

# UN PROBLEMA DE COMPLETACION RELACIONADO CON LA HIPOTESIS DE RIEMANN

**Julio Alcántara Bode**

*Se prueba que el conjunto de autofunciones, asociado a los autovalores no nulos del operador integral  $A_\rho$  definido en*

$$L^2(0,1) \text{ por } [A_\rho f](\theta) = \int_0^1 \rho(\theta/x) f(x) dx,$$

*donde  $\rho$  es la función parte fraccionaria, es completo en  $L^2(0,1)$ , pero no constituye una base de Schauder para  $L^2(0,1)$ .*

## 1. Resumen de Resultados Previos

En un trabajo anterior [2] reformulamos la Hipótesis de Riemann como un problema de Análisis Funcional por medio del siguiente teorema:

**Teorema.** *Sea  $[A_\rho f](\theta) = \int_0^1 \rho(\theta/x) f(x) dx$ , donde  $\rho(x) = x - [x]$ ,  $x \in \mathbb{R}$ ,  $[x] \in \mathbb{Z}$ ,  $[x] \leq x < [x] + 1$ , es considerado como un operador sobre  $L^2(0,1)$ . Entonces, la Hipótesis de Riemann se cumple sí y sólo si  $\text{Ker } A_\rho = \{0\}$ . O si y sólo si  $h \notin \text{Ran } A_\rho$  donde  $h(x) = x \quad \forall x \in [0,1]$ .*

Entre otras cosas, probamos también que

- (I)  $A_p$  es Hilbert-Schmidt, pero no nuclear ni normal.  
 (ii)  $\lambda \neq 0$  es un autovalor de  $A_p$  si y sólo si  $T(\lambda^{-1}) = 0$ , donde

$$T(\mu) = 1 - \mu + \sum_{f=1}^{\infty} (-1)^{r+1} \frac{\prod_{l=1}^r \zeta(l+1)}{(r+1)!(r+1)} \mu^{r+1}$$

es una función entera de orden uno y tipo uno. Más aún, cada autovalor no nulo  $\lambda = \mu^{-1}$  tiene multiplicidad algebraica uno y autofunción asociada

$$\psi_{\mu}(x) = \mu \times T'(\mu x).$$

- (iii) Si  $\{\lambda_n\}_{n \geq 1}$  es la sucesión de autovalores no nulos de  $A_p$  donde el orden es tal que  $|\lambda_n| \geq |\lambda_{n+1}| \forall n \geq 1$ , entonces

$$\lambda_1 > 0, |\lambda_n| \leq \frac{e}{n} \quad \forall n \geq 1, \quad \sum_{n=1}^{\infty} |\lambda_n| = \infty$$

y  $\lambda_n \notin \mathbf{R}$  para un número infinito de valores de  $n$ .

- (iv) Si  $D^*(\mu)$  es el determinante modificado de Fredholm de  $A_p$ , entonces  $D^*(\mu) = e^{\mu} T(\mu) \forall \mu \in \mathbf{C}$ , y ambas funciones enteras tienen solamente ceros simples.

El propósito del presente trabajo es completar los resultados en [2], probando que el conjunto  $\{\psi_{\mu}: \psi_{\mu}(x) = \mu \times T'(\mu x), T(\mu) = 0\}$  es completo en  $L^2(0,1)$ , pero no es una base de Schauder para  $L^2(0,1)$ .

## 2. Prueba de los resultados principales

**Teorema 1.** *El conjunto  $\{\psi_{\mu}: \psi_{\mu}(x) = \mu \times T'(\mu x), T(\mu) = 0\}$  es completo en  $L^2(0,1)$ .*

**Demostración:** Supongamos que  $f \in L^2(0,1)$  es tal que

$\langle \psi_\mu, f \rangle = \int_0^1 \psi_\mu(x) \overline{f(x)} dx = 0$  siempre que  $T(\mu) = 0$ . Mostraremos que  $f = 0$ .

Por [2], Teorema 9,  $T$  tiene sólo ceros simples y por tanto sigue del teorema de factorización de Hadamard que hay una función entera  $S_f$  tal que

$$S_j(\mu)T(\mu) = \langle \psi_\mu, f \rangle \quad \forall \mu \in \mathbb{C}. \quad (1)$$

Si  $Q_f \xi = \langle \xi, f \rangle h$ , donde  $h(x) = \mu$ , consideraremos el operador  $A_\rho + Q_f$ . Razonando como en la prueba del Teorema 3 en [2], se puede mostrar que las autofunciones de  $A_\rho + Q_f$ , asociadas a sus autovalores no nulos son analíticas y tienen la forma  $\psi_\mu$ .

