



دانشکده ریاضی

پایان نامه کارشناسی ارشد

حل معادلات گرما- موج با جملات تلفیقی با تبدیل لاپلاس دو بعدی

از:

آسیه مطهری طشی

استاد راهنما:

دکتر آرمان عقیلی

تیر ۱۳۹۰

تقدیم به پدر بزرگوار و مادر مهربانم

آن دو فرشته ای که از خواسته هایشان گذشتند، سختی ها را به جان خریدند و خود را سپر بلای مشکلات و ناملايمات کردند تا من به جایگاهی که اکنون در آن ایستاده ام برسم.

تقدیر و تشکر...

سپاس ایزد منان که به من این فرصت را داد تا به این مرحله از علم رسیده و از هیچ موهبتی دریغ نکرد و در تمام مراحل زندگیم مراقبت قلب بود.

خدای را بسی شاکرم که از روی کرم پدر و مادری فداکار نسیم ساخت. والدینی که بودندشان تاج افتخاری است بر سرم و نامشان دلیلی است بر بودنم، چرا که این دو وجود پس از پروردگار، مایه هستی ام بوده اند، دستم را گرفته اند و انسان بودن را برایم معنی کرده اند و من در پاسخ محبت هایشان تنها میتوانم بگویم، متشکرم.

از خواهرانم که در طول سالهای تحصیلم، محیطی آرام را برایم فراهم ساختند و مرا در رسیدن به اهدافم یاری ساختند، سپاسگذارم.

از استاد ارجمندم، دکتر آرمان عقیلی، راهنمای دلسوز و فرزانه، که از هیچ کمکی برایم دریغ نکردند و تسکین آتش سیری ناپذیر علم جویی ام بودند، کمال تشکر و قدردانی را دارم.

از اساتید بزرگوار، آقای دکتر محمد رضا یاقوتی و آقای دکتر حسین امینی خواه، که به عنوان داور زحمت بازخوانی پایان نامه ام را بر عهده داشتند و نظرات ارزنده ای را در هر چه بهتر شدن آن ارائه نمودند، سپاسگذارم. برای همه ی این بزرگواران، از خداوند متعال آرزوی سلامتی و توفیق روز افزون دارم.

حل معادلات گرما- موج با جملات تلفیقی با تبدیل لاپلاس دو بعدی

آسیه مطهری طشی

در این پایان نامه تبدیل لاپلاس دو بعدی و ویژگیهای اساسی آن تعریف و تبدیل لاپلاس دو بعدی برخی از توابع محاسبه می شوند. دو معادله ی موج و گرمای ناهمگن نیز با جایگزینی جملات ناهمگن با تابعهای تلفیق دو بعدی با استفاده از تبدیل لاپلاس دو بعدی حل می شوند.

همچنین معادله ی گرمای کسری زمان ناهمگن خاصی را که در واقع تعمیمی است از مسأله ی اثرات چرخش رو به بالا در جوستروفیک و مشابه آن که به آرامی از قطره هایی در یک سیال دوار یا ذره ای در حال صعود عبور می کنند، حل کرده ایم.

کلید واژه: تبدیل لاپلاس دو بعدی، تلفیق دو بعدی، تبدیل لاپلاس یک بعدی، مشتق کسری کاپوتو، معادله گرمای کسری زمان ناهمگن

ج	فهرست اشکال
ج	چکیده فارسی
ح	چکیده انگلیسی
۱	پیشگفتار

فصل اول- تبدیل لاپلاس یک بعدی

۲	۱-۱.مقدمه
۲	۲-۱.تبدیل لاپلاس تابع $f(t)$
۳	۳-۱.بعضی از توابع خاص
۵	۴-۱.بعضی از خواص مهم تبدیلات لاپلاس
۸	۵-۱.محاسبه ی تبدیل لاپلاس برخی از توابع
۱۳	۶-۱.تبدیل لاپلاس معکوس
۱۵	۷-۱.بعضی از خواص مهم تبدیلات لاپلاس معکوس
۱۶	۸-۱.روشهای پیدا کردن تبدیل لاپلاس معکوس
۱۹	۹-۱.استفاده از قضیه مانده در پیدا کردن تبدیل لاپلاس معکوس

فصل دوم- تبدیل لاپلاس دو بعدی

۲۱	۱-۲.مقدمه
۲۱	۲-۲.تبدیل لاپلاس دو بعدی $f(x, y)$
۲۴	۳-۲.بعضی از خواص تبدیلات لاپلاس دو بعدی
۳۱	۴-۲.تبدیل لاپلاس دو بعدی برخی از توابع
۳۸	۵-۲.تبدیل معکوس لاپلاس دو بعدی

