

UN TEOREMA DE ECUACION INTEGRAL

por V. D. KORANNE

1.—El objeto de este trabajo es demostrar un teorema sobre funciones de dos variables que en condiciones apropiadas satisfacen la ecuación integral.

$$f(x, y) =$$

$$x^{\lambda_1} y^{\lambda_2} \int_0^{\infty} \int_0^{\infty} e^{a_1 x - b_1 u + a_2 y - b_2 v} J_{\lambda_1}^{M_1}(x^{M_1} u) J_{\lambda_2}^{M_2}(y^{M_2} v) f(u, v) du dv$$

donde $J_{\lambda}^M(x)$ es la función de Bessel - Maitland [1] definida por

$$J_{\lambda}^M(x) = \sum_{\alpha=0}^{\infty} \frac{(-x)^{\alpha}}{\alpha! \Gamma(1 + \lambda + M\alpha)} ; \quad (M > 0).$$

La transformada de la función precedente como núcleo ha sido estudiada por R. Kumar [2].

Es interesante observar que este teorema conduce a (i) una expresión general para funciones que son R_M, ν , i.e. por ejemplo, la cual satisface la ecuación integral.

$$f(x, y) =$$

$$\int_0^{\infty} \int_0^{\infty} \sqrt{xytz} J_M(xt) J_{\nu}(yz) f(t, z) dt dz, \quad R(M, \nu) > -1$$

y (ii) un resultado generalizado en dos variables análogas al muy conocido teorema de Tricomi [3].

2.—*Teorema:* La función $f(x, y)$ determinada por

$$f(x, y) = \frac{1}{(2\pi i)^2} \int_{\nu_1 - i\infty}^{\nu_1 + i\infty} \int_{\nu_2 - i\infty}^{\nu_2 + i\infty} e^{px + qy} \varnothing(p, q) dpdq \quad (2.1)$$

satisface la ecuación integral

$$f(x, y) = x^{\lambda_1} y^{\lambda_2} \int_0^\infty \int_0^\infty e^{a_1x - b_1u + a_2y - b_2v} J_{\lambda_1}^{M_1}(x^{M_1} u) J_{\lambda_2}^{M_2}(y^{M_2} v) f(u, v) dudv$$

donde la relación funcional (2.2)

$$\varnothing(p, q) = \frac{\varnothing\{b_1 + (p - a_1)^{-M_1}, b_2 + (q - a_2)^{-M_2}\}}{(p - a_1)^{1+\lambda_1} (q - a_2)^{1+\lambda_2}} \quad (2.3)$$

se conserva.

Este teorema es válido para

$$(i) \quad f(u, v) = 0 \quad (u^{1+\epsilon_1}, v^{1+\epsilon_2})$$

cuando u y v son pequeños y $(\epsilon_1, \epsilon_2) > 0$.

$$(ii) \quad f(u, v) = 0 \quad (u^{\beta_1} \cdot e^{S_1 u}, v^{\beta_2} \cdot e^{S_2 v})$$

cuando u y v son grandes.

$$(iii) \quad p \equiv \gamma_1 + i\eta_1, \quad q \equiv \gamma_2 + i\eta_2, \\ \gamma_1 > c_1, \quad \gamma_2 > c_2; \quad (M_1, M_2) > 0;$$

$$R(\lambda_1, \lambda_2) > -1; \quad R(p - S_1) > 0, \\ R(p - S_2) > 0, \quad R(b - S_1) > 0$$

$$R (b_2 - S_2) > 0; R (p - a_1) > 0, R (q - a_2) > 0;$$

$$R (c_1 - S_1) > 0, R (c_2 - S_2) > 0.$$

Si $R (S_1 - b_1) = R (S_2 - b_2) = 0$, el teorema subsiste para

$(M_1, M_2) < 1$. Para $M_1 = M_2 = 1$, las condiciones adicionales

$$R (\lambda_1 - 2\beta_1) > 0, R (\lambda_2 - 2\beta_2) > 0, \text{ deben ser satisfechas.}$$