Se ha mostrado en [2], ecuación (21), que  $[A_\rho - \mu^{-1}]\psi_\mu = T(\mu)h$ , luego sigue de la ecuación (1) que

$$[A_\rho + Q_f - \mu^{-1}]\psi_\mu = T(\mu)[1 + S_f(\mu)]h, \quad \forall \mu \in \mathbb{C} \setminus \{0\}, \quad (2)$$

y así

$$[A_\rho + Q_f - \mu^{-1}]^{-1} h = \frac{\psi_\mu}{T(\mu)[1 + S_f(\mu)]} \quad (3)$$

si  $\mu \neq 0$  y  $\mu_0^{-1}$  no es un autovalor de  $A_\rho + Q_f$ . Si  $W_f(\mu) = T(\mu)[1 + S_f(\mu)]$ , se puede mostrar como se hizo en [2], Teorema 5, que el determinante de Fredholm  $D_f^*$ , de  $A_\rho + Q_f$  está dado por

$$D_f^*(\mu) = e^{(1 + \langle h, f \rangle)\mu} W_f(\mu). \quad (4)$$

De la ecuación (4) sigue que  $\mu_0^{-1} \neq 0$  es un autovalor de  $A_\rho + Q_f$  si y solamente si  $W_f(\mu_0) = 0$  y la multiplicidad algebraica de  $\mu_0^{-1}$  coincide con la multiplicidad de  $\mu_0$  como un cero de  $W_f$ . Ahora, procediendo como en la prueba del Teorema 9 en [2], se puede mostrar que la función entera  $W_f$  tiene solamente ceros simples. Por lo tanto, como  $S_{\lambda f} = \bar{\lambda} S_f \quad \forall \lambda \in \mathbb{C}$ , si tuviéramos  $T(\mu_i) = 0$  y  $S_f(\mu_i) \neq 0$ , podríamos escoger  $\lambda$  de tal forma que  $1 + \bar{\lambda} S_f(\mu_i) = 0$ . Esto implicaría que  $\mu_i$  es un cero de  $W_{\lambda f}$  de

multiplicidad mayor que uno, lo que es una contradicción. Entonces  $T(\mu_i) \neq 0$  implica que  $S_f(\mu_i) = 0$ . Como todos los ceros de  $T$  son simples existe una función entera  $G_f$  tal que

$$S_f(\mu) = T(\mu) G_f(\mu) \quad \forall \mu \in \mathbb{C}. \quad (5)$$

Asumamos ahora que  $W_f(\mu_i) = 0$ ,  $T(\mu_i) \neq 0$  y

$$[A_p^* + Q_f^* - \bar{\mu}_i^{-1}] \chi_i = 0, \quad (6)$$

donde  $\chi_i \neq 0$ . De las ecuaciones (2) y (6) sigue que

$$\langle \psi_\mu, \chi_i \rangle = 0 \quad \text{si } T(\mu) = 0. \quad (7)$$

Ahora, si  $\mu \in \mathbb{C} \setminus \{0\}$

$$\begin{aligned} 0 &= \langle \psi_\mu, (A_p^* + Q_f^* - \bar{\mu}^{-1} - \bar{\mu}_i^{-1} + \bar{\mu}^{-1}) \chi_i \rangle \\ &= W_f(\mu) \langle h, \chi_i \rangle + (\mu^{-1} - \mu_i^{-1}) \langle \chi_i \rangle \end{aligned} \quad (8)$$

De las ecuaciones (2) y (7) obtenemos que si  $\mu \in \mathbb{C} \setminus \{0\}$ , entonces

$$[A_p + Q_{\chi_i} - \mu^{-1}] \psi_\mu = W_{\chi_i}(\mu) h \quad (9)$$

y si aquí tomamos en cuenta la ecuación (8), obtenemos que si  $\mu \in \mathbb{C} \setminus \{0\}$ , entonces

$$(A_p - \mu^{-1}) \psi_\mu = [W_{\chi_i}(\mu) + \frac{W_f(\mu)}{\mu^{-1} - \mu_i^{-1}} \langle h, \chi_i \rangle] h. \quad (10)$$

Pero como  $[A_p - \mu^{-1}] \psi_\mu = T(\mu) h$  ([2], ecuación (21)), sigue de la ecuación (10) que

$$W_{\chi_i}(\mu) + \frac{W_f(\mu)}{\mu^{-1} - \mu_i^{-1}} \langle h, \chi_i \rangle = T(\mu). \quad (11)$$

