



**UNIVERSIDAD
AUTÓNOMA
METROPOLITANA**
Unidad Iztapalapa

División de Ciencias Básicas e Ingeniería

Posgrado en Ciencias (Física)

Propuesta de Investigación Doctoral

**Fenómenos fuera de equilibrio en
sistemas multimodo espín-bosón**

Propuesto por: **M. en C. Ricardo Herrera Romero**

Matrícula: **2221801209**

Para sustentar el **Examen Predoctoral**

Asesor: **Dr. Miguel Angel Bastarrachea Magnani**

Coordinador: **Dr. Orlando Guzmán López**

18 de marzo de 2025

Iztapalapa, Ciudad de México

Índice

1. Introducción	2
1.1. Modelos de interacción espín-bosón	2
1.2. Sistemas abiertos y dinámica fuera del equilibrio	5
1.3. Modelo de Rabi y Dicke abierto	6
1.4. Conclusión	7
2. Objetivos	7
3. Metodología	7
4. Resultados Esperados	7
5. Avances	7
6. Bibliografía	7
7. Calendario	7
8. Introducción	8
9. Objetivos	9
10. Metodología y/o Desarrollo del Tema	9
11. Resultados Esperados	10
12. Cronología	10
13. Bibliografía	11

1. Introducción

En las últimas décadas, los sistemas de interacción spin-bosón se han convertido en un área central en la física [1] CITAR. El desarrollo de plataformas experimentales como cavidades y circuitos en electrodinámica cuántica (*Quantum Electrodynamics* o QED) [2, 3], sistemas de átomos fríos [4], trampas ópticas [5] o semiconductores acoplados a microcavidades [6], han permitido explorar el acoplamiento controlado entre excitaciones bosónicas (fotones) y sistemas discretos de dos niveles (qubits o átomos de espín 1/2).

Los sistemas abiertos y fuertemente acoplados, donde la interacción entre spin-bosón es comparable o mayor que las frecuencias propias del sistema— han cobrado relevancia experimental en los últimos años [7-10]. La disipación y el bombeo generan estados de equilibrio dinámico con coherencia colectiva, que reflejan nuevas formas de comportamiento organizado [11-13]. El interés se centra, por tanto, en la competencia entre coherencia, interacción spin-bosón y disipación, lo que permite comprender y controlar el comportamiento colectivo en regímenes de acoplamiento intenso [14-18].

Es en este marco conceptual modelos de spin-bosón como Rabi y Dicke adquieren relevancia, permitiendo analizar la dinámica de bombeo y disipación en estos sistemas [19-23]. La propuesta de tesis doctoral se enmarca en esta dirección, con un enfoque sistemático y progresivo: comenzar con el modelo de Rabi abierto y avanzar hacia el modelo de Dicke abierto, incorporando tanto múltiples qubits como múltiples modos bosónicos, para explorar la interacción colectiva y multimodal en presencia de bombeo y disipación.

1.1. Modelos de interacción espín-bosón

El análisis de la interacción entre la radiación y un sistema de dos niveles (spín-bosón) tiene su origen en el modelo de Rabi, formulado para describir el acoplamiento coherente entre un solo átomo y un modo del campo electromagnético [24]. Su Hamiltoniano,

$$\hat{H}_{\text{Rabi}} = \omega \hat{a}^\dagger \hat{a} + \frac{\omega_0}{2} \hat{\sigma}_z + g (\hat{\sigma}_+ + \hat{\sigma}_-) (\hat{a}^\dagger + \hat{a}), \quad (1.1)$$

describe la energía del campo (frecuencia ω) y del átomo (frecuencia ω_0) mediante los dos primeros términos, g es el acoplamiento entre el campo y el átomo y $(\hat{\sigma}_- \hat{a} + \hat{\sigma}_+ \hat{a}^\dagger)$ conocido como término “rotante” describe procesos que conservan el número total de excitaciones. Por ejemplo, $\hat{\sigma}_+ \hat{a}$ corresponde a la emisión de un fotón \hat{a} mientras el átomo se excita $\hat{\sigma}_+$ y viceversa con el término $\hat{\sigma}_- \hat{a}$. El modelo de Jaynes-Cummings [25], se obtiene bajo la aproximación de onda rotante (RWA) que desprecia los términos $(\hat{\sigma}_- \hat{a} + \hat{\sigma}_+ \hat{a}^\dagger)$. Este término “contra-rotante” no conserva el número de excitaciones: $\hat{\sigma}_+ \hat{a}^\dagger$ crea simultáneamente una excitación atómica y un fotón, mientras $\hat{\sigma}_- \hat{a}$ aniquila ambas. La RWA es válida en el régimen de acoplamiento débil ($g \ll \omega, \omega_0$). Bajo esta aproximación, el modelo de Jaynes-Cummings permite una solución exacta y estableció las bases de la cavidad QED al describir el intercambio coherente y periódico de una excitación [26-28].

Sin embargo, el progreso experimental ha permitido alcanzar regímenes de acoplamiento ultrastrong ($g/\omega \gtrsim 0.1$) y deep strong ($g/\omega \gtrsim 1$) donde la RWA deja de ser válida [15, 29]. En estos regímenes, es necesario recurrir al modelo de Rabi completo, es decir, considerando los términos contra-rotantes.

La extensión natural del modelo de Rabi a sistemas con muchos átomos dio origen al modelo de Dicke [30], que describe la interacción colectiva entre un conjunto de N átomos idénticos y un único modo del campo electromagnético en una cavidad. El Hamiltoniano del modelo de Dicke se expresa como:

$$\hat{H}_D = \omega \hat{a}^\dagger \hat{a} + \sum_{j=1}^N \left[\frac{\omega_0}{2} \hat{\sigma}_z^j + \frac{g}{\sqrt{N}} \hat{\sigma}_x^j (\hat{a}^\dagger + \hat{a}) \right]. \quad (1.2)$$

Los primeros dos términos representan la energía del sistema en ausencia del acoplamiento luz-materia, ω es la frecuencia de un solo modo electromagnético confinado en la cavidad óptica, $\hat{a}^\dagger(\hat{a})$ es el operador de creación (aniquilación), ω_0 es la frecuencia característica individual de los átomos, $\hat{\sigma}_z^j$ es la matriz de espín de Pauli y representa la diferencia de población entre el estado base y excitado de cada átomo individual. El tercer término incluye la interacción luz-materia donde g es el acoplamiento entre los átomos y los fotones, N es el número de partículas y $\hat{\sigma}_x^j$ es una matriz de Pauli que representa el acoplamiento entre los dos niveles.

