



دانشگاه محقق اردبیلی

دانشکده علوم

گروه ریاضی

پایان نامه

برای دریافت درجه کارشناسی ارشد در رشته ریاضی کاربردی

عنوان :

حل عددی معادلات انتگرال با استفاده از

روش هم محلی سینک بر اساس تبدیل نمایی دوگانه

استاد راهنما :

دکتر محمد ضارینیا

استاد مشاور :

دکتر داود خجسته سالکویه

پژوهشگر :

امیر صادقی مرشت

مهر ۱۳۸۷

بِسْمِ اللَّهِ الرَّحْمَنِ الرَّحِيمِ

قدردانی

جهان عشق است و دیگر زرق سازی همه بازی است الّا عشق بازی

خدای بزرگ را سپاس می گزاریم که توفیق تدوین پایان نامه‌ی مقطع کارشناسی ارشد با عنوان «حل عددی معادلات انتگرال با استفاده از روش هم محلی سینک براساس تبدیل نمایی دوگانه» را ارزانی‌مان داشت و به پشتوانه‌ی ره توشه‌های تلمذ در محضر اساتید محترم به سامانی معهود رسانید.

به مصداق سخن شیخ بزرگوار شیراز که « همه کس را عقل خود به کمال نماید و فرزند خود به جمال » باب تعریف و تعارف را همچنان فراز می داریم و بر مثال آنکه « مشک آن است که خود بیوید نه آنکه عطار بگوید » قضاوت واپسین در مورد این پایان نامه را به « محک تجربه » احاله می نمایم. تا انشاءالله در پیشگاه اصحاب علم و عمل سمت قبول یابد و از بوته‌ی امتحان و آزمایش « سپید روی » به در آید.

در پایان مقال، کفران نعمت خواهد بود اگر قدردان مراتب فضل و بزرگواری‌های استاد راهنمای ارجمندم جناب آقای دکتر محمد ضاربینیا که جای جای پیشنهادات و نظرات علمی ایشان در این پایان نامه را در پی افکندن قاعده و قائمه‌ی کاریاریگری تام بوده است. در ضمن از استاد مشاورم جناب آقای دکتر داود خجسته سالکویه تشکرات قلبی خویش را به مصداق من لم یشکر الخلق لم یشکر الخالق ابلاغ می نمایم. در این میان بر خود وظیفه می دانم از دوستان گرامی ام که مرا در تهیه‌ی این پایان نامه یاری کردند تشکر نمایم.

امیر صادقی مرشت

مهر ۱۳۸۷

تقدیم به

پدر و مادر مهربان و دلسوزم

که همیشه حامی من و معلم درس زندگی ام بوده‌اند

چکیده

در این پایان نامه، جواب عددی معادلات انتگرال خطی را با استفاده از روش هم محلی سینک براساس تبدیل نمایی دوگانه (تبدیل DE ^۱) بررسی می کنیم. ابتدا این روش را برای معادله انتگرال ولترای نوع دوم و سپس برای معادله انتگرال ولترای نوع اول بکار می بریم. این روش همچنین برای معادله انتگرال فردهلم نوع دوم بکار رفته است. برای معادلات ولترا، یک فرمول انتگرال گیری نامعین عددی با شرکت دادن تبدیل DE در بسط سینک بوسیله محمد^۲ و موری^۳ توسعه داده شده است. در صورتی که برای معادله فردهلم، تبدیل متداول نمایی دوگانه را برای انتگرال معین بکار می بریم. خطای روش، مورد بررسی قرار گرفته است و در هر حالت نسبت همگرایی از مرتبه $O(\exp(-cN/\log N))$ برای خطا برقرار است که پارامتر N نشان دهنده تعداد جملات بسط سینک است. سرانجام، مثال های عددی، نسبت آورده شده در بالا را نشان می دهند و هم چنین راندمان بالای روش را تأیید می کنند.

