

A generalized radiation integral

Ana Isolina Prieto

*Centro de Investigación de Matemática Aplicada (C.I.M.A.), Facultad de Ingeniería
Universidad del Zulia, Apartado 10482. Maracaibo, Venezuela*

Abstract

In the present investigation, we define a family of integral by

$$A_{m,u}^{(p,q)} \left[\begin{matrix} a, b, c, d, \lambda \\ \alpha, (\alpha_p), (\beta_q) \\ (\rho_r), \gamma_s \end{matrix} \right] = \frac{\sigma a}{4\pi} \frac{\prod_{j=1}^s \Gamma(\gamma_j)}{\prod_{j=1}^r \Gamma(\rho_j)} (-d)^{-m} \cdot \int_0^b x^{\lambda+m} (x^m + c)^{-\alpha} {}_{p+1}F_q \left(\alpha, (\alpha_p); (\beta_q); -\frac{a^m}{x^m + c} \right) G_{s+1,r}^{r,u} \left(-\frac{x^m}{d^m} \middle| \begin{matrix} \delta + 1, \delta + (\gamma_s) \\ \delta + (\rho_r) \end{matrix} \right) dx$$

where $a, b, c, d > 0$; $-1 - m \min \operatorname{Re}(\delta + ph) - m \operatorname{Re}(\delta) < \operatorname{Re} \lambda < m[\max \operatorname{Re}(\delta + 1, \delta + \gamma_j) - 1] - m \operatorname{Re}(\delta - \alpha) - m \min \operatorname{Re}(\beta_1) - 1$, $h = 1, \dots, r$, $j = 1, \dots, u - 1$, $m, p, q, r, u, s \in \mathbb{N}$, and the integrand is the product of an algebraic function the generalized hypergeometric function and a Meijer's G-function. We obtain special cases of this integral (*C* and *S*-integral). This integral is expressed in terms of Meijer's G-function.

Key words: Integrals, function the generalized hypergeometric, Meijer's G-function.

Una integral de radiación generalizada

Resumen

En esta investigación, definimos una familia de integrales por

$$A_{m,u}^{(p,q)} \left[\begin{matrix} a, b, c, d, \lambda \\ \alpha, (\alpha_p), (\beta_q) \\ (\rho_r), \gamma_s \end{matrix} \right] = \frac{\sigma a}{4\pi} \frac{\prod_{j=1}^s \Gamma(\gamma_j)}{\prod_{j=1}^r \Gamma(\rho_j)} (-d)^{-m} \cdot \int_0^b x^{\lambda+m} (x^m + c)^{-\alpha} {}_{p+1}F_q \left(\alpha, (\alpha_p); (\beta_q); -\frac{a^m}{x^m + c} \right) G_{s+1,r}^{r,u} \left(-\frac{x^m}{d^m} \middle| \begin{matrix} \delta + 1, \delta + (\gamma_s) \\ \delta + (\rho_r) \end{matrix} \right) dx$$

donde $a, b, c, d > 0$; $-1 - m \min \operatorname{Re}(\delta + ph) - m \operatorname{Re}(\delta) < \operatorname{Re} \lambda < m[\max \operatorname{Re}(\delta + 1, \delta + \gamma_j) - 1] - m \operatorname{Re}(\delta - \alpha) - m \min \operatorname{Re}(\beta_1) - 1$, $h = 1, \dots, r$, $j = 1, \dots, u - 1$, $m, p, q, r, u, s \in \mathbb{N}$, y el integrando es el producto de una función algebraica, la función hipergeométrica generalizada y la función G de Meijer. Obtenemos casos especiales de esta integral (*C* y *S*-integral). Esta integral es expresada en términos de la función G de Meijer.

Palabras clave: Integrales, función hipergeométrica generalizada, función G de Meijer.

Introducción

La integral de Hubbell [1] definida por la función

$$I(a,b) = \frac{\sigma}{4\pi} \int_0^b \arctan \frac{a}{\sqrt{x^2 + 1}} \cdot \frac{dx}{\sqrt{x^2 + 1}} \quad (1)$$

$$a, b > 0; a = \frac{w}{h}, b = \frac{l}{h},$$

representa la respuesta de un detector de radiación unidireccional, ubicado a una altura h directamente sobre una de las esquinas, de una fuen-

te plana isotrópica rectangular de longitud l , ancho w y densidad uniforme σ .

