





دانشگاه آزاد اسلامی
واحد تهران مرکزی

پایان نامه کارشناسی ارشد رشته ریاضی کاربردی (M.Sc)
گرایش: آنالیز عددی

عنوان:

حل عددی معادلات انتگرال دوبعدی غیرخطی با استفاده از توابع
هارگویاشده

استاد راهنما:

آقای دکتر محمدعلی فریبرزی عراقی

استاد مشاور:

آقای دکتر حجت ا. ادیبی

پژوهشگر:

مرتضی یوسفی

زمستان ۱۳۹۰

تقدیم به:

پدر و مادر عزیزم

به پاس تعبیر عظیم و انسانی شان از کلمه ایثار و از خودگذشتگی

به پاس عاطفه سرشار و گرمای امیدبخش وجودشان که در این
سردترین روزگاران بهترین پشتیبان است

به پاس قلب های بزرگشان که فریاد رس است و سرگردانی و ترس
در پناهشان به شجاعت می گراید

و به پاس محبت های بی دریغشان که هرگز فروکش نمی کند

تقدیر و تشکر

حمد و سپاس بی کران به درگاه خداوند که به انسان حکمت، تفکر، تعقل و ... عطا کرد تا بتواند در پدیده‌های عالم هستی تأمل کند.

در جریان مطالعه و تحقیقاتی که منجر به پیدایش این پایان نامه گردید از دانش و راهنمایی‌های اساتید ارجمند و همکاری دوستان بزرگواری بهره جویی شده که فراهم آمدن این پایان نامه در حقیقت وامدار ایشان است. بدیهی است که مسئولیت هرگونه لغزشی بر عهده اینجانب می‌باشد.

لازم می‌دانم که صمیمانه ترین تشکرات خود را از استاد راهنمای گرانقدر و ارجمندم جناب آقای دکتر «فریبرزی» بنمایم که در تهیه و تدوین این پایان نامه راهنمایی‌های عالمانه و دلسوزانه ای ارائه نمودند و متحمل زحمات بی شائبه ای شدند و در تعلیم بنده از هیچ کاری مضایقه ننمودند.

همچنین از اساتید عزیز و گرامی، جناب آقای دکتر «ادیبی» مشاور و آقای دکتر «امیرفخریان» که داور این پایان نامه هستند و در طول مدت تحصیلی از ایشان آموزه های بسیاری فراگرفتم، تشکر و قدردانی می‌نمایم.

و بر خود واجب می‌دانم که از کلیه اساتید محترم گروه ریاضی که مشوق اینجانب بوده‌اند و الگوهای علمی و عملی بنده می‌باشند، سپاس‌گذاری کرده و برای همه‌ی این بزرگواران آرزوی سعادت، توفیق و سلامتی دارم.

مرتضی یوسفی

زمستان ۱۳۹۰

بسمه تعالی

تعهد اصالت پایان نامه کارشناسی ارشد

اینجانب مرتضی یوسفی دانشجوی کارشناسی ارشد رشته ریاضی کاربردی- آنالیز عددی با شماره دانشجویی ۸۸۰۶۵۱۱۴۰۰ اعلام می نمایم که کلیه مطالب مندرج در این پایان نامه با عنوان " حل عددی معادلات انتگرال دوبعدی غیرخطی با استفاده از توابع هارگویاشده " حاصل کار پژوهشی خود بوده و چنانچه دستاوردهای پژوهشی دیگران را مورد استفاده قرار داده باشم، طبق ضوابط و رویه های جاری، آنرا ارجاع داده و در فهرست منابع و مآخذ ذکر نموده ام. علاوه بر آن تاکید می نماید که این پایان نامه قبلا برای احراز هیچ مدرک هم سطح، پایین تر یا بالاتر ارائه نشده و چنانچه در هر زمان خلاف آن ثابت شود، بدینوسیله متعهد می شوم، در صورت ابطال مدرک تحصیلی ام توسط دانشگاه، بدون کوچکترین اعتراض آنرا بپذیرم.

