed convergence for all divergent problems using the Wegmann's method. In this paper, we prove theoretically the cause of convergence in the Numerical experiment using the improved method by applying a low frequency pass filter to Wegmann's method. We make use of Fourier transforms in this theoretical proof of convergence.

키워드 : Wegmann 방법(Wegmann's Method), 저주파필터(Low Frequency Pass Filter), Fourier 변환(Fourier Transforms), 수렴성의 이론적 증명(The Proof of Convergence)

1. 서 론

등각사상은 함수론의 기본적인 문제의 하나로 물리학, 공학 등에 응용되고 있으며 특히 최근에는 grid에 관한 문제가 대두되면서 주목을 받고 있다[2]. 일반적으로 등각사상은 수치계산법에 의해 구할 수 있으며 표준영역에서 문제영역으로의 사상과 표준영역에서 문제영역으로의 사상을 구하는 것으로 대별되어 각각 독립된 분야로서 연구되고 있다.

여기서는 표준영역인 단위원의 내부에서 문제영역인 Jordan 영역 내부에로의 수치등각사상을 다루는데 이 사상의 결정은 경계대응함수에 관한 비선형 적분방정식인 Theodorsen 방정식을 푸는 것으로 귀착된다[6]. 저자는 등각사상을 구하기 위한 기존의 여러 Theodorsen 방정식의 해법 중 가장 유효한 해법으로 알려져 있는 Wegmann의 방법을 다룬바 있다. Wegmann의 방법으로 수치실험을 한 결과 난이도가 높다고 예상되는 문제에 있어 수렴했다가 발산을 하는 불

안정현상이 나타났으며 논문1에서는 수렴하지 않는 불안정현상의 원인을 분석하여 반복법의 안정화를 위해 저주파필터를 적용한 새로운 반복법을 제안하여 Wegmann 방법으로는 발산하는 모든 문제에 있어서 수렴하는 수치실험 결과를 얻었다. 본 논문에서는 저주파필터를 적용한 해법에 의해 수치실험적으로 수렴한 결과를 이론적으로 증명한다.

2. Wegmann의 방법

ϕ 는 단위원에서 문제영역인 Jordan 영역으로의 등각사상으로 다음과 같은 정규화 조건을 만족하는 사상이라 하자.

$$\phi(0) = 0, \quad \phi'(0) > 0 \quad (1)$$

2π 주기함수 $\eta(t)$ 를 사용하여 등각사상 ϕ 를 원주상에서 $\phi(e^{it}) := \eta(s(t))$ 로 표현하기로 하고 문제영역이 $\eta(t) = \rho(t)e^{it}$ 로 극좌표 표현되는 영역만을 취급하기로 한다. 또한 함수 G 를 도입하여

[†] 종신회원 : 남서울대학교 컴퓨터학과 교수
논문접수 : 2003년 8월 2일, 심사완료 : 2004년 2월 16일

$$G\tau(t) := \log \rho(\tau(t) + t) + i\tau(t) \quad (2)$$

와 같이 정의하면

$$\text{Re } G\tau(t) = \log \rho(\tau(t) + t), \quad \text{Im } G\tau(t) = \tau(t)$$

이 되며 ϕ 가 등각사상이라는 조건하에

$$\Psi\tau(t) = \tau(t) - K \log \rho(\tau(t) + t) = 0 \quad (3)$$

과 같은 방정식을 얻을 수 있다. 이 방정식을 Theodorsen 방정식이라 하며 등각사상 ϕ 구하는 문제는 이방정식을 푸는 문제로 귀착된다[3,6]. 식 (3)의 K 는 공역작용소(共役作用素)라 불리우며 함수 f 가

$$f \sim \sum_{k=-\infty}^{\infty} \hat{f}_k e^{ikt} \quad \hat{f}_k : f \text{의 } k\text{번째 Fourier 계수}$$

로 전개되었을 때

$$Kf \sim -i \sum_{k=-\infty}^{\infty} \text{sign}(k) \hat{f}_k e^{ikt}$$

로 정의되는 작용소이다. Wegmann은 비선형 방정식 (3)을 다음과 같은 Newton법으로 풀었다.

$$\begin{aligned} \Psi\tau_k(t) + \Psi_{\tau_k} \delta_k(t) &= 0 \\ \tau_{k+1}(t) &= \tau_k(t) + \delta_k(t) \end{aligned} \quad (4)$$