Kalla, Al-Saqabi y Conde [2] han generalizado la integral de fuente rectangular de Hubbell, de la siguiente forma:

$$H\left[\begin{array}{c} a, b, p, \lambda \\ \alpha, \beta, \gamma \end{array}\right] = \frac{\sigma a}{4\pi} \int_0^b x^\lambda (x^2 + p)^{-\alpha} {}_2F_1\left(\alpha, \beta; \gamma; -\frac{a^2}{x^2 + p}\right) dx \quad (2)$$

$\operatorname{Re}(\gamma) > \operatorname{Re}(\beta) > 0; -1 < \lambda < 1; p, a, b, > 0$ y ${}_2F_1(\alpha, \beta; \gamma; t)$ es la función hipergeométrica de Gauss dada por la serie

$${}_2F_1(\alpha, \beta; \gamma; z) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(\alpha)_k (\beta)_k}{(\gamma)_k k!} z^k \quad (3)$$

donde z es una variable real o compleja y $\gamma \neq 0, -1, -2, \dots$

Para valores particulares de los parámetros (2) se reduce a diferentes integrales con aplicaciones potenciales en problemas de campo de radiación, de configuración específica de fuente, barrera y detector.

Posteriormente, Galué [3] generalizó la integral H usando algunas expresiones algebraicas y la función hipergeométrica de Gauss definida en (3);

$$I\left[\begin{array}{c} a, b, p, \lambda, \mu \\ \alpha, \beta, \gamma \end{array}\right] = \frac{\sigma a}{4\pi} \int_0^b x^\lambda (x^2 + p)^{-\alpha} (1 - x^2/b^2)^\mu {}_2F_1\left(\alpha, \beta; \gamma; -\frac{a^2}{x^2 + p}\right) dx \quad (4)$$

donde $0 < a \leq b < \infty; p > 0; \mu > -1; -1 < \gamma < 2\alpha - 2\mu - 1$ y $\operatorname{Re}\gamma > \operatorname{Re}\beta > 0$.

Andrade de Fuenmayor [4] ha dado otra generalización de la integral H de Kalla, a través de la integral

$$C\left[\begin{array}{c} a, b, c, p, \lambda \\ \alpha, \beta, \gamma \\ \alpha', \beta', \gamma' \end{array}\right] = \frac{\sigma a}{4\pi} \int_0^b x^\lambda (x^2 + p)^{-\alpha} {}_2F_1\left(\alpha, \beta; \gamma; -\frac{a^2}{x^2 + p}\right) dx \\ \cdot {}_2F_1\left(\alpha', \beta'; \gamma'; \frac{c^2}{x^2}\right) dx \quad (5)$$

Con $\operatorname{Re}(\gamma) > \operatorname{Re}(\beta) > 0, \operatorname{Re}(\gamma') > \operatorname{Re}(\beta') > 0, -1 < \lambda < 1; a, b, c, p > 0$ y ${}_2F_1$ es la función hipergeométrica de Gauss.

Por otro lado, Saigo y Srivastava [5], generalizan la integral H de Kalla; donde reemplaza la función hipergeométrica de Gauss por la función hipergeométrica generalizada [6].

Así,

$$S_m^{(p,q)}\left[\begin{array}{c} a, b, c, \lambda \\ \alpha, (\alpha_p), (\beta_q) \end{array}\right] = \frac{\sigma a}{4\pi} \int_0^b x^\lambda (x^m + c)^{-\alpha} {}_{p+1}F_q\left(\begin{array}{c} \alpha, \alpha_1, \dots, \alpha_p \\ \beta_1, \dots, \beta_q \end{array}; -\frac{a^m}{x^m + c}\right) dx \quad (6)$$

donde $\min(a, b, c) > 0, \lambda \in (-1, 1)$ y ${}_{p+1}F_q$ es la función hipergeométrica generalizada, definida por:

$${}_{p+1}F_q\left[\begin{array}{c} \alpha_1, \dots, \alpha_p \\ \beta_1, \dots, \beta_q \end{array}; z\right] = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\prod_{i=1}^p (\alpha_i)_n}{\prod_{i=1}^q (\beta_i)_n} \frac{z^n}{n!} \quad (7)$$

$\beta_i \neq 0, -1, -2, \dots, i = 1, 2, \dots, q$.

