



دانشگاه کردستان

دانشکده علوم

گروه ریاضی

عنوان:

حل معادلات دیفرانسیل پخش (انتشار) وابسته زمانی از مرتبه کسری به وسیله‌ی

روش‌های بدون شبکه

پژوهشگر:

طاهره رحیم‌پور جلالوند

استاد راهنما:

دکتر کمال شانظری

استاد مشاور:

دکتر فردین ساعدپناه

پایان‌نامه کارشناسی ارشد رشته ریاضی کاربردی گرایش آنالیز عددی

بهمن ماه ۱۳۹۰

بِسْمِ اللَّهِ الرَّحْمَنِ الرَّحِيمِ

## چکیده

در این پایان نامه، دو روش بدون شبکه بندی برای حل معادله‌ی پخش (انتشار) با مشتق کسری کاپاتو نسبت به زمان ارائه شده است. در هر دو روش از تقریب تفاضل پیشرو برای گسسته کردن مشتق کسری کاپاتو استفاده می‌شود. در روش اول با استفاده از روش کانسا به حل معادله‌ی پخش (انتشار) کسری می‌پردازیم، که این روش اولین پژوهش در مورد حل این دسته از معادلات با استفاده از روش کانسا می‌باشد. در روش دوم بین مقادیر تابع مجهول در نقاط دلخواه و مقادیر آن در نقاط درونیابی رابطه‌ای را به دست می‌آوریم، که با استفاده از رابطه‌ی به دست آمده به حل معادله خواهیم پرداخت. در هر دو روش جواب به صورت ترکیب خطی از توابع پایه‌ای شعاعی در نظر گرفته می‌شود و با استفاده از هم‌محلی در نقاط مرزی و دامنه‌ای به حل معادله می‌پردازیم. در نهایت دستگاه معادلاتی حاصل خواهد شد که با به دست آوردن ضرایب مجهول در هر پله‌ی زمانی و جایگذاری آن‌ها می‌توان مقادیر تابع مجهول را در هر نقطه‌ی دلخواه و در هر گام زمانی تعیین کرد.

**کلمات کلیدی:** روش بدون شبکه، توابع پایه‌ای شعاعی، حسابان کسری، معادلات دیفرانسیل جزئی از مرتبه کسری

# فهرست مطالب

ن	فهرست مطالب
ج	لیست جداول
چ	لیست تصاویر
۱	۱ مقدمات و پیش‌نیازها
۱	۱.۱ معادله دیفرانسیل جزئی
۲	۲.۱ توابع خاص در حسابان کسری
۲	۱.۲.۱ تابع گاما
۴	۲.۲.۱ تابع بتا
۵	۳.۲.۱ تابع میتاگ-لفلر
۶	۲ روش‌های بدون شبکه
۷	۱.۲ توابع پایه‌ای شعاعی
۹	۱.۱.۲ یکتایی جواب مساله درونیابی
۹	۲.۱.۲ تقریب به وسیله‌ی توابع پایه‌ای شعاعی
۱۰	۲.۲ روش هم‌محلی نامتقارن
۱۳	۳.۲ روش هم‌محلی متقارن
۱۶	۳ حل معادلات وابسته‌ی زمانی
۱۶	۱.۳ روش هم‌محلی نامتقارن کانسای برای حل معادلات وابسته‌ی زمانی
۲۰	۲.۳ حل معادلات وابسته‌ی زمانی با استفاده از توابع پایه‌ای شعاعی و روش هم‌محلی
۲۰	۱.۲.۳ حل معادلات سهموی
۲۲	۲.۲.۳ حل معادلات هذلولوی
۲۳	۳.۳ حل معادله موج یک بعدی با شرایط انتگرالی با استفاده از توابع پایه‌ای شعاعی

۲۹	۴	حسابان کسری
۲۹	۱.۴	تعریف گرونوالد-لتنیکوف
۳۶	۲.۴	تعریف ریمان-لیوویل
۴۰	۳.۴	تعریف کاپاتو
۴۲	۴.۴	معادلات دیفرانسیل کسری
۴۴	۵	حل معادله‌ی پخش (انتشار) از مرتبه‌ی کسری با استفاده از روش‌های بدون شبکه
۴۴	۱.۵	گسسته‌سازی معادله‌ی پخش از مرتبه‌ی کسری
۴۶	۱.۱.۵	پایداری و همگرایی
۵۰	۲.۵	روش کانسا برای حل معادله‌ی پخش (انتشار) از مرتبه کسری
۵۲	۳.۵	یک روش بدون شبکه برای حل معادله‌ی پخش از مرتبه کسری
۵۷	۶	نتایج عددی
۵۷	۱.۶	مثال‌های عددی
۶۶		مراجع

# لیست جداول

۸	تعدادی از توابع پایه‌ی شعاعی معروف	۱.۲
۵۸	نتایج عددی مثال ۱.۶ در نقطه $(0.5, 0.5)$ برای $\delta t = 0.01$	۱.۶
۵۹	نتایج عددی مثال ۱.۶ در نقطه $(0.2, 0.2)$ برای $\delta t = 0.001$	۲.۶
۶۰	نتایج عددی مثال ۱.۶ در نقطه $(0.6, 0.6)$ برای $\delta t = 0.001$	۳.۶
۶۱	مقادیر $R$ مثال ۱.۶ برای روش دوم در نقطه‌ی $(0.5, 0.5)$ و $t = 0.5$	۴.۶
۶۲	نتایج عددی مثال ۲.۶ در نقطه $(0.4, 0.4)$ برای $\delta t = 0.01$	۵.۶
۶۲	نتایج عددی مثال ۲.۶ در نقطه $(0.3, 0.3)$ برای $\delta t = 0.001$	۶.۶
۶۲	نتایج عددی مثال ۲.۶ در نقطه $(0.85, 0.85)$ برای $\delta t = 0.001$	۷.۶
۶۳	مقادیر $R$ مثال ۲.۶ برای روش اول در نقطه‌ی $(0.75, 0.75)$ و $t = 0.5$	۸.۶
۶۳	نتایج عددی مثال ۳.۶ در نقطه $x = 0.3$ برای $\delta t = 0.01$	۹.۶
۶۴	نتایج عددی مثال ۳.۶ در نقطه $x = 1.02$ برای $\delta t = 0.005$	۱۰.۶

