# Funciones zeta en capas esféricas con potenciales suaves

#### Pedro Morales-Almazán

Department of Mathematics The University of Texas at Austin pmorales@math.utexas.edu

Encuentro Virtual, 10 de junio de 2015



Pedro Morales-Almazán Math Department



Pedro Morales-Almazán

Math Departmen

"Si se encontrara un contraejemplo para la hipótesis de Riemann, habría una pregunta que aún persistiría: ¿ Cómo puede ser que la función zeta de Riemann reproduce tan fielmente un sistema cuántico sin de hecho serlo?"



"Si se encontrara un contraejemplo para la hipótesis de Riemann, habría una pregunta que aún persistiría: ¿ Cómo puede ser que la función zeta de Riemann reproduce tan fielmente un sistema cuántico sin de hecho serlo?"

Sir M.V. Berry



#### Primer Acto



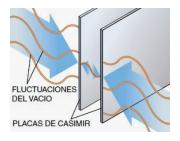


Pedro Morales-Almazán Math Departmen
Funciones zeta

# Primer Acto Casimir y su efecto











#### Frecuencias

Fuera: Fluctuaciones de vacío de cualquier longitud de onda

Dentro: Multiplos enteros



Y OF

#### Fuerza Casimir

La diferencia de presiones genera una fuerza atractiva entre ambas placas

$$F = -\frac{\hbar c \pi^2}{240a^4}$$

donde a es la separación entre placas.

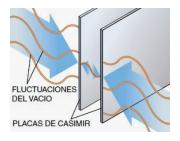


#### Energía en la cavidad

$$E=\frac{1}{2}\sum_{n}E_{n}$$

donde  $E_n$  es la energía de la n-ésima onda estacionaria.









$$E = \frac{1}{2} \sum_{n} E_{n}$$



#### **Problemas**

$$E = \frac{1}{2} \sum_{n} E_{n}$$

¡Es una expresión divergente en la mayoría de los casos!



# Segundo Acto



ロ ト 4回 ト 4 差 ト ~ 差 ~ りへで

## Segundo Acto Las zetas crecen en el bosque



(ロ × 4回 × 4 き × 4 き × 9 q ()

#### Ecuación diferencial

$$E = \frac{1}{2} \sum_{n} E_{n}$$



#### Ecuación diferencial

$$E = \frac{1}{2} \sum_{n} E_{n}$$

$$E_{n} \sim \omega_{n} = \lambda_{n}^{1/2}$$

$$E_n \sim \omega_n = \lambda_n^{1/2}$$





#### Ecuación diferencial

$$E = \frac{1}{2} \sum_{n} E_{n}$$

$$E_n \sim \omega_n = \lambda_n^{1/2}$$

con

$$-\frac{d^2}{dx^2}\phi(x) = \lambda\phi(x)$$





#### Ecuación diferencial

$$E = \frac{1}{2} \sum_{n} E_{n}$$

$$E_n \sim \omega_n = \lambda_n^{1/2}$$

con

$$-\frac{d^2}{dx^2}\phi(x) = \lambda\phi(x)$$

en  $\mathbb{R}^3$  con condiciones de Dirichlet  $\phi(0) = 0$  y  $\phi(a) = 0$ .



$$E \sim \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n^{1/2}$$



$$E \sim \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n^{1/2}$$
 Diverge



$$E \sim \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n^{1/2}$$
 Diverge

$$\zeta(s) = \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n^{-s}$$





$$E \sim \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n^{1/2}$$
 Diverge

$$\zeta(s) = \sum_{n=0}^{\infty} \lambda_n^{-s}, \qquad \Re(s) > 3/2$$



#### Regularización por funciones zeta

Sea  $\mathcal{M}$  una variedad Reimanniano, con o sin frontera, de dimensión d, y sea P un operador diferencial sobre  $L^2(\mathcal{M})$ . Definimos

$$\zeta(s) = \sum_{\lambda \in \sigma(P)} \lambda^{-s}, \qquad \Re(s) > d/2$$



#### Regularización por funciones zeta

Sea  $\mathcal{M}$  una variedad Reimanniano, con o sin frontera, de dimensión d, y sea P un operador diferencial sobre  $L^2(\mathcal{M})$ . Definimos

$$\zeta(s) = \sum_{\lambda \in \sigma(P)} \lambda^{-s}, \qquad \Re(s) > d/2$$

#### Continuación analítica

 $\zeta(s)$  admite una continuación analítica a todo el plano complejo, salvo por polos simples en a lo sumo

$$s = d/2, (d-1)/2, \ldots, 1/2, -(2l+1)/2, l \in \mathbb{N}$$
.





