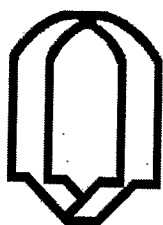


الله  
الرحمن الرحيم



دانشگاه شاهرود

مجمع علوم پایه

دانشکده ریاضی

پایان نامه کارشناسی ارشد ریاضی کاربردی

یک روش تکراری سریع برای حل معادلات

انتگرالی ولترا - فردهلم

استاد راهنما: دکتر فرید (محمد) مالک قائینی

استاد مشاور: دکتر قاسم برید لقمانی

پژوهش و نگارش: سهیلا امین صدرآبادی

شهریورماه ۱۳۸۵

۱۳۸۴/۱۱/۲۸

۱۵۳۸۶۷

تقدیم به سرمایه‌های زندگی:

---

پدر و مادرم،

---

## قدردانی

حمد و سپاس بی کران پروردگار قادر و متعال را سزااست و درود فراوان بر تمامی پیامبران که فرستاده اویند برای نمود راه راست به ما و رسیدن به رستگاری. تعلیم و تعلم چراغی است روشنگر این طریق و با آرزوی اینکه بتوانیم با استعانت از همه این بزرگان به سمت و سوی برویم که رستگار شویم.

دل به دانش اندوزی بستم و من امروز می توانم دستانم را بر فراز آورم به شکرانه این که حضرت حق مرا در مسیر این تعالی قرار داد و به سمتی هدایت نمود که بیاموزم و... باز بیاموزم. در مسیری که تمامی ناصرانش در نصرت من کوشیدند و محبت آنان بی دریغ بود که من طالبی بودم با بضاعت اندک و بی حمایت و رهنمود اساتید محترم و دیگر دوستانم این امکان وجود نداشت. با تمامی وجود از مقام شامخ استاد گرانمایه ام، جناب آقای دکتر فرید (محمد) مالک که در نهایت لطف و بزرگواری تمامی سعی و تلاش خود را در جهت اعتلای واقعی و بی شائبه در زمینه علمی نسبتاً به این جانب مبذول فرمودند، کمال قدردانی را می نمایم. همچنین از جناب آقای دکتر قاسم برید لقمائی که در سمت استاد مشاور بر بنده منت گذارده و مساعدت های بی دریغ شان نقطه عطفی در مسیر موفقیت این پایان نامه بوده کمال تشکر را دارم. از جناب آقای دکتر دهقان که با قبول داوری این پایان نامه از سوی ایشان، توفیقی بزرگ نصیب اینجانب شد، قدردانی می کنم. همچنین از کلیه اساتید دلسوز و بزرگوار گروه ریاضی به خصوص جناب آقای دکتر سید مهدی کرباسی و دکتر حمید مظاهری به خاطر زحماتی که در طول دوره تحصیل متقبل شدند کمال تشکر و قدردانی را دارم. از سایر عزیزان بالاخص جناب آقای دکتر سید محمود هادیزاده یزدی که در مسیر این پایان نامه مرا یاری کرده اند، سپاس گزارم.



مدیریت تحصیلات تکمیلی

صورت جلسه دفاعیه پایان نامه دوره کارشناسی ارشد

جلسه دفاعیه پایان نامه تحصیلی خانم **سهیلا امین صدرآبادی** دانشجوی کارشناسی ارشد مجتمع علوم دانشگاه یزد، در رشته / گرایش ریاضی کاربردی  
تحت عنوان: **یک روش تکراری سریع برای حل معادلات انتگرالی ولترا- فردهلم**

و تعداد واحد ۶ در تاریخ ۸۵/۶/۲۹

با حضور اعضای هیات داوران متشکل از

امضاء

نام و نام خانوادگی

- |  |                              |                      |
|--|------------------------------|----------------------|
|  | دکتر فرید (محمّد) مالک قاسبی | ۱- استاد راهنما      |
|  | دکتر قاسم برید لقمانی        | ۲- استاد مشاور       |
|  | دکتر مهدی دهقان              | ۳- داور خارج از گروه |
|  | دکتر سیدمهدی کرباسی          | ۴- داور داخل گروه    |

تشکیل گردید و پس از ارزیابی پایان نامه توسط هیات داوران با درجه **عالی** و نمره به عدد ۱۹/۲۵ و حروف **نوزده و بیست و پنج صدم** مورد تصویب قرار گرفت.