مرتضی یوسفی

بسمه تعالی

در تاریخ: ۱۳۹۰/۱۱/۱۶

دانشجوی کارشناسی ارشد، آقای مرتضی یوسفی از پایان نامه خوددفاع نموده

و با نمره ۱۸ به حروف هجده و با درجه عالی

مورد تصویب قرار گرفت.

امضاء استاد راهنما

بسمه تعالی

دانشکده علوم پایه - گروه ریاضی

نام واحد دانشگاهی: تهران مرکزی کد واحد: ۱۰۱ کد شناسایی پایان نامه: ۱۰۱۳۰۱۱۳۸۹۲۰۰۳

عنوان پایان نامه: حل عددی معادلات انتگرال دویبعدی غیرخطی با استفاده از توابع هارگویاشده

نام و نام خانوادگی دانشجو: مرتضی یوسفی
شماره دانشجویی: ۸۸۰۶۵۱۱۱۴۰۰
رشته تحصیلی: ریاضی کاربردی - آنالیز عددی

سال و نیمسال اخذ پایان نامه: ۱۳۹۰ - اول
تاریخ اتمام پایان نامه: زمستان ۱۳۹۰

نام و نام خانوادگی استاد راهنما: محمدعلی فریبرز

نام و نام خانوادگی استاد مشاور: حجت اله ادیبی

آدرس و شماره تلفن:

تهران - میدان امام حسین - خیابان صفای شرقی - پلاک ۳۵۸ ۰۲۱۳۳۳۲۱۶۷۶ - ۰۹۳۶۹۷۲۹۶۴۲

چکیده پایان نامه:

در این پایان نامه موضوع به کارگیری توابع هارگویاشده دویبعدی برای حل عددی معادلات انتگرال دویبعدی غیرخطی نوع دوم مورد بررسی قرار می گیرد. در این راستا از روش هم محلی دویبعدی و گره های نیوتن کاتس استفاده می شود. در این روش یافتن جواب عددی منجر به حل یک دستگاه غیرخطی از معادلات جبری می گردد. به منظور بررسی کارایی و دقت روش مطرح شده چند مثال عددی اجرا خواهند شد.

نظر استاد راهنما برای چاپ در پژوهش دانشگاه _____ مناسب است
تاریخ و امضاء مناسب نیست

فهرست مندرجات

i	چکیده
ii	مقدمه
۱	۱ معادلات انتگرال
۱	۱-۱ تاریخچه
۳	۲-۱ تعریف و دسته بندی معادلات انتگرال
۳	۱-۲-۱ تعریف معادله انتگرال
۳	۲-۲-۱ دسته بندی معادلات انتگرال
۳	۱-۲-۲-۱ معادلات انتگرال فردهلم
۴	۲-۲-۲-۱ معادلات انتگرال ولترا
۵	۳-۲-۲-۱ معادلات انتگرال دیفرانسیل
۶	۴-۲-۲-۱ معادلات انتگرال منفرد
۸	۳-۲-۱ دستگاه معادلات انتگرال
۸	۴-۲-۱ متعامد و متعامدنرمال
۹	۵-۲-۱ حاصل ضرب داخلی
۹	۳-۱ هسته معادلات انتگرال
۹	۱-۳-۱ هسته تبهگن
۹	۲-۳-۱ هسته هرمیتی
۱۰	۳-۳-۱ هسته متقارن

۱۰	۴-۳-۱ هسته نرمال
۱۰	۵-۳-۱ هسته الحاقی
۱۰	۶-۳-۱ تابع و هسته L^2
۱۱	۴-۱ روش‌هایی برای حل معادلات انتگرال
۱۱	۱-۴-۱ روش محاسبه مستقیم
۱۲	۲-۴-۱ روش هم محلی
۱۶	۵-۱ بازه انتگرال‌گیری
۱۸	۲ موجک‌ها و کاربردهای آن
۱۸	۱-۲ تاریخچه
۱۹	۲-۲ تعریف موجک
۱۹	۱-۲-۲ تابع مقیاس هار
۲۷	۲-۲-۲ موجک‌ها و موجک مادر
۳۱	۳-۲-۲ خانواده موجک
۳۳	۴-۲-۲ موجک پیوسته و گسسته
۳۴	۳-۲ چند نمونه از موجک‌ها
۳۴	۱-۳-۲ موجک هار
۳۵	۲-۳-۲ موجک کلاه مکزیکی
۳۶	۳-۳-۲ موجک فرانکلین