Sea 
$$\mathcal{M}=S^1$$
 y  $P=-rac{d^2}{d heta^2}$ ,



Sea 
$${\cal M}=S^1$$
 y  $P=-rac{d^2}{d heta^2},$  
$$-rac{d^2}{d heta^2}\phi( heta)=\lambda\phi( heta)\,,$$



Sea 
$$\mathcal{M}=S^1$$
 y  $P=-rac{d^2}{d heta^2},$  
$$-rac{d^2}{d heta^2}\phi( heta)=\lambda\phi( heta)\,,$$
 
$$\phi( heta)=A\cos(\sqrt{\lambda} heta)+B\sin(\sqrt{\lambda} heta)\,,$$



Sea 
$$\mathcal{M}=S^1$$
 y  $P=-rac{d^2}{d heta^2},$  
$$-rac{d^2}{d heta^2}\phi( heta)=\lambda\phi( heta)\,,$$
 
$$\phi( heta)=A\cos(\sqrt{\lambda} heta)+B\sin(\sqrt{\lambda} heta)\,,$$
 
$$\sqrt{\lambda_n}=n\,,\quad n\in\mathbb{N}$$



Sea 
$$\mathcal{M}=S^1$$
 y  $P=-rac{d^2}{d heta^2},$  
$$-rac{d^2}{d heta^2}\phi( heta)=\lambda\phi( heta)\,,$$
 
$$\phi( heta)=A\cos(\sqrt{\lambda} heta)+B\sin(\sqrt{\lambda} heta)\,,$$
 
$$\sqrt{\lambda_n}=n\,,\quad n\in\mathbb{N}$$

$$\zeta(s) = \sum_{n=1}^{\infty} n^{-2s} = \zeta_R(2s).$$



Regularización de función zeta



Regularización de función zeta

Energía Casimir



## Regularización de función zeta

Energía Casimir  $\sim \zeta(-1/2)$ 



#### Regularización de función zeta

Energía Casimir  $\sim \zeta(-1/2)$ 

Determinante funcional



#### Regularización de función zeta

Energía Casimir  $\sim \zeta(-1/2)$ 

Determinante funcional =  $\exp \zeta'(0)$ 



#### Regularización de función zeta

Energía Casimir  $\sim \zeta(-1/2)$ 

Determinante funcional =  $\exp \zeta'(0)$ 



### Regularización de función zeta

Energía Casimir  $\sim \zeta(-1/2)$ 

Determinante funcional =  $\exp \zeta'(0)$ 

$$1 + 2 + 3 + 4 + \dots$$



### Regularización de función zeta

Energía Casimir  $\sim \zeta(-1/2)$ 

Determinante funcional =  $\exp \zeta'(0)$ 

$$1 + 2 + 3 + 4 + \dots \equiv \zeta(-1)$$



#### Regularización de función zeta

Energía Casimir  $\sim \zeta(-1/2)$ 

Determinante funcional =  $\exp \zeta'(0)$ 

$$1+2+3+4+\ldots \equiv \zeta(-1)=-\frac{1}{12}$$



#### Regularización de función zeta

Energía Casimir  $\sim \zeta(-1/2)$ 

Determinante funcional =  $\exp \zeta'(0)$ 

$$1+2+3+4+\ldots \equiv \zeta(-1)=-\frac{1}{12}$$

$$1+4+9+16+...$$



### Regularización de función zeta

Energía Casimir  $\sim \zeta(-1/2)$ 

Determinante funcional =  $\exp \zeta'(0)$ 

$$1+2+3+4+\ldots \equiv \zeta(-1)=-\frac{1}{12}$$

$$1 + 4 + 9 + 16 + \dots \equiv \zeta(-2)$$



### Regularización de función zeta

Energía Casimir  $\sim \zeta(-1/2)$ 

Determinante funcional =  $\exp \zeta'(0)$ 

$$1+2+3+4+\ldots \equiv \zeta(-1)=-\frac{1}{12}$$

$$1+4+9+16+\ldots \equiv \zeta(-2)=0$$



#### Tercer Acto



ㅁㅏ ◀畵ㅏ ◀불ㅏ ◀불ㅏ \_ 볼 \_ 쒸٩♡

Pedro Morales-Almazán Math Departme

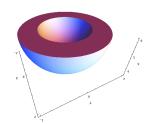
# Tercer Acto ¡Santas capas esféricas Batman!



$$\mathcal{M} = ar{B}^d_c(0) ackslash B^d_b(0) \,, \quad P = -\Delta + V(
ho) \,, \quad ext{Dirichlet en } 
ho = b, c$$



$$\mathcal{M} = ar{B}^d_c(0) ackslash B^d_b(0) \,, \quad P = -\Delta + V(
ho) \,, \quad ext{Dirichlet en } 
ho = b, c$$