Demostración: Sea $\mathcal{O} (p, q)$ la transformada de Laplace de $f (x, y)$ de modo que

$$\mathcal{O} (p, q) = \int_0^{\infty} \int_0^{\infty} e^{-px - qy} f (x, y) dx dy.$$

$$R (p - S_1) > 0, R (q - S_2) > 0.$$

Luego si $f (x, y)$ satisface (2.2) tenemos

$$\mathcal{O} (p, q) = \int_0^{\infty} \int_0^{\infty} x^{\lambda_1} y^{\lambda_2} e^{-px - qy} dx dy$$

$$\int_0^{\infty} \int_0^{\infty} e^{+a_1x - b_2u + a_2y - b_2 - v} J_{\lambda_1}^{M_1} (x^{M_1} u) J_{\lambda_2}^{M_2} (y^{M_2} v) f (u, v) dudv$$

$$= \int_0^{\infty} \int_0^{\infty} e^{-b_1u - b_2v} f (u, v) dudv$$

$$\int_0^{\infty} \int_0^{\infty} x^{\lambda_1} y^{\lambda_2} e^{-(p - a_1)x} e^{-(q - a_2)y} J_{\lambda_1}^{M_1} (x^{M_1} u) J_{\lambda_2}^{M_2} (y^{M_2} v) dx dy$$

(I₁)

$$\begin{aligned}
&= \int_0^{\infty} \int_0^{\infty} e^{-b_1 u - b_2 v} f(u, v) \, du \, dv \times \sum_{\alpha_1}^{\infty} \frac{(-u)^{\alpha_1}}{\alpha_1 j \Gamma(1 + \lambda_1 + M_1 \alpha_1)} \times \\
&\sum_{\alpha_2}^{\infty} \frac{(-v)^{\alpha_2}}{\alpha_2 j \Gamma(1 + \lambda_2 + M_2 \alpha_2)} \times \\
&\int_0^{\infty} \int_0^{\infty} x^{\lambda_1 + M_1 \alpha_1} y^{\lambda_2 + M_2 \alpha_2} e^{-(p-a_1)x} e^{-(q-a_2)y} \, dx \, dy \quad \dots (I_2)
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \int_0^{\infty} \int_0^{\infty} e^{-b_1 u - b_2 v} f(u, v) \, du \, dv \times \sum_{\alpha_1}^{\infty} \frac{(-u)^{\alpha_1}}{\alpha_1 j (p-a_1)^{1 + \lambda_1 + M_1 \alpha_1}} \cdot \\
&\sum_{\alpha_2}^{\infty} \frac{(-v)^{\alpha_2}}{\alpha_2 j (q-a_2)^{1 + \lambda_2 + M_2 \alpha_2}} \cdot \\
&x \, du \, dv
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \frac{1}{(p-a_1)^{\lambda_1 + 1} \cdot (q-a_2)^{\lambda_2 + 1}} \times \\
&\int_0^{\infty} \int_0^{\infty} e^{-b_1 u - (p-a_1)^{-M_1} u - b_2 v - (q-a_2)^{-M_2} v} f(u, v) \, du \, dv \\
&= \frac{\emptyset \{b_1 + (p-a_1)^{-M_1} \cdot b_2 + (q-a_2)^{-M_2}\}}{(p-a_1)^{\lambda_1 + 1} \cdot (q-a_2)^{\lambda_2 + 2}}
\end{aligned}$$

y luego por [4]

$$f(x, y) = \frac{1}{(2\pi i)^2} \int_{V_1 - i\infty}^{V_1 + i\infty} \int_{V_2 - i\infty}^{V_2 + i\infty} e^{px+qy} \varnothing(p, q) dp dq$$

siempre que $p \equiv$

$$\begin{aligned} V_1 + i\eta_1, q &\equiv V_2 + i\eta_2, \\ V_1 > c_1, V_2 > c_2, \\ R(c_1 - s_1) > 0, \text{ y } R(c_2 - s_2) > 0. \end{aligned}$$

Sólo queda por justificar las inversiones de los pasos I_1 y I_2 .

Sabemos que

$$\text{como } x \rightarrow \infty, J_\lambda^M(x) = 0 \left[x^{-k(a+1/2)} \exp. \left\{ (Mx)^k \frac{\text{Cos}(\eta k)}{Mk} \right\} \right]$$

$$k = \frac{1}{M+1} \text{ como } x \rightarrow 0 J_\lambda^M(x) = 0 \quad (1)$$

Por lo tanto ambas integrales convergen absolutamente por virtud del teorema de De La Valle Poussin [5], y se justifica la inversión en el paso I_1 .