## لیست تصاویر

۵۸	.....	$\delta x = \delta y = ۰/۱$	توزیع یکنواخت نقاط درونیابی برای	۱.۶
۵۹	.....	$\delta x = \delta y = ۰/۰۵$	توزیع یکنواخت نقاط درونیابی برای	۲.۶
۶۰	.....		نمودار نرم خطای روش دوم بر حسب گام زمانی	۳.۶

## مقدمه

مشتق و انتگرال کسری به عنوان تعمیمی از مشتق و انتگرال مرتبه‌ی صحیح از مدت‌ها قبل مورد توجه ریاضیدانان بوده است. تاریخ پیدایش آن را می‌توان به لایبنیتس<sup>۱</sup> نسبت داد. در سال ۱۶۹۵ هوییتال<sup>۲</sup> طی نامه‌ای به لایبنیتس می‌نویسد که  $\frac{d^n y}{dx^n}$  برای  $n = \frac{1}{p}$  چگونه توجیه می‌شود؟ لایبنیتس در پاسخ او به رابطه‌ی بین مشتقات و سری‌های نامتناهی اشاره می‌کند و این را یک تناقض آشکار از چیزی می‌داند که روزی نتایج مفیدی دربرخواهد داشت. بعد از لایبنیتس تعمیم مشتق و انتگرال مرتبه‌ی صحیح به غیر صحیح (کسری) مورد توجه ریاضیدان‌های بسیاری از جمله اویلر<sup>۳</sup> (۱۷۳۰)، لاگرانژ<sup>۴</sup> (۱۷۷۲)، لاپلاس<sup>۵</sup> (۱۸۱۲)، فوریه<sup>۶</sup> (۱۸۲۲)، لیوویل<sup>۷</sup> (۱۸۳۲)، ریمان<sup>۸</sup> (۱۸۴۷)، گرونوالد<sup>۹</sup> (۱۸۶۷)، لتنیکوف<sup>۱۰</sup> (۱۸۶۸)، ویل<sup>۱۱</sup> (۱۹۱۷) و کاپاتو<sup>۱۲</sup> (۱۹۶۷) قرار گرفت. از میان تعاریف مختلفی که برای مشتق و انتگرال مرتبه‌ی غیر صحیح ارائه شده است تعاریف گرونوالد-لتنیکوف، ریمان-لیوویل و کاپاتو از اهمیت بیشتری برخوردار هستند. بحث کلی در مورد این تعاریف را می‌توان در کتب مرجع [۹، ۱۹، ۳۰، ۳۲، ۳۳، ۳۵] دنبال کرد. امروزه مشتق و انتگرال مرتبه‌ی غیر صحیح تحت عنوان ”حسابان کسری” شناخته شده است. با الهام گرفتن از حسابان کسری، معادلات دیفرانسیل جزئی از مرتبه‌ی کسری برای توصیف و مدل‌سازی بسیاری از پدیده‌های فیزیکی، شیمیایی و غیره ظاهر شدند. فرمول‌بندی بسیاری از مسائل در مهندسی و علوم می‌تواند به وسیله معادلات دیفرانسیل معمولی کسری<sup>۱۳</sup> ( $FODE$ ) یا معادلات دیفرانسیل جزئی کسری<sup>۱۴</sup> ( $FPDE$ ) بیان شود. از آنجا که بسیاری از پدیده‌ها در مهندسی و فیزیک توسط  $FPDEs$  معین می‌شوند، مدل‌های عددی و شبیه‌سازی برای حساب دیفرانسیل کسری، توجه محققان