$\Psi_{\tau_k} : \tau_k$ 에서 Ψ 의 미분
 $k = 0, 1, 2, \dots$ (반복횟수)

수치계산을 하기 위해 이산화를 하는데 편의상 짝수 표본점 $N=2n$ 을 사용하여

$$t_j = 2\pi j/N, \quad t = (t_0, t_1, \dots, t_{N-1})^T$$

로 하고 t 의 함수인 f 를 t_j 상에서 표본화한 것을

$$f_j := f(t_j), \quad f = (f_0, f_1, \dots, f_{N-1})^T$$

로 한다. 또한 어떤 스칼라 함수 $\sigma(y)$ 와 벡터 $y = (y_0, y_1, \dots, y_{N-1})^T$ 에 대하여 $\sigma(y) = (\sigma(y_0), \sigma(y_1), \dots, \sigma(y_{N-1}))^T$ 로 정의한다.

공역작용소(共役作用素) K 는 다음과 같이 이산화 한다[7].

$$\begin{aligned} x &\rightarrow F_N (a_0, a_1, \dots, a_{n-1}, a_n; \quad b_1, b_2, \dots, b_{n-1})^T \\ &\quad \downarrow \hat{K}_N \\ y &\rightarrow F_N^{-1} (0, -b_1, \dots, -b_{n-1}, 0; \quad a_1, a_2, \dots, a_{n-1})^T \end{aligned}$$

F_N : 이산형 Fourier 변환
 F_N^{-1} : 이산형 Fourier 역변환
 \hat{K}_N : 공역작용소에 의한 Fourier계수 변환

즉, 이산화된 공역작용소는

$$K_N := F_N^{-1} \hat{K}_N F_N$$

이 된다. Wegmann의 반복법은 간단히 다음과 같다[1, 7].
 식 (4)의 해인 τ 의 이산형 τ 에 대하여 $s = \tau + t$ 이다.

<반복법>

$s_0 \in R^N$: 초기치

$k \geq 0$ 에 대하여

$$v := \theta(s_k) - t$$

$$w := K_N v$$

$$\alpha := \frac{1}{N} \sum_{\mu=0}^{N-1} v_{\mu}, \quad \beta := \frac{1}{N} \sum_{\mu=0}^{N-1} (-1)^{\mu} v_{\mu}$$

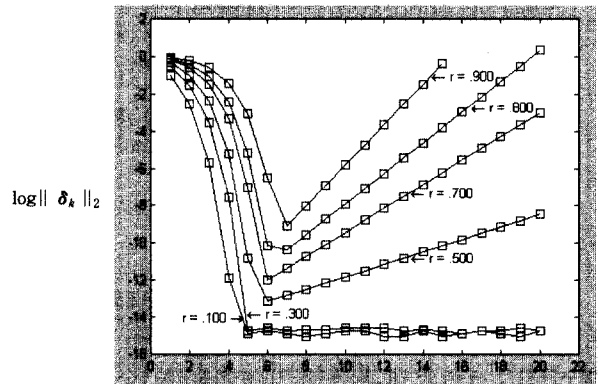
$$q := \text{Im}(\exp(w - i\theta(s_k)) \cdot \eta(s_k))$$

$$p := K_N q$$

$$\hat{q} := \frac{1}{N} \sum_{\mu=0}^{N-1} q_{\mu}$$

$$s_{k+1} := s_k - \text{Re} \frac{\eta(s_k)}{\eta'(s_k)} - \frac{p + \hat{q} \cot \alpha + \beta \cos nt}{r(s_k) \exp(w)} \quad (5)$$

위의 Wegmann의 반복법(5)로 수치 실험한 결과 (그림 1)(r 이 1에 가까이 갈수록 난이도가 높은 예)에서와 같이 난이도가 높은 문제일수록 빨리 발산하는 문제가 발견되었다.



반복횟수 k

(그림 1) Wegmann 방법에 의한 수정량

3. 저주파 필터에 의한 방법

Wegmann 반복법이 수렴하지 않는 원인을 반복법 식 (5)를 간단히

$$s_{k+1} = W(s_k) \quad k \geq 0 \quad (6)$$

로 했을 때 W 의 s 에서의 미분 W_s 의 고주파 성분 때문임을 알아내고 다음에 정의하는 저주파 필터(low frequency pass filter)에 의해 수렴성을 개선할 수 있었다[1].