La inversión del paso I_2 es válida ya que

(i) cada término

$$T_\alpha(x) \equiv \frac{(-x^M u)^\alpha}{\alpha j \Gamma(1 + \lambda + M\alpha)}$$

de la serie es continuo.

(ii) $\sum |T_\alpha(x)|$ es uniformemente convergente en intervalos amplios cualesquiera $(0, \alpha)$

y (iii)

$$\sum_{\alpha=0}^{\infty} \int_0^{\infty} \frac{\lambda}{x} e^{-(p-a)x} |T_\alpha(x)| dx$$

converge a

$$(p-a)^{-\lambda-1} \exp. \{p-a\}^{-M} u \} .$$

Ejemplo:

Si tomamos

$$\varnothing (p, q) = \frac{\Gamma \nu_1}{(p-a_1)^{\nu_1}} \times \frac{\Gamma \nu_2}{(p-a_2)^{\nu_2}} ; R (\nu_1, \nu_2) > 0$$

y

$$b_1 = a_1 , b_2 = a_2$$

luego la relación funcional (2.3) se satisface siempre que

$$M_1 = \frac{\lambda_1 + 1 - \nu_1}{\nu_1} , \quad M_2 = \frac{\lambda_2 + 1 - \nu_2}{\nu_2}$$

Por lo tanto

$$f(x, y) = \frac{1}{(2\pi i)^2} \int_{r_1 - i\infty}^{r_1 + i\infty} \int_{r_2 - i\infty}^{r_2 + i\infty} e^{px+qy} \frac{\Gamma \nu_1}{(p-a_1)^{\nu_1}} \cdot \frac{\Gamma \nu_2}{(q-a_2)^{\nu_2}} dpdq$$

$$= x^{\nu_1-1} e^{-a_1 x} \cdot y^{\nu_2-1} e^{-a_2 y} ,$$

satisface la ecuación integral (2.2) con $b_1 = a_1, b_2 = a_2$

y

$$M_1 = \frac{\lambda_1 + 1 - \nu_1}{\nu_1} , \quad M_2 = \frac{\lambda_2 + 1 - \nu_2}{\nu_2}$$

siempre que

$$p \equiv r_1 + i\eta_1, q = r_2 + i\eta_2; r_1 > c_1, r_2 > c_2; \\ M_1 > 0, M_2 > 0,$$

$R(p-a_1, q-a_2) > 0$; $R(c_1-a_1, c_2-a_2) > 0$;
 $R(2\nu_1, 2\nu_2) > 0$, $R(\lambda_1+1, \lambda_2+1) > 0$.

3.—Corolario. Si $f(x, y)$ es la función determinada por

$$f(x, y) = \frac{1}{(2\pi i)^2} \int_{r_1-i\infty}^{r_1+i\infty} \int_{r_2-i\infty}^{r_2+i\infty} a^{px+ay} \varnothing(p, q) dpdq \quad (3.1)$$

y $\varnothing(p, q)$ satisface la relación funcional

$$\varnothing(p, q) = \frac{\varnothing\{a_1+(p_1-a_1)^{-1} \quad a_2+(q-a_2)^{-1}\}}{(p-a_1)^{\nu_1+1} (q-a_2)^{\nu_2+2}}$$

luego

$$e^{-a_1 \frac{x^2}{2} - a_2 \frac{y^2}{2}} \cdot x^{-\nu_1+1/2} \cdot y^{-\nu_2+1/2} f\left(\frac{x^2}{2}, \frac{y^2}{2}\right)$$

como $R\nu_1, \nu_2$

siempre que

(i) $f(x, y) = 0$ $\left(x^{\frac{-1+\epsilon_1}{2}}, y^{\frac{-1+\epsilon_2}{2}}\right)$
 cuando x e y son pequeñas ($\epsilon_1, \epsilon_2 > 0$).

(ii) $f(x, y) = 0$ $\left(x^{\frac{\beta_1 s_1 x}{e}}, y^{\frac{\beta_2 s_2 y}{e}}\right)$
 cuando x e y son grandes.