---

<sup>۱</sup> Leibnitz

<sup>۲</sup> Hopital

<sup>۳</sup> Euler

<sup>۴</sup> Lagrange

<sup>۵</sup> Laplace

<sup>۶</sup> Fourier

<sup>۷</sup> Liouville

<sup>۸</sup> Reiman

<sup>۹</sup> Grunwald

<sup>۱۰</sup> Letnikov

<sup>۱۱</sup> Wyle

<sup>۱۲</sup> Caputo

<sup>۱۳</sup> Fractional ordinary differential equations

<sup>۱۴</sup> Fractional partial differential equations



را به خود جلب کرده است [۱, ۳, ۱۸]. در حال حاضر این یک موضوع جدید در محاسبات مکانیکی و محاسبات ریاضی می‌باشد [۴۲]. معادلات جنبشی کسری<sup>۱۵</sup> مانند معادله انتشار کسری<sup>۱۶</sup>، معادله پخش-وزش کسری<sup>۱۷</sup>، معادله فوکر-پلانک کسری<sup>۱۸</sup>، معادله کابل کسری<sup>۱۹</sup> معادلاتی مفید و مناسب برای توصیف دینامیک حمل‌ونقل می‌باشند [۲۷, ۲۸, ۳۶, ۴۱]. با توجه به نقش اساسی معادلات دیفرانسیل جزئی کسری حل این گونه معادلات از اهمیت زیادی برخوردار است. برای برخی از این گونه معادلات جواب‌های تحلیلی با استفاده از تبدیلات لاپلاس و فوریه به دست آمده است [۲]. اما همیشه یافتن جواب تحلیلی برای چنین معادلاتی ممکن نیست. از این رو برای حل آن‌ها باید به روش‌های عددی روی آورد. برخلاف معادلات دیفرانسیل جزئی مرتبه صحیح، مرتبه‌ی مشتق (در مورد زمان یا فضا یا هر دو) در  $FPDE$  یک عدد صحیح نیست. به عبارت دیگر، یک مرتبه‌ی کسری (مثلا مرتبه  $۵/۵$  یا  $۱/۵$ ) است. که منجر به مشکلاتی در شبیه‌سازی عددی می‌شود. زیرا روش‌های شبیه‌سازی عددی موجود برای  $PDE$  با مرتبه مشتق صحیح هستند. در حال حاضر،  $FPDEs$  به وسیله روش تفاضلات متناهی<sup>۲۰</sup> ( $FDM$ ) [۲۴, ۲۶] و روش عناصر متناهی<sup>۲۱</sup> ( $FEM$ ) [۱۲, ۱۳, ۳۴] به صورت عددی حل می‌شوند. این روش‌ها متعلق به رده‌ی روش‌های شبکه‌بندی دامنه‌ای بوده و نیازمند شبکه‌بندی روی مرز و دامنه‌ی معادله هستند. این شبکه‌بندی‌ها سبب می‌شوند که حجم محاسبات زیاد شده و خصوصا باعث افزایش حجم ماتریس‌های حاصل از پیاده‌سازی روش‌ها می‌شود. همچنین به کارگیری این شبکه‌بندی‌ها بر روی نواحی هندسی نامنظم کاری دشوار است. این مشکلات و کاستی‌ها مانعی برای توسعه روش‌های شبکه‌بندی محسوب می‌شود. اکثر پژوهش‌های انجام شده در این زمینه مربوط به مسائل یک بعدی و دو بعدی با دامنه‌های ساده (به عنوان مثال مربع و مستطیل) و شرایط مرزی دیریکله محدود می‌باشند. در سال‌های اخیر برای جلوگیری از مشکلات فوق، روش‌های بدون شبکه به وجود آمده و توسعه یافته‌اند. در این روش‌ها نیازی به گسسته‌سازی دامنه و مرز وجود ندارد و فقط با استفاده از تعدادی نقاط پراکنده به حل معادلات دیفرانسیل می‌پردازند. روش‌های بدون شبکه اولین بار در سال ۱۹۹۰ توسط کانس<sup>۲۲</sup> ارائه گردید [۱۷]. مزیت‌های روش‌های بدون شبکه را می‌توان به صورت زیر خلاصه نمود:

- به گسسته‌سازی دامنه و مرز نیازی ندارد.
- فرمول‌بندی آن‌ها برای مسائل در دو بعد و سه بعد مشابه است.
- برنامه‌نویسی برای این روش‌ها ساده‌تر از برنامه‌نویسی برای روش‌های شامل شبکه‌بندی است.
- قادر به حل مسائل در نواحی هندسی نامنظمی می‌باشند که برای روش‌های متداول  $FDM$  و  $FEM$  پیچیده است.

با توجه به مزایای گفته شده، روش‌های بدون شبکه برای حل عددی  $FPDE$  مناسب‌تر است. در حال حاضر پژوهش‌های محدودی در مورد بررسی  $FPDEs$  به وسیله روش‌های بدون شبکه گزارش شده است و این مساله همچنان در حال توسعه است.

<sup>۱۵</sup>Fractional kinetic equation

<sup>۱۶</sup>Fractional diffusion equation

<sup>۱۷</sup>Fractional advection-diffusion equation

<sup>۱۸</sup>Fractional Fokker-Planck equation

<sup>۱۹</sup>Fractional cable equation

<sup>۲۰</sup>Finite difference method

<sup>۲۱</sup>Finite element method

<sup>۲۲</sup>Kansa

این پایان‌نامه مشتمل بر شش فصل است. در فصل اول مقدمات مورد نیاز برای آشنایی با معادلات دیفرانسیل جزئی<sup>۲۳</sup> و همچنین سه نوع مهم از توابع خاص<sup>۲۴</sup> در ریاضی (گاما<sup>۲۵</sup>، بتا<sup>۲۶</sup> و میتاگ-لفلر<sup>۲۷</sup>) که نقش کلیدی در حسابان کسری دارند، بیان می‌شود. در فصل دوم به معرفی روش‌های بدون شبکه پرداخته و دو روش بدون شبکه‌ی هم‌محلی نامتقارن<sup>۲۸</sup> و هم‌محلی متقارن<sup>۲۹</sup> شرح داده می‌شود. در فصل سوم به توضیح روش بدون شبکه برای حل معادلات وابسته‌ی زمانی پرداخته می‌شود و برای معادلات سهموی<sup>۳۰</sup> و هذلولوی<sup>۳۱</sup> شرح داده می‌شود. همچنین یک روش بدون شبکه برای حل معادله‌ی هذلولوی با شرایط انتگرالی نیز بیان می‌شود. در فصل چهارم مفهوم مشتق و انتگرال مرتبه‌ی صحیح به مفهوم مشتق و انتگرال مرتبه‌ی کسری تعمیم داده می‌شود و تعاریف گرونوالد-لنتیکوف، ریمان-لیوویل و کاپاتو برای مشتق و انتگرال مرتبه کسری ارائه می‌شود. همین‌طور به بیان خواصی از این تعاریف و رابطه‌ی آن‌ها با یکدیگر پرداخته می‌شود. در فصل پنج دو روش بدون شبکه برای حل معادله‌ی پخش با مشتق مرتبه‌ی کسری روی زمان ارائه می‌شود. در فصل شش با ارائه‌ی چند مثال و نتایج عددی حاصل از آن‌ها کارایی این دو روش برای حل این نوع معادلات بررسی می‌شود.

---

<sup>۲۳</sup>Partial differential equation

<sup>۲۴</sup>Special functions

<sup>۲۵</sup>Gamma function

<sup>۲۶</sup>Beta function

<sup>۲۷</sup>Mittag-leffler function

<sup>۲۸</sup>Unsymmetric collocation method

<sup>۲۹</sup>Symmetric collocation method

<sup>۳۰</sup>Parabolic

<sup>۳۱</sup>Hyperbolic

# فصل ۱

## مقدمات و پیش‌نیازها

در این فصل به بیان مفاهیمی می‌پردازیم که در فصل‌های بعدی از آن‌ها استفاده می‌کنیم. ابتدا معادله دیفرانسیل جزئی و انواع آن معرفی می‌شود، در ادامه توابع گاما، بتا و میتاگ-لفلر معرفی می‌شود و برخی خواص این توابع را که نقش مهمی در حسابان کسری دارند، یادآوری می‌کنیم.