Es posible aplicar la aproximación de onda larga [30], la cual consiste en asumir que la longitud de onda del campo electromagnético sea lo suficientemente grande como para que todos los átomos interactúen de la misma manera con él, comportándose colectivamente. Esta aproximación permite introducir los operadores de pseudospín colectivos $\hat{J}_\mu = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N \hat{\sigma}_\mu^i$ (que siguen el álgebra SU(2)), e incorporan el comportamiento colectivo del conjunto de átomos. Bajo esta consideración, el Hamiltoniano de Dicke se expresa de la siguiente forma:

$$\hat{H}_D = \omega \hat{a}^\dagger \hat{a} + \omega_0 \hat{J}_z + \frac{2g}{\sqrt{N}} \hat{J}_x (\hat{a}^\dagger + \hat{a}). \quad (1.3)$$

El interés en este modelo radica en que predice fenómenos críticos como transiciones de fase cuánticas (*Quantum Phase Transition* o QPT), donde el sistema exhibe un cambio abrupto en las propiedades del estado base al variar los parámetros como el acoplamiento luz-materia y transiciones de fase cuántica de estados excitados (*Excited State Quantum Phase Transitions* o ESQPT) [31-35].

Cuando la interacción luz-materia alcanza un valor crítico, el sistema experimenta una transición desde un estado normal, caracterizado por la ausencia de fotones, hacia un estado superradiante. En este régimen, la emisión promedio de fotones es diferente de cero, manifestándose como una emisión coherente y colectiva, fenómeno conocido como superradiancia [36]. El modelo de Dicke ha tenido una gran recepción en el ámbito de la información cuántica [16, 17, 37], pues en los últimos años, se ha implementado experimentalmente en diversas plataformas como qubits superconductores [38, 39] y transiciones Raman asistidas por cavidades [22, 40] por mencionar algunos.

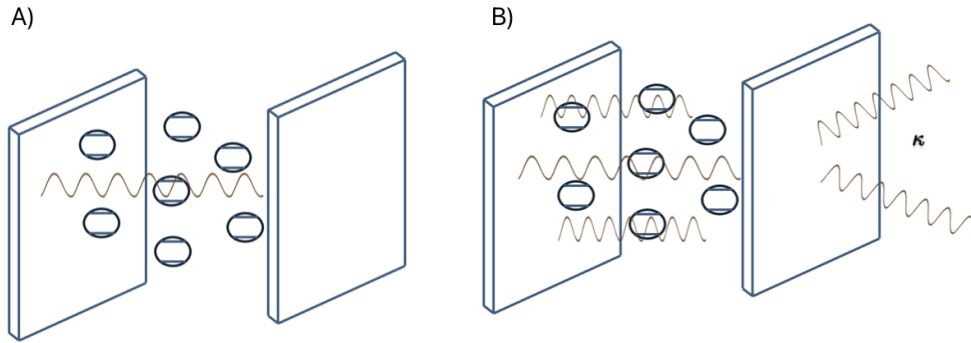


Figura 1: Ilustración del modelo de Dicke. A) Un conjunto de N átomos de dos niveles interactúa con un único modo de radiación electromagnética. B) Un conjunto de N átomos de dos niveles interactúa con múltiples modos de radiación electromagnética, incorporando además efectos de bombeo y disipación κ .

En el estudio del modelo de Dicke, la inclusión de interacciones entre los átomos permite explorar nuevos fenómenos críticos y modificaciones en la transición superradiante. En mi trabajo de maestría, investigué un modelo de Dicke anisotrópico que incorpora interacciones colectivas entre los emisores, analizando su diagrama de fases y la aparición de QPT y ESQPT. Utilizando técnicas semiclásicas, caractericé las superficies de energía y las densidades de estados, demostrando cómo estas interacciones pueden inducir nuevas fases y modificar los puntos críticos del sistema [41]. Posteriormente, extendí este análisis, identificando modos de fase y amplitud, lo que proporciona una nueva perspectiva sobre la relación entre anisotropía y criticidad en sistemas luz-materia fuertemente acoplados [42]. El Hamiltoniano de Dicke anisotrópico con interacciones materiales es:

$$\hat{H}_I = \omega \hat{a}^\dagger \hat{a} + \omega_0 \hat{J}_z + \frac{\gamma}{\sqrt{N}} \left[\hat{a} \hat{J}_+ + \hat{a}^\dagger \hat{J}_- + \xi \left(\hat{a} \hat{J}_- + \hat{a}^\dagger \hat{J}_+ \right) \right] + \frac{1}{N} \sum_{i=x,y,z} \eta_i \hat{J}_i^2. \quad (1.4)$$

Los términos $\hat{a} \hat{J}_+$ y $\hat{a}^\dagger \hat{J}_-$ son los rotantes, mientras que $\hat{a} \hat{J}_-$ y $\hat{a}^\dagger \hat{J}_+$ los contra-rotantes. El parámetro ξ , conocido como término anisotrópico, modula la no conservación del número de excitaciones. Los parámetros η_i representan la intensidad de la interacción colectiva entre los emisores.