Por continuidad (11) también se cumple si  $\mu = 0$ . Reemplazando  $W_{\chi_i}(\mu) = T(\mu) [1 + S_{\chi_i}(\mu)]$  y  $W_f(\mu) = T(\mu) [1 + S_f(\mu)]$  en (11) se obtiene

$$[1 + S_f(\mu)] \langle h, \chi_i \rangle = (\mu_i^{-1} - \mu^{-1}) S_{\chi_i}(\mu). \quad (12)$$

Pero de la ecuación (5)  $S_{\chi_i}(\mu) = T(\mu) G_{\chi_i}(\mu)$ , y por tanto la ecuación (12) implicaría que todo cero de  $T$  sería un cero de  $1 + S_f$ , y así  $W_f$  tendría ceros de multiplicidad mayor que uno, una contradicción ( $\langle h, \chi_i \rangle \neq 0$  puesto que  $h$  es un vector cíclico para  $A_p$  [2]). Entonces  $W_f(\mu_i) = 0$  implica  $T(\mu_i) = 0$  y  $1 + S_f$  no tiene ceros. De la ecuación (1) sigue que el orden de  $S_f$  no es mayor que uno.

Consecuentemente, hay números complejos  $a, b$  tales que

$$1 + S_f(\mu) = e^{a\mu + b}. \quad (13)$$

De la ecuación (1),  $S_f(0) = 0$ , de modo que  $e^b = 1$  y

$$1 + S_f(\mu) = e^{a\mu}. \quad (14)$$

Si  $\mu_i$  es un cero no nulo de  $T$  ([2], Teorema 4), de la ecuación (5) sigue que

$$e^{a\mu} = 1. \quad (15)$$

Puesto que  $T(\bar{\mu}_j) = 0$ , obtenemos que  $e^{a\bar{\mu}_j} = 1$  y

$$e^{a(\mu_j - \bar{\mu}_j)} = 1. \quad (16)$$

Por tanto  $a \in \mathbf{R}$ . Pero de la observación (ii) hecha al Teorema 4 en [2], sabemos que  $T$  tiene un cero positivo  $\mu_1$ . Entonces como  $e^{a\mu_1} = 1$ , obtenemos  $a = 0$  y, de la ecuación (14),  $S_f = 0$ . De la ecuación (1) se cumple entonces que  $\langle \psi_\mu, f \rangle = 0 \forall n \in \mathbf{N}$ , donde  $h(x) = x$ . Del Teorema de Muntz-Szasz [1], sigue que  $f = 0$ , lo cual prueba el Teorema.  $\square$

**Nota.-** Por un teorema de Banach, [4], p.307, Teorema 1.1, si

$$\{\psi_\mu : \psi_\mu(x) = \mu x T^{-1}(\mu x), T(\mu) = 0\}$$

fuera una base de Schauder para  $L^2(0,1)$ , entonces el conjunto de auto funciones de  $A_\rho^*$  sería también una base de Schauder para  $L^2(0,1)$ , por el Teorema 1 en [2], la Hipótesis de Riemann se cumpliría.

En lo que sigue mostramos que ninguno de estos conjuntos es una base de Schauder para  $L^2(0,1)$ .

**Teorema 2.** *El conjunto*

$$\{ \omega_n : \omega_n \in L^2(0,1), A_\rho^* \omega_n := \bar{\lambda}_n \omega_n, T(\lambda_n^{-1}) = 0, n \in \mathbb{N}, \\ \langle \omega_n, \phi_m \rangle = \delta_{nm}, \phi_m(x) = \lambda_m^{-1} x T'(\lambda_m^{-1} x) \}$$

no es una base de Schauder para  $L^2(0,1)$ .

**Demostración:** Asumamos que  $\{ \omega_n : n \in \mathbb{N} \}$  es una base de Schauder para  $L^2(0,1)$ . Entonces, si  $a \in ]0,1[$  y  $\chi_A$  es la función característica del conjunto  $A$ , tendríamos

$$\frac{1}{h} \chi_{[a,1]} = \sum_{n=1}^{\infty} \langle \frac{1}{h} \chi_{[a,1]}, \phi_n \rangle \omega_n \quad (17)$$

donde  $h(x) = x$ . Ahora

$$\langle \frac{1}{h} \chi_{[a,1]}, \phi_n \rangle = \overline{-T(\lambda_n^{-1} a)} \quad (18)$$

de aquí que

$$\frac{1}{h} \chi_{[a,1]} = - \sum_{n=1}^{\infty} \overline{T(\lambda_n^{-1} a)} \omega_n \quad (19)$$