۶-۲. تبدیل معکوس لاپلاس دو بعدی برخی از توابع ۴۰

۷-۲. کاربرد تبدیل لاپلاس دو بعدی ۴۵

۱-۷-۲. محاسبه ی انتگرالها ۴۵

۲-۷-۲. معادلات دیفرانسیل ۴۸

۸-۲. مشتق کسری ۶۳

فصل سوم- حل معادلات گرما-موج باجملات تلفیقی با استفاده از تبدیل لاپلاس دو بعدی

۱-۳. مقدمه ۷۱

۲-۳. معادله موج و تبدیل لاپلاس دو بعدی ۷۲

۳-۳. معادله گرما و تبدیل لاپلاس دو بعدی ۸۴

۴-۳. معادله لاپلاس و تبدیل لاپلاس دو بعدی ۹۱

فصل چهارم- معادله گرمای کسری زمان ناهمگن

۱-۴. مقدمه ۹۳

۲-۴. حل معادله گرمای کسری زمان با استفاده از تبدیل لاپلاس یک بعدی ۹۳

نتیجه گیری ۱۰۶

پیشنهادات برای ادامه کار ۱۰۷

منابع و ماخذ ۱۰۸

ضمائم

ضمیمه ۱ ۱۰۹

ضمیمه ۲ ۱۱۱

واژه نامه انگلیسی به فارسی ۱۱۲

فهرست شکل ها

صفحه	عنوان
۵.....	شکل ۱-۱
۲۰.....	شکل ۲-۱
۲۰.....	شکل ۳-۱

پیشگفتار

روش تبدیل لاپلاس برای حل راحتتر مسائل، در ریاضیات و علوم مهندسی به کار می رود. از سال ۱۸۱۲ مقاله های زیادی به بررسی خواص این تبدیل و کاربردهای آن اختصاص یافت، که منجر به تعمیم این تبدیل به توابع دو متغیره شد و به این ترتیب از سال ۱۹۳۰ مقاله هایی در زمینه تبدیل لاپلاس دو بعدی منتشر شد.

این پایان نامه شامل چهار فصل است. در فصل اول، به معرفی تبدیل لاپلاس یک بعدی و معکوس آن و برخی از خواص آنها و محاسبه ی تبدیل لاپلاس برخی از توابع پرداخته ایم. در فصل دوم، به تعریف تبدیل لاپلاس دو بعدی و معکوس آن پرداخته ایم. همچنین بعضی از خواص تبدیلات لاپلاس دو بعدی و معکوس آن و قضایایی در ارتباط با آنها را بیان کرده ایم و تبدیلات لاپلاس دو بعدی برخی از توابع را نیز بدست آورده ایم و همچنین کاربرد هایی از تبدیل لاپلاس دو بعدی را بیان و مثالهایی از آنرا در ریاضی و فیزیک ذکر کرده ایم. در فصل سوم، معادلات موج و گرمای نا همگن با ضرایب غیر ثابت به صورت تلفیق دوبعدی را با استفاده از تبدیل لاپلاس دوبعدی حل کرده ایم. در فصل چهارم نیز یک معادله ی گرمای کسری زمان نا همگن را با استفاده از تبدیل لاپلاس یک بعدی حل کرده ایم.

فصل اول

تبدیل آپلاس
یک بعدی

۱-۱. مقدمه

در این فصل به معرفی تبدیل لاپلاس یک بعدی و برخی از خواص آن و محاسبه ی تبدیل لاپلاس برخی از توابع پرداخته ایم. همچنین تبدیل لاپلاس معکوس یک بعدی را تعریف کرده و خواص آن و روشهایی برای بدست آوردن آنرا نیز بیان نموده ایم. علاوه بر این، در این فصل، تعدادی از قضایا را که برای بدست آوردن تبدیل لاپلاس یک بعدی و معکوس آن مورد نیاز هستند را بدون اثبات آورده ایم. لازم به ذکر است که روشهای تبدیلات لاپلاس، برای حل راحتتر مسائل در ریاضیات و علوم مهندسی به کار می روند.

۱-۲. تبدیل لاپلاس تابع $f(t)$

تعریف ۱-۲-۱. فرض می کنیم $f(t)$ بر بازه ی $[0, \infty)$ تعریف شده باشد. در این صورت تبدیل لاپلاس $f(t)$ را که با $L\{f(t)\}$ نشان می دهیم، به صورت زیر تعریف می شود [۱]:

$$L\{f(t); t \rightarrow s\} = F(s) = \int_0^{\infty} e^{-st} f(t) dt \quad (1-1)$$

که در آن s را عددی مختلط در نظر می گیریم و تبدیل لاپلاس $f(t)$ وقتی وجود دارد که انتگرال بالا به ازای بعضی از مقادیر s همگرا باشد.