El Modelo de Dicke se ha estudiado extensamente considerando un solo modo ω . Sin embargo, en los últimos años, ha surgido un creciente interés en explorar sistemas más complejos, como cavidades multimodo o redes de cavidades ópticas acopladas [43-45], los cuales ofrecen una descripción más realista de la interacción espín-bosón. En estos sistemas, múltiples modos del campo electromagnético interactúan con los átomos de la cavidad. El Hamiltoniano de Dicke multimodo se expresa de la siguiente forma:

$$\hat{H}_{\text{Multimodo}} = \sum_k \left(\omega_k \hat{a}_k^\dagger \hat{a}_k + \sum_{j=1}^N \left[\frac{\omega_0}{2} \hat{\sigma}_z^j + \sum_k \frac{g_k}{\sqrt{N}} \hat{\sigma}_x^j \left(\hat{a}_k^\dagger + \hat{a}_k \right) \right] \right). \quad (1.5)$$

Donde ω_k es la frecuencia de cada modo electromagnético. Esta extensión no solo enriquece el modelo teórico, sino que también permite explorar nuevos fenómenos físicos. Entre

ellos destacan la competencia entre modos en las transiciones de fase cuánticas [43], la formación de estructuras análogas a los vidrios de espín [46], la aparición de transiciones de fase no convencionales [47] y la manifestación de desorden en el sistema [48, 49]. Estas propiedades no son solo de interés fundamental; tienen implicaciones prácticas directas, como demostró el experimento de Brendan P. Marsch, et al. [50], donde un modelo de Dicke multimodo con un condensado de Bose-Einstein en una cavidad óptica se utilizó para almacenar múltiples patrones, un paso crucial hacia el desarrollo de memorias cuánticas y redes neuronales cuánticas [44, 51].

De forma paralela, la exploración de sistemas con múltiples átomos ha llevado al estudio de configuraciones novedosas como los “átomos gigantes”, donde un solo átomo se acopla a un campo en múltiples puntos espaciales, introduciendo efectos no-Markovianos como retardos e interferencias [52-55].

1.2. **Sistemas abiertos y dinámica fuera del equilibrio**

Por otro lado, la física de los sistemas cuánticos abiertos y fuera del equilibrio ha adquirido una relevancia creciente en las últimas décadas, al ofrecer un marco para describir fenómenos en una amplia variedad de plataformas, que van desde átomos fríos y condensados de Bose-Einstein hasta sistemas de materia condensada y óptica cuántica [56]. A diferencia de los sistemas cerrados, cuya evolución temporal está gobernada únicamente por un Hamiltoniano conservativo, los sistemas abiertos interactúan con su entorno, lo que introduce mecanismos de disipación, ruido y pérdida de coherencia [11]. Esta interacción con el medio externo altera la dinámica del sistema, dando lugar a estados estacionarios que no pueden describirse mediante estados puros, sino mediante operadores de densidad [57].

En este contexto, la energía puede tanto disiparse como inyectarse en el sistema. El bombeo coherente posibilita una transferencia de energía controlada que preserva la coherencia cuántica, mientras que el bombeo incoherente, de origen térmico o aleatorio, introduce ruido y pérdida de información [58]. Así, los sistemas abiertos permiten estudiar cómo la coherencia y la disipación coexisten, se equilibran o incluso cooperan para dar lugar a dinámicas estacionarias fuera del equilibrio.

La evolución de este tipo de sistemas se describe a través de ecuaciones maestras para el operador de densidad. En particular, la ecuación de Lindblad proporciona un marco para incorporar procesos de disipación y bombeo [10, 57, 59]. A diferencia de los sistemas cerrados, los estados estacionarios obtenidos de esta descripción no corresponden a estados térmicos, sino a configuraciones mantenidas por flujos continuos de energía y partículas entre el sistema y su entorno.

De forma complementaria, el formalismo de Keldysh ofrece una poderosa formulación de campo fuera del equilibrio que permite tratar, de manera unificada, la coherencia y la disipación dentro de un mismo marco de acción efectiva [10, 11, 60]. Estas herramientas teóricas se han consolidado para describir la competencia entre coherencia, interacción y pérdida en las plataformas experimentales, como cavidades ópticas [61], circuitos superconductores [62] y en condensados de polaritones [63].

1.3. Modelo de Rabi y Dicke abierto

Los modelos de Rabi y Dicke permiten estudiar la dinámica de sistemas abiertos y con disipación [19, 20, 64-67]. En el modelo de Rabi, en este contexto, emerge la transición de fase disipativa de segundo orden, donde el sistema alcanza un estado estacionario con un incremento significativo de excitaciones debido a la competencia entre el acoplamiento ultrastrong y la disipación [20]. Aunque el número de excitaciones crece, el sistema sigue siendo finito, lo que permite observar esta transición de manera controlada incluso en sistemas pequeños.

El modelo de Dicke abierto y fuera de equilibrio describe la interacción luz–materia incorporando disipación (pérdida de fotones y relajación atómica) y un bombeo externo (emisión de láser). El bombeo y la disipación también dan lugar a transiciones de fase de carácter dinámico [17, 68] como oscilaciones coherentes [69] sostenidas o cristales de tiempo [70].

Este modelo ha sido realizado experimentalmente, y fue precisamente bajo este esquema que se observó por primera vez la transición superradiante. K. Baumann et al., en 2011 [71], implementaron físicamente el modelo de Dicke abierto acoplando un condensado de Bose–Einstein (*Bose–Einstein Condensate* o BEC) a un modo de cavidad óptica con pérdidas. La cavidad, al ser abierta, permitió medir en tiempo real la amplitud y la fase del campo intracavidad, revelando la ruptura espontánea de simetría durante la transición superradiante. Además, la presencia de un pequeño campo que rompe la simetría —producto de la extensión finita del BEC— influye en la selección entre las dos fases superradiantes posibles. Este sistema no solo confirmó la existencia de transiciones superradiantes, sino que también ofreció una visión directa de cómo la velocidad de cruce de la transición y las fluctuaciones cuánticas compiten con los efectos disipativos, abriendo una ventana experimental a la dinámica fuera del equilibrio en sistemas abiertos con interacción luz–materia [72].

Experimentos con condensados de Bose–Einstein en cavidades ópticas demostraron que la transición superradiante puede realizarse y mantenerse en un régimen no térmico [23, 72]. En circuit QED, configuraciones análogas han permitido observar dinámicas colectivas estacionarias inducidas por disipación [2]. Estos resultados marcaron un cambio de paradigma: la disipación dejó de considerarse un mecanismo puramente destructivo para convertirse en un elemento activo capaz de generar y estabilizar el orden cuántico colectivo.