Las integrales de fuente rectangular referidas anteriormente se pueden calcular por métodos conocidos de integración numérica o por medio de las expansiones en serie, lo que representa un paso muy importante en aplicaciones físicas.

Recientemente otros investigadores tales como Prieto y Srivastava [7] y Galué y Prieto [8] han generalizado la función $S_m^{(p,q)}$ de Saigo y Srivastava (6) a través del uso de funciones hipergeométricas generalizadas (7) y la función G de Meijer [9] respectivamente.

En este trabajo definimos la siguiente integral que representa otra generalización de (6), como sigue:

$$A_{m,n}^{(r,s)}\left[\begin{array}{c} a, b, c, d, \lambda \\ \alpha, (\alpha_p), (\beta_q) \\ (\rho_r), (\gamma_s) \end{array}\right] = \frac{\sigma a}{4\pi} \frac{\prod_{j=1}^s \Gamma(\gamma_j)}{\prod_{j=1}^r \Gamma(\rho_j)} (-d)^{-m} \\ \cdot \int_0^b x^{\lambda+m} (x^m + c)^{-\alpha} {}_{p+1}F_q\left(\begin{array}{c} \alpha, (\alpha_p); (\beta_q) \\ \end{array}; -\frac{a^m}{x^m + c}\right) \\ \cdot G_{s+1,r}^{r,u}\left(-\frac{x^m}{d^m} \middle| \begin{array}{c} \delta + 1, \delta + (\gamma_s) \\ \delta + (\rho_r) \end{array}\right) dx \quad (8)$$

donde $a, b, c, d > 0$; $-1 - m \min \operatorname{Re}(\delta + ph) - m \operatorname{Re}(\delta) < \operatorname{Re} \lambda$
 $< m[\max \operatorname{Re}(\delta + 1, \delta + \gamma_j) - 1] - m \operatorname{Re}(\delta - \alpha) - m \min \operatorname{Re}(\beta_1) - 1$,
 $h = 1, \dots, r, j = 1, \dots, u - 1, m, p, q, r, u, s \in \mathbb{N}$, y $G_{p,q}^{m,n}$ es
la función G de Meijer [9], dada por

$$G_{p,q}^{m,n}\left(z \middle| \begin{matrix} a_1, \dots, a_p \\ b_1, \dots, b_q \end{matrix}\right) = \frac{1}{2\pi i} \int_c X(s) z^{-s} ds \quad (9)$$

donde $i = (-1)^{1/2}$, $z \neq 0$ y

$$X(s) = \frac{\prod_{j=1}^m \Gamma(b_j + s) \prod_{j=1}^n \Gamma(1 - a_j - s)}{\prod_{j=m+1}^q \Gamma(1 - b_j - s) \prod_{j=n+1}^p \Gamma(a_j + s)} \quad (10)$$

donde $\log |z|$ denota el logaritmo natural de $|z|$, m, n, p y q son enteros $0 \leq n \leq p$, $0 \leq m \leq q$ y a_j ($j = 1, \dots, p$), b_j ($j = 1, \dots, q$) son números complejos tales que $a_j - b_h \neq 0, 1, 2, \dots$, $j = 1, 2, \dots, n$ y $h = 1, 2, \dots, m$.

Los parámetros tales que los puntos

$$-s = (b_j + \nu), \quad (j = 1, \dots, m, \nu = 0, 1, \dots)$$

y

$$s = (a_j - \nu - 1), \quad (j = 1, \dots, n, \nu = 0, 1, \dots)$$

están separados. Un producto vacío se interpreta como uno.

El contorno C es el que recorre de $k - i\infty$ a $k + i\infty$ tal que los puntos de * se encuentran a la derecha y todos los puntos de ** al lado izquierdo de éstos.

La integral (9) converge absolutamente si $|\arg z| = (m + n - \frac{p}{2} - \frac{q}{2})\pi \geq 0$.