واژه های کلیدی : تبدیل نمایی دوگانه، تبدیل DE ، روش سینک

^۱ Double exponential

^۲ Muhammad

^۳ Mori

فهرست مندرجات

۱	مقدمه و تاریخچه	۱
۲	۱.۱ تاریخچه معادلات انتگرال	۲
۵	۲.۱ دسته بندی معادلات انتگرال	۵
۵	۱.۲.۱ معادلات انتگرال فردهلم	۵
۶	۲.۲.۱ معادلات انتگرال ولترا	۶
۷	۳.۲.۱ تقسیم بندی دیگر معادلات انتگرال	۷
۷	۴.۲.۱ معادلات انتگرالی پیچشی	۷
۸	۵.۲.۱ کاربرد معادلات انتگرال در علوم دیگر	۸
۱۰	۲ معرفی تابع سینک	۱۰
۱۱	۱.۲ مقدمه	۱۱
۱۱	۲.۲ تابع سینک	۱۱

۱۳	تبدیلها	۳.۲
۱۵	فرمولهای تقریب سینک در D_d	۴.۲
۱۹	فرمول کوادراتور سینک روی $(-\infty, \infty)$	۵.۲
۲۰	فرمولهای تقریب سینک روی Γ	۶.۲

۳ حل معادلات انتگرال با SE

۲۷		
۲۸	مقدمه	۱.۳
۲۸	حل معادله‌ی انتگرال ولترا نوع دوم	۲.۳
۳۰	حل معادله‌ی انتگرال فردهلم نوع دوم	۳.۳

۴ معرفی تقریب DE

۳۴		
۳۵	مقدمه	۱.۴
۳۵	کاربردهای DE ، نگاشت‌های DE ، و تفاوت‌های آن با SE	۲.۴
۳۹	فرمولهای کوادراتور DE	۳.۴

۴۵ معرفی نگاشت برای بازه‌های مختلف ۱.۳.۴

۵ حل معادلات انتگرال با روش DE ۵۲

۵۳ مقدمه ۱.۵

۵۳ معادلات انتگرال ولترای نوع دوم ۲.۵

۶۰ معادلات انتگرال ولترای نوع اول ۳.۵

۶۱ معادلات انتگرال فردهلم نوع دوم ۴.۵

فصل ۱

مقدمه و تاریخچه

۱.۱ تاریخچه معادلات انتگرال

در روند حل دسته‌ای از معادلات با مشتقات جزئی و معادلات دیفرانسیل معمولی به معادلاتی می‌رسیم که در آنها مجهول زیر علامت انتگرال ظاهر می‌شود. ریموند^۱ اولین کسی بود که نام معادله‌ی انتگرال را بر روی این گونه معادلات نهاد اما در عمل لاپلاس^۲ اولین کسی بود که برای حل معادلات دیفرانسیل در سال ۱۷۸۲ معادله‌ی انتگرال

$$f(x) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-xt}g(t)dt, \quad (1.1.1)$$

را مطرح نمود. به دنبال آن فوریه^۳ برای حل مسائل حرارت، تبدیلات سینوس کسینوسی فوریه را و آبل^۴ در مسائل مکانیکی معادله انتگرالی آبل را ارائه دادند. افراد دیگری که در مسیر تکامل معادلات انتگرال مؤثر بودند، عبارتند از:

—پواسون^۵ در تئوری مغناطیس (سال ۱۸۲۶)،

—لیوویل^۶ در حل برخی معادلات دیفرانسیل به کمک معادلات انتگرال (۱۸۳۲)،

—نیومن^۷ مسأله دیریکله (تعیین سطح ψ روی مرز سطح S که در معادله‌ی لاپلاس $\Delta\psi^2 = 0$ صدق کند) را تبدیل به یک معادله انتگرال نمود (۱۸۷۰).

قبل از ادامه کار معادلات آبل و لیوویل را معرفی می‌کنیم:

معادله‌ی آبل :

$$f(x) = \int_a^x k(x, y)g(y)dy, \quad (2.1.1)$$

^۱Bois Reymond

^۲Pierre – Simon Laplace

^۳Fourier

^۴Niels Henrik Abel

^۵Simeon Denis Poisson

^۶Joseph Liouville

^۷Neouman

معادله‌ی لیوویل:

$$f(x) = g(x) + \int_a^x k(x, y)f(y)dy, \quad (۳.۱.۱)$$

در سال ۱۸۹۶ پوانکاره^۸، معادله‌ی انتگرالی

$$f(x) = g(x) + \lambda \int_a^b k(x, y)g(y)dy, \quad (۴.۱.۱)$$

را در رابطه با معادله‌ی دیفرانسیلی جزئی

$$\nabla^2 g + \lambda g = f(x, y), \quad (۵.۱.۱)$$

بدست آورد.