۳۶	۱-۳-۲ موجک کلاه استتسون
۳۷	۴-۲ سیگنال‌ها
۳۹	۳ توابع متعامد قطعه‌ای ثابت
۳۹	۱-۳ تعاریف اولیه
۳۹	۱-۱-۳ ماتریس عملگری انتگرال
۴۰	۲-۱-۳ ماتریس عملگری ضربی
۴۰	۳-۱-۳ حاصل ضرب ماتریسی کرونگر
۴۲	۲-۳ توابع ضربه‌ای قطعه‌ای
۴۲	۱-۲-۳ برخی از ویژگی‌های توابع ضربه‌ای قطعه‌ای
۴۳	۲-۲-۳ تقریب توابع
۴۴	۳-۲-۳ ماتریس عملگری انتگرال
۴۶	۴-۲-۳ ماتریس عملگری ضربی
۴۷	۳-۳ توابع ضربه‌ای قطعه‌ای دوبعدی
۴۸	۱-۳-۳ برخی از ویژگی‌های توابع ضربه‌ای قطعه‌ای دوبعدی
۴۹	۲-۳-۳ تقریب توابع
۴۹	۳-۳-۳ ماتریس عملگری انتگرال
۴۹	۴-۳-۳ ماتریس عملگری ضربی
۵۰	۴-۳ توابع هارگویاشده

۵۱	۳-۴-۱ تقریب توابع
۵۶	۳-۴-۲ ماتریس عملگری انتگرال
۵۹	۳-۴-۳ ماتریس عملگری ضربی
۶۴	۴ حل عددی معادلات انتگرال غیرخطی دوبعدی با استفاده از توابع هارگویاشده
۶۴	۴-۱ معادلات انتگرال فردهلم غیرخطی دوبعدی نوع دوم
۷۳	۴-۲ معادلات انتگرال ولترای غیرخطی دوبعدی نوع دوم
۷۹	۴-۳ تشریح ساختار $U^{(p)}$ بر حسب جملاتی از U
۸۴	۵ مثال‌های عددی
۹۴	نتیجه‌گیری
۹۵	برنامه‌های کامپیوتری
۱۱۲	واژه نامه
۱۱۹	فهرست منابع

چکیده مطالب

در این پایان نامه موضوع به کارگیری توابع هارگویاشده دوبعدی برای حل عددی معادلات انتگرال دوبعدی غیرخطی نوع دوم مورد بررسی قرار می گیرد. در این راستا از روش هم محلی دوبعدی و گره های نیوتن کاتس استفاده می شود. در این روش یافتن جواب عددی منجر به حل یک دستگاه غیرخطی از معادلات جبری می گردد. به منظور بررسی کارآیی و دقت روش مطرح شده چند مثال عددی اجرا خواهند شد.

مقدمه

تحلیل و آنالیز روش‌های محاسباتی برای معادلات انتگرال چندبعدی، در مقایسه با نوشته‌های فراوان در رابطه با تحلیل عددی معادلات انتگرال یک بعدی [10,2,6]، به‌تازگی آغاز شده و به‌خصوص در حالت غیرخطی توسعه زیادی نیافته است.

اما در هرصورت، در ۲۰ سال گذشته پیشرفت‌های مهمی در این زمینه ایجاد شده است که شروع آن با اثر معروف برونر^۱ و کاوژن^۲ [7] بوده که در آن روش هم محلی و هم محلی تکراری را برای حل معادلات انتگرال ولترای خطی دوبعدی مطرح کردند. کاوژن همچنین در [21] این بحث را برای معادلات انتگرال ولترا فردهلم خطی بسط داد و برونر نیز در [8] شکل غیرخطی معادلات انتگرال ولترا را بیان کرد.