A_{m,u}^(p,q)_(r,s) en términos de la función G de Meijer

Usando la definición de la función G de Meijer dada por (9) en (8), se tiene:

$$A_{m,u}^{(p,q)} \left[\begin{matrix} a, b, c, d, \lambda \\ \alpha, (\alpha_p), (\beta_q) \end{matrix} \right] = \frac{\sigma \alpha}{4\pi} \frac{\prod_{j=1}^s \Gamma(\gamma_j)}{\prod_{j=1}^r \Gamma(\rho_j)} (-d)^{-m}$$

$$\cdot \int_0^b x^{\lambda+m} (x^m + c)^{-\alpha} {}_{p+1}F_q \left(\alpha, (\alpha_p); (\beta_q); -\frac{a^m}{x^m + c} \right) \cdot \frac{1}{2\pi i} \int_c X(t) \left(-\frac{x^m}{d^m} \right)^{-t} dt dx$$

donde

$$X(t) = \frac{\prod_{j=1}^r \Gamma(\delta + \rho_j + t) \Gamma(-\delta - t) \prod_{j=2}^{u-1} \Gamma(1 - \delta - \gamma_j - t)}{\prod_{j=u+1}^s \Gamma(\delta + \gamma_j + t)} \quad (11)$$

Intercambiando el orden de integración (válido por su convergencia uniforme) y usando (6), resulta

$$A_{m,u}^{(p,q)} = \frac{\sigma \alpha}{4\pi} \frac{\prod_{j=1}^s \Gamma(\gamma_j)}{\prod_{j=1}^r \Gamma(\rho_j)} (-d)^{-m}$$

$$\cdot \frac{1}{2\pi i} \int_c X(t) (-d)^m S_m^{(p,q)} \left[\begin{matrix} a, b, c, \lambda + m(\delta - t) \\ \alpha, (\alpha_p), (\beta_q) \end{matrix} \right] dt$$

De [5, p.2 (2.3)] y expresando en serie la función hipergeométrica de Gauss (7),

$$A_{m,u}^{(p,q)} = \left(\frac{\sigma \alpha}{4\pi} \right)^2 \frac{b^{\lambda+m+1}}{c^m} (-d)^{-m} \frac{\prod_{j=1}^s \Gamma(\gamma_j)}{\prod_{j=1}^r \Gamma(\rho_j)} \cdot \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(\alpha)_n \prod_{j=1}^p (\alpha_j)_n}{\prod_{j=1}^q (\beta_j)_n n!} \left(-\frac{a^m}{c} \right)^n \cdot \frac{1}{2\pi i} \int_c X(t) \left(-\frac{d}{b} \right)^m \frac{1}{(\lambda + m(\delta - t) + 1)}$$

$$\cdot \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(\alpha + n)_k (\frac{\lambda+1}{m} + \delta - t)_k}{(\frac{\lambda+1}{m} + \delta - t + 1)_k k!} \left(-\frac{b^m}{c} \right)^k dt = \left(\frac{\sigma \alpha}{4\pi} \right)^2 \frac{b^{\lambda+m+1}}{mc^m} (-d)^{-m} \frac{\prod_{j=1}^s \Gamma(\gamma_j)}{\prod_{j=1}^r \Gamma(\rho_j)} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(\alpha)_n \prod_{j=1}^p (\alpha_j)_n}{\prod_{j=1}^q (\beta_j)_n n!} \left(-\frac{a^m}{c} \right)^n \cdot \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(\alpha + n)_k}{k!} \left(-\frac{b^m}{c} \right)^k \frac{1}{2\pi i} \int_c X(t) \left(-\frac{b^m}{d^m} \right)^{-t}$$

$$\cdot \frac{\Gamma(\frac{\lambda+1}{m} + \delta - t + k)}{\Gamma(\frac{\lambda+1}{m} + \delta - t + k + 1)} dt$$

De (9) y (11):

$$\begin{aligned} A_{m,u}^{(p,q)} &= \left(\frac{\sigma\alpha}{4\pi}\right)^2 \frac{b^{\lambda+m+1}}{mc^\alpha} (-d)^{-m} \frac{\prod_{j=1}^s \Gamma(\gamma_j)}{\prod_{j=1}^r \Gamma(\rho_j)} \\ &\cdot \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(\alpha)_n \prod_{j=1}^p (\alpha_j)_n}{\prod_{j=1}^q (\beta_j)_n n!} \left(-\frac{a^m}{c}\right)^n \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(\alpha+n)_k}{k!} \left(-\frac{b^m}{c}\right)^k \\ &\cdot G_{s+2r+1}^{r,\mu+1} \left(-\frac{b^m}{d^m} \middle| 1 - \frac{\lambda+1}{m} - \delta - k, \delta + 1, \delta + (\gamma_s) \right) \end{aligned} \quad (12)$$