### ۱.۱ معادله دیفرانسیل جزئی

یک معادله دیفرانسیل جزئی، معادله‌ای است شامل یک تابع مجهول و مشتقات جزئی آن نسبت به متغیرهای مستقل. شکل کلی یک معادله دیفرانسیل جزئی به صورت زیر می‌باشد

$$f(x, y, \dots, u, \frac{\partial u}{\partial x}, \frac{\partial u}{\partial y}, \dots, \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \frac{\partial^2 u}{\partial y^2}, \dots) = 0$$

این معادله شامل متغیرهای مستقل  $x, y, \dots$  و تابع مجهول  $u$  از متغیرهای مستقل است، همچنین مشتقات جزئی  $\frac{\partial u}{\partial x}, \frac{\partial u}{\partial y}, \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \dots$  می‌باشند.

این معادله خطی است هرگاه متغیر وابسته  $u$  و همه مشتقات آن به صورت خطی در معادله ظاهر شوند، در غیر این صورت معادله دیفرانسیل را غیرخطی گویند. آن دسته از معادلات که تنها نسبت به بالاترین مرتبه‌ی موجود خطی هستند را معادلات شبه‌خطی گویند. مرتبه‌ی یک معادله دیفرانسیل جزئی، بالاترین مرتبه‌ی مشتق جزئی موجود در معادله است.

یک معادله دیفرانسیل جزئی مرتبه دوم دو متغیره‌ی خطی معادله‌ای به شکل زیر است

$$a \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + b \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + c \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + d \frac{\partial u}{\partial x} + e \frac{\partial u}{\partial y} + fu + g = 0 \quad (1.1)$$

که ضرایب  $a, b, c, d, e, f, g$  ثابت‌ها یا توابعی از متغیرهای مستقل  $x$  و  $y$  هستند. هرگاه تابع  $g(x, y)$  به ازای هر  $x$  و  $y$  برابر صفر باشد، معادله (۱.۱) را همگن گویند و در غیر این صورت معادله را ناهمگن گویند.

در حالت کلی معادلات دیفرانسیل جزئی مرتبه‌ی دوم دو بعدی به سه دسته‌ی زیر تقسیم می‌شوند:

۱) اگر  $b^2 - 4ac < 0$  باشد معادله را بیضوی<sup>۱</sup> می‌نامند.

۲) اگر  $b^2 - 4ac = 0$  باشد معادله را سهموی می‌نامند.

۳) اگر  $b^2 - 4ac > 0$  باشد معادله را هذلولوی می‌نامند.

معروف‌ترین معادلات بیضوی دو بعدی معادله پواسون<sup>۲</sup>

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + g = 0,$$

و معادله‌ی لاپلاس<sup>۳</sup>

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0,$$

هستند که در ارتباط با مسائل تعادل<sup>۴</sup> یا مسائل حالت پایدار<sup>۵</sup> مطرح می‌شوند. به عنوان مثال پتانسیل سرعت شارش پایدار یک مایع تراکم ناپذیر غیرچسبناک در معادله‌ی لاپلاس صدق می‌کند. مسائلی که  $t$  را به عنوان یک پارامتر مستقل دربرمی‌گیرند، معادلات سهموی یا هذلولوی را ایجاد می‌کنند. این مسائل را معادلات وابسته به زمان<sup>۶</sup> می‌گویند. معادله‌ی  $\frac{\partial u}{\partial t} = k \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$  ساده‌ترین معادله‌ی سهموی است که از تئوری رسانایی گرمایی ناشی می‌شود. به‌طور کلی پدیده‌های شارش و پخش گرما توسط معادلات سهموی توصیف می‌شوند. معادلات هذلولوی از مسائل ارتعاش یا مسائلی که ناپویستگی در زمان ایجاد می‌کنند سرچشمه می‌گیرند. راحت‌ترین معادله هذلولوی مرتبه‌ی دو، معادله موج یک بعدی  $\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = c^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$  است. به‌طور کلی دستگاه‌های مرتعش و حرکت موج توسط معادلات هذلولوی توصیف می‌شوند. برای حل معادلات دیفرانسیل جزئی دو روش کلی وجود دارد: روش‌های تحلیلی و روش‌های عددی. از آنجایی که حل این معادلات با استفاده از روش‌های تحلیلی در اکثر موارد پیچیده یا غیرممکن است، در عمل از روش‌های عددی استفاده می‌شود.

## ۲.۱ توابع خاص در حسابان کسری

توابع خاص به آن دسته از توابعی گفته می‌شود که از نظر کاربردی در فیزیک و ریاضی مورد توجه می‌باشند. توابع خاص یکی از موضوع‌های قدیمی در ریاضیات است و در مدل‌سازی جواب معادلات دیفرانسیل معمولی و جزئی ظاهر می‌شوند.

### ۱.۲.۱ تابع گاما

در مطالعه‌ی توابع خاص ریاضی، تابع گاما از اهمیت ویژه‌ای برخوردار است. تابع گاما، تابع فاکتوریل  $n!$  را تعمیم می‌دهد، به‌طوری‌که  $n$  می‌تواند مقادیر غیر صحیح و حتی مقادیر مختلط را بپذیرد. تابع گاما در تعریف بعضی از توابع

<sup>۱</sup> Elliptic

<sup>۲</sup> Poisson's equation

<sup>۳</sup> Laplace's equation

<sup>۴</sup> Equilibrium Problems

<sup>۵</sup> Steady-State Problems

<sup>۶</sup> Time dependent equation

خاص ریاضی ظاهر می شود و به صورت زیر تعریف می شود

$$\Gamma(z) = \int_0^{+\infty} e^{-t} t^{z-1} dt, \quad z \in \mathbb{C}$$

می توان به سادگی نشان داد که تابع گاما در نیمه راست صفحه مختلط ( $Re(z) > 0$ ) همگراست [۳۳].