در کتاب‌های هان^۳ و دستیارانش، آثار فراوانی در این زمینه یافت می‌شود. آنها بسط‌های خطای مجانبی روش‌های قدیمی را هنگامی که برای معادلات انتگرال دوبعدی به‌کار می‌روند، به‌دست آوردند و از آن‌ها به‌عنوان پایه‌ای برای معرفی الگوریتم‌های برونایی استفاده کردند. [14] آن‌ها از این رویکرد برای تحلیل جواب معادله انتگرال ولترا فردهلم خطی با استفاده از روش نیستروم دوزنقه‌ای استفاده کردند. در [15,16]، روش هم محلی تکراری برای به‌دست آوردن جواب معادله انتگرال ولترای غیرخطی به‌کار برده شده است. در [17,18]، معادلات انتگرال فردهلم غیرخطی مطرح شده‌اند که به ترتیب بر اساس روش نیستروم و روش تکراری گالرکین حل شده‌اند. همچنین در [19]، روش تکراری گالرکین برای حل معادله انتگرال ولترای خطی به‌کار برده شده است.

در فصل ۵ (مثال ۵-۷)، نتایج عددی خود را با نتایج به‌دست آمده در [24] مقایسه می‌کنیم، که در آن مالک نژاد، از یک پایه از توابع ضربه‌ای قطعه‌ای برای حل معادله انتگرال ولترای غیرخطی

دوبعدی استفاده نموده است. در [33]، تاری^۴ و شاهمراد^۵ روشی بر اساس پایه‌ای از چندجمله‌ای‌های متعامد برای حل عددی معادلات انتگرال ولترای خطی دوبعدی را توسعه داده‌اند.

روش‌های محاسباتی بر اساس کاربرد مجموعه‌های مختلف از توابع پایه‌ای، به ابزار بسیار متداول برای حل انواع مختلف معادلات تابعی از جمله انتگرال‌های یک بعدی، بدل شدند.

مجموعه متعامد موجک هار، یک گروه از موج‌های با بزرگی $2^{\frac{j}{2}}$ و $-2^{\frac{j}{2}}$ به ازای $j = 0, 1, \dots$ است. [13]

لینچ^۶ و ریس^۷ در [22]، تبدیل هار را با حذف اعداد اصم، گویا کردند. نتایج این اصلاح، تبدیل هار گویا شده نامیده شد. تبدیل هار گویا شده تمامی ویژگی‌های اصلی تابع هار را دارا می‌باشد. توابع متناظر، توابع هار گویا شده نامیده می‌شوند.

یکی از خصوصیات توابع هار که آن‌ها را از نقطه نظر محاسباتی جذاب می‌کند، این است که محاسبه انتگرال‌های چنین توابعی بسیار آسان است. بنابراین هنگام حل عددی معادلات انتگرال یا دیفرانسیل، استفاده از پایه‌ای از توابع هار در مقایسه با سایر توابع پایه‌ای متعامد مرسوم مزایای زیادی را به همراه دارد. از طرف دیگر، سرعت همگرایی این روش‌ها، با پایه‌های دیگر توابع متعامد رقابت می‌کند.

این روشن می‌کند که چرا بسیاری از نویسندگان، روش‌های موجک را هنگام حل انواع مختلف معادلات تابعی، ترجیح می‌دهند. برای مثال اوکیتا^۸ و کابایاشی^۹ در [25,26]، موجک هار را برای حل معادلات دیفرانسیل معمولی به کار بردند. در [27]، آنها توابع هار گویا شده را برای تقریب زدن جواب معادلات دیفرانسیل جزئی، استفاده کرده و به مزیت استفاده از چنین توابع پایه‌ای برای نمایش توابع دومتغیره اشاره کرده‌اند.

Tari^۴
Shahmorad^۵
Lynch^۶
Reis^۷
Ohkita^۸
Kobayashi^۹

در [29]، حل عددی معادلات انتگرال فردهلم غیرخطی یک بعدی، با استفاده از پایه‌ای از توابع هار توسط رزاقی و اردوخانی مطرح شده است. نتایج عددی نشان داده شده در این مقاله، همگرایی سریع این روش را، هنگام به کار بردن در معادلات انتگرال بیان می‌کند.