어떤 함수 $f(t) \in C_R(T)$ ($C_R(T)$: 미분 가능한 주기 2π 인 연속 실함수)가

$$f(t) = a_0/2 + \sum_{\mu=1}^{\infty} (a_{\mu} \cos \mu t + b_{\mu} \sin \mu t)$$

로 Fourier 전개된다고 할 때 저주파 필터 L_m 을

$$L_m f(t) := a_0/2 + \sum_{\mu=1}^m (a_{\mu} \cos \mu t + b_{\mu} \sin \mu t) \quad (7)$$

로 정의한다.

즉, 저주파필터 L_m 은 Fourier전개항의 뒷부분의 고주파항을 제거하는 역할을 한다.

이산화 작업에서 저주파필터의 적용은 다음과 같다. 어떤 함수 $x(t) \in C_R(T)$ 을 $\{t_{\nu}\}_{\nu=0}^{N-1}$ 상에 이산화한 것을

$$x_{\nu} := x(t_{\nu}), \mathbf{x} := (x_0, \dots, x_{N-1})^T$$

로 하고

$$\begin{aligned} \mathbf{x} &\rightarrow F_N(a_0, \dots, a_{n-1}, a_n; b_1, \dots, b_{n-1})^T \\ &\quad \downarrow \widehat{L}_m : \text{저주파필터} \\ \mathbf{y} &\leftarrow F_N^{-1}(a_0, \dots, a_m, 0, \dots, 0; b_1, \dots, b_m, 0, \dots, 0)^T \end{aligned}$$

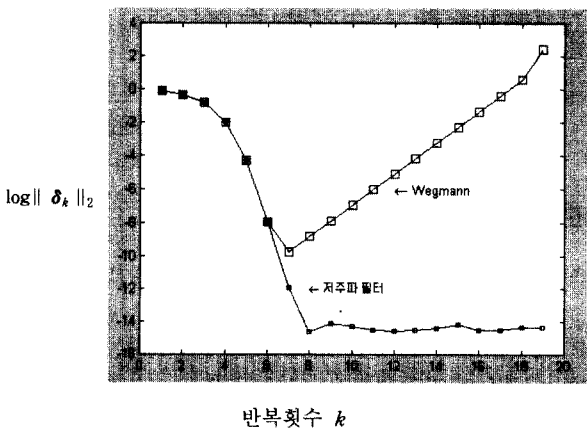
로 한다. 즉 이산화 작업에서 저주파 필터 작용소는

$$L_m := F_N^{-1} \widehat{L}_m F_N \quad (8)$$

로 한다. 식 (6)의 반복법에 식 (8)의 저주파필터 L_m 을 이용하여 새로운 반복법

$$s_{k+1} = W^m(s_k) := L_m(W(s_k) - t) + t \quad (9)$$

로 정의한다. 새로 제안한 반복법 식 (9)에 의해 수치 실험한 결과 (그림 2)에서와 같이 기존의 Wegmann의 반복법 식 (6)에 의해서는 발산하던 문제가 수렴하는 결과를 얻었다.



(그림 2) $r = 0.85$ 일 때 Wegmann과 저주파필터 방법에 의한 수정량 비교

4. 저주파 필터에 의한 방법의 수렴성

새로 제안된 반복법 식 (9)에 의해서 수치실험한 결과 (그림 2)와 같이 수렴하였는데 여기서는 수렴성을 이론적으로 분석하여 증명해 보기로 한다.

k 회 반복후의 수정량을

$$\begin{aligned} \delta_k &= s_{k+1} - s_k \text{ 로 하면} \\ \delta_{k+1} &= s_{k+2} - s_{k+1} = W^m(s_{k+1}) - s_{k+1} \\ &= W^m(s_k + \delta_k) - s_{k+1} \approx W^m(s_k) + W^m_s \delta_k - s_{k+1} \\ &= W^m_s \delta_k \approx W^m_s \delta_k \end{aligned} \quad (10)$$

로 근사한다. 여기서 W^m_s 는 W^m 의 s_k 에서의 미분이며 W^m_s 는 참값 s 에서의 미분이다. 결국 반복횟수 k 가 커짐에 따라 $\|\delta_{k+1}\|/\|\delta_k\|$ 는 W^m_s 의 스펙트럼 반경에 근접해 간다. 그러므로 이 스펙트럼반경이 1보다 작으면 수정량이 점점 감소하여 수렴하게 된다. 식 (9)의 새로운 해법의 수렴성을 이론적으로 분석하기 위해 문제영역이 단위원에 가까울 때 W^m_s 의 스펙트럼반경을 평가해 보자.