ولترا^۹ در سال ۱۸۹۶ برای اولین بار نظریه‌ی عمومی معادلات انتگرال را ارائه نمود. در حدود سالهای ۱۹۰۳-۱۹۰۰ ریاضی دانی سوئدی به نام فردهلم^{۱۰} یک دسته بندی کلی از معادلات انتگرالی خطی به شکل

$$f(x) = g(x) + \lambda \int_a^v k(x, y)g(y)dy, \quad (۶.۱.۱)$$

انجام داد که شامل دسته بندی خاصی از معادلات ولترا نیز بودند.

در ادامه‌ی این فرایند، هیلبرت^{۱۱} به تحقیق در مورد معادلات انتگرال پرداخت و در بسیاری از مسائل ریاضی فیزیک از معادلات انتگرال بهره جست. یکی از کارهای مهم وی فرموله نمودن مسائل ODE^{۱۲} و PDE^{۱۳} با شرایط مرزی و اولیه به صورت یک معادله‌ی انتگرالی است. بدین ترتیب حرکتی نو در حل این گونه معادلات بوجود آمد. از آنجا که در حالت کلی قادر به حل بسیاری از معادلات انتگرالی که با آنها مواجه می‌شویم، نیستیم. لزوم روشهای تقریبی و عددی

^۸ Jules Henri Poincaré

^۹ Vito Volterra

^{۱۰} Erik Ivar Fredholm

^{۱۱} David Hilbert

^{۱۲} Ordinary Differential Equation

^{۱۳} Partial Differential Equation

جهت حل معادلات انتگرال روشن می‌گردد و به خاطر مسائل کاربردی از قبیل معادلات منفرد در تئوری پتانسیل، فیزیک مکانیک، تئوری امواج و الکترونیک محتاج به نتایج عددی و شیوه‌های عددی در جهت نیل به جواب بودند و به خاطر آنکه در محاسبات عددی بر روی کامپیوترها مسائلی از قبیل گرد کردن و انباشته شدن خطا پیش می‌آمد، لازم بود همگرایی روشهای عددی مورد بحث قرار گیرد. زیرا بسیاری از روش‌ها در تئوری همگرا بودند ولی در عمل این طور نبودند. به همین دلیل روشهای عددی که سرعت همگرایی بالایی داشتند برای حل انواع معادلات ابداع گردیدند.

تذکر: در بحثهای نظری معادلات انتگرال همیشه می‌توان فاصله‌ی متناهی مانند $[a, b]$ را به $[0, 1]$ تبدیل کنیم.

به عنوان مثال معادله‌ی انتگرال زیر را بررسی می‌کنیم

$$f(x) = \lambda \int_a^b k(x, y) f(y) dy. \quad (7.1.1)$$

فرض کنید $\bar{x} = \frac{x-a}{b-a}$ و $\bar{y} = \frac{y-a}{b-a}$ در این صورت

$$0 \leq \bar{x}, \bar{y} \leq 1 \leftrightarrow a \leq x, y \leq b. \quad (8.1.1)$$

از طرفی $d\bar{y} = \frac{1}{b-a} dy$. بنابراین داریم

$$f(a + (b-a)\bar{x}) = \lambda \int_0^1 K(a + (b-a)\bar{x}, a + (b-a)\bar{y}) \times f(a + (b-a)\bar{y}) \times (b-a) d\bar{y} \quad (9.1.1)$$

حال با فرض

$$f_0(t) = f(a + (b-a)t), \quad (10.1.1)$$

$$K_0(\bar{x}, \bar{y}) = K(a + (b-a)\bar{x}, a + (b-a)\bar{y}),$$

$$\lambda_0 = \lambda(b-a)$$

حال معادله‌ی (9.1.1) بصورت زیر تبدیل می‌شود

$$f_0(\bar{x}) = \lambda_0 \int_0^1 K_0(\bar{x}, \bar{y}) f_0(\bar{y}) d\bar{y}. \quad (11.1.1)$$

این معادله مشابه (۷.۱.۱) است اما بازه‌ی انتگرال‌گیری $[0, 1]$ است.

در حقیقت اگر فرض کنیم $x = (b - a)\bar{x} + a$ و $y = (b - a)\bar{y} + a$ آنگاه از $\bar{y} \in [0, 1]$ نتیجه می‌گیریم که $y \in [a, b]$ و همچنین از $\bar{x} \in [0, 1]$ می‌توان نتیجه گرفت $x \in [a, b]$. این عمل علاوه بر اینکه موجب بدون بعد شدن مسأله می‌شود بلکه موجب تسریع در حل دستگاه معادلاتی می‌گردد که متناظر با معادله‌ی انتگرال مورد نظر است. در حقیقت با مناسب اختیار کردن h می‌توانیم تعداد معادلات دستگاه و همچنین تعداد متغیرها را کمتر کنیم. لذا در مدت زمان کمتری می‌توانیم به جوابهای معادله دسترسی پیدا کنیم.