نماینده تحصیلات تکمیلی دانشگاه (ناظر)

نام و نام خانوادگی: دکتر توسلی

امضاء

# فهرست مندرجات

|    |  |       |
|----|--|-------|
| ۱  | مقدمه  | ۱     |
| ۲  | تعاریف و پیش نیازها                                    | ۲     |
| ۴  | ..... معادلات دیفرانسیل                                | ۱.۲   |
| ۵  | ..... معادلات انتگرال                                  | ۲.۲   |
| ۵  | ..... معادلات انتگرال خطی                              | ۳.۲   |
| ۶  | ..... معادلات انتگرال خطی فردهلم                       | ۱.۳.۲ |
| ۶  | ..... معادلات انتگرال خطی ولترا                        | ۲.۳.۲ |
| ۷  | ..... معادلات انتگرال - دیفرانسیل غیر خطی              | ۴.۲   |
| ۸  | ..... تبدیل معادلات انتگرال ولترا به معادلات دیفرانسیل | ۱.۴.۲ |
| ۹  | ..... تبدیل مسائل مقدار اولیه به معادلات انتگرال ولترا | ۲.۴.۲ |
| ۱۱ | ..... نامساوی گرونوال - بلمن                           | ۵.۲   |

|    |       |  |       |
|----|-------|--|-------|
| ۱۱ | ..... | خاصیت لپ - شینز  | ۶.۲   |
| ۱۲ | ..... | حل عددی دستگاه‌های معادلات غیر خطی                     | ۷.۲   |
| ۱۸ | ..... | روش نیوتن  | ۸.۲   |
| ۱۹ | ..... | الگوریتم روش نیوتن برای حل دستگاه‌ها                   | ۹.۲   |
| ۲۱ | ..... | مدل‌سازی مسائل منجر به معادلات انتگرالی ولترا - فردهلم | ۳     |
| ۲۲ | ..... | مقدمه  | ۱.۳   |
| ۲۲ | ..... | انتقال گرمای تابشی                                     | ۲.۳   |
| ۲۴ | ..... | نظریه چگالی  | ۳.۳   |
| ۲۴ | ..... | چگالی جریان نامانا ۱.۳.۳                               |       |
| ۲۶ | ..... | مدل‌سازی ریاضی نظریه هدایت گرمایی                      | ۴.۳   |
| ۲۶ | ..... | مقدمه ۱.۴.۳  |       |
| ۲۷ | ..... | اولین مسأله فوریه در نظریه هدایت گرمایی                | ۲.۴.۳ |
| ۲۹ | ..... | دومین مسأله فوریه در نظریه هدایت گرمایی                | ۳.۴.۳ |
| ۳۱ | ..... | روش‌های عددی برای حل معادلات انتگرالی                  | ۴     |

|    |  |       |
|----|--|-------|
| ۳۲ | ..... روش‌های مربع‌سازی عددی                               | ۱.۴   |
| ۳۳ | ..... روش ضرایب نامعین                                     | ۱.۱.۴ |
| ۳۴ | ..... قواعد گوسی   | ۲.۱.۴ |
| ۳۴ | ..... قاعده گوس - لژاندر                                   | ۳.۱.۴ |
| ۳۵ | ..... روش‌های چندگامی                                      | ۲.۴   |
| ۳۶ | ..... فرمول نیستروم  | ۱.۲.۴ |
| ۳۸ | ..... ضرایب نیستروم  | ۲.۲.۴ |
| ۳۸ | ..... روش‌های مربع‌سازی برای معادلات ولترای نوع دوم        | ۳.۴   |
| ۳۹ | ..... روش‌های مربع‌سازی برای معادلات خطی                   | ۱.۳.۴ |
| ۴۰ | ..... روش‌های مربع‌سازی برای معادلات غیرخطی                | ۲.۳.۴ |
| ۴۱ | ..... همگرایی  | ۴.۴   |
| ۴۳ | ..... پایداری و خطای گرد کردن                              | ۵.۴   |
| ۴۷ | یک روش تکراری سریع برای حل معادلات انتگرالی ولترا - فردهلم | ۵     |
| ۴۸ | ..... مقدمه  | ۱.۵   |
| ۴۹ | ..... وجود و یکتایی جواب                                   | ۲.۵   |