(iii) $p \equiv r_1 + i\eta_1, q \equiv r_2 + i\eta_2$; $r_1 > c_1, r_2 > c_2$; $R(p, q) > 0$;
 $R(\nu_1 - \nu_2) > -1$; $R(p_1 - s_1, q - s_2) > 0$; $R(p - a_1, q - a_2) > 0$;
 $R(s_1 - a_1, s_2 - a_2) < 0$; $R(c_1 - s_1, c_2 - s_2) > 0$.

Si $R(s_1 - a_1, s_2 - a_2) = 0$, la condición adicional

$R(\nu_1 - 2\beta_1, \nu_2 - 2\beta_2) > -1/2$ debe ser satisfecha. Haciendo

$M_1=1, M_2=1, a_1=b_2$ y $\lambda_1=\nu_1, \lambda_2=\nu_2$ (2.3) se reduce a (3.2) y 2.2) da

$M_1=1, M_2=1, a_1=b_2, a_2=b_2$ y $\lambda_1=\nu_1, \lambda_2=\nu_2$ (2.3)

se reduce a (3.2) y da

$$f(x, y) = x^{\nu_1} y^{\nu_2} \int_0^\infty \int_0^\infty e^{a_1x - a_1u + a_2y - a_2v} J_{\nu_1}^{(1)}(xu) J_{\nu_2}^{(1)}(yv) f(u, v) \, du \, dv$$

ó

$$\frac{x^{-\nu_1}}{2} \frac{y^{-\nu_2}}{2} e^{a_1x - a_2y} f(x, y)$$

$$\int_0^\infty \int_0^\infty J_{\nu_1}^{(1)}(2\sqrt{xu}) J_{\nu_2}^{(1)}(2\sqrt{yv}) u^{-\nu_1/2} v^{-\nu_2/2} e^{-a_1u - a_2v} f(u, v) \, du \, dv$$

Reemplazando x por $x^2/2$, y por $y^2/2$, u por $u^2/2$ y v por $v^2/2$ obtenemos

$$\begin{aligned} & x^{-\nu_1 + 1/2} y^{-\nu_2/2 + 1/2} e^{-a_1x^2/2 - a_2y^2/2} f\left(\frac{x^2}{2}, \frac{y^2}{2}\right) \\ &= \int_0^\infty \int_0^\infty \sqrt{xyuv} J_{\nu_1}(xu) J_{\nu_2}(yv) \end{aligned}$$

$$u^{-\nu_1 + 1/2} v^{-\nu_2 + 1/2} e^{-a_1\frac{u^2}{2} - a_2\frac{v^2}{2}} f\left(\frac{u^2}{2}, \frac{v^2}{2}\right) \, du \, dv$$

por ejemplo:

$$x^{-\nu_1 + 1/2} y^{-\nu_2 + 1/2} e^{-a_2\frac{x^2}{2} - a_1\frac{y^2}{2}} f\left(\frac{x^2}{2}, \frac{y^2}{2}\right)$$

como R_{ν_1, ν_2}

Tomando $a_1 = 0$, $a_2 = 0$, obtenemos

si $f(x, y)$ es la función determinada de

$$f(x, y) = \frac{1}{(2\pi i)^2} \int_{r_1 - i\infty}^{r_1 + i\infty} \int_{r_2 - i\infty}^{r_2 + i\infty} e^{px+qy} \varnothing(p, q) dpdq$$

y $\varnothing(p, q)$ satisface la relación funcional

$$\varnothing(p, q) = p^{-\nu_1-1} q^{-\nu_2-1} \varnothing\left(\frac{1}{p}, \frac{1}{q}\right)$$

luego en condiciones apropiadas

$$x^{-\nu_1+1/2} y^{-\nu_2+1/2} f\left(\frac{x^2}{2}, \frac{y^2}{2}\right)$$

como R_{ν_1, ν_2} .