در ادامه به بیان برخی از خواص تابع گاما می پردازیم:

(۱) مهم ترین خاصیت تابع گاما عبارت است از

$$\Gamma(1+z) = z\Gamma(z). \quad (2.1)$$

(۲) برای هر عدد طبیعی  $n$  داریم

$$\Gamma(1+n) = n!.$$

(۳) تابع گاما در  $z = -n$  برای  $n = 0, 1, 2, \dots$  دارای قطب ساده<sup>۷</sup> است.

(۴) تابع گاما همواره مخالف صفر است.

(۵) نمایش حدی تابع گاما به صورت زیر است

$$\Gamma(z) = \lim_{n \rightarrow +\infty} \frac{n! n^z}{z(z+1)(z+2)\dots(z+n)}.$$

(۶) برای هر عدد غیر صحیح  $z$  داریم

$$\Gamma(z)\Gamma(1-z) = \frac{\pi}{\sin(\pi z)}.$$

(۷) رابطه‌ی زیر، که به فرمول لژاندر<sup>۸</sup> معروف است، برای  $z \neq 0, -\frac{1}{4}, -1, \dots$  برقرار است

$$\Gamma(z)\Gamma(z + \frac{1}{4}) = \sqrt{\pi} 2^{1-2z} \Gamma(2z). \quad (3.1)$$

(۸) برای هر  $a$  و  $b$  دلخواه تابع گاما در خاصیت مجانبی زیر صدق می کند

$$z^{b-a} \frac{\Gamma(z+a)}{\Gamma(z+b)} = 1 + O(z^{-1}).$$

(۹) تابع گاما به صورت زیر نیز قابل تعریف است

$$\Gamma(z) = \int_0^1 \left(\ln\left(\frac{1}{t}\right)\right)^{z-1} dt.$$

اثبات خواص فوق در [۳۳] ارائه شده است.

با قرار دادن  $z = n + \frac{1}{4}$ ، که  $n$  یک عدد صحیح است، در رابطه‌ی (۳.۱) رابطه‌ی مفید زیر به دست می آید

$$\Gamma\left(n + \frac{1}{4}\right) = \frac{\sqrt{\pi}(2n)!}{2^{2n} n!}. \quad (4.1)$$

<sup>۷</sup>Simple pole

<sup>۸</sup>Legendre formula

با قرار دادن  $n = 0$  در رابطه‌ی (۴.۱) داریم

$$\Gamma\left(\frac{1}{2}\right) = \sqrt{\pi}.$$

همچنین به ازای  $z = -\frac{1}{2}$  در رابطه‌ی (۲.۱) خواهیم داشت

$$\Gamma\left(-\frac{1}{2}\right) = -2\Gamma\left(\frac{1}{2}\right) = -2\sqrt{\pi}.$$

ضرایب بسط دوجمله‌ای  $\binom{\alpha}{k}$  به ازای مقادیر حقیقی، نقش مهمی در حسابان کسری دارند. این تعمیم با استفاده از تابع گاما به صورت زیر بیان می‌شود:

ضرایب بسط دوجمله‌ای  $\binom{\alpha}{k}$  به طوری که  $\alpha \in \mathbb{R}$  و  $k \in \mathbb{Z}^+$  به صورت زیر تعریف می‌شود

$$\binom{\alpha}{k} = \frac{(-1)^k \Gamma(k - \alpha)}{\Gamma(-\alpha) \Gamma(k + 1)} = \frac{\alpha(\alpha - 1)(\alpha - 2) \dots (\alpha - k + 1)}{k!}.$$

### ۲.۲.۱ تابع بتا

تابع بتا یکی دیگر از توابع خاص ریاضی است که در مشتق و انتگرال مرتبه‌ی کسری برخی از توابع ریاضی ظاهر می‌شود. این تابع ارتباط مستقیمی با تابع گاما دارد.

$$B(z, w) = \int_0^1 t^{z-1} (1-t)^{w-1} dt, \quad (Re(z) > 0, Re(w) > 0).$$

تابع بتا به صورت زیر نیز تعریف می‌شود که بیانگر رابطه‌ی آن با تابع گاما است

$$B(z, w) = \frac{\Gamma(z)\Gamma(w)}{\Gamma(z+w)}, \quad (Re(z) > 0, Re(w) > 0).$$

حال به بیان برخی خواص تابع بتا می‌پردازیم:

(۱) تابع بتا را می‌توان به صورت زیر نیز نوشت

$$B(z, w) = \int_0^1 t^{z-1} (1-t)^{w-1} dt = \int_0^{+\infty} \frac{t^{z-1}}{(1+t)^{z+w}} dt = 2 \int_0^{\frac{\pi}{2}} (\sin t)^{2z-1} (\cos t)^{2w-1} dt.$$

(۲) نمایش دیگری از تابع بتا به صورت زیر است

$$B(z, w) = \int_0^1 t^z (1-t)^w dt.$$

(۳) برابری‌های زیر در مورد تابع بتا برقرار است

$$B(z, w) = B(w, z),$$

$$B(z, w) = B(z+1, w) + B(z, w+1),$$

$$B(z, w+1) = \frac{w}{z+w} B(z+1, w) = \frac{w}{z+w} B(z, w).$$

اثبات خواص فوق در [۳۳] ارائه شده است.

### ۳.۲.۱ تابع میتاگ-لفلر

جواب‌های تحلیلی معادلات دیفرانسیل با مشتق کسری اغلب برحسب تابعی به نام میتاگ-لفلر بیان می‌شود. تابع میتاگ-لفلر به عنوان تابع ویژه یک معادله دیفرانسیل مرتبه‌ی کسری نیز معرفی می‌شود و در معادلات دیفرانسیل مرتبه‌ی کسری همان نقش را دارد که تابع نمایی در معادلات دیفرانسیل معمولی ایفا می‌کند. این تابع در سال ۱۹۰۳ توسط میتاگ-لفلر<sup>۹</sup> ریاضیدان سوئدی به شکل زیر برای  $z \in \mathbb{C}$  معرفی شده است.