|    |   |       |
|----|---|-------|
| ۵۱ | ..... نیمه گسسته سازی فضایی و گام‌های زمانی   | ۳.۵   |
| ۵۲ | ..... دو انتخاب برای وزن‌های مربع سازی مستقیم | ۱.۳.۵ |
| ۵۵ | ..... روش هم محلی پیوسته - زمانی              | ۲.۳.۵ |
| ۶۰ | ..... حل دستگاه‌های جبری غیرخطی               | ۴.۵   |
| ۶۳ | ..... یک روش تکراری موازی                     | ۵.۵   |
| ۶۴ | ..... همگرایی                                 | ۶.۵   |
| ۶۵ | ..... هسته‌های تبهگون                         | ۱.۶.۵ |
| ۶۶ | ..... هسته‌های غیر تبهگون                     | ۲.۶.۵ |
| ۷۱ | ..... مثال‌ها و نتایج عددی                    | ۶     |
| ۷۲ | ..... مثال‌های عددی                           | ۱.۶   |
| ۷۴ | ..... نتایج عددی                              | ۲.۶   |
| ۷۹ | ..... واژه نامه‌ی انگلیسی به فارسی            | A     |
| ۸۴ | ..... واژه‌نامه‌ی فارسی به انگلیسی            | B     |
| ۸۹ | ..... متن برنامه با نرم‌افزار Maple           | C     |



## چکیده

برای حل دستگاه‌های معادلاتی که ناشی از گسسته سازی زمانی - مکانی معادلات انتگرالی ولترا - فردهلم می‌باشند، از روش نیوتن استفاده می‌کنیم. تعداد معادلات این دستگاه به تعداد گره‌های مکانی وابسته است. از طرفی بدست آوردن جواب این معادلات از این طریق می‌تواند بسیار پرهزینه باشد.

تلاش ما کاهش دادن این هزینه‌ها با حل هر تکرار نیوتن با استفاده از یک فرآیند تکرار درونی غیر ساکن می‌باشد. هر تکرار درونی دوباره نیازمند جواب یک دستگاه خطی معادلات می‌باشد. اجرای این روش تکراری با مثال‌هایی گویا توضیح داده شده است.

# فصل ۱

## مقدمه

در بیشتر کارهای عددی انجام گرفته برای حل معادلات انتگرالی ولترا - فردهلم که در مقالات مختلف ارائه شده‌اند، از روش‌های تصویری<sup>۱</sup> [۱۷]، روش‌های هم محلی<sup>۲</sup> [۳] و روش نیستروم ذوزنقه‌ای<sup>۳</sup> [۱۸] استفاده شده است. در مرجع [۲۱] حل مسائل خطی و در مرجع [۳] حل مسائل غیر خطی معادلات انتگرالی ولترا - فردهلم

$$u(t, x) = f(t, x) + \int_0^t \int_{\Omega} G(t, s, x, \xi, u(s, \xi)) d\xi ds \quad (1.1.1)$$

با روش‌های هم محلی اسپلاین<sup>۴</sup> به صورت گسسته-زمانی و پیوسته-زمانی ارائه شده است. در حالی که در مرجع [۵] روش گام - زمانی<sup>۵</sup> با بکارگیری روش‌های مستقیم مربع سازی (DQ) خاصی اجرا شده است. در مرجع [۱۹] روش نیستروم ذوزنقه‌ای در طول زمان و مکان به کار رفته و از برونیابی ریچاردسون<sup>۶</sup> برای افزایش دقت جواب عددی استفاده شده است. در فاصله

---

projection methods<sup>۱</sup>

collocation methods<sup>۲</sup>

trapezoidal Nystrom method<sup>۳</sup>

spline collocation methods<sup>۴</sup>

time-stepping method<sup>۵</sup>

Richardson extrapolation<sup>۶</sup>

سال‌های ۱۹۸۰ تا ۱۹۹۰ حل عددی این نوع معادلات توسط افرادی چون هاشیا<sup>۷</sup> [۱۷] (۱۹۹۶)، کونتن<sup>۸</sup> [۲۱] (۱۹۸۹) و برونر<sup>۹</sup> [۳] (۱۹۹۰) مورد بحث قرار گرفت، و به علت کاربرد زیاد این نوع معادلات در شیمی، زیست‌شناسی، مهندسی و فیزیک حل آنها هنوز به عنوان یک مسأله مهم مورد توجه محققین می‌باشد.

در این پایان‌نامه به بررسی تقریب‌های عددی برای حل معادلات (۱.۱.۱) می‌پردازیم. شایان ذکر است که هدف اصلی ما در حل عددی معادلات (۱.۱.۱) ترکیب مناسب گسسته‌سازی زمانی - مکانی برای تولید تقریبات مراتب بالاتر می‌باشد به قسمی که هزینه‌ی تحمیل شده برای محاسبات منطقی باشد [۷].