Entonces, si  $k$  es un entero no negativo obtenemos

$$\langle h^{k+1}, \frac{1}{h} \chi_{[a,1]} \rangle = - \sum T(\lambda_n^{-1} a) \langle h^{k+1}, \omega_n \rangle$$

o

$$\frac{1}{k+1}[1-a^{k+1}] = -\sum_{n=1}^{\infty} T(\lambda_n^{-1}a) \langle h^{k+1}, \omega_n \rangle. \quad (20)$$

Ahora, si  $\psi_{\mu}(x) = \mu x T'(\mu x)$ , ya hemos visto que  $(A_{\rho} - \mu^{-1})\psi_{\mu} = T(\mu)h$ . Por tanto si  $\mu^{-1}$  no está en el espectro de  $A_{\rho}$  sigue que

$$\psi_{\mu} = -T(\mu) \mu(1 - A_{\rho} \mu)^{-1} h. \quad (21)$$

Si  $T(\mu) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n \mu^n$  y  $|\mu|$  es suficientemente pequeño, la ecuación (21) implica que

$$-\left(\sum_{n=0}^{\infty} a_n \mu^n\right) \left(\sum_{n=0}^{\infty} \mu^n A_{\rho}^n h\right) = \sum_{n=0}^{\infty} n a_n \mu^{n-1} h^n \quad (22)$$

y consecuentemente

$$-\sum_{r=0}^k a_{k-r} A_{\rho}^r h = (k+1) a_{k+1} h^{k+1}, \quad \forall k \geq 0. \quad (23)$$

Si usamos la ecuación (23) en la ecuación (20) obtenemos

$$\frac{1}{k+1}[1-a^{k+1}] = \sum_{n=1}^{\infty} T(\lambda_n^{-1}a) \frac{\sum_{r=0}^k a_{k-r} \lambda_n^r}{a_{k+1}(k+1)} \langle h, \omega_n \rangle. \quad (24)$$

Por otro lado

$$\begin{aligned} \langle h, \omega_n \rangle &= \left\langle \frac{(A_{\rho} - \mu^{-1})\psi_{\mu}}{T(\mu)}, \omega_n \right\rangle \\ &= \frac{1}{T(\mu)} \langle \psi_{\mu}, (\bar{\mu}_n^{-1} - \bar{\mu}^{-1}) \omega_n \rangle \\ &= \frac{(\mu_n^{-1} - \mu^{-1})}{T(\mu)} \langle \psi_{\mu}, \omega_n \rangle. \end{aligned}$$

Tomando el límite  $\mu \rightarrow \mu_n = \lambda_n^{-1}$  en la última expresión obtenemos

$$\langle h, \omega_n \rangle = \frac{\lambda_n^2}{T'(\lambda_n^{-1})}. \quad (25)$$

Reemplazando la ecuación (25) en la ecuación (24) da

$$a_{k+1} = \sum_{r=0}^k \frac{a_{k-r}}{1-a^{k+1}} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{T(\lambda_n^{-1}a)}{T'(\lambda_n^{-1})} \lambda_n^{2+r}, \forall k \geq 0. \quad (26)$$

Recordemos ahora que si  $\sigma_1 = 1$ ,  $\sigma_r = \text{tr } A_\rho^r$ ,  $\forall r \geq 2$ , entonces

$$a_{k+1} = - \sum_{r=0}^k a_{k-r} \frac{\sigma_{r+1}}{k+1}, \forall k \geq 0. \quad (27)$$

(Ver la observación que sigue al teorema 5 en [2]). Comparando las ecuaciones (26) y (27) obtenemos que si  $k \geq 0$  y  $0 \leq r \leq k$ , entonces

$$\frac{a^{k+1} - 1}{k+1} = \frac{1}{\sigma_{r+1}} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{T(\lambda_n^{-1})}{T'(\lambda_n^{-1})} \lambda_n^{2+r}. \quad (28)$$

Pero esto es una contradicción puesto que el lado derecho no dependen de

$k$  si  $r = 0$ , y la sucesión  $\left\{ \frac{a^{k+1} - 1}{k+1} \right\}_{k \geq 0}$  es estrictamente creciente si  $a \in ]0,1[$ , [3] p.17, ejercicio 8. □

## Referencias

- [1] *N.I. Achieser*. Theory of Approximation. Ungar, New York. 1956.
- [2] *J. Alcántara-Bode*. An Integral equation formulation of the Riemann Hypothesis. J. Integral Equations and Operator Theory, 17:151-168, 1993.
- [3] *J.C. Burkill*. A first course in Mathematical Analysis. Cambridge University Press, Cambridge, 1962.
- [4] *I.C. Gohberg and M.G. Krein*. Introduction to the theory of linear nonselfadjoint operators. A.M.S., Rhode Island, 1969.

*jalcant@pucp.edu.pe*