تابع میتاگ-لفلر  $E_\alpha(z)$  برای  $\alpha > 0$  به صورت زیر تعریف می‌شود

$$E_\alpha(z) = \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{z^k}{\Gamma(\alpha k + 1)}, \quad \forall z \in \mathbb{C}.$$

همچنین تابع تعمیم یافته‌ی میتاگ-لفلر برای  $\alpha, \beta > 0$  به صورت زیر است

$$E_{\alpha,\beta}(z) = \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{z^k}{\Gamma(\alpha k + \beta)}, \quad \forall z \in \mathbb{C}.$$

حال برخی خواص تابع میتاگ-لفلر را بیان می‌کنیم

(۱) برای  $|z| < 1$  تابع تعمیم یافته‌ی میتاگ-لفلر در رابطه‌ی زیر صدق می‌کند

$$\int_0^{+\infty} e^{-t} t^{\beta-1} E_{\alpha,\beta}(t^\alpha z) dt = \frac{1}{1-z}.$$

(۲) تبدیل لاپلاس<sup>۱۰</sup> تابع میتاگ-لفلر به صورت زیر است

$$\mathcal{L}\{E_\alpha(at^\alpha)\} = \frac{s^{\alpha-1}}{s^\alpha - 1}, \quad s > |a|^{\frac{1}{\alpha}}.$$

(۳) برای برخی مقادیر خاص  $\alpha$ ، تابع میتاگ-لفلر به صورت زیر است

$$E_0(z) = \frac{1}{1-z},$$

$$E_1(z) = e^z,$$

$$E_{\frac{1}{2}}(z^2) = \cosh(z),$$

$$E_{\frac{1}{2}}(-z^2) = \cos(z).$$

(۴) برای تابع تعمیم یافته‌ی میتاگ-لفلر رابطه‌ی زیر برقرار است

$$\int_0^\infty e^{-st} t^{\alpha k + \beta - 1} E_{\alpha,\beta}(\pm at^\alpha) dt = \frac{s^{\alpha-\beta}}{s^\alpha \mp a}, \quad s > |a|^{\frac{1}{\alpha}}.$$

برای اثبات خواص فوق به [۳۳] مراجعه شود.

<sup>۹</sup>Mittag-Leffler

<sup>۱۰</sup>Laplace transform

## فصل ۲

### روش‌های بدون شبکه

به‌طور کلی روش‌های حل عددی معادلات دیفرانسیل جزئی را به دو دسته‌ی روش‌های با شبکه‌بندی و روش‌های بدون شبکه‌بندی تقسیم می‌کنند. روش‌های شبکه‌بندی نیز به دو دسته‌ی دامنه‌ای و مرزی تقسیم می‌شوند. از جمله روش‌های شبکه‌بندی دامنه‌ای می‌توان روش تفاضلات متناهی و روش عناصر متناهی را نام برد. استفاده از این روش‌ها نیازمند سطح بالایی از گسسته‌سازی دامنه می‌باشد که این امر افزایش حجم محاسبات و طولانی شدن زمان حل مساله را باعث می‌شود. از این رو روش عناصر مرزی<sup>۱</sup> (*BEM*) که یک روش شبکه‌بندی مرزی است در سال ۱۹۷۸ توسط بریبا<sup>۲</sup> پایه‌گذاری شد که در این روش نیازی به گسسته‌سازی دامنه وجود ندارد و گسسته‌سازی فقط روی مرز انجام می‌شود [۳۱]. این امر منجر به کاهش بعد مساله به اندازه یک واحد شده و همچنین دستگاه معادلات نسبتاً کوچکتری حاصل می‌شود. در روش عناصر مرزی ابتدا معادله دیفرانسیل با استفاده از توابع خاصی تحت عنوان جواب اساسی<sup>۳</sup> به یک معادله انتگرال تبدیل می‌شود، سپس معادله انتگرال به‌دست آمده با روش‌های عددی حل می‌شود. مهم‌ترین اشکال این روش این است که به دلیل شکل خاص جواب‌های اساسی، انتگرال‌های منفردی به‌وجود می‌آید که محاسبه‌ی آن‌ها برای مسائل سه بعدی و بالاتر کاری پرهزینه است. علاوه بر این یافتن جواب‌های اساسی برای معادلات گوناگون همواره امکان‌پذیر نمی‌باشد. با توجه به مشکلات فوق‌الذکر در روش‌های شبکه‌بندی، در سال‌های اخیر روش‌های بدون شبکه به عنوان روشی جایگزین مطرح شده و توسعه یافته است. روش‌های بدون شبکه اولین بار در سال ۱۹۹۰ توسط کانسا ارائه گردید. در این روش‌ها نیازی به هیچ‌گونه گسسته‌سازی دامنه و مرز وجود نداشته و فقط با استفاده از تعدادی نقاط پراکنده به حل معادلات دیفرانسیل جزئی می‌پردازند. روش‌های بدون شبکه‌بندی نیز به دو دسته‌ی دامنه‌ای و مرزی تقسیم می‌شود. در روش‌های بدون شبکه دامنه‌ای نقاط پراکنده درون دامنه و روی مرز انتخاب می‌شوند. در روش‌های بدون شبکه مرزی نقاط پراکنده فقط روی مرز انتخاب می‌شوند. یک روش بدون شبکه دامنه‌ای که در سال‌های اخیر پیشرفت‌های چشمگیری داشته است، روش توابع پایه‌ای شعاعی<sup>۴</sup> است. استفاده از توابع پایه‌ای شعاعی اولین بار توسط هاردی<sup>۵</sup> در سال ۱۹۷۱ به عنوان یک روش برای مدل‌بندی جغرافیای زمین به کار برده شد و سپس توسط کانسا در سال

<sup>۱</sup>Boundary Element Method

<sup>۲</sup>Brebbia

<sup>۳</sup>Fundamental Solution

<sup>۴</sup>Radial Basis Function

<sup>۵</sup>Hardy



۱۹۹۰ به وسیله‌ی روش هم‌محلی توابع پایه‌ای شعاعی، مخصوصاً تقریب‌های مولتی کوادریک ( $MQ$ ) توسعه پیدا کرد. در این روش تابع جواب به صورت یک ترکیب خطی از توابع پایه‌ای شعاعی بیان می‌شود. از انواع روش‌های بدون شبکه دامنه‌ای می‌توان روش هم‌محلی متقارن و روش هم‌محلی نامتقارن که به روش کانسا معروف است را نام برد، که در این فصل به توضیح این دو روش می‌پردازیم. به دلیل نیاز این روش‌ها به توابع پایه‌ای شعاعی، قبل از توضیح روش‌ها به معرفی این رده از توابع می‌پردازیم.