4.—De $\int 2$, resulta evidente el teorema siguiente

Si $\varnothing(p, q) \doteq \doteq f(u, v)$

Luego

$$\frac{1}{(p-a_1)^{\lambda_1+1} (p-a_2)^{\lambda_2+1} \varnothing\{b_1+(p-a_1)^{-M_1}, b_2+(q-a_2)^{-M_2}\}} \\ \doteq \doteq x\lambda^1 y\lambda^2 \int_0^\infty \int_0^\infty e^{a_1x-b_1u+a_2y-b_2v} J_{\lambda^1}^{M_1}(x^{M_1}u) J_{\lambda^2}^{M_2}(x^{M_2}u) f(u, v) dudv$$

Siempre que

(i) $(u, v) = 0 \left(\begin{matrix} -1+\epsilon_1 & -1+\epsilon_2 \\ & v \end{matrix} \right)$
cuando u y v son pequeñas

- (ii) $f(u, v) = 0$ ($u e^{\beta_1 s_1 u}, v e^{\beta_2 s_2 v}$) cuando u y v son grandes.
- (iii) $R(\lambda_1, \lambda_2) > -1$; $R(p-a_1, q-a_2) > 0$; $R(s_1-b_1, s_2-b_2) < 0$,
 $(M_1, M_2) > 0$; $R(p-s_1, q-s_2) > 0$.

Si $f(u, v) = 0$ ($u e^{\beta_1 s_1 u}, v e^{\beta_2 s_2 v}$) y $R(s_1-b_1, s_2-b_2) = 0$ el teorema subsiste para $(M_1, M_2) < 1$.

También subsiste para $M_1 = 1, M_2 = 1$ con las condiciones adicionales siguientes $R(\lambda_1 - 2\beta_1, \lambda_2 - 2\beta_2) > -1/2$ se satisface. En particular si $a_1 = a_2 = b_1 = b_2 = 0$ y $M_1 = M_2 = 1$, obtenemos el teorema de Tricomi para dos variables.

Si $\mathcal{O}(p, q) \doteq \doteq f(u, v)$, luego en condiciones apropiadas

$$\int_0^\infty \int_0^\infty \left(\frac{x}{u}\right)^{\lambda_1/2} \left(\frac{y}{v}\right)^{\lambda_2/2} J_{\lambda_1}(2\sqrt{xu}) J_{\lambda_2}(2\sqrt{yv}) f(u, v) du dv$$

5.—Cierta número de integrales puede evaluarse con ayuda de este teorema.

Como ilustración tenemos

$$\mathcal{O}(p, q) = \frac{1}{\frac{\nu_1 + \nu_2 + 1}{p} \frac{1}{q}}$$

De modo que

$$f(x, y) = \frac{x^{\nu_1} \cdot y^{\nu_2}}{\Gamma(\nu_1 + 1) \Gamma(\nu_2 + 1)}; R(\nu_1, \nu_2) > -1$$

y

$$\frac{1}{\Gamma(\lambda_1 + 1) \Gamma(\lambda_2 + 1)} \mathcal{O}\{1 + p^{-M_1}, 1 + q^{-M_2}\}$$

$$= \frac{\frac{M_1(\nu_1+1) - \lambda_1 - 1}{p} \quad \frac{M_2(\nu_2+1) - \lambda_2 - 1}{q}}{(1+p)^{\frac{M_1\nu_1+1}{p}} (1+q)^{\frac{M_2\nu_2+1}{q}}}$$

Caso I. Cuando $M_1=M_2=3$; $\nu_1=\nu_2=-\frac{1}{2}$ y $\lambda_1=\lambda_2=\frac{1}{2}$, tenemos

$$\frac{1}{p^{3/2} q^{3/2}} \int \int \{1+p^{-3}, 1+q^{-3}\} \\ = \frac{1}{(1+p^3)^{1/2} (1+q^3)^{1/2}}$$

$$\doteq \doteq \frac{4}{9} \pi \sqrt{xy} J_{\frac{1}{6}, -\frac{1}{6}}(x) \cdot$$

$$J_{\frac{1}{6}, -\frac{1}{6}}(y)$$

donde

$$J_M y \nu(x) = \frac{x^{M+\nu}}{3^{M+\nu} \Gamma(M+1) \Gamma(\nu+1)} x \text{ O } F_2(M+1, \nu+1; -\frac{x^3}{27}).$$