Los sistemas optomecánicos han surgido como una plataforma experimental para explorar la dinámica fuera del equilibrio en el contexto del modelo de Dicke [73]. Estos sistemas combinan la interacción entre campos electromagnéticos y osciladores mecánicos, como espejos móviles en cavidades ópticas, lo que permite estudiar efectos como la presión de radiación y el acoplamiento entre modos ópticos y mecánicos. De manera paralela, los qubits superconductores —dispositivos cuánticos basados en circuitos superconductores que aprovechan el fenómeno de la superconductividad— constituyen otra realización física del modelo de Rabi. Estos sistemas se comportan como dos niveles efectivos, definidos por la ocupación de pares de Cooper, y ofrecen un control preciso sobre parámetros como la frecuencia de transición y el acoplamiento [74]. Gracias a ello, se han convertido en una plataforma ideal para la exploración experimental de los modelos de Rabi y Dicke [75], y

han permitido investigar la interacción de sistemas cuánticos abiertos con su entorno [20, 76].

Recientemente, se ha explorado el modelo de Dicke multimodo en regímenes fuera de equilibrio, mostrando comportamientos análogos a los de una memoria asociativa, como la capacidad de reconocer patrones previamente almacenados [44]. Estos avances conectan naturalmente los estudios iniciales con sistemas más complejos, ampliando nuestra comprensión de la dinámica colectiva en sistemas cuánticos abiertos y fuera del equilibrio. Más allá del marco Markoviano, los sistemas no-Markovianos amplían aún más el horizonte de la física de sistemas abiertos. En configuraciones como los llamados átomos gigantes, donde un mismo emisor se acopla al campo en varios puntos espaciales, surgen retardos y correlaciones temporales que violan la aproximación de Markov y permiten simular interacciones efectivas con memoria [77, 78]. Estos avances han consolidado el uso del *reservoir engineering* como técnica para diseñar entornos que no destruyen la coherencia, sino que la protegen o la inducen, permitiendo estabilizar estados coherentes o entrelazados [79, 80].

1.4. Conclusión

En este proyecto, se pretende estudiar el modelo de Rabi y Dicke multimodo y multiqubit en sistemas abiertos y fuera de equilibrio, buscando profundizar en la comprensión sobre el papel de la disipación, el bombeo y la competencia entre modos sobre las transiciones y coherencias cuánticas, abriendo nuevas perspectivas teóricas y aplicadas en el campo de la óptica cuántica y la información cuántica.

2. Objetivos

3. Metodología

4. Resultados Esperados

5. Avances

6. Bibliografía

7. Calendario

8. Introducción

El modelo de Dicke abierto y fuera de equilibrio describe la interacción luz-materia incorporando disipación (pérdida de fotones y relajación atómica) y un bombeo externo (emisión de laser). El bombeo y la disipación también da lugar a transiciones de fase de carácter dinámico [17, 68].

El modelo de Dicke abierto se ha realizado experimentalmente y, de hecho, es en este esquema que se observó por primera vez la QPT superradiante. K. Baumann et al., en el 2011 [71], realizó una implementación física del modelo de Dicke abierto, donde un condensado de Bose-Einstein (*Bose-Einstein Condensate* o BEC) se acopla a un modo de cavidad óptica con pérdidas. La cavidad, al ser abierta, permite medir en tiempo real la amplitud y fase del campo intracavidad, revelando la ruptura de simetría durante la transición superradiante. Además, la presencia de un pequeño campo que rompe la simetría, debido a la extensión finita del BEC, influye en la elección entre las dos fases superradiantes posibles. Este sistema no solo exhibió la existencia de transiciones superradiantes, sino que también permite estudiar cómo la velocidad de cruce de la transición y las fluctuaciones cuánticas compiten con los efectos disipativos, ofreciendo una visión directa de la dinámica fuera de equilibrio en sistemas cuánticos abiertos con interacción luz-materia [72].

Siguiendo esta línea, los sistemas optomecánicos han surgido como una plataforma experimental prometedora para explorar la dinámica fuera de equilibrio en el modelo de Dicke [73]. Estos sistemas combinan la interacción entre campos electromagnéticos y osciladores mecánicos, como espejos móviles en cavidades ópticas, lo que permite estudiar efectos como la presión de radiación y el acoplamiento entre modos ópticos y mecánicos. Además, tenemos el caso de los qubits superconductores, que son dispositivos cuánticos basados en circuitos superconductores que aprovechan el fenómeno de la superconductividad. Estos sistemas, se comportan como sistemas de dos niveles, donde los estados cuánticos están definidos por la ocupación de pares de Cooper (pares de electrones que fluyen sin resistencia en un superconductor) [74]. Su diseño permite tener control sobre parámetros, como las frecuencias de transición y los acoplamientos, lo que los convierte en una plataforma ideal para estudiar modelos como los de Dicke y Rabi [75].

El Hamiltoniano de Rabi es el siguiente:

$$\hat{H}_R = \omega \hat{a}^\dagger \hat{a} + \omega_0 \hat{J}_z + g \hat{J}_x (\hat{a}^\dagger + \hat{a}), \quad (8.1)$$

a diferencia de la Ec. 1.3, se tiene en cuenta un solo emisor. Los qubits superconductores-también han demostrado ser herramientas para investigar sistemas cuánticos abiertos [20, 76].

Recientemente, se ha explorado el modelo de Dicke multimodo en regímenes fuera de equilibrio, mostrando comportamientos análogos a los de una memoria asociativa, como la capacidad de reconocer patrones previamente almacenados [44]. Estos avances conectan naturalmente los estudios iniciales con sistemas más complejos, ampliando nuestra comprensión de la dinámica colectiva en sistemas cuánticos abiertos y fuera de equilibrio.

En este proyecto, se pretende estudiar el modelo de Dicke multimodo abierto en esquemas fuera de equilibrio, con lo que se busca profundizar en la comprensión sobre el papel de la

disipación, el bombeo y la competencia entre modos sobre las transiciones y coherencias cuánticas, abriendo nuevas perspectivas teóricas y aplicadas en el campo de la óptica cuántica y la información cuántica.