تعریف ۱-۲-۲. اگر ثابتهای حقیقی M, γ موجود باشند و به ازای هر $t > N$ داشته باشیم:

$$|e^{-\gamma t} f(t)| < M \quad \text{یا} \quad |f(t)| < M e^{\gamma t}$$

در این صورت تابع $f(t)$ را وقتی $t \rightarrow \infty$ از مرتبه ی نمایی γ گوئیم یا به طور مختصر از مرتبه ی نمایی گوئیم [۱].

مثال (۱-۲-۱). $f(t) = t^2$ یک تابع نمایی از مرتبه ی ۳ است، چون داریم: $|t^2| = t^2 < e^{3t}$ برای هر $t > 0$.

همچنین توابع کراندار نیز از مرتبه ی نمایی هستند [۱].

قضیه (۱-۲-۱). اگر $f(t)$ در هر بازه متناهی $0 \leq t \leq N$ قطعه قطعه پیوسته و از مرتبه ی نمایی γ برای $t > N$ باشد،

پس تبدیل لاپلاس آن یعنی $F(s)$ برای $\text{Re}(s) > \gamma$ وجود دارد.

اثبات. مراجعه شود به مرجع [۲].

قضیه (۲-۲-۱). (قضیه لایبنتز^۱)

فرض کنید توابع $f(x, y), f_x(x, y)$ در ناحیه $D = \{(x, y) | a \leq x \leq b, c \leq y \leq d\}$ پیوسته باشند و فرض کنید که $p(x), q(x)$ دو تابع مشتق پذیر در بازه $[c, d]$ باشند، به طوری که به ازای هر x از $[a, b]$ داریم:

$$F(x) = \int_{p(x)}^{q(x)} f(x, t) dt, \quad (2-1)$$

پس F' موجود است و داریم:

$$F'(x) = \frac{d}{dx} \left\{ \int_{p(x)}^{q(x)} f(x, t) dt \right\} = q'(x)f(x, q(x)) - p'(x)f(x, p(x)) + \int_{p(x)}^{q(x)} \frac{\partial f(x, t)}{\partial x} dt. \quad (3-1)$$

اثبات. مراجعه شود به مرجع [۳].

۳-۱. بعضی از توابع خاص [۱].

(۱) تابع گاما. اگر $n > 0$ ، پس:

$$\Gamma(n) = \int_0^{\infty} u^{n-1} e^{-u} du \quad (4-1)$$

(۲) تابع بسل. یک تابع بسل از مرتبه n را به صورت زیر تعریف می کنیم:

$$J_n(t) = \frac{t^n}{2^n \Gamma(n+1)} \left\{ 1 - \frac{t^2}{2(2n+2)} + \frac{t^4}{2.4.(2n+2)(2n+4)} + \dots \right\} = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k \left(\frac{t}{2}\right)^{2k+n}}{k!(k+n)!} \quad (5-1)$$

لازم به ذکر است که $J_n(t)$ در معادله دیفرانسیل بسل زیر صدق می کند:

$$t^2 Y''(t) + tY'(t) + (t^2 - n^2)Y(t) = 0 \quad (6-1)$$

(۳) تابع خطا^۲.

$$\operatorname{erf}(t) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^t e^{-u^2} du \quad (7-1)$$

(۴) تابع مکمل خطا^۲.

$$\operatorname{erfc}(t) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_t^{\infty} e^{-u^2} du \quad (8-1)$$

1-Leibnitz's Theorem

2-Error Function

3-Complementary Error Function

(۵) انتگرالهای سینوس و کسینوس.

$$Si(t) = \int_0^t \frac{\sin(u)}{u} du \quad (9-1)$$

$$Ci(t) = \int_t^\infty \frac{\cos(u)}{u} du \quad (10-1)$$

(۶) انتگرال نمایی.

$$Ei(t) = \int_t^\infty \frac{e^{-u}}{u} du \quad (11-1)$$

(۷) تابع پله ای واحد (تابع واحد هوی ساید^۱).

برای $a \geq 0$ داریم:

$$H(t-a) = \begin{cases} 1 & t > a \\ 0 & t < a \end{cases} \quad (12-1)$$

(۸) تابع ضربه ای واحد یا تابع دلتای دیراک^۲.