در این پایان‌نامه، در فصل اول به معرفی انواع معادلات انتگرال و خصوصیات آنها پرداخته و نمونه‌هایی از روش‌های حل معادلات انتگرال را بیان کرده‌ایم.

در فصل دوم به تفصیل به بحث در رابطه با موجک‌ها و کاربردهای آن پرداخته و نمونه‌هایی از موجک‌ها نیز ذکر شده است.

در فصل سوم، توابع متعامد قطعه‌ای ثابت و دو نمونه از آن یعنی توابع ضربه‌ای قطعه‌ای و توابع هار گویاشده معرفی و تشریح شده‌اند.

در فصل چهارم، حل عددی معادلات انتگرال غیرخطی دوبعدی را با استفاده از توابع هار گویا شده، مطرح کرده‌ایم. ضمناً مطالب این فصل بر اساس [4] بیان می‌شوند.

در فصل پنجم مثال‌های عددی متنوعی ارائه شده که نتایج، دقت و کارایی روش را نمایان می‌کند. ضمناً برنامه کامپیوتری تعدادی از مثال‌ها نیز ارائه می‌شود.

فصل اول: معادلات انتگرال

۱-۱ تاریخچه

اولین کسی که نام معادله انتگرال را به معادلاتی که در آنها تابع مجهول زیر علامت انتگرال ظاهر می‌شود نسبت داد بویس ریمنوند^۱ در سال ۱۸۸۸ بود. در واقع در سال ۱۸۷۲ لاپلاس^{۱۱} اولین بار نظریه معادلات انتگرال را مطرح کرد. او معادله انتگرال $y(x) = \int_0^{\infty} e^{-xt} f(t) dt$ را مورد بررسی قرار داد. در جریان تکامل و پیشرفت ریاضیات، فوریه^{۱۲} در سال ۱۸۱۱ روی نظریه حرارت کار کرد و تئوری انتگرال فوریه در این سال ها شکل گرفت. به خاطر همین معمولاً گفته می‌شود که مبدا معادلات انتگرال به تئوری انتگرال فوریه بر می‌گردد. در سال ۱۸۲۰ آبل^{۱۳} در مساله خود که به مساله مکانیکی آبل معروف است کاربرد معادلات انتگرال را در چنین مسائلی مطرح کرد. در سال ۱۸۳۲ لیوویل^{۱۴} بطور مستقل دسته خاصی از معادلات انتگرال را حل کرد و یک قدم مهم در راه توسعه معادلات انتگرال توسط وی برداشته شد و آن چگونگی حل بعضی از معادلات دیفرانسیل به کمک معادلات انتگرال بود.

در سال ۱۸۹۶ برای اولین بار ولترا^{۱۵} از ایتالیا نظریه عمومی معادلات انتگرال را به شکل زیر معرفی کرد:

$$u(x) = y(x) + \lambda \int_a^x k(x, t) u(t) dt \quad (1-1)$$

Bois reymond^۱
Laplace^۲
Fourier^{۱۲}
Abel^{۱۳}
Liouville^{۱۴}
Volterra^{۱۵}

فردهلم^{۱۶} سوئدی در سال های ۱۹۰۳-۱۹۰۰ با یک دسته بندی کلی از معادلات انتگرال کار ولترا را پوشش داد:

$$u(x) = y(x) + \lambda \int_a^b k(x, t)u(t)dt \quad (۲-۱)$$

ارائه یک سخنرانی توسط هولمگرن^{۱۷} در سال ۱۹۰۱ روی کارهای فردهلم علاقه هیلبرت را به تحقیق در مورد معادلات انتگرال برانگیخت و او در بسیاری از مسائل ریاضی فیزیک از معادلات انتگرال بهره گرفت. یکی از کارهای مهم وی فرموله کردن مسائل مقدار مرزی به صورت یک معادله انتگرال است.

ارتباط معادلات دیفرانسیل و معادلات انتگرال و یا مثال های دیگری در ریاضی فیزیک، یک تکنیک مهم را جهت حل مسائل مقدار اولیه و مقدار مرزی در تئوری معادلات دیفرانسیل معمولی و معادلات با مشتقات جزئی به وجود می آورد که یکی از دستاوردهای مهم مطالعه معادلات انتگرال است.

