

## NOTA SOBRE LA INTEGRACION DE LA FUNCION DE LOMMEL

Por: R. S. DAHIYA

1) La ecuación integral

$$(1.1) \quad \phi(p) = p \int_0^{\infty} e^{-px} f(x) dx, \quad R(p) > 0$$

representa la transformación clásica de Laplace de una variable y las funciones  $\phi(p)$  y  $f(x)$  relacionadas por (1.1) se dice están relacionadas operacionalmente una a otra.  $\phi(p)$  es llamada la imagen y  $f(x)$  la primitiva.

Podemos escribir simbólicamente.

$$(1.2) \quad \phi(p) \doteq F(x) \text{ or } f(x) \doteq \phi(p),$$

y el símbolo  $\doteq$  se llama operacional.

El objeto de la presente nota es evaluar las integrales que contienen la función de Lommel (véase [1], pág. 372) usando el cálculo operacional.

2) Teorema principal: si se supone

$$(i) \quad \phi(p) \doteq h(x)k(x),$$

$$(ii) \quad ph(\sqrt{p}) \doteq g(x),$$

$$(iii) \quad pg(p) \doteq f(x),$$

$$(iv) \quad \psi(p,y) \doteq \frac{k(x)}{x^2 + y},$$

será

$$(2.1) \quad \phi(p) = \int_0^{\infty} f(y) \psi(p,y) dy,$$

siempre que sea permitido un cambio en el orden de la integración.

Demostración: De (i) y (ii) tenemos

$$(2.2) \quad \phi(p) = p \int_0^{\infty} e^{-px} h(x) k(x) dx$$

y

$$(2.3) \quad h(\sqrt{p}) = \int_0^{\infty} e^{-px} g(x) dx$$

usando ahora (2.3) en (2.2), obtenemos

$$(2.4) \quad \phi(p) = p \int_0^{\infty} e^{-x^2 p} k(x) \left[ \int_0^{\infty} e^{-x^2 t} g(t) dt \right] dx$$

Interpretando con ayuda de (iii), tenemos

$$\phi(p) = p \int_0^{\infty} e^{-px} k(x) \left[ \int_0^{\infty} e^{-x^2 t} \left\{ \int_0^{\infty} e^{-yt} f(y) dy \right\} dt \right] dx$$

Cambiando el orden de la integración, resulta

$$(2.5) \quad \phi(p) = p \int_0^{\infty} e^{-px} k(x) \left[ \int_0^{\infty} f(y) \left\{ \int_0^{\infty} e^{-(x^2+y)t} dt \right\} dy \right] dx$$

$$= p \int_0^{\infty} e^{-px} k(x) \left[ \int_0^{\infty} \frac{f(y)}{x^2+y} dy \right] dx$$

$$= \int_0^{\infty} f(y) \left[ p \int_0^{\infty} e^{-px} \frac{k(x)}{x^2+y} dx \right] dy$$

$$\phi(p) = \int_0^{\infty} f(y) \psi(p,y) dy, \quad \text{por (IV).}$$

Esto completa la demostración del Teorema.

### 3) Integrales de la función de Lommel.

Supongamos  $h(x) = \exp(x^2/4) D_{-\mu}(x)$  y  $k(x) = x^\nu$ .

$$h(x)k(x) = x^\nu \exp(x^2/4) D_{-\mu}(x) \doteq p^{\mu-\nu} \sum_{r=0}^{\infty} \frac{[u]2r}{r!}$$

$$\Gamma(\nu - 2r - \mu + 1) \left(-\frac{p^2}{2}\right)^r = \phi(p)$$

(Véase [1], resultado (1), pág. 210)

$$\text{ph}(\sqrt{p}) = p e^{p/4} D_{-\mu}(\sqrt{p}) \doteq \frac{x^{\mu/2-1}(x+1/2)^{-\mu/2-1/2} \equiv g(x)}{\frac{\mu+1}{2} \Gamma(\mu/2)}$$