برای $a \geq 0$ داریم:

$$f_\varepsilon(t) = \begin{cases} \frac{1}{2\varepsilon} & |t-a| \leq \varepsilon \\ 0 & |t-a| > \varepsilon \end{cases} \quad (13-1)$$

از لحاظ هندسی، با توجه به شکل (۱-۱) واضح است که وقتی $\varepsilon \rightarrow 0$ ارتفاع ناحیه مستطیلی شکل به طور نامعین افزایش

می یابد و عرض ناحیه به طریقی کاهش می یابد که همواره داشته باشیم:

$$\int_{-\infty}^{\infty} f_\varepsilon(t) dt = 1 \quad (14-1)$$

وقتی که ε به سمت صفر میل میکند $f_\varepsilon(t)$ به سمت تابعی میل می کند که آنرا با $\delta(t-a)$ نشان می دهیم. این تابع

حدی را تابع دلتای دیراک یا تابع ضربه ای واحد می نامیم.

$$\delta(t-a) = \begin{cases} \infty & t = a \\ 0 & t \neq a \end{cases} \quad (15-1)$$

بعضی از خواص آن عبارتند از: (الف)

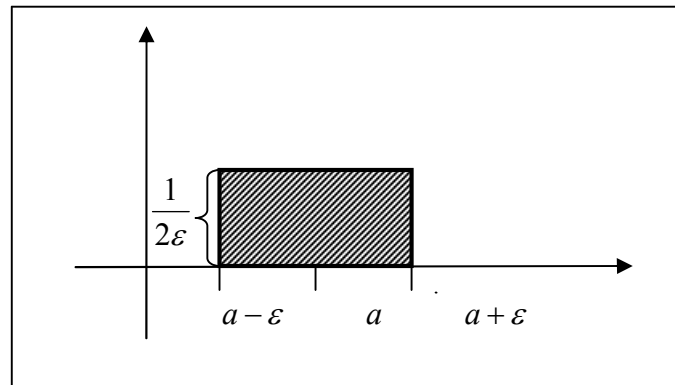
$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) dt = 1, \quad (16-1)$$

(ب) به ازای هر تابع پیوسته $g(t)$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) g(t) dt = g(0), \quad (17-1)$$

(ج) به ازای هر تابع پیوسته $g(t)$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t-a) g(t) dt = g(a). \quad (18-1)$$



شکل (۱-۱)

۴-۱. بعضی از خواص مهم تبدیلات لاپلاس

(۱) خاصیت خطی: اگر c_1, c_2 ثابتهای دلخواهی باشند، آنگاه [۱]:

$$L\{c_1 f_1(t) + c_2 f_2(t)\} = c_1 L\{f_1(t)\} + c_2 L\{f_2(t)\} \quad (19-1)$$

(۲) خاصیت انتقال اول: اگر $L\{f(t)\} = F(s)$ بنابراین [۱]:

$$L\{e^{at} f(t)\} = F(s-a) \quad (20-1)$$

(۳) خاصیت انتقال دوم: اگر $L\{f(t)\} = F(s)$ باشد و باتوجه به اینکه

$$H(t-a)f(t-a) = \begin{cases} f(t-a) & t > a \\ 0 & t < a \end{cases}$$

که در آن $H(t-a)$ تابع هوی ساید است، پس [١]:

$$L\{H(t-a)f(t-a)\} = e^{-as} F(s) \quad (21-1)$$

تذکر (١-٤-١). اگر $L\{f(t)\} = F(s)$ و برای $0 < t < a$ داشته باشیم: $f(t) = 0$ ، آنگاه تبدیل لاپلاس تابع

$f(t+a)$ نیز موجود است و برابر است با [٧]:

$$L\{f(t+a)\} = e^{as} F(s) \quad (22-1)$$

(٤) خاصیت تعویض سنجه: اگر $L\{f(t)\} = F(s)$ پس [١]:

$$L\{f(at)\} = \frac{1}{a} F\left(\frac{s}{a}\right) \quad (23-1)$$

(٥) مشتقات تبدیل لاپلاس [١]:

الف. اگر $f(t)$ برای $0 \leq t \leq N$ پیوسته باشد و از مرتبه ی نمایی برای $t > N$ و $f'(t)$ برای $0 \leq t \leq N$ قطعه قطعه پیوسته باشد و $L\{f(t)\} = F(s)$ پس:

$$L\{f'(t)\} = sF(s) - f(0) \quad (24-1)$$

ب. اگر در قسمت الف، $f(t)$ در $t = 0$ پیوسته نباشد اما $\lim_{t \rightarrow 0} f(t) = f(0^+)$ موجود باشد ولی با $f(0)$ برابر نباشد ($f(0)$ ممکن است موجود باشد یا نباشد)، پس:

$$L\{f'(t)\} = sF(s) - f(0^+) \quad (25-1)$$

پ. اگر در قسمت الف، $f(t)$ در $t = a$ پیوسته نباشد، پس:

$$L\{f'(t)\} = sF(s) - f(0) - e^{-as} \{f(a^+) - f(a^-)\} \quad (26-1)$$

که در آن $f(a^+) - f(a^-)$ پرش در نقطه ی ناپیوسته ی $t = a$ نامیده می شود.