قضایای فردهلم از قضایای بنیادی معادلات انتگرال هستند. این قضایا ابتدا توسط فردهلم برای هسته های پیوسته ارائه شدند لیکن بعدها توسط افراد دیگری نظیر کارلمان^{۱۸} و ریس^{۱۹} برای هسته های کلی تر تعمیم یافت.

از اوایل نیمه دوم اخیر تحقیقات زیادی روی جواب معادله انتگرال به وسیله ویل^{۲۰} در ارتباط با این که به ازای چه مقادیری از λ معادله انتگرال جواب دارد صورت گرفت، لیکن از آنجا که در حالت کلی قادر به حل بسیاری از معادلات انتگرال که در عمل با آنها مواجه می شویم نیستیم، لذا از همین سال ها نیاز به روشهای تقریبی و عددی جهت حل معادلات انتگرال آشکار شد.

معادلات انتگرال به طور کلی در علومى مانند فیزیک- مکانیک، ارتباطات، پتروشیمی، ساختمان و پل سازی، اشعه لیزر، نیروگاه های هسته ای، راکتورها و غیره کاربردهای فراوانی دارد و این مسائل توسط معادلات انتگرال فرموله می شوند.

Fredholm^{۱۶}
Holmgren^{۱۷}
Carleman^{۱۸}
Riesz^{۱۹}
Weyl^{۲۰}

۲-۱ تعاریف و دسته بندی معادلات انتگرال [10,37,38]

۱-۲-۱) تعریف معادله انتگرال یک معادله انتگرال معادله‌ای است که در آن تابع مجهول زیر یک یا چند علامت انتگرال ظاهر شود.

یک نمونه از معادله انتگرال که در آن $u(x)$ مجهول است و باید معلوم شود به صورت زیر است:

$$a(x)u(x) = f(x) + \lambda \int_{\alpha(x)}^{\beta(x)} k(x,t)u(t)dt \quad (۳-۱)$$

که در آن $k(x,t)$ هسته معادله انتگرال و $\alpha(x)$ و $\beta(x)$ حدود انتگرال گیری هستند. باید توجه کرد که هسته معادله $k(x,t)$ و تابع $f(x)$ از قبل معلوم هستند.

با توجه به توسعه‌ی معادلات انتگرال و کاربردهای وسیع آن یک تقسیم‌بندی جامع بر آنها ضروری به نظر می‌رسد. به خصوص این که از یک طرف در مسائل مختلف فیزیک و مهندسی انواع خاصی از معادلات انتگرال ظاهر می‌شوند و از طرف دیگر راه‌هایی که جهت حل انواع مختلف این نوع معادلات ارائه شده است متفاوتند.

۱-۲-۲) دسته بندی معادلات انتگرال

معادلات انتگرال را به چهار دسته تقسیم می‌کنیم:

۱-۲-۲-۱) معادلات انتگرال فردهلم معادلاتی هستند که در آن‌ها دامنه انتگرال گیری ثابت است و حد پایین و بالای انتگرال گیری اعداد ثابتی مثل a و b هستند. شکل کلی این معادلات به صورت زیر است:

$$\varphi(x)u(x) = f(x) + \lambda \int_a^b k(x,t)u(t)dt \quad (۴-۱)$$

که در آن $a \leq x, t \leq b$

بر حسب این که $\varphi(x)$ کدام یک از مقادیر زیر را انتخاب می‌کند معادلات انتگرال فردهلم به سه نوع تقسیم می‌شوند:

۱) زمانی که $\varphi(x) = 0$ معادله (۴-۱) به معادله زیر تبدیل می‌شود:

$$f(x) + \lambda \int_a^b k(x, t)u(t)dt = 0 \quad (5-1)$$

این معادله را معادله انتگرال فردهلم نوع اول می نامند.

(۲) زمانی که $\varphi(x) = 1$ معادله (۴-۱) به معادله زیر تبدیل می شود:

$$u(x) = f(x) + \lambda \int_a^b k(x, t)u(t)dt \quad (6-1)$$

به این معادله انتگرال فردهلم نوع دوم گویند.