9. Objetivos

El objetivo general de este proyecto es estudiar esquemas fuera de equilibrio en el modelo de Dicke abierto para explorar nuevas fases cuánticas y aplicaciones en el terreno de la información cuántica.

- Comprender el modelo de Dicke multimodo analizando las transiciones de fase superradiante, considerando el caso de 1 o 2 hasta N emisores.
- Estudiar el modelo de Dicke multimodo abierto y fuera de equilibrio utilizando el formalismo de Keldysh.
- Analizar como la competencia entre fluctuaciones cuánticas, disipación y bombeo afecta las propiedades del sistema a diferentes escalas de energía.
- Explorar aplicaciones como la posibilidad de cristales de tiempo en el modelo de Dicke multimodo en baños no markovianos, la presencia de memoria a largo plazo y el caso de interacciones entre emisores.

10. Metodología y/o Desarrollo del Tema

En este proyecto, se abordará el estudio de sistemas cuánticos abiertos y fuera de equilibrio. Se iniciará con el modelo de Rabi [24], empleando técnicas de diagonalización numéricas [81] y aproximaciones perturbativas, como la transformación del polarón y métodos variacionales [82], para sentar las bases conceptuales. A continuación, se avanzará hacia el modelo de Rabi multimodo [83]. Finalmente, se continuará al modelo de Dicke multimodo, permitiendo el estudio de transiciones de fase disipativas y fenómenos críticos en sistemas abiertos.

Para abordar el estudio de sistemas de interacción luz-materia en sistemas abiertos y fuera de equilibrio, se empleará la teoría de Keldysh. Esta metodología es particularmente adecuada para sistemas cuánticos con interacciones fuertes, donde coexisten dinámicas coherentes y disipativas [84, 85]. A diferencia de los métodos tradicionales basados en ecuaciones maestras, la teoría de Keldysh permite describir tanto la evolución unitaria como los efectos disipativos, facilitando el análisis de estados estacionarios no térmicos y transiciones de fase en sistemas complejos [11]. La formulación de Keldysh extiende la teoría cuántica de campos (*Quantum Field Theory* o QFT) a través de las integrales de camino en el contorno de Keldysh, para calcular funciones de correlación y respuesta en tiempo real, lo que es esencial para comprender la dinámica del sistema y su comportamiento crítico.

Además, se integrará la teoría de renormalización funcional *Functional Renormalization Group* o FRG), basada en la ecuación de Wetterich [86], para analizar la disipación a diferentes escalas de energía, especialmente en regímenes críticos o durante transiciones de fase. La FRG permitirá una descripción completa del sistema desde escalas microscópicas hasta macroscópicas, capturando efectos no perturbativos y estudiando la competencia entre coherencia y disipación [87]. Esta aproximación será fundamental para investigar fenómenos como la relajación hacia estados estacionarios y la formación de nuevas fases no convencionales.

En el estudio de sistemas cuánticos abiertos, la teoría de sistemas cuánticos disipativos proporciona un enfoque para describir la interacción entre un sistema y su entorno. Bajo la aproximación markoviana, donde se asume que la memoria del baño es despreciable, esta interacción puede modelarse mediante ecuaciones maestras de Lindblad [57, 88], las cuales describen la evolución temporal del sistema de manera efectiva. Este enfoque es esencial para comprender la dinámica de sistemas acoplados a baños markovianos, donde la disipación ocurre de manera instantánea y sin correlaciones temporales significativas [89].

Finalmente, se explorará la aparición de memoria a largo plazo en sistemas de Dicke acoplados a baños no markovianos [44, 70, 90]. A diferencia de los baños markovianos, donde la disipación es instantánea, los baños no markovianos introducen correlaciones temporales que pueden alterar significativamente la dinámica del sistema [91]. Este enfoque permitirá estudiar cómo la memoria a largo plazo influye en la relajación del sistema y en la naturaleza de las transiciones de fase fuera de equilibrio [90].

11. Resultados Esperados

Se espera que esta investigación aporte avances en la comprensión del modelo de Dicke multimodo en sistemas abiertos y fuera de equilibrio, enfocándose en fenómenos clave como las transiciones de fase superradiantes, la competencia entre modos y los efectos del desorden o interacciones entre emisores. En este análisis, se caracterizará cómo la disipación y la interacción entre modos influyen en las propiedades críticas y la coherencia cuántica del sistema. Los resultados incluirán la identificación de nuevas fases fuera de equilibrio utilizando el formalismo de Keldysh, y la exploración de aplicaciones, como la formación de cristales de tiempo y la implementación de memorias cuánticas con memoria a largo plazo. Estos avances no solo ampliarán el conocimiento teórico en sistemas cuánticos abiertos, sino que también permitirá la exploración de nuevas aplicaciones en el terreno de las tecnologías cuánticas.

12. Cronología

De acuerdo con el plan de estudios del Posgrado en Ciencias (Física):

El cronograma de la estancia está dividido en 12 trimestres. Dentro de cada trimestre, semanalmente, se entregarán avances del proyecto así como la aclaración de dudas y

corrección de errores (en el caso que se presente).

Periodo (Trimestral) 2025-2029	Actividades	Gestiones
25-P		Revisión bibliográfica. Exploración de los métodos propuestos.
25-O	Solicitud de Examen Predoctoral.	
26-I	Presentación del Examen Predoctoral.	
26-P	Trabajo de Investigación I.	Comprender el Modelo de Dicke Multimodo.
26-O	Trabajo de Investigación II.	
27-I	Trabajo de Investigación III.	Estudiar el modelo de Dicke Multimodo Abierto y Fuera del Equilibrio.
27-P	Trabajo de Investigación IV.	
27-O	Trabajo de Investigación V.	Analizar la competencia entre fluctuaciones cuánticas, disipación y bombeo en diferentes escalas de tiempo.
28-I	Trabajo de Investigación VI.	
28-P	Trabajo de Investigación VII. Escritura de la Tesis.	Explorar aplicaciones como cristales de tiempo y memorias a largo plazo.
28-O	Trabajo de Investigación VIII. Escritura de la Tesis. Solicitud de Examen de Grado.	
29-I	Trabajo de Investigación IX. Presentación de Examen de Grado.	Entrega de Tesis.