ت. اگر $f(t), f'(t)$ برای $0 \leq t \leq N$ پیوسته باشند و از مرتبه ی نمایی برای $t > N$ و $f''(t)$ برای $0 \leq t \leq N$ قطعه قطعه پیوسته باشند و $L\{f(t)\} = F(s)$ پس:

$$L\{f''(t)\} = s^2 F(s) - s f(0) - f'(0) \quad (27-1)$$

اگر $f(t), f'(t)$ نقاط ناپیوستگی داشته باشند، عبارات متناظر را می توان از قسمت (ب) و (پ) نتیجه گرفت.

ث. اگر $f(t), f'(t), \dots, f^{(n-1)}(t)$ برای $0 \leq t \leq N$ پیوسته و برای $t > N$ از مرتبه i نمایی باشند و $f^{(n)}(t)$

برای $0 \leq t \leq N$ قطعه قطعه پیوسته باشند و $L\{f(t)\} = F(s)$ پس:

$$L\{f^{(n)}(t)\} = s^n F(s) - s^{n-1} f(0) - s^{n-2} f'(0) - \dots - s f^{(n-2)}(0) - f^{(n-1)}(0) \quad (28-1)$$

(۶) تبدیل لاپلاس از انتگرالها: اگر $L\{f(t)\} = F(s)$ پس [۱]:

$$L\left\{\int_0^t f(u) du\right\} = \frac{F(s)}{s} \quad (29-1)$$

(۷) ضرب بوسیله t^n : اگر $L\{f(t)\} = F(s)$ پس [۱]:

$$L\{t^n f(t)\} = (-1)^n \frac{d^n}{ds^n} F(s) = (-1)^n F^{(n)}(s) \quad (30-1)$$

(۸) تقسیم بوسیله t : اگر $L\{f(t)\} = F(s)$ پس [۱]:

$$L\left\{\frac{f(t)}{t}\right\} = \int_s^\infty F(u) du \quad (31-1)$$

به شرطی که $\lim_{t \rightarrow 0} \frac{f(t)}{t}$ وجود داشته باشد.

تذکر (۱-۴-۲). اگر $g(t) = \frac{f(t)}{t}$ ، پس $f(t) = t g(t)$. بنابراین با لاپلاس گیری از طرفین داریم:

$$F(s) = -\frac{d}{ds} G(s) \quad (32-1)$$

که در آن $L\{f(t)\} = F(s)$ و $L\{g(t)\} = G(s)$. حال اگر از طرفین تساوی بدست آمده از a تا p انتگرال بگیریم، داریم:

$$\int_a^p F(s) ds = -G(s) \Big|_a^p = G(a) - G(p) \quad (33-1)$$

سپس اگر از طرفین (۳۳-۱) وقتی $a \rightarrow 0^+$ حد بگیریم، آنگاه داریم:

$$\int_0^p F(s) ds = G(0) - G(p) = \int_0^\infty \frac{f(t)}{t} dt - \int_0^\infty e^{-pt} \frac{f(t)}{t} dt \quad (34-1)$$

(۹) توابع متناوب: اگر $f(t)$ دوره تناوبی برابر با T که $T > 0$ ، داشته باشد یعنی $f(t+T) = f(t)$ پس [۱]:

$$L\{f(t)\} = \frac{1}{1 - e^{-sT}} \int_0^T e^{-st} f(t) dt \quad (35-1)$$

(۱۰) رفتار $F(s)$ وقتی $s \rightarrow \infty$: اگر $L\{f(t)\} = F(s)$ پس [۱]:

$$\lim_{s \rightarrow \infty} F(s) = 0 \quad (36-1)$$

قضیه (۱-۴-۱). (قضیه مقدار اولیه)

اگر تبدیل لاپلاس تابع $f(t)$ موجود باشد و برابر باشد با $F(s)$ و همچنین حدهای مربوطه نیز موجود باشند، پس [۱]:

$$\lim_{t \rightarrow 0} f(t) = \lim_{s \rightarrow \infty} sF(s) \quad (37-1)$$

قضیه (۱-۴-۲). (قضیه مقدار نهایی)

اگر تبدیل لاپلاس تابع $f(t)$ موجود باشد و برابر باشد با $F(s)$ و همچنین حدهای مربوطه نیز موجود باشند، پس [۱]:

$$\lim_{t \rightarrow \infty} f(t) = \lim_{s \rightarrow 0} sF(s) \quad (38-1)$$

۱-۵. محاسبه ی تبدیل لاپلاس برخی از توابع [۴].