۲.۱ دسته بندی معادلات انتگرال

معادله‌ی انتگرال به معادله‌ای گفته می‌شود که در آن تابع مجهول زیر علامت انتگرال ظاهر شود. فرم کلی یک معادله‌ی انتگرالی به صورت زیر است

$$h(x)g(x) = f(x) + \lambda \int_a^b k(x, y)g(y)dy, \quad (12.2.1)$$

که در آن $g(y)$ یک تابع مجهول و $f(x), h(x)$ و $k(x, y)$ توابعی معلوم هستند. تابع دو متغیره‌ی $k(x, y)$ را هسته‌ی معادله‌ی انتگرال می‌نامیم و می‌تواند حقیقی یا مختلط باشد و $\lambda \neq 0$ حقیقی یا مختلط و b می‌تواند ثابت یا متغیر باشد. با توجه به تنوع مسائل مختلف در فیزیک و مهندسی ضرورت یک تقسیم بندی کلی حس می‌شود.

۱.۲.۱ معادلات انتگرال فردهلم

معادلات انتگرالی که در آنها دامنه‌ی انتگرال‌گیری ثابت است معادلات انتگرال فردهلم نامیده می‌شوند. معادلات انتگرال فردهلم خود به سه دسته تقسیم می‌شوند. معادله‌ی (۱۰.۲.۱) را در نظر بگیرید

الف) اگر $h(x) = 0$ آنگاه آن را معادله‌ی انتگرال نوع اول می‌گویند. در این صورت

$$f(x) = -\lambda \int_a^b k(x, y)g(y)dy \quad (۱۳.۲.۱)$$

ب) اگر $h(x) = 1$ آنگاه آن را معادله‌ی انتگرال نوع دوم می‌گویند. در این صورت

$$g(x) = f(x) + \lambda \int_a^b k(x, y)g(y)dy \quad (۱۴.۲.۱)$$

ج) اگر $h(x) = 1$ و $f(x) = 0$ آنگاه آن را معادله‌ی انتگرال نوع دوم همگن می‌گویند. در این صورت

$$g(x) = \lambda \int_a^b k(x, y)g(y)dy \quad (۱۵.۲.۱)$$

۲.۲.۱ معادلات انتگرال ولترا

اگر در رابطه‌ی (۱۰.۲.۱)، b متغیر باشد آن را معادله انتگرالی ولترا می‌نامیم. همانند معادله انتگرالی فردهلم معادلات انتگرال ولترا نیز به سه نوع تقسیم می‌شود.

الف) معادلات انتگرالی که در آنها تابع مجهول به غیر از زیر علامت انتگرال‌گیری در جای دیگر ظاهر نشده باشد، معادلات انتگرالی نوع اول گویند.

ب) معادلات انتگرالی که در آنها تابع مجهول خارج از زیر علامت انتگرال‌گیری در جای دیگر ظاهر شده باشد، معادلات انتگرالی نوع دوم گویند.

ج) معادلات انتگرالی که در آنها تابع مجهول خارج از زیر علامت انتگرال‌گیری در جای دیگر ظاهر شده باشد و تابع معلوم آن صفر باشد معادلات انتگرال نوع دوم همگن گویند.
حل معادلات انتگرال نوع اول در مقایسه با معادلات انتگرال نوع دوم مشکل‌تراست.

۳.۲.۱ تقسیم بندی دیگر معادلات انتگرال

هر یک از معادلات انتگرال نوع اول و دوم را به دو نوع می توان تقسیم کرد.

الف) معادلات انتگرال منفرد :

به معادلات انتگرالی گفته می شود که در آنها حدود انتگرال گیری نامحدود و یا هسته بیکران باشد. مانند:

$$f(x) = g(x) + \lambda \int_{-\infty}^{\infty} e^{x+y} f(y) dy, \quad f(x) = \int_0^x \frac{g(y)}{(x-y)^\alpha} dy,$$

که در تئوری الاستیک کاربرد دارند.