13. Bibliografía

- [1] S. Haroche y J.-M. Raimond, *Exploring the quantum: atoms, cavities, and photons* (Oxford university press, 2006).
- [2] A. Blais, A. L. Grimsmo, S. M. Girvin y A. Wallraff, Circuit quantum electrodynamics, *Rev. Mod. Phys.* **93**, 025005 (2021).
- [3] A. A. Clerk, K. W. Lehnert, P Bertet, J. R. Petta e Y Nakamura, Hybrid quantum systems with circuit quantum electrodynamics, *Nature Physics* **16**, 257-267 (2020).
- [4] I. B. Mekhov y H. Ritsch, Quantum optics with ultracold quantum gases: towards the full quantum regime of the light–matter interaction, *Journal of Physics B: Atomic, Molecular and Optical Physics* **45**, 102001 (2012).
- [5] Y. Yang, Y. Ren, M. Chen, Y. Arita y C. Rosales-Guzmán, Optical trapping with structured light: a review, *Advanced Photonics* **3**, 034001 (2021).
- [6] C. Schneider, M. M. Glazov, T. Korn, S. Höfling y B. Urbaszek, Two-dimensional semiconductors in the regime of strong light-matter coupling, *Nature Communications* **9**, 2695 (2018).

-
- [7] M Grifoni, E Paladino y U Weiss, Dissipation, decoherence and preparation effects in the spin-boson system, *The European Physical Journal B - Condensed Matter and Complex Systems* **10**, 719-729 (1999).
 - [8] H.-D. Zhang, R.-X. Xu, X. Zheng e Y. Yan, Nonperturbative spin-boson and spin-spin dynamics and nonlinear Fano interferences: A unified dissipaton theory based study, *The Journal of Chemical Physics* **142**, 024112 (2015).
 - [9] A. Burger, L. C. Kwek y D. Poletti, Digital Quantum Simulation of the Spin-Boson Model under Markovian Open-System Dynamics, *Entropy* **24** (2022).
 - [10] R. Fazio, J. Keeling, L. Mazza y M. Schirò, Many-body open quantum systems, *SciPost Phys. Lect. Notes*, 99 (2025).
 - [11] L. M. Sieberer, M. Buchhold y S. Diehl, Keldysh field theory for driven open quantum systems, *Reports on Progress in Physics* **79**, 096001 (2016).
 - [12] C.-M. Halati, A. Sheikhan, H. Ritsch y C. Kollath, Numerically Exact Treatment of Many-Body Self-Organization in a Cavity, *Phys. Rev. Lett.* **125**, 093604 (2020).
 - [13] O. Chelpanova, *Dissipative phases in open quantum systems*, eng (Mainz, 2025).
 - [14] Y. Subaşı, C. H. Fleming, J. M. Taylor y B. L. Hu, Equilibrium states of open quantum systems in the strong coupling regime, *Phys. Rev. E* **86**, 061132 (2012).
 - [15] P. Forn-Díaz, L. Lamata, E. Rico, J. Kono y E. Solano, Ultrastrong coupling regimes of light-matter interaction, *Rev. Mod. Phys.* **91**, 025005 (2019).
 - [16] P. Kirton y J. Keeling, Superradiant and lasing states in driven-dissipative Dicke models, *New Journal of Physics* **20**, 015009 (2018).
 - [17] A. Le Boité, Theoretical Methods for Ultrastrong Light-Matter Interactions, *Advanced Quantum Technologies* **3**, 1900140 (2020).
 - [18] M. M. Roses y E. G. Dalla Torre, Dicke model, *PLOS ONE* **15**, 1-8 (2020).
 - [19] L. Henriët, Z. Ristivojevic, P. P. Orth y K. Le Hur, Quantum dynamics of the driven and dissipative Rabi model, *Phys. Rev. A* **90**, 023820 (2014).
 - [20] M.-J. Hwang, P. Rabl y M. B. Plenio, Dissipative phase transition in the open quantum Rabi model, *Phys. Rev. A* **97**, 013825 (2018).
 - [21] G. Di Bello, Dynamics of open quantum systems: From the Rabi model to coupled qubits, *Nuovo Cim. C* **47**, 255 (2024).
 - [22] D. Nagy, G. Kónya, G. Szirmai y P. Domokos, Dicke-Model Phase Transition in the Quantum Motion of a Bose-Einstein Condensate in an Optical Cavity, *Phys. Rev. Lett.* **104**, 130401 (2010).
 - [23] J. Klinder, H. Keßler, M. Wolke, L. Mathey y A. Hemmerich, Dynamical phase transition in the open Dicke model, *Proceedings of the National Academy of Sciences* **112**, 3290-3295 (2015).
 - [24] I. I. Rabi, On the Process of Space Quantization, *Phys. Rev.* **49**, 324-328 (1936).
 - [25] E. Jaynes y F. Cummings, Comparison of quantum and semiclassical radiation theories with application to the beam maser, *Proceedings of the IEEE* **51**, 89-109 (1963).

