

روش های هم محلی تقریباً دو گامی برای معادلات انتگرال ولترا

لیلا سعیدی داشبلاغی

دانشگاه شاهد

ابوالفضل تاری مرزآباد

دانشگاه شاهد

سید موسی ترابی

دانشگاه شاهد

چکیده

در این مقاله کلاسی جدید از روش های پیوسته برای معادلات انتگرال ولترا ارائه می دهیم. این روش ها با استفاده از روش هم محلی و کاهش بعضی از شرایط هم محلی به منظور به دست آوردن خواص پایداری بهتر به دست آمده اند. بیشتر روش های عددی موجود برای حل معادلات انتگرال ولترا سخت و در بازه های بزرگتر، با رشد سریع خطا همراه هستند. روش ارائه شده در این مقاله نسبت به روش های موجود دارای مرتبه دقت بالاتر و ناحیه پایداری وسیع تر می باشد. در این مقاله پایداری روش، بررسی شده و ناحیه پایداری برآورد شده است. همچنین الگوریتمی برای اجرای روش بیان شده و در پایان مثال های عددی برای نشان دادن دقت و کارایی روش داده شده است.
واژه های کلیدی: روش های هم محلی دوگامی، معادلات انتگرال ولترا، آنالیز پایداری، A - پایدار.

Mathematics Subject Classification: 65R20

۱ مقدمه

در سال ۲۰۰۸ کنته و همکارانش در [1] روشی دو گامی بر مبنای روش های هم محلی معرفی نمودند. این روش ها با استفاده از روش هم محلی و کاهش بعضی از شرایط هم محلی به منظور به دست آوردن خواص پایداری بهتر به دست آمده اند. برای بررسی ساختار روش، معادله انتگرال ولترای نوع دوم زیر را در نظر بگیرید:

$$y(t) = g(t) + \int_{t_0}^t k(t, \eta, y(\eta)) d\eta, \quad t \in [t_0, T] \quad (1)$$

که در آن توابع $g: R \rightarrow R^D$ و $k: R^x \times R^D \rightarrow R^D$ به اندازه کافی هموار در نظر گرفته می شوند. بسیاری از روش هایی که برای حل معادله (۱) بکار گرفته شده اند برای حل برخی از مسایل مناسب نبوده و با رشد سریع خطا همراه هستند و در واقع جواب تقریبی آنها تنها در نزدیکی نقطه بسط از دقت خوبی برخوردار است، ولی برای معادلات در بازه هایی بزرگتر کارآمد نیستند. این پدیده به دلیل ویژگی خاصی از مساله که آن را سختی می نامند، اتفاق می افتد. بنابراین ابتدا تعریفی از سختی را برای معادله انتگرال ولترای نوع دوم به صورت زیر بیان می کنیم:

تعریف ۱.۱. معادله انتگرال (۱) را در زیر بازه ای از بازه انتگرال گیری سخت گویند هرگاه $\frac{\partial k(t, \eta, y)}{\partial y}$ در تمام نقاط این بازه منفی و با اندازه بزرگ باشد [2].

معادلات سخت روش های عددی خاص خود را می طلبند. این روشها باید از ناحیه پایداری وسیعی برخوردار باشند که روش ارائه شده در این مقاله از این ویژگی برخوردار می باشد. تحلیل پایداری روش های عددی برای حل معادلات انتگرال ولترای نوع دوم

با استفاده از به کارگیری روش عددی روی معادله آزمون زیر صورت می گیرد [3]:

$$y(t) = 1 + \lambda \int_0^t y(\eta) d\eta, \quad t \geq 0 \quad (2)$$

تعریف ۲.۱. یک روش عددی برای $z = \lambda h$ پایدار نامیده می شود هر گاه جواب عددی y_n حاصل از اعمال روش عددی بر روی

(۲) زمانی که $n \rightarrow \infty$ به صفر میل کند. بنابراین ناحیه پایداری به صورت زیر می باشد

$$A = \{z \in C : | \text{eig}(M(z)) | < 1\} \quad (3)$$

که در آن $M(z)$ ماتریس پایداری می باشد که از اعمال روش ارایه شده روی معادله آزمون به دست می آید.