### Función zeta

$$P\phi=\lambda\phi$$



#### Función zeta

$$P\phi = \lambda \phi$$

$$\zeta(s) = \sum_{\lambda \in \sigma(P)} \lambda^{-s}, \quad \Re(s) > d/2$$



#### Función zeta

$$P\phi = \lambda \phi$$

$$\zeta(s) = \sum_{\lambda \in \sigma(P)} \lambda^{-s}, \quad \Re(s) > d/2$$

Se necesita saber explicitamente el espectro de P



#### Función z<u>eta</u>

$$P\phi = \lambda \phi$$

$$\zeta(s) = \sum_{\lambda \in \sigma(P)} \lambda^{-s}, \quad \Re(s) > d/2$$

Se necesita saber explicitamente el espectro de P

#### Teorema del residuo

$$\zeta(s) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} d\lambda \, f(\lambda)$$

 $f(\lambda)$  tiene polos en los valores propios de P con residuos  $\lambda^{-s}$ .



#### Función zeta

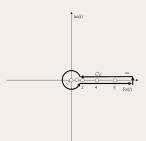
$$\zeta(s) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} d\lambda \, \lambda^{-s} \frac{d}{d\lambda} \log F(\lambda)$$





#### Función zeta

$$\zeta(s) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} d\lambda \, \lambda^{-s} \frac{d}{d\lambda} \log F(\lambda)$$



#### Continuación analítica

Restar el comportamiento en el infinito y sumarlo de nuevo

$$\zeta(s) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} d\lambda \, \lambda^{-s} \frac{d}{d\lambda} \log F(\lambda)$$

#### Continuación analítica

Restar el comportamiento en el infinito y sumarlo de nuevo

$$\zeta(s) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} d\lambda \, \lambda^{-s} \frac{d}{d\lambda} \log F(\lambda) - \clubsuit$$

#### Continuación analítica

Restar el comportamiento en el infinito y sumarlo de nuevo

$$\zeta(s) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} d\lambda \, \lambda^{-s} \frac{d}{d\lambda} \log F(\lambda) - \clubsuit$$
$$+ \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} d\lambda \, \clubsuit$$

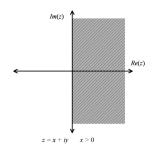
#### Continuación analítica

Restar el comportamiento en el infinito y sumarlo de nuevo

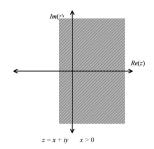
$$\zeta(s) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} d\lambda \, \lambda^{-s} \frac{d}{d\lambda} \log F(\lambda) - \clubsuit$$
$$+ \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma} d\lambda \, \clubsuit$$

 $\clubsuit$  es el comportamiento asintótico del integrando cuando  $\lambda \to \infty$ . Cada order asintótico aumenta en 1/2 la banda de convergencia de  $\zeta(s)$ .

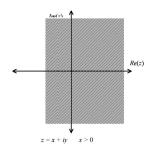














#### Expansión asintótica

 $F(\lambda)$  está dada por las condiciones de Dirichlet,

$$F(\lambda) = \phi_{\lambda}(c) = 0$$
.

se puede hallar utilizando WKB

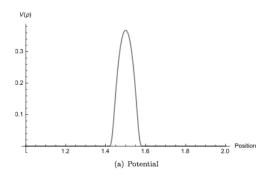


Energía Casimir Y OF

### Energía Casimir

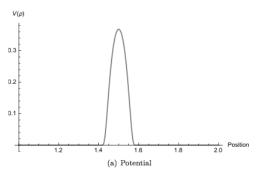
$$\begin{split} E_{Cas}^{\rm ren} &= -\frac{1}{2\pi} \int_0^1 d\lambda \, \lambda \frac{d}{d\lambda} \log R_0(c; i\lambda) \\ &- \frac{1}{2\pi} \int_1^\infty d\lambda \, \lambda \frac{d}{d\lambda} \left( \log R_0(c; i\lambda) + \log(2\lambda) + S_1(b)\lambda^{-2} - \sum_{i=-1}^2 \lambda^{-i} \int_b^c d\rho \, S_i(\rho) \right) \\ &- \frac{1}{\pi} \sum_{\nu=1}^\infty \nu \int_0^\infty d\xi \, \xi \frac{d}{d\xi} \left( \log R_\nu(c; i\nu\xi) + \log(2\nu \tilde{S}_{-1}(b)) + \frac{\tilde{S}_1(b)}{\tilde{S}_{-1}(b)} \nu^{-2} - \sum_{i=-1}^2 \nu^{-i} \int_b^c d\rho \, \tilde{S}_i(\rho) \right) \\ &+ \frac{1}{4\pi} (c - b) - \frac{1}{2\pi} - \frac{1}{16\pi} \left( \frac{\log(2c\pi)}{c} - \frac{\log(2b\pi)}{b} + \frac{\pi \log(c)}{16c} + \frac{\pi \log(b)}{16b} \right) \\ &+ \frac{1}{256} \left( \frac{7}{3} - \gamma \right) \left( \frac{1}{c} + \frac{1}{b} \right) + \frac{1}{16\pi} \left( \frac{8}{3} - \log(2) + \frac{2\zeta_R(3)}{\pi^2} \right) \left( \frac{1}{c} - \frac{1}{b} \right) \\ &+ \frac{1}{16\pi} \left( \frac{1}{c^2} + \frac{1}{b^2} \right) - \frac{1}{4\pi} \int_b^c d\rho \, (\log(4\pi\rho) - 1) \, V(\rho) \, . \end{split}$$