- [26] A Wallraff, D. I. Schuster, A Blais, L Frunzio, R. S. Huang, J Majer, S Kumar, S. M. Girvin y R. J. Schoelkopf, Strong coupling of a single photon to a superconducting qubit using circuit quantum electrodynamics, *Nature* **431**, 162-167 (2004).
- [27] R. J. Schoelkopf y S. M. Girvin, Wiring up quantum systems, *Nature* **451**, 664-669 (2008).
- [28] M. H. Devoret y R. J. Schoelkopf, Superconducting Circuits for Quantum Information: An Outlook, *Science* **339**, 1169-1174 (2013).
- [29] F. Yoshihara, T. Fuse, S. Ashhab, K. Kakuyanagi, S. Saito y K. Semba, Superconducting qubit-oscillator circuit beyond the ultrastrong-coupling regime, *Nature Physics* **13**, 44-47 (2017).
- [30] R. H. Dicke, Coherence in Spontaneous Radiation Processes, *Phys. Rev.* **93**, 99-110 (1954).
- [31] K. Hepp y E. H. Lieb, On the superradiant phase transition for molecules in a quantized radiation field: the dicke maser model, *Annals of Physics* **76**, 360 -404 (1973).
- [32] Y. K. Wang y F. T. Hioe, Phase Transition in the Dicke Model of Superradiance, *Phys. Rev. A* **7**, 831-836 (1973).
- [33] F. T. Hioe, Phase Transitions in Some Generalized Dicke Models of Superradiance, *Phys. Rev. A* **8**, 1440-1445 (1973).
- [34] S. Sachdev, *Quantum Phase Transitions* (Cambridge University Press, 1999).
- [35] J. Larson y E. K. Irish, Some remarks on ‘superradiant’ phase transitions in light-matter systems, *Journal of Physics A: Mathematical and Theoretical* **50**, 174002 (2017).
- [36] M. Gross y S. Haroche, Superradiance: An essay on the theory of collective spontaneous emission, *Physics Reports* **93**, 301-396 (1982).
- [37] B. M. Garraway, The Dicke model in quantum optics: Dicke model revisited, *Philosophical Transactions of the Royal Society A: Mathematical, Physical and Engineering Sciences* **369**, 1137-1155 (2011).
- [38] A. Blais, R.-S. Huang, A. Wallraff, S. M. Girvin y R. J. Schoelkopf, Cavity quantum electrodynamics for superconducting electrical circuits: An architecture for quantum computation, *Phys. Rev. A* **69**, 062320 (2004).
- [39] J. Casanova, G. Romero, I. Lizuain, J. J. García-Ripoll y E. Solano, Deep Strong Coupling Regime of the Jaynes-Cummings Model, *Phys. Rev. Lett.* **105**, 263603 (2010).
- [40] M. P. Baden, K. J. Arnold, A. L. Grimsmo, S. Parkins y M. D. Barrett, Realization of the Dicke Model Using Cavity-Assisted Raman Transitions, *Phys. Rev. Lett.* **113**, 020408 (2014).
- [41] R. Herrera Romero, M. A. Bastarrachea-Magnani y R. Linares, Critical Phenomena in Light-Matter Systems with Collective Matter Interactions, *Entropy* **24** (2022).
- [42] R. Herrera Romero y M. A. Bastarrachea-Magnani, Phase and Amplitude Modes in the Anisotropic Dicke Model with Matter Interactions, *Entropy* **26** (2024).

- [43] D. Tolkunov y D. Solenov, Quantum phase transition in the multimode Dicke model, *Phys. Rev. B* **75**, 024402 (2007).
- [44] E. Fiorelli, M. Marcuzzi, P. Rotondo, F. Carollo e I. Lesanovsky, Signatures of Associative Memory Behavior in a Multimode Dicke Model, *Phys. Rev. Lett.* **125**, 070604 (2020).
- [45] F. Carollo e I. Lesanovsky, Exactness of Mean-Field Equations for Open Dicke Models with an Application to Pattern Retrieval Dynamics, *Phys. Rev. Lett.* **126**, 230601 (2021).
- [46] P. Rotondo, E. Tesio y S. Caracciolo, Replica symmetry breaking in cold atoms and spin glasses, *Phys. Rev. B* **91**, 014415 (2015).
- [47] T. Kipf y G. S. Agarwal, Superradiance and collective gain in multimode optomechanics, *Phys. Rev. A* **90**, 053808 (2014).
- [48] T. Vojta, Phases and phase transitions in disordered quantum systems, *AIP Conference Proceedings* **1550**, 188-247 (2013).
- [49] P. Das, S. Wüster y A. Sharma, Dicke model with disordered spin-boson couplings, *Phys. Rev. A* **109**, 013715 (2024).
- [50] B. P. Marsh, Y. Guo, R. M. Kroeze, S. Gopalakrishnan, S. Ganguli, J. Keeling y B. L. Lev, Enhancing Associative Memory Recall and Storage Capacity Using Confocal Cavity QED, *Phys. Rev. X* **11**, 021048 (2021).
- [51] S. Maniscalco y F. Petruccione, Non-Markovian dynamics of a qubit, *Phys. Rev. A* **73**, 012111 (2006).
- [52] G. Andersson, B. Suri, L. Guo, T. Aref y P. Delsing, Non-exponential decay of a giant artificial atom, *Nature Physics* **15**, 1123-1127 (2019).
- [53] C. A. González-Gutiérrez, J. Román-Roche y D. Zueco, Distant emitters in ultrastrong waveguide QED: Ground-state properties and non-Markovian dynamics, *Phys. Rev. A* **104**, 053701 (2021).
- [54] Q. Y. Cai y W. Z. Jia, Coherent single-photon scattering spectra for a giant-atom waveguide-QED system beyond the dipole approximation, *Phys. Rev. A* **104**, 033710 (2021).
- [55] H. Yu, X. Zhang, Z. Wang y J. Wang, Rabi oscillation and fractional population via the bound states in the continuum in a giant-atom waveguide QED setup, *Phys. Rev. A* **111**, 053710 (2025).
- [56] I Rotter y J. P. Bird, A review of progress in the physics of open quantum systems: theory and experiment, *Reports on Progress in Physics* **78**, 114001 (2015).
- [57] H.-P. Breuer y P. F., *The theory of open quantum systems* (Oxford University Press, 2003).
- [58] H. J. Carmichael, *Statistical methods in quantum optics I: master equations and Fokker-Planck equations* (Springer Science & Business Media, 2013).
- [59] A. C. Y. Li, F Petruccione y J. Koch, Perturbative approach to Markovian open quantum systems, *Scientific Reports* **4**, 4887 (2014).