تعریف ۳.۱. یک روش عددی A -پایدار نامیده می شود هر گاه ناحیه پایداری آن شامل نیم صفحه مختلط منفی باشد به عبارت

دیگر

$$\{z \in C : \text{Re}(z) < 0\} \subseteq A. \quad (4)$$

۲ نتایج اصلی

فرض می کنیم N عدد صحیح مثبت باشد و شبکه یکنواخت زیر را در نظر می گیریم

$$t_n = t_0 = nh, \quad n = 0, 1, \dots, N, \quad Nh = T - t_0.$$

به منظور ارایه روش عددی برای معادله (۱) در $t \in [t_n, t_{n+1}]$ فرم زیر در نظر می گیریم

$$y(t) = F^{[n]}(t) + \Phi^{[n+1]}(t) \quad (5)$$

که در آن

$$F^{[n]}(t) = g(t) + \int_{t_n}^t k(t, \eta, y(\eta)) d\eta, \quad \Phi^{[n+1]}(t) = \int_{t_n}^t k(t, \eta, y(\eta)) d\eta.$$

در این روش به دنبال یک تقریب پیوسته $P(t_n + sh), s \in [0, 1]$ ، برای جواب $y(t_n + sh)$ معادله (۱) هستیم که برای به دست آوردن آن از دو گام متوالی زیر استفاده می کنیم:

$$\begin{cases} P(t_n + sh) = \varphi_0(s)y_{n-1} + \varphi_1(s)y_n + \sum_{j=1}^m \chi_j(s)P(t_{n-1,j}) + \sum_{j=1}^m \psi_j(s)(F_h^{[n]}(t_{n,j}) \\ + \Phi_h^{[n+1]}(t_{n,j})) \\ y_{n+1} = P(t_{n+1}) \end{cases} \quad (6)$$

که در آن $s \in [0, 1]$ و $n = 1, 2, \dots, N-1$ در اینجا $c = [c_1, \dots, c_m]^T$ پارامتر هم محلی، $t_{n-1,j} = t_{n-1} + c_j h$ ، $t_{n,j} = t_n + c_j h$ ، $F_h^{[n]}(t)$ و $\Phi_h^{[n+1]}(t)$ تقریب هایی ترتیب برای $F^{[n]}(t)$ و $\Phi^{[n+1]}(t)$ هستند که با روابط زیر به دست می آیند:

$$F^{[n]}(t) = g(t) + h \sum_{\nu=1}^n \left(b_\nu k(t, t_{\nu-1}, y_{\nu-1}) + \sum_{j=1}^m b_{\nu,j} k(t, t_{\nu-1,j}, P(t_{\nu-1,j})) + b_{m+1} k(t, t_\nu, y_\nu) \right) \quad (7)$$

$$\Phi^{[n+1]}(t) = h \left(w_{i_0} k(t_{n,j}, t_n, y_n) + \sum_{j=1}^m w_{i,j} k(t_{n,i}, t_{n,j}, P(t_{n,j})) + w_{i,m+1} k(t_{n,i}, t_{n+1}, y_{n+1}) \right) \quad (8)$$

که $b_\nu, b_j, b_{m+1}, w_{i_0}, w_{i,j}, w_{i,m+1}$ وزن های داده شده هستند. چند جمله ایهای $\varphi_0(s), \varphi_1(s)$ و $\chi_j(s), \psi_j(s), j = 1, 2, \dots, m$ با استفاده از شرایط پیوستگی که به آنها اشاره خواهد شد، به دست می آیند.