اما آنچه در این پایان‌نامه ارائه کرده‌ایم:

فصل دوم ( آشنایی با مفاهیم اولیه‌ی معادلات انتگرال-دیفرانسیل که در فصل‌های بعدی از آنها استفاده می‌شود.

فصل سوم ( مدل‌سازی معادلات از نوع (۱.۱.۱) را انجام می‌دهیم تا کاربرد آنها را در مهندسی و علوم طبیعی در عمل نشان دهیم.

فصل چهارم ( تجزیه و تحلیل عددی مسأله، که به صورت پلی برای برقراری ارتباط بین معادلات انتگرالی و آنالیز عددی عمل می‌کند.

فصل پنجم ( از روش‌های عددی برای رسیدن به جواب‌های تقریبی معادلات از نوع (۱.۱.۱) استفاده شده است. همچنین روشی جدید، برای تلاش در جهت کاهش هزینه‌های محاسباتی به کار گرفته می‌شود.

فصل ششم ( برخی مثال‌ها و نتایج عددی حاصل از آنها را به تفصیل بررسی خواهیم کرد.

---

Hacia<sup>۷</sup>

Kauthen<sup>۸</sup>

Brunner<sup>۹</sup>

## فصل ۲

### تعاریف و پیش نیازها

## ۱.۲ معادلات دیفرانسیل

بسیاری از پدیده‌های فیزیکی و علوم اجتماعی را اگر به صورت ریاضی بیان کنیم منجر به معادله دیفرانسیل، یعنی معادله‌ای که شامل یک تابع (مجهول) و مشتقات آن است، می‌شود. نمایش معمول یک معادله دیفرانسیل به صورت زیر است:

$$L[y] = g$$

که در این جا  $L$  یک عملگر دیفرانسیلی است و  $g$  یک تابع معمولی می‌باشد.

مثال ۱.۱.۲ معادله

$$f''(x) + f'(x) + x \sin x = 0$$

یک معادله دیفرانسیل مرتبه ۲ خطی می‌باشد.

در صورتی که مشتق تابع مجهول تنها نسبت به یک متغیر در معادله ظاهر شده باشد، معادله را یک معادله دیفرانسیل عادی و در غیر این صورت آن را یک معادله دیفرانسیل با مشتقات جزئی می‌نامیم [۲۷].

مثال ۲.۱.۲ معادله

$$\frac{\partial^2(u)}{\partial^2(x)} + \frac{\partial^2(u)}{\partial^2(y)} = 0 \quad ; \quad u = u(x, y)$$

یک معادله دیفرانسیل با مشتقات جزئی می‌باشد.

مرتبه یک معادله دیفرانسیل بالاترین مرتبه مشتق موجود در معادله می‌باشد. یک معادله دیفرانسیل از مرتبه  $n$  را می‌توان به صورت زیر نمایش داد:

$$L[y] = \sum_{j=0}^n f_j(t) y^{(j)}(t) = g(t)$$

که در آن  $f_j(t)$  ها و  $g(t)$  توابع معمولی هستند.

## ۲.۲ معادلات انتگرال

معادلات انتگرال به صورت کلی

$$u(x) = f(x) + \lambda \int_a^b K(x, t, u(t)) dt \quad (۱.۲.۲)$$

و

$$u(x) = f(x) + \lambda \int_{\alpha(x)}^{\beta(x)} K(x, t, u(t)) dt \quad (۲.۲.۲)$$

را به ترتیب معادلات انتگرال فردهلم<sup>۱</sup> و معادلات انتگرال ولترا<sup>۲</sup> گویند، که در آن  $\lambda$  یک پارامتر است. اگر تابع  $K$  نسبت به  $u$  خطی باشد آنگاه معادله انتگرالی مربوطه را خطی می‌نامیم.

## ۳.۲ معادلات انتگرال خطی

صورت کلی یک معادله انتگرال خطی عبارت است از:

$$u(x) = f(x) + \lambda \int_{\alpha(x)}^{\beta(x)} K(x, t) u(t) dt$$

یعنی در واقع معادلات (۱.۲.۲) و (۲.۲.۲) خطی هستند هرگاه عملگر  $K$  نسبت به  $u$  خطی باشد. در این صورت تابع معلوم  $K(x, t)$  هسته معادله انتگرال نامیده می‌شود و  $\alpha(x)$  و  $\beta(x)$  حدود انتگرال هستند. اگر  $f(x) = 0$  باشد معادله انتگرال خطی همگن و در غیر این صورت ناهمگن نامیده می‌شود.