مثال (۱-۵-۱). نشان دهید اگر $L\{f(t)\} = F(s)$ ، آنگاه:

$$L\left\{\int_0^t J_0(2\sqrt{u(t-u)}) f(u) du\right\} = \frac{F(s + \frac{1}{s})}{s} \quad (39-1)$$

حل.

$$\int_0^\infty e^{-st} \left\{ \int_0^t J_0(2\sqrt{u(t-u)}) f(u) du \right\} dt = \int_0^\infty f(u) \left\{ \int_u^\infty e^{-st} J_0(2\sqrt{u(t-u)}) dt \right\} du$$

با تغییر متغیر $u(t-u) = v$ پس $dt = \frac{1}{u} dv$ و بنابراین داریم:

$$\int_0^\infty f(u) \left\{ \int_0^\infty e^{-s(\frac{v}{u} + u)} J_0(2\sqrt{v}) \frac{dv}{u} \right\} du = \int_0^\infty e^{-su} \frac{f(u)}{u} \left\{ \int_0^\infty e^{-\frac{s}{u}v} J_0(2\sqrt{v}) dv \right\} du$$

از طرفی با توجه به جدول تبدیل لاپلاس یک بعدی داریم:

$$L\{J_0(2\sqrt{at})\} = \frac{e^{-\frac{a}{s}}}{s} \quad (40-1)$$

پس با استفاده از (۴۰-۱) بدست می آوریم:

$$\int_0^{\infty} e^{-su} u \frac{f(u) e^{-\frac{u}{s}}}{us} du = \int_0^{\infty} \frac{e^{-u(s+\frac{1}{s})}}{s} f(u) du = \frac{F(s+\frac{1}{s})}{s}$$

مثال (۱-۵-۲). نشان دهید اگر $L\{f(t)\} = F(s)$ پس:

$$L\left\{\int_0^{\infty} \frac{\cos(2\sqrt{xt})}{\sqrt{t\pi}} f(x) dx\right\} = \frac{F(\frac{1}{s})}{\sqrt{s}} \quad (۴۱-۱)$$

حل.

$$\int_0^{\infty} e^{-st} \left\{ \int_0^{\infty} \frac{\cos(2\sqrt{xt})}{\sqrt{t\pi}} f(x) dx \right\} dt = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^{\infty} f(x) \left\{ \int_0^{\infty} e^{-st} \frac{\cos(2\sqrt{xt})}{\sqrt{t}} dt \right\} dx$$

با تغییر متغیر $t = u^2$ پس $dt = 2u du$ و بنابراین داریم:

$$\frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^{\infty} f(x) \left\{ \int_0^{\infty} e^{-su^2} \frac{\cos(2u\sqrt{x})}{u} 2u du \right\} dx = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^{\infty} f(x) \left\{ \int_0^{\infty} e^{-su^2} \cos(2u\sqrt{x}) du \right\} dx$$

با تغییر متغیر $u\sqrt{s} = w$ پس $du = \frac{dw}{\sqrt{s}}$ و از طرفی با استفاده از قضیه لایبنتز نیز می توان بدست آورد:

$$\int_0^{\infty} e^{-u^2} \cos(\alpha u) du = \frac{\sqrt{\pi}}{2} e^{-\frac{\alpha^2}{4}} \quad (۴۲-۱)$$

بنابراین با استفاده از آنها انتگرال بالا به صورت زیر می شود:

$$\frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^{\infty} f(x) \left\{ \int_0^{\infty} e^{-w^2} \cos\left(\frac{2w\sqrt{x}}{\sqrt{s}}\right) \frac{dw}{\sqrt{s}} \right\} dx = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^{\infty} \frac{f(x)}{\sqrt{s}} \frac{\sqrt{\pi}}{2} e^{-\frac{x}{s}} dx$$

$$= \frac{1}{\sqrt{s}} \int_0^{\infty} f(x) e^{-x(\frac{1}{s})} dx = \frac{F(\frac{1}{s})}{\sqrt{s}}$$