با محاسبه رابطه (۲) (آ) به ازای $s = 1$ و $s = c_i, i = 1, 2, \dots, m$ خواهیم داشت

$$\begin{cases} P(t_n + sh) = \varphi_0(c_i)y_{n-1} + \varphi_1(c_i)y_n + \sum_{j=1}^m \chi_j(c_i)Y_j^{[n]} + \sum_{j=1}^m \psi_j(c_i)(F_h^{[n]}(t_{n,j}) \\ + \Phi_h^{[n+1]}(t_{n,j})) \\ y_{n+1} = \varphi_0(1)y_{n-1} + \varphi_1(1)y_n + \sum_{j=1}^m \chi_j(1)Y_j^{[n]} + \sum_{j=1}^m \psi_j(1)(F_h^{[n]}(t_{n,j}) + \Phi_h^{[n+1]}(t_{n,j})) \end{cases} \quad (9)$$

که در آن $Y_i^{[n]} = P(t_{n-1,i})$ و $Y_i^{[n+1]} = P(t_{n,i}), n = 1, 2, \dots, N-1$

الگوریتم روش برای $m = 1$ به صورت زیر می باشد:

- گام اول- قرار می دهیم $n = 1$
- گام دوم- انتخاب h و محاسبه t_i ها ($t_i = a + ih$)
- گام سوم- محاسبه y_1 توسط یک روش تک گامی
- گام چهارم- به دست آوردن $P(t_0 + ch)$ با استفاده از درونیایی
- گام پنجم- جایگذاری $s = c$ در قسمت اول معادله (۲) (د) و حل معادله غیر خطی حاصل با روش نیوتن. (در صورت نبود نقطه شروع، از روش وترت می توان آن را محاسبه کرد.)
- گام ششم- محاسبه y_{n+1} با استفاده از قسمت دوم معادله (۲) (د)
- گام هفتم- اگر $n = N - 1$ الگوریتم به پایان می رسد. در غیر اینصورت به n یک واحد اضافه می کنیم و به گام پنجم می رویم.

در این قسمت برای نشان دادن کارایی روش، مثالهایی از معادلات انتگرال سخت ارایه می کنیم.

مثال ۱.۲. معادله انتگرال زیر را در نظر بگیرید

$$y(t) = \cos(t) + 1000 \sin(t) - 1000 \int_0^t y(s) ds, \quad t \in [0, 10] \quad (10)$$

که جواب دقیق آن $y = \cos(t)$ می باشد. این معادله یک معادله سخت می باشد. نتایج به دست آمده با استفاده از روش ارایه شده برای $h = 0.05$ در جدول ۱ آورده شده است. برای مقایسه به نتایج عددی روش تاو نیز اشاره شده است.

$t = t_i$	$t = 2$	$t = 4$	$t = 6$	$t = 8$	$t = 10$
خطای روش موجود	$0.723e - 3$	$0.828e - 3$	$0.736e - 3$	$0.196e - 3$	$0.824e - 3$
خطای روش تاو	$0.836e - 5$	$0.321e - 1$	$0.376e + 1$	$0.104e + 3$	$0.129e + 4$

جدول ۱: نتایج عددی مثال ۱

مثال ۲.۲. معادله انتگرال زیر را در نظر بگیرید

$$y(t) = 1000 - \frac{999}{t+1} - 1000 \int_0^t y^2(s) ds, \quad t \in [0, 10] \quad (11)$$

که جواب دقیق آن $y = \frac{1}{t+1}$ می باشد. این معادله نیز معادله ای سخت می باشد. نتایج به دست آمده با استفاده از روش ارایه شده برای $h = 0.05$ در جدول ۲ آورده شده است.

$t = t_i$	$t = 2$	$t = 4$	$t = 6$	$t = 8$	$t = 10$
خطای روش موجود	$۵/۵۷۷e - ۲$	$۵/۲۵۷e - ۲$	$۵/۱۳۵e - ۲$	$۵/۷۵۱e - ۳$	$۵/۳۹۲e - ۳$

جدول ۲: نتایج عددی مثال ۲

مراجع

- [1] D. Conte, Z. Jackiewicz, B. Paternoster *Two step almost collocation methods for Volterra Integral Equations*, Applied Mathematics and Computation, **204** (2008), 839–853.
- [2] P. J. van der Houwen, H. J. J. te Riele *Backward differentiation type formulas for Volterra Integral Equations of the second kind*, Numerische Mathematik, **37** (1981), 205–217.
- [3] S. Amini, C. T. H. Baker, *Further stability analysis of numerical methods for Volterra Integral Equations of the second kind*, University of Manchester, Numer. Annual. Tech. Rep., **47**, (1980).