---

Fredholm<sup>۱</sup>

Volterra<sup>۲</sup>



## ۱.۳.۲ معادلات انتگرال خطی فردهلم

صورت استاندارد معادلات انتگرال خطی فردهلم، که در آنها حد بالا و پایین انتگرال گیری اعداد ثابت هستند به صورت زیر است:

$$\phi(x)u(x) = f(x) + \lambda \int_a^b K(x,t)u(t)dt \quad (a \leq x, t \leq b) \quad (۳.۳.۲)$$

که در آن هسته معادله انتگرال  $K(x,t)$  و تابع  $f(x)$  داده شده‌اند و  $\lambda$  یک پارامتر معلوم می‌باشد. بر حسب آنکه  $\phi(x)$  چه مقداری را انتخاب کند، معادلات انتگرالی خطی فردهلم به دو دسته عمده تقسیم می‌شوند:

۱- اگر  $\phi(x) = 0$ ، معادله (۳.۳.۲) به صورت:

$$f(x) + \lambda \int_a^b K(x,t)u(t)dt = 0$$

در می‌آید که آن را یک معادله خطی فردهلم نوع اول گویند.

۲- اگر تابع  $\phi(x)$ ، روی  $[a, b]$  هرگز صفر نشود آنگاه با تقسیم طرفین بر  $\phi(x)$  و نامگذارهای جدید داریم:

$$u(x) = f(x) + \lambda \int_a^b K(x,t)u(t)dt$$

که آن را یک معادله خطی فردهلم نوع دوم گویند.

## ۲.۳.۲ معادلات انتگرال خطی ولترا

شکل استاندارد معادلات انتگرال خطی ولترا، که در آنها حد بالا و پایین انتگرال گیری بجای آنکه عدد ثابتی باشد به صورت تابعی از  $x$  می‌باشد به صورت زیر است:

$$\phi(x)u(x) = f(x) + \lambda \int_{\alpha(x)}^{\beta(x)} K(x,t)u(t)dt \quad (a \leq x, t \leq b) \quad (۴.۳.۲)$$

که این نوع معادلات با توجه به مقدار  $\phi(x)$  و با فرض  $\beta(x) = x$  و  $\alpha(x) = a$  به دو گروه تقسیم بندی می‌شوند.

۱- اگر  $\phi(x) = 0$ ، معادله (۴.۳.۲) به صورت:

$$f(x) + \lambda \int_a^x K(x,t)u(t)dt = 0$$

در می‌آید که آن را یک معادله ولترای خطی نوع اول گویند.

۲- اگر  $\phi(x) \neq 0$ ، معادله (۴.۳.۲) به صورت ساده‌تر

$$u(x) = f(x) + \lambda \int_a^b K(x,t)u(t)dt = 0$$

در می‌آید که آن را یک معادله ولترای خطی نوع دوم گویند.

## ۴.۲ معادلات انتگرال - دیفرانسیل غیر خطی

ولترا در اوایل سال ۱۹۰۰ در حال مطالعه موضوع رشد جمعیت بود که با معادلات انتگرال - دیفرانسیل مواجه شد. در این گونه معادلات تابع مجهول  $u(x)$  در دو طرف معادله، در یک طرف زیر علامت انتگرال و در طرف دیگر با مشتقات معمولی ظاهر می‌شود. در واقع شکل کلی این معادله عبارتست از:

$$\sum_{j=0}^n p_j(x)u^{(j)}(x) = f(x) + \lambda \int_{\alpha(x)}^{\beta(x)} K(x,\mu)F(u(\mu))d\mu$$

که در آن  $n$ ، بزرگترین مرتبه مشتق  $u(x)$  ظاهر شده در معادله بوده و تابع  $F(u(\mu))$  یک تابع بر حسب  $u(\mu)$  می‌باشد. واضح است که در حالت  $F(u(\mu)) = u(\mu)$ ، معادله فوق یک معادله انتگرال - دیفرانسیل خطی می‌باشد.

تعدادی از پدیده‌ها در فیزیک و زیست‌شناسی در قالب این نوع معادلات انتگرال - دیفرانسیل ظاهر می‌شوند. البته این گونه معادلات در هنگام تبدیل یک معادله دیفرانسیل به یک

معادله انتگرال هم نمایان می گردند. این معادلات را بر اساس حدود انتگرال گیری معادله انتگرال — دیفرانسیل ولترا یا معادله انتگرال — دیفرانسیل فردهلم نام گذاری می کنند.