## ۱.۲ توابع پایه‌ای شعاعی

توابع پایه‌ای شعاعی دسته‌ای از توابع برای درونیابی داده‌های پراکنده چند بعدی در دامنه‌های منظم و نامنظم هستند. مهم‌ترین خاصیت این توابع کاربردشان در تقریب توابع چند متغیره است. از آنجا که توابع پایه‌ای شعاعی فقط تابعی از فاصله هستند بنابراین به آسانی قابل تعمیم به مسائل با بعد بالاتر می‌باشند و در نتیجه به کارگیری توابع پایه‌ای شعاعی نسبت به سایر توابع آسان‌تر است. مزایای دیگر درونیابی به وسیله‌ی توابع پایه‌ای شعاعی عبارت است از: دقت، سادگی در پیاده‌سازی، کارایی و کاهش حافظه مورد نیاز کامپیوتر. توابع پایه‌ای شعاعی را معمولاً به عنوان تعمیمی از توابع اسپلاین یک متغیره به چند متغیره معرفی می‌کنند.

فرض کنیم نقاط متمایز  $\{x_j | j = 1, 2, \dots, N\}$  و مقادیر تابع حقیقی  $f$  در این نقاط یعنی  $\{f(x_j) | j = 1, 2, \dots, N\}$  داده شده‌اند، همان‌طور که می‌دانیم اسپلاین خطی برای درونیابی  $f$  در این نقاط به صورت زیر بیان می‌شود:

$$s_j(x) = \frac{(x_{j+1} - x)f(x_j) + (x - x_j)f(x_{j+1}))}{x_{j+1} - x_j}, \quad x_j \leq x \leq x_{j+1}, \quad (1.2)$$

به ازای  $j = 1, 2, \dots, N - 1$ .

تابع تقریبی  $s(x)$  در شرایط درونیابی صدق می‌کند، یعنی

$$s(x_j) = f(x_j), \quad j = 1, 2, \dots, N. \quad (2.2)$$

شکل دیگری از این معادله را می‌توان به صورت یک تابع درونیاب کلی به صورت زیر بیان کرد

$$s(x) = \sum_{j=1}^N \alpha_j |x - x_j|, \quad x_1 \leq x \leq x_N, \quad (3.2)$$

که ضرایب  $\alpha_j$  طوری تعیین می‌شوند که شرایط درونیابی (۲.۲) برقرار باشد.

در حالت یک متغیره (۱.۲) و (۲.۲) با هم معادلند. در حالت چند متغیره، فضای چند بعدی باید به نواحی مناسبی افراز شود و مساله پیچیده خواهد شد. عبارت (۳.۲) برای تعمیم اسپلاین خطی به حالت چند متغیره مناسب است. با در نظر گرفتن یک تابع  $n$  متغیره  $f$  یک تعمیم از (۳.۲) به صورت زیر است

$$s(x) = \sum_{j=1}^N \alpha_j \|x - x_j\|, \quad x \in \mathbb{R}^d, \quad (4.2)$$

$$s(x) = \sum_{j=1}^N \alpha_j r_j. \quad (5.2)$$

که در آن  $r_j = \|x - x_j\|$  و نرم به کار رفته اقلیدسی می باشد. برای تعمیم تابع درونیاب خطی (5.2) به مراتب بالاتر شکل کلی

$$s(x) = \sum_{j=1}^N \alpha_j \varphi(r_j),$$

پیشنهاد شده است، که  $\varphi$  یک تابع پایه‌ای شعاعی نامیده می شود. در جدول 1.2 تعدادی از توابع پایه‌ای شعاعی که غالباً مورد استفاده قرار می گیرند معرفی شده‌اند

جدول 1.2: تعدادی از توابع پایه‌ی شعاعی معروف

نام	تابع شعاعی پایه
تابع خطی	$1 + cr$
تابع چندجمله‌ای $(p_n(r))$	$1 + c_1 r + c_2 r^2 + \dots + c_n r^n$
اسپلاین‌های صفحه نازک $(TPS)$	$r^k \log(r)$
اسپلاین‌های صفحه نازک تعمیم یافته $(GTPS)$	$r^{2k} \log(r)$
تابع گاوس	$e^{-r^2}$
تابع گاوس تعمیم یافته	$e^{-c^2 r^2}$
تابع مولتی کوادریک $(MQ)$	$(r^2 + c^2)^{1/2}$
معکوس تابع مولتی کوادریک $(IMQ)$	$(r^2 + c^2)^{-1/2}$
شبه معکوس تابع مولتی کوادریک $(Q - IMQ)$	$(r^2 + c^2)^{-3/2}$

## ۱.۱.۲ یکتایی جواب مساله درونیابی

با انتخاب یک تابع پایه‌ای شعاعی مناسب و با به‌کار بردن شرط درونیابی (۲.۲)، دستگاه معادلات خطی به فرم زیر حاصل می‌شود

$$f(x_i) = \sum_{j=1}^N \alpha_j \varphi(\|x_i - x_j\|), \quad 1 \leq i \leq N,$$

که در آن  $\alpha_j$ ها ضرایب مجهول‌اند. دستگاه معادلات فوق دارای جواب منحصر به فرد است اگر و تنها اگر ماتریس ضرایب

$$A = \begin{bmatrix} \varphi(\|x_1 - x_1\|) & \dots & \varphi(\|x_1 - x_N\|) \\ \varphi(\|x_2 - x_1\|) & \dots & \varphi(\|x_2 - x_N\|) \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ \varphi(\|x_N - x_1\|) & \dots & \varphi(\|x_N - x_N\|) \end{bmatrix},$$