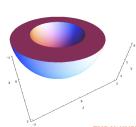
4 D > 4 D > 4 D > 4 D >



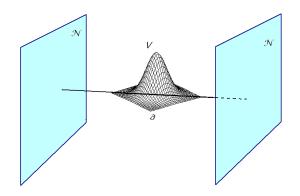




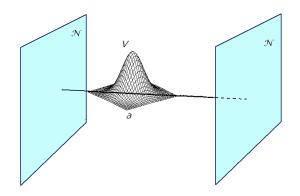




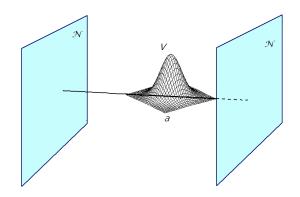










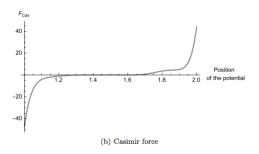




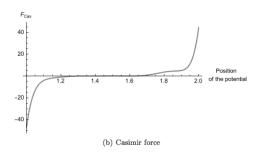
$$\begin{split} F_{Cas} &= -\frac{1}{2\pi} \int_{0}^{\infty} d\lambda \, \frac{\partial}{\partial a} \log R_{0}(\mathbf{c}; \imath \lambda) \\ &- \frac{1}{\pi} \sum_{\nu=1}^{\infty} \int_{0}^{\infty} d\xi \, \frac{\partial}{\partial a} \left( \nu \log R_{\nu}(\mathbf{c}; \imath \nu \xi) - \int_{b}^{c} d\rho \, \tilde{S}_{1}(\rho) \right) \\ &+ \frac{1}{4\pi} \int_{b}^{c} d\rho \, \log(\rho) \frac{\partial}{\partial a} V(\rho) \,. \end{split} \tag{49}$$











Atraído a la pared más cercana





ㅁㅏ ◀♬ㅏ ◀불ㅏ ◀불ㅏ \_ 볼 \_ 쒸٩♡

Pedro Morales-Almazán Math Departme

1 El efecto Casimir es apreciable a escalas muy pequeñas



- 1 El efecto Casimir es apreciable a escalas muy pequeñas
- 2 El efecto Casimir depende fuertemente de la geometría



- 1 El efecto Casimir es apreciable a escalas muy pequeñas
- 2 El efecto Casimir depende fuertemente de la geometría
- 3 Las funciones zeta admiten una continuación analítica



- 1 El efecto Casimir es apreciable a escalas muy pequeñas
- 2 El efecto Casimir depende fuertemente de la geometría
- 3 Las funciones zeta admiten una continuación analítica
- 4 Las funciones zeta dan un método de regularización



- 1 El efecto Casimir es apreciable a escalas muy pequeñas
- 2 El efecto Casimir depende fuertemente de la geometría
- A Las funciones zeta admiten una continuación analítica
- 4 Las funciones zeta dan un método de regularización
- 6 El estudio de capas esféricas se realiza estudiándo la ecuación de valor propio y su comportamiento asintótico



- 1 El efecto Casimir es apreciable a escalas muy pequeñas
- 2 El efecto Casimir depende fuertemente de la geometría
- A Las funciones zeta admiten una continuación analítica
- 4 Las funciones zeta dan un método de regularización
- 5 El estudio de capas esféricas se realiza estudiándo la ecuación de valor propio y su comportamiento asintótico
- 6 En el caso de 2 dimensiones, el potencial es atraído a la pared más cercana



# Preguntas



Fun Fact: Batman hasn't left his study in 10 years.

email: pmorales@math.utexas.edu twitter: @p3d40