문제영역의 경계가

$$\begin{aligned} \eta(t) &= (1 + \xi(t))e^{it} \quad \xi(t) \in C_R^2 \quad (11) \\ (C_R^2(T) : 2\text{회 미분 가능한 주기 } 2\pi \text{ 연속실함수}) \end{aligned}$$

로 표현되는 영역이라 하자. 즉, 단위원에서 $\xi(t)$ 만큼의 변화를 준 영역이다. W^m_s 를 계산하면

$$\begin{aligned} W^m_s &= (L_m W)_s = L_m W_s = -L_m Y + O(\xi^2) \quad (12) \\ Y(\mathbf{u}) &= \dot{\xi}(\mathbf{u}) \cdot K_N \mathbf{u} + \mathbf{u} \cdot K_N \dot{\xi}(t) \\ &\quad + K_N((K_N \dot{\xi}(t)) \cdot K_N \mathbf{u} - \dot{\xi}(t) \cdot \mathbf{u}) + J_0(\xi(t))J_0(\mathbf{u})\mathbf{1} \\ &\quad - ((I + K^2_N)\xi(t)) \cdot \mathbf{u} - K_N(((I + K^2_N)\xi(t)) \cdot K_N \mathbf{u}) \\ J_0(f) &:= \frac{1}{N} \sum_{\mu=0}^{N-1} f_{\mu} \quad J_n(f) := \frac{1}{N} \sum_{\mu=0}^{N-1} (-1)^{\mu} f_{\mu} \end{aligned}$$

이 된다[7]. $\xi(t)$ 의 노름(norm)은

$$\|\xi\| := \|\xi\|_{\infty} + \|\dot{\xi}\|_{\infty} + \|\ddot{\xi}\|_{\infty}$$

로 정의하고 식 (11)에서의 $\|\xi(t)\|$ 은 충분히 작다고 가정하면 식 (12)에서 W^m_s 의 근사치는 $-L_m Y$ 이 된다. 따라서 W^m_s 의 스펙트럼반경 대신에 $L_m Y$ 의 스펙트럼 반경을 분석하여 이것을 Fourier 전개 수법으로 평가해 보자.

$\xi \in C^2_R(T)$ 이므로 ξ 와 $\dot{\xi}$ 의 Fourier 전개가

$$\xi(t) := \sum_{l=-\infty}^{\infty} c_l e^{ilt}, \quad \dot{\xi} := \sum_{l=-\infty}^{\infty} d_l e^{ilt} = \sum_{l=-\infty}^{\infty} l c_l e^{ilt} \quad (13)$$

라 가정하면 모두 절대 수렴한다.

여기서 $\xi, \dot{\xi}$ 의 Fourier 계수로부터 다음의 양

$$D_0 := |c_0| + 4 \sum_{k=1}^{\infty} |d_k|$$

$$D_\mu := 2|d_\mu| + 4 \sum_{k=\mu+1}^{\infty} |d_k|, \quad 1 \leq \mu \leq \infty \quad (14)$$

를 정의한다.

ξ 의 Fourier계수의 절대 수렴성으로부터 D_μ 는 존재하며 $\lim_{\mu \rightarrow \infty} D_\mu = 0$ 이 된다. 또한 D_μ 가 μ 에 대해 단조감소함을 쉽게 알 수 있다.

공간 P_m 의 벡터 $v = \sum_{l=-m}^m u_l e^{ilt}$ 로부터 $L_m Y(\xi, u) = \sum_{l=-m}^m v_l e^{ilt}$ 에로의 계수의 변환행렬을

$$Y = (y_{l,v})_{-m \leq l, v \leq m}$$

로 하고 $r_v := \sum_{l=-m}^m |y_{l,v}|$ 로 하면

$L_m Y$ 의 스펙트럼 반경 $\rho(L_m Y)$ 은 $D_\mu (\mu \geq 0)$ 의 단조성을 이용하여

$$\rho(L_m Y) = \rho(Y) \leq \|Y\|_1 = \max_{0 \leq v \leq m} \sum_{-m \leq l \leq m} |y_{l,v}| = D_{n-v} = D_{n-m} \quad (15)$$

이 된다. 여기서 $lf := n - m$ 로 정의하고 식 (15)에 필터파라미터로 lf 를 사용하면 $D_{n-m} = D_{lf}$ 가 된다.