ب) معادلات انتگرال نامنفرد :

به معادلات انتگرالی گفته می شود که هم هسته ی آنها کراندار است و هم حدود انتگرال گیری در آنها متناهی است. مانند:

$$f(x) = g(x) + \lambda \int_0^1 (x+y) f(y) dy. \quad (16.2.1)$$

۴.۲.۱ معادلات انتگرالی پیچشی

معادلات انتگرالی پیچشی، به فرم زیر

$$f(x) = \int_{-\infty}^{\infty} k(x-y) g(y) dy, \quad -\infty < x < \infty \quad (17.2.1)$$

هستند که در آنها هسته ی معادله انتگرالی به صورت $k(x, y) = k(x - y)$ می باشد و با استفاده از تبدیلات لاپلاس و فوریه می توان آنها را حل کرد. این نوع معادلات کاربرد زیادی در ارتباطات و

مسائل فیزیکی دارند و روابط زیر کمک زیادی در حل این معادلات می کنند

$$\int_0^t k(x-y) g(y) dy = \int_0^t k(y) g(x-y) dy,$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} k(x-y) g(y) dy = \int_{-\infty}^{\infty} k(y) g(x-y) dy.$$

معادلات انتگرال نوع دوم پیچشی بد خیم می باشند.

۵.۲.۱ کاربرد معادلات انتگرال در علوم دیگر

معادلات انتگرال نقش مهمی را در آنالیز تابعی خطی و غیر خطی ایفا می کنند. هم چنین کاربرد وسیعی در بسیاری از مسائل علوم مهندسی، شیمی، فیزیک، مکانیک، الکترومغناطیس و ... دارند [۲، ۷، ۸، ۱۲، ۱۳، ۱۴، ۲۲، ۲۴]. هم چنین معادلات دیفرانسیل با مقدار اولیه و مرزی را می توانیم به یک معادله انتگرال تبدیل کنیم. بنابراین می توانیم در حل معادلات دیفرانسیل از معادلات انتگرال کمک بگیریم. در زیر به بیان چند مثال از مدل‌هایی که منجر به معادلات انتگرال می شوند می پردازیم.

مسأله‌ی فنر را در نظر می گیریم. با توجه به کشش فنر و قوانین تعادل برای تغییر مکان‌های

کوچک، مدل ریاضی فنر به صورت زیر نوشته می شود

$$u(x) = \frac{1}{T} \int_0^L u(x, x') F(x') dx', \quad (18.2.1)$$

که $F(x')$ نیروی وارده در نقطه‌ی x' در واحد طول می باشد. معادله‌ی فوق با فرض معلوم بودن $u(x)$ ، نسبت به تابع نیرو یک معادله‌ی انتگرال نوع اول است. مدل ریاضی زیر که با استفاده از اصل بقای انرژی بدست آمده است، مدل مسأله‌ی مکانیکی آبل می باشد

$$T(y) = \frac{1}{(2g)^{1/2}} \int_0^y \frac{f(v)}{(y-v)^{1/2}} dv. \quad (19.2.1)$$

مدل فوق، تعیین شکل سیمی است که به صورت منحنی هموار خم شده و گلوله‌ای به جرم m روی سیم از حالت سکون به سمت مبدأ شروع به لغزیدن می کند. با در نظر گرفتن تابع معلوم $T(y)$ (مدت زمان فرود)، معادله‌ی فوق یک معادله‌ی انتگرال ولترای نوع اول با مجهول $f(v)$ می باشد.

مدل زیر

$$X(t) = \phi(t, 0)X_0 + \int_0^t \phi(t, s)B(U(s))ds + \int_0^t \phi(t, s)F(X(s))ds \quad (20.2.1)$$

مدل مکانیکی یک راکتور شیمیایی می باشد. برای جزئیات بیشتر به مرجع [۲۴] مراجعه شود.

حال مدل دیگری را به صورت زیر در نظر می گیریم

$$u(x) - h(x) = \int_0^1 k(x, t; \sigma) f(u(t)) dt. \quad (21.2.1)$$

معادله‌ی فوق یک مدل ریاضی از غشای سلولی می باشد (σ یک پارامتر حقیقی است). در رابطه‌ی

بالا داریم

$$f(u(t)) = (\sigma^2 - 1)u(t) - u^3(t), \quad (22.2.1)$$

$$k(x, t; \sigma) = \begin{cases} \sinh \sigma t \cosh \sigma(1-x)/\sigma \cosh \sigma, & 0 < t \leq x, \\ \sinh \sigma x \cosh \sigma(1-t)/\sigma \cosh \sigma, & 0 < t \leq 1, \end{cases} \quad (23.2.1)$$

برای جزئیات بیشتر در مورد مدل بالا به مراجع [۲, ۸, ۲۲] می توان رجوع کرد.