con $a, b, c, d > 0$; $-1 - m\min\operatorname{Re}(\delta + ph) - m\operatorname{Re}(\delta) < \operatorname{Re}\lambda < -m[\max\operatorname{Re}(\delta + 1, \delta + \gamma_j) - 1] - m\operatorname{Re}(\delta - \alpha) - m\min\operatorname{Re}(\beta_1) - 1, h = 1, \dots, r, j = 1, \dots, u - 1, m, p, q, r, s \in \mathbb{N}$, y $G_{p,q}^{m,n}$ es la función G de Meijer.

Casos Particulares de $A_{m,u}^{(p,q)}$

Si $u = 1$ en (12):

$$\begin{aligned} A_{m,1}^{(p,q)} \left[\begin{matrix} a, b, c, d, \lambda \\ \alpha, (\alpha_p), (\beta_q) \\ (\rho_r), (\gamma_s) \end{matrix} \right] &= \left(\frac{\sigma\alpha}{4\pi}\right)^2 \frac{\prod_{j=1}^s \Gamma(\gamma_j)}{\prod_{j=1}^r \Gamma(\rho_j)} (-d)^{-m} \\ &\cdot \int_0^b x^{\lambda+m} (x^m + c)^{-\alpha} {}_{p+1}F_q \left(\alpha, (\alpha_p); (\beta_q); -\frac{a^m}{x^m + c} \right) \\ &\cdot G_{s+2r+1}^{r,1} \left(-\frac{x^m}{d^m} \middle| \delta + 1, \delta + (\gamma_s) \right) dx = \left(\frac{\sigma\alpha}{4\pi}\right)^2 \frac{b^{\lambda+m+1}}{mc^\alpha} (-d)^{-m} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} &\cdot \frac{\prod_{j=1}^s \Gamma(\gamma_j)}{\prod_{j=1}^r \Gamma(\rho_j)} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(\alpha)_n \prod_{j=1}^p (\alpha_j)_n}{\prod_{j=1}^q (\beta_j)_n n!} \left(-\frac{a^m}{c}\right)^n \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(\alpha+n)_k}{k!} \left(-\frac{b^m}{c}\right)^k \\ &\cdot G_{s+2r+1}^{r,2} \left(-\frac{b^m}{d^m} \middle| 1 - \frac{\lambda+1}{m} - \delta - k, \delta + 1, \delta + 1, \delta + (\gamma_s) \right) \end{aligned} \quad (13)$$

con $a, b, c, d > 0$; $-1 - m\min\operatorname{Re}(\delta + ph) - m\operatorname{Re}(\delta) < \operatorname{Re}\lambda < -m[\max\operatorname{Re}(\delta + 1, \delta + \gamma_j) - 1] - m\operatorname{Re}(\delta - \alpha) - m\min\operatorname{Re}(\beta_1) - 1, h = 1, \dots, r, j = 1, \dots, u - 1, m, p, q, r, s \in \mathbb{N}$.

Usando en (13) el siguiente resultado [9, p. 61]

$$z^i {}_pF_q(a_p; b_q; -z) = \frac{\prod_{j=1}^q \Gamma(b_j)}{\prod_{j=1}^p \Gamma(a_j)} G_{q+1,p}^{p,1} \left(z^{-1} \middle| \begin{matrix} \lambda + 1, \lambda + (b_q) \\ \lambda + (a_p) \end{matrix} \right), \quad (14)$$

$$p \leq q \text{ ó } p = q + 1 \text{ y } |z| < 1$$

resulta,

$$A_{m,1}^{(p,q)} \left[\begin{matrix} a, b, c, d, \lambda \\ \alpha, (\alpha_p), (\beta_q) \\ (\rho_r), (\gamma_s) \end{matrix} \right] = \frac{\sigma\alpha}{4\pi} \int_0^b x^\lambda (x^m + c)^{-\alpha}$$

$$\cdot {}_{p+1}F_q \left(\alpha, (\alpha_p); (\beta_q); -\frac{a^m}{x^m + c} \right)$$

$$\cdot {}_rF_s \left((\rho_s); (\gamma_s); \frac{d^m}{x^m} \right) dx = \left(\frac{\sigma\alpha}{4\pi}\right)^2 \frac{b^{\lambda+m+1}}{mc^\alpha} (-d)^{-m}$$