## ۱.۴.۲ تبدیل معادلات انتگرال ولترا به معادلات دیفرانسیل

در اینجا روشی که معادله انتگرال ولترای نوع دوم را به یک مسأله مقدار اولیه معادل تبدیل می کند، ارائه می شود. این کار به سادگی با اعمال قاعده لایب نیتز<sup>۲</sup> در زمینه مشتق یک انتگرال انجام می شود.

یادآوری می کنیم که قاعده لایب نیتز برای مشتق گرفتن از انتگرال  $\int_{\alpha(x)}^{\beta(x)} G(t, x) dt$  نسبت به  $x$  به صورت زیر به کار می رود:

$$\frac{d}{dx} \int_{\alpha(x)}^{\beta(x)} G(x, t) dt = G(x, \beta(x)) \frac{d\beta}{dx} - G(x, \alpha(x)) \frac{d\alpha}{dx} + \int_{\alpha(x)}^{\beta(x)} \frac{\partial G}{\partial x} dt$$

که در آن  $G(x, t)$  و  $\frac{\partial G}{\partial x}$  توابعی پیوسته روی دامنه  $D$  می باشند و  $D$  ناحیه ای در صفحه است که شامل مستطیل  $R = \{(x, t); a \leq x \leq b, t_0 \leq t \leq t_1\}$  می باشد. در ضمن حدود انتگرال گیری یعنی  $\alpha(x)$  و  $\beta(x)$  توابعی هستند که روی فاصله  $(a, b)$  مشتق های پیوسته دارند [۲۸].

مثال ۱.۴.۲ حاصل

$$\frac{d}{dx} \int_x^{x^2} e^{xt} dt$$

را بیابید.

حل: در این مثال  $G(x, t) = e^{xt}$  و  $\alpha(x) = x$  و  $\beta(x) = x^2$ ، بنابراین خواهیم داشت:

$$\frac{d}{dx} \int_x^{x^2} e^{xt} dt = (e^{x^2} \times 2x) - (e^{x^2} \times 1) + \int_x^{x^2} te^{xt} dt$$

$$\frac{d}{dx} \int_x^{x^2} e^{xt} dt = (e^{x^2} \times 2x) - (e^{x^2} \times 1) + \int_x^{x^2} te^{xt} dt$$

---

Liebnitz's rule<sup>۲</sup>

مثال ۲.۴.۲ معادله انتگرال زیر را به یک مسأله مقدار اولیه تبدیل کنید:

$$u(x) = x^2 + \int_0^x (x-t)^2 u(t) dt \quad (5.4.2)$$

حل: با سه دفعه مشتق گرفتن از دو طرف معادله (۵.۴.۲) بدست می آوریم:

$$u'(x) = 2x + 2 \int_0^x (x-t) u(t) dt$$

$$u''(x) = 6x + 2 \int_0^x u(t) dt$$

$$u'''(x) = 6 + 2u(x)$$

شرایط اولیه مربوطه را نیز می توان به سادگی با جایگذاری  $x = 0$  در  $u(x)$ ،  $u'(x)$  و  $u''(x)$  بدست آورد. در نتیجه مسأله مقدار اولیه غیر همگن از مرتبه سوم به صورت زیر حاصل می شود.

$$u'''(x) - 2u(x) = 6, \quad u(0) = u'(0) = u''(0) = 0$$

## ۲.۴.۲ تبدیل مسائل مقدار اولیه به معادلات انتگرال ولترا

قبل از بیان روش، لازم است قضیه زیر را که انتگرال های چند گانه را به انتگرال ساده تبدیل می کند، مطرح کنیم [۲۸]:

$$\int_0^x \int_0^{x_1} \int_0^{x_2} \dots \int_0^{x_{n-1}} f(x_n) dx_n \dots dx_1 = \frac{1}{(n-1)!} \int_0^x (x-t)^{n-1} f(t) dt \quad (6.4.2)$$

این یک فرمول اساسی و مهم است و در روشی که برای انجام این نوع تبدیلات ارائه می شود مورد استفاده قرار می گیرد. روند تبدیل به این صورت است که بزرگترین مرتبه مشتق را مساوی با  $u(t)$  در نظر گرفته و از طرفین با استفاده از شرایط اولیه از  $x$  تا انتگرال می گیریم.

## مثال ۳.۴.۲ مسأله مقدار اولیه

$$y''' - 3y'' - 6y' + 5y = 0, \quad y(0) = y'(0) = y''(0) = 1 \quad (7.4.2)$$