$\xi(t)$ 의 Fourier 전개는 절대 수렴하므로 식 (14)에서 $\lim_{\mu \rightarrow \infty} D_\mu = 0$ 이다. 여기서 lf 를 뒤로부터 몇 개의 고주파성분을 제거할 것인가를 나타내는 필터 파라미터로 정한다.

이상을 요약하면 다음의 정리를 얻을 수 있다.

[정리]

$\xi \in C_k^2(T)$ 로 하여 저주파필터 L_m 의 파라미터 $lf = n - m$ 을 적당히 크게 하면 부등식

$$\rho(L_m Y) \leq D_{lf} < 1$$

은 항상 성립한다. □

따라서 필터의 파라미터 lf 를 충분히 크게 하면 반복법 (9)는 수렴한다는 결론을 얻을 수 있다.

5. 결 론

본 논문에서는 표준영역인 단위원 내부로부터 문제영역인 Jordan영역 내부로의 수치등각사상을 구하기 위한 해법 중 가장 유효하다고 알려진 Newton법을 이용한 Wegmann 방법을 다루었다. 수치 실험한 결과 처음에는 수렴했다가 발산하여 결국 해를 구할 수 없는 치명적인 문제점이 발견되었다. 이러한 현상은 난이도가 높을수록 더욱 심하게 나타났다. 이전 연구에서 Wegmann 반복법을 분석하여 발산

하는 현상의 원인을 찾아 저주파필터를 적용하여 발산현상을 막을 수 있었다. 저주파필터는 함수의 Fourier 전개식의 뒷부분인 고주파항을 제거하는 필터이다. 본 연구에서는 수치 실험적으로 얻은 저주파필터의 유효성을 이론적으로 분석하였으며 새롭게 제안된 저주파필터를 적용한 반복법의 수렴성을 Fourier전개 수법에 의해 증명하였다.

참 고 문 헌

- [1] 송은지, "저주파 필터를 이용한 Wegmann 방법의 개량에 관한 연구", 정보처리학회논문집, 제8-A권 제4호, pp.503-508, 2001.
- [2] 최도형 외, "Grid Generation and Laminar Flow Analysis", 한국항공우주학회지, Vol.22, No.2, pp.2001-2012, 1994.
- [3] 송은지, "등각사상에 있어 Theodorsen방정식의 고속해법", 정보처리학회 논문집, 제5권 제2호, pp.372-379, 1998.
- [4] 송은지, "Hübner 방법에 기초한 수치등각사상의 자동화 알고리즘", 정보처리학회논문집, 제6권 제10호, pp.2716-2722, 1999.
- [5] 天野 要, "代用電荷法に基づく双方向的な數値等角寫像の方法," 日本情報處理學會論文集, Vol.31, No.5, pp.623-632, 1990.
- [6] Gutknecht, M.H., "Numerical conformal Mapping Methods Based on Function Conjugation," J. Comput. Appl. Math., Vol.14, No.1,2, pp.31-77, 1986.
- [7] Wegmann, R., "Discretized versions of Newton type iterative methods for conformal mapping," J. Comput. Appl. Math., Vol.29, No.2, pp.207-224, 1990.
- [8] Gutknecht, M. H., "Fast Algorithm for the conjugate Periodic Function," J. Computing, No.22, pp.79-91, 1979.
- [9] Wegmann, R., "Convergence proofs and error estimates for an iteration method for conformal mapping, Numer Math., Vol.44, pp.435-461, 1984.



송 은 지

e-mail : seji@nsu.ac.kr

1984년 숙명여자대학교 수학과(이학사)

1988년 일본 나고야(名古屋)국립대학

정보공학과 (공학석사)

1991년 일본 나고야(名古屋)국립대학

정보공학과 (공학박사)

1991년~1992년 일본 나고야(名古屋)국립대학 정보공학과 객원 연구원

1993년~1995년 연세대학교 전자계산학과 시간강사

1993년~1995년 상지대학교 병설 전문대학 전자계산학과 전임 강사

1996년~현재 남서울대학교 컴퓨터학과 부교수

관심분야 : 수치해석, 컴퓨터 그래픽스, 디지털컨텐츠, 암호학