$$\cdot \frac{\prod_{j=1}^s \Gamma(\gamma_j)}{\prod_{j=1}^r \Gamma(\rho_j)} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(\alpha)_n \prod_{j=1}^p (\alpha_j)_n}{\prod_{j=1}^q (\beta_j)_n n!} \left(-\frac{a^m}{c}\right)^n \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(\alpha+n)_k}{k!} \left(-\frac{b^m}{c}\right)^k$$

$$\cdot G_{s+2r+1}^{r,2} \left(-\frac{b^m}{d^m} \middle| 1 - \frac{\lambda+1}{m} - \delta - k, \delta + 1, \delta + 1, \delta + (\gamma_s) \right) \quad (15)$$

con $a, b, c, d > 0$; $-1 - m\min\operatorname{Re}(\delta + ph) - m\operatorname{Re}(\delta) < \operatorname{Re}\lambda < -m[\max\operatorname{Re}(\delta + 1) - 1] - m\operatorname{Re}(\delta - \alpha) - m\min\operatorname{Re}(\beta_1) - 1, h = 1, \dots, r, j = 1, \dots, u - 1, m, p, q, r, s \in \mathbb{N}$; $r \leq s$ ó $r = s + 1$ y $\left| -\frac{a^m}{x^m} \right| < 1$.

Haciendo $\delta = 0$ en (13) y usando la siguiente relación [9, p. 5 (1.1.13)]

$$E(\alpha_1, \dots, \alpha_p; \beta_1, \dots, \beta_q) = G_{q+1,p}^{p,1} \left(z \middle| \begin{matrix} 1, \beta_1, \dots, \beta_q \\ \alpha_1, \dots, \alpha_p \end{matrix} \right) \quad (16)$$

se tiene,

$$A_{m,1}^{(p,q)} \left[\begin{matrix} a, b, c, d, \lambda \\ \alpha, (\alpha_p), (\beta_q) \\ (\rho_r), (\gamma_s) \end{matrix} \right] = \left(\frac{\sigma\alpha}{4\pi}\right) \frac{\prod_{j=1}^s \Gamma(\gamma_j)}{\prod_{j=1}^r \Gamma(\rho_j)}$$

$$\int_0^b x^\lambda (x^m + c)^{-\alpha} {}_{p+1}F_q \left(\begin{matrix} \alpha, (\alpha_p); (\beta_q); -\frac{a^m}{x^m + c} \\ \end{matrix} \right) dx$$

$$\cdot E \left(\rho_1, \dots, \rho_r; \gamma_1, \dots, \gamma_s; -\frac{x^m}{d^m} \right) dx \quad (17)$$

$a, b, c, d, > 0$; $-1 - m \min \operatorname{Re}(\delta + ph) - m \operatorname{Re}(\delta) < \operatorname{Re} \lambda < -m$ [$\max \operatorname{Re}(\delta + 1) - 1$] - $m \operatorname{Re}(\delta - \alpha) - m \min \operatorname{Re}(\beta_1) - 1$, $h = 1, \dots, r, j = 1, \dots, u - 1, m, p, q, r, s \in \mathbb{N}$; y $E(\alpha_1, \dots, \alpha_p; \beta_1, \dots, \beta_q; z)$ denota la función E de Mac Robert.

Casos Especiales

Si $r = 2$ y $s = 1$ en (15):

$$\begin{aligned} A_{m,1}^{(p,q)} \left[\begin{matrix} a, b, c, d, \lambda \\ \alpha, (\alpha_p), (\beta_q) \\ \rho_1, \rho_2, \gamma_1 \end{matrix} \right] &= \frac{\sigma a}{4\pi} \int_0^b x^\lambda (x^m + c)^{-\alpha} \\ &\cdot {}_{p+1}F_q \left(\begin{matrix} \alpha, (\alpha_p); (\beta_q); -\frac{a^m}{x^m + c} \\ \end{matrix} \right) {}_2F_1 \left(\begin{matrix} \rho_1, \rho_2, \gamma_1; \frac{d^m}{x^m} \\ \end{matrix} \right) dx \\ &= \left(\frac{\sigma a}{4\pi} \right)^2 \frac{b^{i+m+1}}{mc^m} (-d)^{-m} \frac{\Gamma(\gamma_1)}{\Gamma(\rho_1)\Gamma(\rho_2)} \\ &\cdot \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(\alpha)_n \prod_{j=1}^p (\alpha_j)_n}{\prod_{j=1}^q (\beta_j)_n n!} \left(-\frac{a^m}{c} \right)^n \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(\alpha+n)_k}{k!} \left(-\frac{b^m}{c} \right)^k \\ &\cdot G_{3,3}^{(2,1)} \left(-\frac{b^m}{d^m} \middle| \begin{matrix} 1 - \frac{i+1}{m} - \delta - k, \delta + 1, \delta + \gamma, \\ \delta + \rho_1, \delta + -\frac{i+1}{2} - \delta - k \end{matrix} \right) \quad (18) \end{aligned}$$