نامنفرد باشد. این ماتریس را ماتریس درونیابی می‌نامند. یکی از ویژگی‌های مفید بسیاری از توابع پایه‌ای شعاعی این است که بدون اعمال محدودیت در مورد نحوه‌ی انتخاب نقاط درونیابی، ماتریس درونیابی آن‌ها نامنفرد است [۳۹]. یک شرط کافی برای نامنفرد بودن ماتریس درونیابی، معین مثبت بودن ماتریس مقارن  $A$  است، که برای تضمین یکتایی جواب مساله درونیابی برای بعضی از توابع پایه‌ای شعاعی به‌کار برده می‌شود. تابع پایه‌ای شعاعی که ماتریس درونیابی آن معین مثبت باشد، یک تابع پایه‌ای شعاعی معین مثبت نامیده می‌شود.

## ۲.۱.۲ تقریب به‌وسیله‌ی توابع پایه‌ای شعاعی

در حالت کلی تقریب تابع  $u$  به‌وسیله‌ی درونیابی  $RBF$ ها و داده‌های پراکنده<sup>۶</sup> به‌صورت زیر می‌باشد

$$u(x) \simeq \sum_{j=1}^N \alpha_j \varphi(r_j), \quad x \in \Omega \subset \mathbb{R}^d.$$

که در آن  $N$  تعداد کل نقاط داده شده می‌باشد،  $x = (x_1, x_2, \dots, x_d)$  و  $d$  بعد مساله است،  $\alpha_j$ ها ضرایب درونیابی‌اند که باید تعیین شوند،  $\varphi$  یک تابع پایه‌ای شعاعی است و  $r_j = \|x - x_j\|$ . با توجه به شرط درونیابی خواهیم داشت

$$u(x_i) \simeq \sum_{j=1}^N \alpha_j \varphi(r_{ij}), \quad i = 1, 2, \dots, N,$$

که در آن  $r_{ij} = \|x_i - x_j\|$  و همان‌طور که گفته شد این دستگاه جواب یکتا خواهد داشت اگر و فقط اگر ماتریس ضرایب  $A$  نامنفرد باشد. اگر تابع پایه‌ای شعاعی  $\varphi$  معین مثبت باشد (مانند گاوسی و معکوس مولتی کوادریک) آن‌گاه دستگاه معادلات دارای جواب یکتا خواهد بود. اگر تابع پایه‌ای شعاعی  $\varphi$  به‌طور مشروط معین مثبت باشد (مانند مولتی کوادریک و  $TPS$ ) آن‌گاه برای اطمینان از قابل حل بودن دستگاه معادلات معمولاً یک چندجمله‌ای به‌نام  $\psi(x)$

<sup>۶</sup> Scattered Data

به صورت زیر به تابع پایه‌ای شعاعی اضافه می‌شود

$$u(x) \simeq \sum_{j=1}^N \alpha_j \varphi(r_j) + \psi(x), \quad x \in \Omega \subset \mathbb{R}^d.$$

که در آن  $\psi(x)$  چندجمله‌ای مورد نظر است.

فرض کنیم فضای چندجمله‌ای‌های در  $\mathbb{R}^d$  باشد که درجه‌شان حداکثر  $q$  است. حال اگر  $P_1, \dots, P_m$  پایه‌ای برای  $\mathcal{P}$  در  $\mathbb{R}^d$  باشد،  $\psi(x)$  معمولاً به صورت زیر تعریف می‌شود

$$\psi(x) = \sum_{i=1}^m \mu_i P_i(x),$$

که در آن

$$m = \frac{(q-1+d)!}{d!(q-1)!}.$$

بنابراین

$$u(x) \simeq \sum_{j=1}^N \lambda_j \varphi(r_j) + \sum_{i=1}^m \mu_i P_i(x), \quad x \in \Omega \subset \mathbb{R}^d. \quad (6.2)$$

توجه می‌کنیم که دستگاه حاصل از این رابطه دارای  $N$  معادله و  $N+m$  مجهول خواهد بود. برای به دست آوردن جواب یکتا برای این دستگاه معادلات،  $m$  معادله زیر به معادلات حاصل از شرایط درونیابی اضافه می‌شود

$$\sum_{j=1}^N \lambda_j P_i(x_j) = 0 \quad i = 1, \dots, m. \quad (7.2)$$

در این صورت دستگاه معادلات حاصل از (6.2) و (7.2) توأماً با هم دارای  $N+m$  معادله و  $N+m$  مجهول خواهد بود، که در صورت نامنفرد بودن ماتریس ضرایب جواب یکتا خواهد داشت [7]. استفاده از  $RBF$ ‌ها معایبی را نیز به همراه دارد. در حالت کلی ماتریس ضرایب حاصل از درونیابی به وسیله  $RBF$ ‌ها به ماتریس‌های درونیابی چگال منجر می‌شود که عدد شرطی آن‌ها خصوصاً برای مسائل با اندازه بزرگ به سرعت افزایش می‌یابد. یک راه غلبه بر بدوضعی، استفاده از  $CS-RBF$ <sup>۶</sup>‌ها می‌باشد که دسته‌ی خاصی از توابع هستند که به صورت موضعی بر حسب تعدادی از نقاط همجوار تعریف می‌شوند و در نتیجه منجر به تشکیل ماتریس‌های درونیابی تنک می‌شوند.

## ۲.۲ روش هم‌محلی نامتقارن

روش هم‌محلی نامتقارن یک روش بدون شبکه دامنه‌ای می‌باشد که توسط کانسا در سال ۱۹۹۰ پیشنهاد گردید [۱۷]. برای توضیح این روش، فرم کلی معادله دیفرانسیل جزئی زیر را با شرایط مرزی در نظر بگیرید

$$\mathcal{L}u = F, \quad (8.2)$$

<sup>۶</sup>Compactly Supported Radial Basis Function