(Véase [1], resultado (20), pág. 139)

$$\text{pg}(p) = \frac{1}{2^{\frac{\mu+1}{2}} \Gamma(\mu/2)} \cdot \frac{p^{\mu/2}}{(p+1/2)^{\frac{\mu+1}{2}}} \doteq \frac{\Gamma\left(\frac{1-\mu}{2}\right) e^{-x/4}}{2^{\mu+1/2} \Gamma(\mu/2) \pi}$$

$$.[D_{\mu-1}(-\sqrt{x}) - D_{\mu-1}(\sqrt{x})] \equiv f(x)$$

(Véase [1], resultado (4), pág. 210)

$$\frac{K(x)}{x^2+y} = \frac{x^\nu}{x^2+y} \doteq \pi \operatorname{cosec}[(\nu+1)\pi] y^{\frac{\nu-1}{2}} p V_{\nu+1}(2\sqrt{yp}, 0) \equiv \psi(p, y)$$

(Véase [1], resultado (9), pág. 138)

Luego de (2.1) se obtiene

(3.1)

$$\int_0^\infty y^{\frac{\nu-1}{2}} \exp\left(-\frac{y}{4}\right) [D_{\mu-1}(\sqrt{y}) - D_{\mu-1}(-\sqrt{y})] V_{\nu+1}(2\sqrt{yp}, 0) dy$$

$$= \frac{\Gamma\left(\frac{\mu}{2}\right) 2^{\mu+1/2} p^{\mu-\nu-1}}{\Gamma\left(\frac{1-\mu}{2}\right) \operatorname{cosec}[(\nu+1)\pi]} \sum_{r=0}^{\infty} \frac{(\mu)_{2r}}{r!} \Gamma(\nu - 2r - \mu + 1) \left(-\frac{p^2}{2}\right)^r,$$

$$2 > \operatorname{Re}(\nu) > -1$$

De modo similar, si consideramos el par  $\{h(x), k(x)\}$  como:

$$h(x) = \frac{\begin{cases} 2\sqrt{\pi}x^{-2}\log x \\ x^{\nu-2}k_{\nu}(2\sqrt{ax}) \\ 1 \end{cases}}{x(x+a)} \text{ and } k(x) = \begin{cases} x^{n+1} \\ x^{\mu-\nu+2} \\ x^{\nu+1} \end{cases}$$

y según la técnica dada en (3.1), luego llegamos a los siguientes resultados

(3.2)

$$\int_0^{\infty} y^{\frac{n-1}{2}} \log y V_{n+2}(2\sqrt{yp}, 0) dy = \frac{2\Gamma(n+1)}{p^{n+1} \operatorname{cosec} [(n+2)\pi]}$$

$$[\Psi(n+1) - \log p], \quad |\operatorname{Re}(n)| < 1.$$

(3.3)

$$\int_0^{\infty} Y^{\frac{\mu-1}{2}} J_{\nu}(2\sqrt{ay}) V_{\mu-\nu+3}(2\sqrt{yp}, 0) dy = -\frac{2 \sin(\mu\pi) \sin[\mu-\nu+3]\pi}{\pi \sin[(\mu+\nu)\pi]}$$

$$\frac{\Gamma(\mu-\nu+1)}{(p^2-4a)^{\frac{\mu+1}{2}}} Q_{\mu}^{\nu} \left( \frac{p}{\sqrt{p^2-4a}} \right);$$

$$\operatorname{Re}(p) > 2a, \operatorname{Re}(\mu+\nu) > 1, 0 < \operatorname{Re}(\nu) < 1/2, \operatorname{Re}(\nu-\mu) > 0.$$

(3.4)

$$\int_0^{\infty} \frac{Y^{\frac{\nu-1}{2}}}{y+a^2} V_{\nu+2}(2\sqrt{yp}, 0) dy = \frac{\Gamma(1+\nu) a^{\frac{\nu-3}{2}} \exp(\frac{ap}{2})}{\operatorname{cosec} [(\nu+2)\pi] p^{\frac{\nu+1}{2}}}$$

$$w \quad (ap),$$

$$\frac{\nu+1}{2} \quad \frac{\nu}{2}$$

$$|\operatorname{Re}(\nu)| < 1.$$

1. Erdelyi, Magnus, Oberhettinger, Tricomi; Tables of Integral Transforms. Vol. 1 (1954). Bateman Project. McGraw-Hill book company, inc.