$a, b, c, d, > 0$; $-1 - m \min \operatorname{Re}(\delta + \rho_1 \delta + \rho_2) - m \operatorname{Re}(\delta) < \operatorname{Re} \lambda < -m$ [$\max \operatorname{Re}(\delta + 1) - 1$] - $m \operatorname{Re}(\delta - \alpha) - m \min \operatorname{Re}(\beta_1) - 1$, $m, p, q \in \mathbb{N}$; $\gamma_1 \neq 0, -1, -2, \dots$

Haciendo $m = 2, p = q = 1$ en (18):

$$\begin{aligned} A_{2,1}^{(1,1)} &= \frac{\sigma a}{4\pi} \int_0^b x^\lambda (x^2 + c)^{-\alpha} {}_2F_1 \left(\begin{matrix} \alpha, \alpha_1, \beta_1; -\frac{a^2}{x^2 + c} \\ \end{matrix} \right) \\ &\cdot {}_2F_1 \left(\begin{matrix} \rho_1, \rho_2, \gamma_1; \frac{d^2}{x^2} \\ \end{matrix} \right) dx \quad (19) \end{aligned}$$

se obtiene la integral estudiada por Andrade de Fuenmayor [4].

Haciendo $d = 0$ en (18):

$$A_{m,1}^{(p,q)} \left[\begin{matrix} a, b, c, 0, \lambda \\ \alpha, (\alpha_p), (\beta_q) \\ \rho_1, \rho_2, \gamma_1 \end{matrix} \right] = S_m^{p,q} \left[\begin{matrix} a, b, c, \lambda \\ \alpha, (\alpha_p), (\beta_q) \end{matrix} \right].$$

donde $S_m^{p,q}$ es la integral de Saigo y Srivastava definida en (6).

Referencias Bibliográficas

- Hubbell, J.H., Bach, R.L. and Lamkin, J.C.: Radiation field from a rectangular source. J. Res. Nat. Bur. Standards C: Engrg. and Instrument 64C (1960), 121.
- Kalla, S.L.; Al-Saqabi, B.; Conde, S.: Some results related to radiation field problems. Hadronic J. 10 (1987), 221-230.
- Galué, L.: Una generalización de la integral de Hubbell. Rev. Téc. Ing. Univ. del Zulia, 14, (1991), 153-160.
- Andrade de Fuenmayor, C.: Una generalización de la función $H[a, b, p, \lambda; a, b, \gamma]$ de Kalla. Rev. Acad. Canar. Cienc., 6, (1994), 19-27.
- Saigo, M. and Srivastava R.: Some new results for radiation field problems. Fukuoka Univ. Sci. Rep. 20, (1990), 1-13.
- Erdélyi, A.: Higher Transcendental Functions. Vol. 1, Mc Graw-Hill, New York, 1953.
- Prieto, A.I. y Srivastava, H.M.: Una generalización de la función $S_m^{(p,q)}$ asociada con algunas familias de integrales de radiación. Rev. Acad. Canar. Cienc. 9(1) (1997), 65-74.
- Galué, L. y Prieto, A.: Integrales Generalizadas de Radiación que Involucran la Función G de Meijer. Rev. Acad. Canar. Cienc. 9(1) (1997), 57-64.
- Mathai A.M. and Saxena R.K.: Generalized Hypergeometric Functions with Applications in Statistics and Physical Sciences, Springer-Verlag, New York, 1973.

Recibido el 13 de Abril de 1998

En forma revisada el 30 de Noviembre de 1998