در حقیقت معادله (۶-۱) را می توان از معادله (۴-۱) با تقسیم طرفین بر $\varphi(x)$ به شرط آنکه $\varphi(x) \neq 0$ به دست آورد.

(۳) زمانی که $\varphi(x) = 1$ و $f(x) = 0$ باشد معادله انتگرال فردهلم نوع دوم همگن به دست می آید که آن را معادله انتگرال فردهلم نوع سوم گوییم که به شکل زیر است:

$$u(x) = \lambda \int_a^b k(x, t)u(t)dt \quad (7-1)$$

۱-۲-۲ معادلات انتگرال ولترا معادلات انتگرالی که در آنها حد بالای انتگرال گیری متغیر است را معادلات انتگرال ولترا گوییم که به حالت کلی زیر می باشد:

$$\varphi(x)u(x) = f(x) + \lambda \int_a^x k(x, t)u(t)dt \quad (8-1)$$

برحسب اینکه $\varphi(x)$ کدام یک از مقادیر زیر را انتخاب کند معادلات انتگرال ولترا نیز به سه نوع تقسیم می شوند:

(۱) زمانی که $\varphi(x) = 0$ معادله (۸-۱) به صورت زیر تبدیل خواهد شد:

$$f(x) + \lambda \int_a^x k(x, t)u(t)dt = 0 \quad (9-1)$$

به این معادله انتگرال ولترای نوع اول گویند.

(۲) زمانی که $\varphi(x) = 1$ معادله (۸-۱) به صورت زیر تبدیل خواهد شد:

$$u(x) = f(x) + \lambda \int_a^x k(x, t)u(t)dt \quad (10-1)$$

که آن را معادله انتگرال ولترای نوع دوم گویند.

۳) زمانی که $\varphi(x) = 1$ و $f(x) = 0$ باشد، معادله انتگرال ولترای نوع دوم همگن را داریم که آن را معادله انتگرال ولترای نوع سوم گویند که به شکل زیر است:

$$u(x) = \lambda \int_a^x k(x,t)u(t)dt \quad (11-1)$$

نکته: در واقع در معادلات انتگرال ولترا و فردهلم نوع اول تابع مجهول $u(x)$ به غیر از زیر علامت انتگرال در جای دیگری ظاهر نمی شود اما در معادلات انتگرال ولترا و فردهلم نوع دوم تابع مجهول هم در زیر علامت انتگرال و هم در خارج از علامت انتگرال ظاهر می شود.

نکته: می توان معادله انتگرال ولترا را در حالت کلی به عنوان یک حالت خاص معادلات انتگرال فردهلم در نظر گرفت به این صورت که در معادله (۸-۱) قرار دهیم:

$$\hat{k}(x,t) := \begin{cases} k(x,t) & a \leq t \leq x \\ 0 & x \leq t \leq b \end{cases} \quad (12-1)$$

که در این صورت معادله (۸-۱) به شکل زیر تبدیل خواهد شد:

$$\varphi(x)u(x) = f(x) + \lambda \int_a^b \hat{k}(x,t)u(t)dt \quad (13-1)$$

که یک معادله انتگرال فردهلم می باشد.

نکته: حل معادلات انتگرال نوع اول در مقایسه با نوع دوم مشکل تر است.

۱-۲-۳) معادلات انتگرال دیفرانسیل در این گونه معادلات تابع مجهول $u(x)$ در دو طرف ظاهر می شود. در یک طرف $u(x)$ و حداقل یکی از مشتق هایش نظیر $u'(x)$ یا $u''(x)$ و یا ... زیر علامت انتگرال و در طرف دیگر به عنوان یک مشتق معمولی نمایان می شود. مثل:

$$u'(x) = -\sin x - 1 - \int_0^x u(t)dt, \quad u(0) = 1 \quad (14-1)$$

$$u''(x) = e^x - x + \int_0^1 xtu'(t)dt, \quad u(0) = 0, \quad u'(0) = 1 \quad (15-1)$$