مثال (۱-۵-۳). اگر $L\{f(t)\} = F(s)$ پس:

$$L\{f(t) \cosh(at)\} = \frac{1}{2} \{F(s-a) + F(s+a)\} \quad (۴۳-۱)$$

حل.

$$\int_0^{\infty} e^{-st} f(t) \cosh(at) dt = \frac{1}{2} \int_0^{\infty} e^{-st} f(t) (e^{at} + e^{-at}) dt$$

$$= \frac{1}{2} \left\{ \int_0^{\infty} e^{-t(s-a)} f(t) dt + \int_0^{\infty} e^{-t(s+a)} f(t) dt \right\} = \frac{1}{2} \{F(s-a) + F(s+a)\}$$

که با قراردادن $s = 0$ ، از آن نتیجه می گیریم:

$$\int_0^{\infty} f(t) \cosh(at) dt = \frac{1}{2} \{F(-a) + F(a)\} \quad (۴۴-۱)$$

مثال (۴۵-۱). اگر $L\{f(t)\} = F(s)$ پس:

$$L\{f(t^2)\} = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^{\infty} \exp\left(-\frac{s^2}{4x^2}\right) F(x^2) dx \quad (۴۵-۱)$$

حل.

$$\begin{aligned} \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^{\infty} \exp\left(-\frac{s^2}{4x^2}\right) F(x^2) dx &= \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^{\infty} \exp\left(-\frac{s^2}{4x^2}\right) \left\{ \int_0^{\infty} e^{-x^2 u} f(u) du \right\} dx \\ &= \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^{\infty} f(u) \left\{ \int_0^{\infty} \exp\left(-x^2 u - \frac{s^2}{4x^2}\right) dx \right\} du \end{aligned}$$

از طرفی با استفاده از قضیه لاینیتز نیز داریم:

$$\int_0^{\infty} \exp\left(-a^2 u^2 - \frac{b^2}{u^2}\right) du = \frac{\sqrt{\pi}}{2a} e^{-2ab} \quad (۴۶-۱)$$

بنابراین با استفاده از (۴۶-۱) انتگرال بالا به صورت زیر می شود:

$$\frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^{\infty} f(u) \left(\frac{\sqrt{\pi}}{2\sqrt{u}} e^{-s\sqrt{u}} \right) du = \int_0^{\infty} e^{-st} f(t^2) dt = L\{f(t^2)\}$$

که در آن از تغییر متغیر $\sqrt{u} = t$ پس $du = 2t dt$ استفاده شد. همچنین اگر در (۴۵-۱)، $s = 0$ رقرار دهیم، بدست می

آوریم:

$$\int_0^{\infty} f(t^2) dt = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^{\infty} F(x^2) dx \quad (۴۷-۱)$$

مثال (۴۸-۱). نشان دهید:

$$L\left\{ \frac{1}{\sqrt{\pi x}} \exp\left(-\frac{\tau^2}{4x}\right); x \rightarrow s \right\} = \frac{1}{\sqrt{s}} e^{-\tau\sqrt{s}} \quad (۴۸-۱)$$

$$\int_0^{\infty} e^{-sx} \frac{1}{\sqrt{\pi x}} \exp\left(-\frac{\tau^2}{4x}\right) dx = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^{\infty} \exp\left(-\frac{\tau^2}{4x} - sx\right) \frac{1}{\sqrt{x}} dx$$

با تغییر متغیر $x = u^2$ پس $dx = 2u du$ و سپس با استفاده از (۴۶-۱) در انتگرال بالا بدست می آوریم:

$$\frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^{\infty} \frac{2u}{u} \exp\left(-\frac{\tau^2}{4u^2} - su^2\right) du = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \frac{\sqrt{\pi}}{2\sqrt{s}} e^{-2\sqrt{s}\frac{\tau}{2}} = \frac{1}{\sqrt{s}} e^{-\tau\sqrt{s}}$$

مثال (۶-۵-۱). نشان دهید:

$$L\{t^{\frac{n}{2}} J_n(2\sqrt{at})\} = \frac{a^{\frac{n}{2}} e^{-\frac{a}{s}}}{s^{n+1}}, n = 0, 1, 2, \dots \quad (۴۹-۱)$$

حل.