Por lo tanto

$$\int_0^\infty \int_0^\infty u^{-1/2} v^{-1/2} J_{\frac{1}{6}}^3(x^3 u) J_{\frac{1}{6}}^3(y^3 v) e^{-u-v} du dv \\ = \frac{4\pi^2}{9} J_{\frac{1}{6}, -\frac{1}{6}}(x) \cdot J_{\frac{1}{6}, -\frac{1}{6}}(y)$$

Caso II. Cuando $M_1=M_2=3$; $\nu_1=\nu_2=-\frac{1}{2}$ y $\lambda_1=\lambda_2=-\frac{1}{2}$

tenemos

$$p^{-1/2} q^{-1/2} \oslash (1+p^{-3}, 1+q^{-3}) = \frac{pq}{(p^3+1)^{1/2} (q^3+1)^{1/2}}$$

$$\doteq \doteq \frac{4}{9} \pi \sqrt{xy} J_{-1/6, -5/6}(x) \cdot J_{-1/6, -5/6}(y)$$

y por lo tanto

$$\int_0^{\infty} \int_0^{\infty} u^{-1/2} v^{1/2} e^{-u-v} J_{-1/2}^3(x^3 u) J_{-1/2}^3(y^3 v) du dv$$

$$= \frac{4\pi^2}{9} xy J_{-1/6, -5/6}(x) \cdot J_{-1/6, -5/6}(y)$$

Caso III. Cuando $M_1=M_2=2$; $\nu_1=\nu_2=20$; $\lambda_1=\lambda_2=1$

y así

$$\int_0^{\infty} \int_0^{\infty} e^{-u-v} J_0^2(x^2 u) J_0^2(y^2 v) du dv = \frac{\text{Sin } x \text{ Sin } y}{xy}$$

Caso IV. Cuando $M_1=M_2=2$; $\nu_1=\nu_2=0$; $\lambda_1=\lambda_2=0$

$$\frac{1}{p^2 q^2} \oslash \left(1 + \frac{1}{p^2}, 1 + \frac{1}{q^2}\right) = \frac{1}{(1+p^2)(1+q^2)} \doteq \doteq \text{Sin } x \text{ Sin } y$$

$$\frac{1}{pq} \oslash \left(1 + \frac{1}{p^2}, 1 + \frac{1}{q^2}\right) = \frac{1}{(1+p^2)(1+q^2)} \doteq \doteq \text{Cos } x \cdot \text{Cos } y$$

y así

$$\int_0^{\infty} \int_0^{\infty} e^{-u-v} J_0^2(x^2 u) J_0^2(y^2 v) du dv = \text{Cos } x \cdot \text{Cos } y$$

Caso V. Cuando $M_1=M_2=2$; $\nu_1=\nu_2=-1/2$; $\lambda_1=\lambda_2=0$

$$\frac{1}{pq} \mathcal{O} \left(1 + \frac{1}{p^2}, 1 + \frac{1}{q^2} \right) = \frac{1}{(1+p^2)^{1/2} (1+q^2)^{1/2}} \doteq \doteq J_0(x) \cdot J_0(y)$$

y por lo tanto

$$\int_0^\infty \int_0^\infty u^{-1/2} v^{-1/2} e^{-u-v} J_0^2(x^2 u) J_0^2(y^2 v) du dv$$

$$= \pi J_0(x) \cdot J_0(y).$$

Deseo expresar mi sincero agradecimiento al Dr. R. K. Saxena, del Colegio Regional de Ingenieros, Visvesvaraya de Nagpur por su amable ayuda y guía durante la preparación de este trabajo.

R E F E R E N C I A S

1. WRIGHT E. M.: "The asymptotic expansion of generalised Bessel Function". Proc. Lond. Math. Soc. 2138, 257-270 (1935).
2. R. KUMAR: "Some theorems connected with generalised Hankel-transform". Rivista di Matematica della Univerita di Parma 7. 321-332 (1956).
3. TRICOMY, F.: Rendice Acc. de Inicie (5), 22, 564 (1935).
4. DITKIN V. A. & PRUDNIKOV A. P.: "Operational Calculus in two variables and its application". Pergamon Press (1962).
5. BROMWICH T. J. I. A.: "Introduction to Theory of Infinite Series". (1932).