آنچه را که نمی توان انکار کرد نقش کامپیوتر در حل عددی معادلات انتگرال می باشد. لذا

صحبت از خطا و همگرایی اجتناب ناپذیر است.

بحث اصلی ما در مورد یکی از بهترین و جدیدترین روشها یعنی حل عددی معادلات

انتگرال با استفاده از روش هم محلی سینک می باشد.

فصل ۲

معرفی تابع سینک

۱.۲ مقدمه

در این فصل تابع سینک و فرمولهای تقریب براساس تابع سینک را معرفی می‌کنیم که جایگاه ویژه‌ای در حل عددی مسائل فنی و مهندسی و ریاضی مانند معادلات دیفرانسیل، معادلات انتگرال و... به خود اختصاص داده است. در بخش دوم به معرفی تابع سینک می‌پردازیم و در بخش سوم نگاهت‌هایی را می‌آوریم که نواحی D_d^i ، $i = 1, 2, 3, 4$ را به ناحیه D_d تبدیل می‌کند. در بخش‌های چهارم و پنجم و ششم به ترتیب به معرفی فرمولهای درونیابی و کوادراتور سینک روی نواحی D_d ، $(-\infty, \infty)$ و Γ پرداخته‌ایم و در آخر بخش ششم مثالهای مخصوص به این نواحی را آورده‌ایم. خطای فرمول‌های درونیابی و کوادراتور ارائه شده در این فصل با استفاده از روش سینک از مرتبه‌ی نمایی و به صورت کلی از مرتبه‌ی $O(e^{-cn^{1/2}})$ است. همه‌ی مطالب این فصل از مرجع [۳] تهیه شده است.

۲.۲ تابع سینک

روشهای عددی سینک بر اساس تابع پایه‌ای سینک می‌باشد. تابع سینک به صورت

$$\text{Sinc}(x) = \frac{\sin(\pi x)}{\pi x}, \quad (1.2.2)$$

تعریف می‌شود که این فرم تابع سینک بیشتر در فنی مهندسی کاربرد دارد. ولی ما برای اهدافمان از فرم تغییر یافته‌ی تابع سینک که به تابع سینک تبدیل یافته معروف است و به صورت زیر تعریف می‌شود استفاده می‌کنیم

$$S(k, h)(x) = \frac{\sin[\pi(x - kh)/h]}{\pi(x - kh)/h}. \quad (2.2.2)$$

در رابطه‌ی بالا تقریب سینک بر اساس تابع کاردینال می‌باشد که برای $f(x)$ کراندار به

ازای $x \in (-\infty, \infty)$ ، تابع کاردینال به صورت زیر تعریف می‌شود

$$C(f, h) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} f(kh)S(k, h)(x). \quad (۳.۲.۲)$$

تابع کاردینال نقش مهمی را برای روش سینک بازی می‌کند مانند چندجمله‌ای‌هایی که همان نقش را برای اکثر روشهای عددی کلاسیک بازی می‌کند. تاریخ تابع کاردینال به کارهای آقایان ویتاکر^۱ و پواسون^۲ بوهر^۳ برمی‌گردد. آقای مکنامی^۴ به درستی تابع زیبای $C(f, h)$ را «یک تابع اصیل شاهانه^۵ نامیدند که خصوصیات مجزای آن از سایر توابع را برادران بورژوازی^۶ تشخیص دادند.» تحقیقات روی $C(f, h)$ بعد از ویتاکر^۷ به آهستگی پیش می‌رفت که بعد از مدتی در کاربرد مهندسی در مقاله‌های مهمی از هارتلی^۸ نیکویست^۹ و شانون^{۱۰} ظاهر شد. آنها کاربرد $C(f, h)$ را در تئوری ارتباطات یا مخابرات نشان داده‌اند. در تحقیقات آنها تابع سینک به صورت

$$\text{Sinc}(x) = \frac{\sin(\pi x)}{\pi x}, \quad (۴.۲.۲)$$

تعریف می‌شود. این تعریف از تابع سینک در رشته علوم مهندسی کاربرد زیادی دارد. ما تعریف متفاوتی از این تعریف که برای اهدافمان مناسب است استفاده می‌کنیم.

^۱ E.T. Whittaker

^۲ DelaVallelepoussin

^۳ Bohr

^۴ J.J. McNamee

^۵ Royalblood

^۶ bourgeoisbrethrn

^۷ J.M. Whittaker

^۸ Hartley

^۹ Nyquist

^{۱۰} Shannon