- [60] A. Chakraborty y R. Sensarma, Power-law tails and non-Markovian dynamics in open quantum systems: An exact solution from Keldysh field theory, *Phys. Rev. B* **97**, 104306 (2018).
- [61] E. G. D. Torre, S. Diehl, M. D. Lukin, S. Sachdev y P. Strack, Keldysh approach for nonequilibrium phase transitions in quantum optics: Beyond the Dicke model in optical cavities, *Phys. Rev. A* **87**, 023831 (2013).
- [62] M. V. Feigel'man, A. I. Larkin y M. A. Skvortsov, Keldysh action for disordered superconductors, *Phys. Rev. B* **61**, 12361-12388 (2000).
- [63] K. Dunnett y M. H. Szymańska, Keldysh field theory for nonequilibrium condensation in a parametrically pumped polariton system, *Phys. Rev. B* **93**, 195306 (2016).
- [64] D. Zueco y J. García-Ripoll, Ultrastrongly dissipative quantum Rabi model, *Phys. Rev. A* **99**, 013807 (2019).
- [65] G. Lyu, K. Kottmann, M. B. Plenio y M.-J. Hwang, Multicritical dissipative phase transitions in the anisotropic open quantum Rabi model, *Phys. Rev. Res.* **6**, 033075 (2024).
- [66] F. m. c. Damanet, A. J. Daley y J. Keeling, Atom-only descriptions of the driven-dissipative Dicke model, *Phys. Rev. A* **99**, 033845 (2019).
- [67] A. L. Grimsmo y A. S. Parkins, Dissipative Dicke model with nonlinear atom-photon interaction, *Journal of Physics B: Atomic, Molecular and Optical Physics* **46**, 224012 (2013).
- [68] P. Kirton y J. Keeling, Suppressing and Restoring the Dicke Superradiance Transition by Dephasing and Decay, *Phys. Rev. Lett.* **118**, 123602 (2017).
- [69] T. D. Farokh Mivehvar Francesco Piazza y H. Ritsch, Cavity QED with quantum gases: new paradigms in many-body physics, *Advances in Physics* **70**, 1-153 (2021).
- [70] B. Zhu, J. Marino, N. Y. Yao, M. D. Lukin y E. A. Demler, Dicke time crystals in driven-dissipative quantum many-body systems, *New Journal of Physics* **21**, 073028 (2019).
- [71] K. Baumann, R. Mottl, F. Brennecke y T. Esslinger, Exploring Symmetry Breaking at the Dicke Quantum Phase Transition, *Phys. Rev. Lett.* **107**, 140402 (2011).
- [72] K. Baumann, C. Guerlin, F. Brennecke y T. Esslinger, Dicke quantum phase transition with a superfluid gas in an optical cavity, *Nature* **464**, 1301-1306 (2010).
- [73] K. Debnath y A. B. Bhattacharjee, Non-equilibrium Dynamics of an Optomechanical Dicke Model, *Communications in Theoretical Physics* **64**, 39 (2015).
- [74] L. Lamata, Digital-analog quantum simulation of generalized Dicke models with superconducting circuits, *Scientific Reports* **7**, 43768 (2017).
- [75] A Mezzacapo, U Las Heras, J. S. Pedernales, L DiCarlo, E Solano y L Lamata, Digital Quantum Rabi and Dicke Models in Superconducting Circuits, *Scientific Reports* **4**, 7482 (2014).
- [76] C. F. Lo, Spectral collapse in multiqubit two-photon Rabi model, *Scientific Reports* **11**, 5409 (2021).

- [77] A. Frisk Kockum, A. Miranowicz, S. De Liberato, S. Savasta y F. Nori, Ultrastrong coupling between light and matter, *Nature Reviews Physics* **1**, 19–40 (2019).
- [78] L. Guo, A. F. Kockum, F. Marquardt y G. Johansson, Oscillating bound states for a giant atom, *Phys. Rev. Res.* **2**, 043014 (2020).
- [79] J. F. Poyatos, J. I. Cirac y P. Zoller, Quantum Reservoir Engineering with Laser Cooled Trapped Ions, *Phys. Rev. Lett.* **77**, 4728-4731 (1996).
- [80] S Diehl, A Micheli, A Kantian, B Kraus, H. P. Büchler y P Zoller, Quantum states and phases in driven open quantum systems with cold atoms, *Nature Physics* **4**, 878-883 (2008).
- [81] E. K. Twyeffort Irish, Generalized Rotating-Wave Approximation for Arbitrarily Large Coupling, *Phys. Rev. Lett.* **99**, 173601 (2007).
- [82] C. A. González-Gutiérrez, J. Román-Roche y D. Zueco, Distant emitters in ultrastrong waveguide QED: Ground-state properties and non-Markovian dynamics, *Phys. Rev. A* **104**, 053701 (2021).
- [83] J. Peng, J. Zheng, J. Yu, P. Tang, G. A. Barrios, J. Zhong, E. Solano, F. Albarrán-Arriagada y L. Lamata, One-Photon Solutions to the Multiqubit Multimode Quantum Rabi Model for Fast *W*-State Generation, *Phys. Rev. Lett.* **127**, 043604 (2021).
- [84] A. Kamenev, *Field theory of non-equilibrium systems* (Cambridge University Press, 2023).
- [85] J. Rammer, *Quantum Field Theory of Non-equilibrium States* (2011).
- [86] C. Wetterich, Exact evolution equation for the effective potential, *Physics Letters B* **301**, 90-94 (1993).
- [87] D. G. Angelakis, M. F. Santos y S. Bose, Photon-blockade-induced Mott transitions and *XY* spin models in coupled cavity arrays, *Phys. Rev. A* **76**, 031805 (2007).
- [88] G Lindblad, On the generators of quantum dynamical semigroups, *Communications in Mathematical Physics* **48**, 119-130 (1976).
- [89] U. Weiss, *Quantum dissipative systems* (World Scientific, 2012).
- [90] R. Lundgren, A. V. Gorshkov y M. F. Maghrebi, Nature of the nonequilibrium phase transition in the non-Markovian driven Dicke model, *Phys. Rev. A* **102**, 032218 (2020).
- [91] O. Scarlatella y M. Schiró, *Dissipation-Induced Superradiance in a Non-Markovian Open Dicke Model*, 2016.