$$\begin{aligned} \int_0^{\infty} e^{-st} t^{\frac{n}{2}} J_n(2\sqrt{at}) dt &= \int_0^{\infty} e^{-st} t^{\frac{n}{2}} \left(\sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k (at)^{k+\frac{n}{2}}}{k!(k+n)!} \right) dt = a^{\frac{n}{2}} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k a^k}{k!(k+n)!} \int_0^{\infty} t^{n+k} e^{-st} dt \\ &= a^{\frac{n}{2}} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k a^k}{k!(k+n)!} \cdot \frac{(k+n)!}{s^{n+k+1}} = \frac{a^{\frac{n}{2}}}{s^{n+1}} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-\frac{a}{s})^k}{k!} = \frac{a^{\frac{n}{2}} e^{-\frac{a}{s}}}{s^{n+1}}, n = 0, 1, 2, \dots \end{aligned}$$

البته با توجه به اینکه:

$$L\{t^{\alpha}\} = \int_0^{\infty} e^{-st} t^{\alpha} dt = \frac{\Gamma(\alpha+1)}{s^{\alpha+1}} = \frac{\alpha!}{s^{\alpha+1}} \quad (۵۰-۱)$$

$$e^x = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{x^k}{k!} \quad (۵۱-۱)$$

مثال (۷-۵-۱). نشان دهید:

$$L\left\{\frac{1}{\sqrt{\pi(t+a)}}\right\} = \frac{e^{-as}}{\sqrt{s}} \operatorname{erfc}(\sqrt{as}) \quad (۵۲-۱)$$

حل. با تغییر متغیر $\sqrt{t+a} = u$ و در نتیجه $dt = 2u du$ در انتگرال اول بدست می آوریم:

$$\int_0^{\infty} e^{-st} \frac{1}{\sqrt{\pi(t+a)}} dt = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{\sqrt{a}}^{\infty} e^{-s(u^2-a)} \frac{2u}{u} du = \frac{2}{\sqrt{\pi}} e^{sa} \int_{\sqrt{a}}^{\infty} e^{-su^2} du$$

حال با تغییر متغیر $\sqrt{s}u = x$ و در نتیجه $du = \frac{dx}{\sqrt{s}}$ داریم:

$$\frac{2}{\sqrt{\pi}} e^{sa} \int_{\sqrt{as}}^{\infty} e^{-x^2} \frac{dx}{\sqrt{s}} = \frac{e^{as}}{\sqrt{s}} \operatorname{erfc}(\sqrt{as})$$

مثال (۱-۵-۸). نشان دهید:

$$L\left\{\frac{\sin(at) \sinh(at)}{2a^2}\right\} = \frac{s}{s^4 + 4a^4} \quad (۵۳-۱)$$

حل. با توجه به اینکه $L\{\sin(at)\} = \frac{a}{s^2 + a^2}$ و با استفاده از (۱-۱۹) و (۱-۲۰) بدست می آوریم:

$$\begin{aligned} L\left\{\frac{\sin(at) \sinh(at)}{2a^2}\right\} &= \frac{1}{4a^2} L\{\sin(at)(e^{at} - e^{-at})\} = \frac{1}{4a^2} \left\{L\{e^{at} \sin(at)\} - L\{\sin(at)e^{-at}\}\right\} \\ &= \frac{1}{4a^2} \left\{\frac{a}{(s-a)^2 + a^2} - \frac{a}{(s+a)^2 + a^2}\right\} \\ &= \frac{1}{4a} \left\{\frac{(s+a)^2 + a^2 - (s-a)^2 - a^2}{(s^2 - a^2)^2 + a^2(s-a)^2 + a^2(s+a)^2 + a^4}\right\} \\ &= \frac{1}{4a} \left\{\frac{4sa}{s^4 + 4a^4}\right\} = \frac{s}{s^4 + 4a^4} \end{aligned}$$

که می توان از آن نتیجه گرفت:

$$\int_0^{\infty} \frac{\sin(at) \sinh(at)}{2a^2} e^{-st} dt = \frac{s}{s^4 + 4a^4} \quad (۵۴-۱)$$

که با قرار دادن $s = 0$ در (۵۴-۱) بدست می آوریم:

$$\int_0^{\infty} \frac{\sin(at) \sinh(at)}{2a^2} dt = 0 \quad (۵۵-۱)$$

مثال (۱-۵-۹). نشان دهید:

$$L\left\{\frac{\sin(bx)}{x}\right\} = \arctan\left(\frac{b}{s}\right) \quad (۵۶-۱)$$

حل. قرار می دهیم:

$$L\left\{\frac{\sin(bx)}{x}\right\} = \int_0^{\infty} e^{-sx} \frac{\sin(bx)}{x} dx = I(b, s) \quad \Rightarrow \quad I(0, s) = 0$$

حال با استفاده از قضیه لایبنیتز داریم: