

TRABAJO DE INVESTIGACIÓN

TRANSICIONES DE FASE TOPOLÓGICAS EN MATERIA CONDENSADA

DEL MODELO DE ISING A LA CADENA DE KITAEV

SISTEMAS COMPLEJOS

Daniel Michel Pino González

Máster en Física Teórica

Curso académico 2021-22

TOPOLOGÍA EN MATERIA CONDENSADA

• Fases SPT y estados de borde

DE LA TEORÍA DE LANDAU AL ORDEN TOPOLÓGICO

- Fases de la materia y la teoría de Landau
- Orden topológico

DEL MODELO DE ISING CLÁSICO AL MODELO DE ISING TRANSVERSO

- Correspondencia entre los modelos de Ising clásico y cuántico
- El modelo de Ising transverso
- Fases cuánticas en el modelo de Ising transverso
- Dualidad de Kramers-Wannier

DEL MODELO DE ISING A LA CADENA DE KITAEV

- Transformaciones de Jordan-Wigner
- Transformaciones de Bogoliubov
- Majorana zero-modes en la cadena de Kitaev

INEQUIVALENCIA FÍSICA DE LOS MODELOS DE ISING Y KITAEV



DEL MODELO DE ISING CLÁSICO

AL MODELO DE ISING TRANSVERSO

EL MODELO DE ISING TRANSVERSO

Transverse field Ising model (TFIM)

Considérese el hamiltoniano cuántico de la cadena unidimensional de Ising transverso,

$$\hat{H}_{\text{TFIM}} = -Jg \sum_{i} \hat{\sigma}_{i}^{x} - J \sum_{\langle ij \rangle} \hat{\sigma}_{i}^{z} \hat{\sigma}_{j}^{z}$$

donde g es un parámetro de acoplo con un campo transverso a la cadena y J es un prefactor de escala con dimensiones de energía.

Los operadores son matrices de Pauli que cumplen el álgebra su(2),

$$[\hat{\sigma}_i^{\alpha}, \hat{\sigma}_j^{\beta}] = 2i\delta_{ijk}\epsilon_{\alpha\beta\gamma}\hat{\sigma}_k^{\gamma} \quad , \quad \alpha = x, y, z$$

Correspondencia con el modelo de Ising clásico

Suele existir un mapa uno-a-uno entre las **transiciones cuánticas a temperatura cero** en D dimensiones y las **transiciones térmicas** que presenta su análogo clásico (D + z)-dimensional, por lo que ambos sistemas pertenecen a la misma **clase de universalidad**.

En modelos con transiciones de fase de orden-desorden, debido al **ajuste lineal** de la energía con la longitud de correlación, el exponente dinámico **es siempre la unidad** en sistemas puros.

El TFIM 1D emerge como el **límite de la matriz de transferencia** efectiva de del modelo de Ising clásico e isotrópico sobre una malla cuadrada.

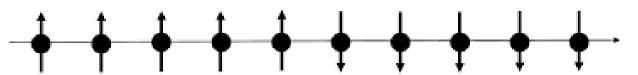


Figura 7: Representación de una cadena de espines. [5] H. Moriya, IOP Pub. 2019 6 (2019).



DEL MODELO DE ISING TRANSVERSO



```
#include <stdio.h>
#include <stdbool.h>
#include <string.h>
#include <math.h>
#include <lapacke.h>
#include "include/def.h"
#include <time.h>
int main(int argc, char **argv) {
   time t t 0, t 1;
   t 0 = time(NULL);
   int length = 10;
   float g = 2;
    tsbasis * sbasis = init sbasis(length);
   tvbasis * vbasis = init vbasis(length);
    basis states(sbasis, vbasis);
   tsmatrix * Hmatrix = H(sbasis, g);
   tspectrum * spectrum = eigenvalues(Hmatrix);
    float M = magnetization expectation value(vbasis,
                        spectrum->eigvectors->data[0],
                        length);
   t 1 = time(NULL);
    printf("Timelapse: %ld seconds\n", (t 1 - t 0));
    return 0;
```

- i. Base vectorial de estados
- ii. Hamiltoniano cuántico
- iii. Espectro de energía
- iv. Valor esperado de la magnetización



```
#include <stdio.h>
#include <stdbool.h>
#include <string.h>
#include <math.h>
#include <lapacke.h>
#include "include/def.h"
#include <time.h>
int main(int argc, char **argv) {
    time t t 0, t 1;
    t 0 = time(NULL);
    int length = 10;
    float q = 2;
    tsbasis * sbasis = init sbasis(length);
    tvbasis * vbasis = init vbasis(length);
    basis states(sbasis, vbasis);
    tsmatrix * Hmatrix = H(sbasis, g);
    tspectrum * spectrum = eigenvalues(Hmatrix);
    float M = magnetization expectation value(vbasis,
                        spectrum->eigvectors->data[0],
                        length);
    t 1 = time(NULL);
    printf("Timelapse: %ld seconds\n", (t 1 - t 0));
    return 0;
```

- Base vectorial de estados
- ii. Hamiltoniano cuántico
- iii. Espectro de energía
- iv. Valor esperado de la magnetización



BASE VECTORIAL DE ESTADOS

```
#include <stdio.h>
#include <stdbool.h>
#include <string.h>
#include <math.h>
#include <lapacke.h>
#include "include/def.h"
#include <time.h>
int main(int argc, char **argv) {
    time t t 0, t 1;
    t 0 = time(NULL);
    int length = 10;
    float q = 2;
    tsbasis * sbasis = init sbasis(length);
    tvbasis * vbasis = init vbasis(length);
    basis states(sbasis, vbasis);
    tsmatrix * Hmatrix = H(sbasis, g);
    tspectrum * spectrum = eigenvalues(Hmatrix);
    float M = magnetization expectation value(vbasis,
                        spectrum->eigvectors->data[0],
                        length);
    t 1 = time(NULL);
    printf("Timelapse: %ld seconds\n", (t 1 - t 0));
    return 0;
```

```
// SBASIS
typedef struct {
    tsmatrix * state matrix;
                                  // (2D-array) basis states
   int nstates;
                                  // number of states
    int length;
                                  // chain length
} tsbasis;
// VBASIS
typedef struct {
                                 // (2D-array) basis vectors
    tsmatrix * vector matrix;
   int nvectors;
                                  // number of vectors
   int * nup;
                                  // number of spin-up
} tvbasis;
```

STATE BASIS		
length	2	
nstates	$2^{L} = 4$	
state 1	natrix	
0	0	
0	1	
1	0	
1	1	

VECTOR BASIS				
nvectors			4	
vector matrix			nup	
0	0	0	1	0
0	0	1	0	1
0	1	0	0	1
1	0	0	0	2



BASE VECTORIAL DE ESTADOS

```
void basis states(tsbasis *sbasis, tvbasis *vbasis) {
    int n;
    for (int i = 0; i < sbasis->nstates; i++) {
        for (int j = 0; j < sbasis -> length; <math>j++) {
            sbasis->data[i]->data[j] = n%2;
            n /= 2;
    for (int i = 0; i < sbasis->nstates; i++) {
        tvector * aux vector = init vector(sbasis->nstates);
        int nup = 0;
        if (sbasis->data[i]->data[0] == 1) {
            aux vector->data[0] = 1;
            nup = 1;
        } else {
            aux vector->data[1] = 1;
        aux vector->length = 2;
        for (int j = 1; j < sbasis -> length; <math>j++) {
            tensor_vector_product(aux vector, sbasis->data[i]->data[j]);
            nup += sbasis->data[i]->data[j];
        int pos1;
        for (int j = 0; j < vbasis->nvectors; <math>j++) {
            if (aux vector->data[j] == 1) {
                pos1 = j;
                vbasis->nup[j] = nup;
        for (int j = 0; j < vbasis->nvectors; <math>j++) {
            vbasis->vector matrix->data[pos1][j] = aux vector->data[j];
        free(aux vector);
```

STATE BASIS		
length	2	
nstates	$2^{L} = 4$	
state 1	matrix	
0	0	
0	1	
1	0	
1	1	

0	mod(2)
1	mod(2)
2	mod(2)
3	mod(2)

VECTOR BASIS					
	nv	4			
vector matrix			nup		
0	0	0	1	0	
0	0	1	0	1	
0	1	0	0	1	
1	0	0	0	2	

$$[0] = (0, 1)$$

$$[1] = (1, 0)$$

$$[0, 0] = (0, 1) \otimes (0, 1) = (0, 0, 0, 1)$$



```
#include <stdio.h>
#include <stdbool.h>
#include <string.h>
#include <math.h>
#include <lapacke.h>
#include "include/def.h"
#include <time.h>
int main(int argc, char **argv) {
    time t t 0, t 1;
    t 0 = time(NULL);
    int length = 10;
    float q = 2;
    tsbasis * sbasis = init sbasis(length);
    tvbasis * vbasis = init vbasis(length);
    basis states(sbasis, vbasis);
    tsmatrix * Hmatrix = H(sbasis, g);
    tspectrum * spectrum = eigenvalues(Hmatrix);
    float M = magnetization expectation value(vbasis,
                        spectrum->eigvectors->data[0],
                        length);
    t 1 = time(NULL);
    printf("Timelapse: %ld seconds\n", (t 1 - t 0));
    return 0;
```

- Base vectorial de estados
- ii. Hamiltoniano cuántico
- iii. Espectro de energía
- iv. Valor esperado de la magnetización



HAMILTONIANO CUÁNTICO

```
#include <stdio.h>
#include <stdbool.h>
#include <string.h>
#include <math.h>
#include <lapacke.h>
#include "include/def.h"
#include <time.h>
int main(int argc, char **argv) {
    time t t 0, t 1;
    t 0 = time(NULL);
   int length = 10;
    float q = 2;
    tsbasis * sbasis = init sbasis(length);
    tvbasis * vbasis = init vbasis(length);
    basis states(sbasis, vbasis);
    tsmatrix * Hmatrix = H(sbasis, g);
    tspectrum * spectrum = eigenvalues(Hmatrix);
    float M = magnetization expectation value(vbasis,
                        spectrum->eigvectors->data[0],
                        length);
   t 1 = time(NULL):
    printf("Timelapse: %ld seconds\n", (t 1 - t 0));
    return 0;
```

```
tsmatrix * hamiltonian(int length, float g) {
    int a;
    int dim = (int)(pow(2, length)+le-9);
    tsmatrix * Hmatrix = init square matrix(dim, dim);
    tsmatrix * sigma zz = init square matrix(4,4);
    sigma zz -> data[0][0] = -1;
    sigma zz -> data[1][1] = 1;
   sigma zz \rightarrow data[2][2] = 1;
   sigma zz -> data[3][3] = -1;
    sum matrix(Hmatrix, tensor matrix product(sigma zz, identity matrix((int)(pow(2, length-2)+le-9))), 1);
    for (int i = 1; i < (length-2); i++) {
       sum matrix(Hmatrix, tensor matrix product(
                            tensor matrix product(identity matrix((int)(pow(2, i)+le-9)), sigma zz),
                            identity matrix((int)(pow(2, length-i-2)+le-9))),
                            1);
    sum matrix(Hmatrix, tensor matrix product(identity matrix((int)(pow(2, length-2)+le-9)), sigma zz), 1);
    tsmatrix * sigma x = init square matrix(2,2);
    sigma x -> data[1][0] = -1;
    sigma x -> data[0][1] = -1;
    sum matrix(Hmatrix, tensor matrix product(sigma x, identity matrix((int)(pow(2, length-1)+1e-9))), g);
    for (int i = 1; i < (length-1); i++) {
       sum matrix(Hmatrix, tensor matrix product(
                            tensor matrix product(identity matrix((int)(pow(2, i)+le-9)), sigma x),
                            identity matrix((int)(pow(2, length-i-1)+le-9))),
                            g);
    sum matrix(Hmatrix, tensor matrix product(identity matrix((int)(pow(2, length-1)+le-9)), sigma x), g);
    return Hmatrix;
```

$$\hat{H}_{TFIM} = -Jg \sum_{i} \hat{\sigma}_{i}^{x} - J \sum_{\langle ij \rangle} \hat{\sigma}_{i}^{z} \hat{\sigma}_{j}^{z}$$



$$\hat{H}_{\text{TFIM}} = -Jg \sum_{i} \hat{\sigma}_{i}^{x} - J \sum_{\langle ij \rangle} \hat{\sigma}_{i}^{z} \hat{\sigma}_{j}^{z}$$

$$\hat{\sigma}_{i}^{x} = \mathbb{I}_{i-1} \otimes \hat{\sigma}^{x} \otimes \mathbb{I}_{N-i}$$

$$\hat{\sigma}_{i}^{z} \hat{\sigma}_{i-1}^{z} = \mathbb{I}_{i-1} \otimes (\hat{\sigma}^{z} \otimes \hat{\sigma}^{z}) \otimes \mathbb{I}_{N-i-1}$$

HAMILTONIANO CUÁNTICO

```
tsmatrix * hamiltonian(int length, float g) {
   int a;
   int dim = (int)(pow(2, length)+le-9);
   tsmatrix * Hmatrix = init square matrix(dim, dim);
   tsmatrix * sigma zz = init square matrix(4,4);
   sigma zz -> data[0][0] = -1;
   sigma zz -> data[1][1] = 1;
   sigma zz -> data[2][2] = 1;
   sigma zz -> data[3][3] = -1;
   sum matrix(Hmatrix, tensor matrix product(sigma zz, identity matrix((int)(pow(2, length-2)+le-9))), 1);
    for (int i = 1; i < (length-2); i++) {
       sum matrix(Hmatrix, tensor matrix product(
                            tensor matrix product(identity matrix((int)(pow(2, i)+le-9)), sigma zz),
                            identity matrix((int)(pow(2, length-i-2)+le-9))),
                            1);
   sum matrix(Hmatrix, tensor matrix product(identity matrix((int)(pow(2, length-2)+1e-9)), sigma zz), 1);
    tsmatrix * sigma x = init square matrix(2,2);
    sigma x -> data[1][0] = -1;
   sigma x -> data[0][1] = -1;
   sum matrix(Hmatrix, tensor matrix product(sigma x, identity matrix((int)(pow(2, length-1)+le-9))), g);
    for (int i = 1; i < (length-1); i++) {
       sum matrix(Hmatrix, tensor matrix product(
                            tensor matrix product(identity matrix((int)(pow(2, i)+le-9)), sigma x),
                            identity matrix((int)(pow(2, length-i-1)+le-9))),
                            g);
   sum matrix(Hmatrix, tensor matrix product(identity matrix((int)(pow(2, length-1)+le-9)), sigma x), g);
    return Hmatrix;
```



```
#include <stdio.h>
#include <stdbool.h>
#include <string.h>
#include <math.h>
#include <lapacke.h>
#include "include/def.h"
#include <time.h>
int main(int argc, char **argv) {
    time t t 0, t 1;
    t 0 = time(NULL);
    int length = 10;
    float q = 2;
    tsbasis * sbasis = init sbasis(length);
    tvbasis * vbasis = init vbasis(length);
    basis states(sbasis, vbasis);
    tsmatrix * Hmatrix = H(sbasis, g);
    tspectrum * spectrum = eigenvalues(Hmatrix);
    float M = magnetization expectation value(vbasis,
                        spectrum->eigvectors->data[0],
                        length);
    t 1 = time(NULL);
    printf("Timelapse: %ld seconds\n", (t 1 - t 0));
    return 0;
```

- Base vectorial de estados
- ii. Hamiltoniano cuántico
- iii. Espectro de energía
- iv. Valor esperado de la magnetización



ESPECTRO DE ENERGÍA

```
#include <stdio.h>
#include <stdbool.h>
#include <string.h>
#include <math.h>
#include <lapacke.h>
#include "include/def.h"
#include <time.h>
int main(int argc, char **argv) {
    time t t 0, t 1;
   t 0 = time(NULL);
   int length = 10;
    float q = 2:
    tsbasis * sbasis = init sbasis(length);
    tvbasis * vbasis = init vbasis(length);
    basis states(sbasis, vbasis);
    tsmatrix * Hmatrix = H(sbasis, g);
    tspectrum * spectrum = eigenvalues(Hmatrix);
    float M = magnetization expectation value(vbasis,
                        spectrum->eigvectors->data[0],
                        length);
   t 1 = time(NULL):
    printf("Timelapse: %ld seconds\n", (t 1 - t 0));
    return 0;
```

```
tspectrum * eigenvalues(tsmatrix *Hmatrix) {
   int dim = Hmatrix->nrow;
   tspectrum * spectrum = init spectrum(dim, dim); // (tspectrum) initialize spectrum
   int INFO = 1;
                   // (int) out-parameter of LAPACKE ssyev function
                           // = 0: successful exit
                           // < 0: if INFO = -i, the i-th argument had an illegal value
                           // > 0: if INFO = i, the algorithm failed to converge; i off-diagonal elements of an
                               // intermediate tridiagonal form did not converge to zero
   tvector * matrix array = init vector(Hmatrix->ncol*Hmatrix->nrow);// (ncol*nrow Hmatrix vector) conversion
                                                                          // from tsmatrix to float-array
   for (int i = 0; i < Hmatrix->nrow; i++) {
                                                                          // for each row
       for (int j = 0; j < Hmatrix->ncol; <math>j++) {
                                                                          // and for each column
           matrix_array->data[i*Hmatrix->nrow+j] = Hmatrix->data[i][j];  // insert matrix elements into the
           //printf("%f ", matrix array->data[i*Hmatrix->nrow+j]);
                                                                       // float-array matrix array->data
   //LAPACKE ssyev(int matrix layout, char jobz, char uplo, lapack int n, float* a, lapack int lda, float* w);
   INFO = LAPACKE ssyev(LAPACK COL MAJOR, 'V', 'L', dim, matrix array->data, dim, spectrum->eiqvals);
   if (INFO > 0) {
       printf("the algorithm failed to compute eigenvalues.\n");
       exit(1);
   // copy eigenvectors from matrix array->data[] to eigvector matrix->data[][]
   for (int i = 0; i < Hmatrix -> nrow; i++) {
       for (int j = 0; j < Hmatrix->ncol; j++) {
           spectrum->eigvectors->data[i][j] = matrix array->data[i*Hmatrix->nrow+j];
   return spectrum;
```



```
L A P A C K
L -A P -A C -K
L A P A -C -K
L -A P -A -C K
L A -P -A C K
L -A -P A C K
L -A -P A C -K
```



```
#include <stdio.h>
#include <stdbool.h>
#include <string.h>
#include <math.h>
#include <lapacke.h>
#include "include/def.h"
#include <time.h>
int main(int argc, char **argv) {
    time t t 0, t 1;
    t 0 = time(NULL);
    int length = 10;
    float q = 2;
    tsbasis * sbasis = init sbasis(length);
    tvbasis * vbasis = init vbasis(length);
    basis states(sbasis, vbasis);
    tsmatrix * Hmatrix = H(sbasis, g);
    tspectrum * spectrum = eigenvalues(Hmatrix);
    float M = magnetization expectation value(vbasis,
                        spectrum->eigvectors->data[0],
                        length);
    t 1 = time(NULL);
    printf("Timelapse: %ld seconds\n", (t 1 - t 0));
    return 0;
```

- Base vectorial de estados
- ii. Hamiltoniano cuántico
- iii. Espectro de energía
- iv. Valor esperado de la magnetización



```
#include <stdio.h>
#include <stdbool.h>
#include <string.h>
#include <math.h>
#include <lapacke.h>
#include "include/def.h"
#include <time.h>
int main(int argc, char **argv) {
    time t t 0, t 1;
    t 0 = time(NULL);
   int length = 10;
    float q = 2:
    tsbasis * sbasis = init sbasis(length);
    tvbasis * vbasis = init vbasis(length);
    basis states(sbasis, vbasis);
    tsmatrix * Hmatrix = H(sbasis, g);
    tspectrum * spectrum = eigenvalues(Hmatrix);
    float M = magnetization expectation value(vbasis,
                        spectrum->eigvectors->data[0],
                        length);
    t 1 = time(NULL);
    printf("Timelapse: %ld seconds\n", (t 1 - t 0));
    return 0;
```

```
float magnetization_expectation_value(tvbasis *vbasis, float *state, int length) {
   float M = 0;

   for (int i = 0; i < vbasis->nvectors; i++) {
       M += pow(state[i], 2)*abs(2*vbasis->nup[i]- length);
   }

   M /= (float) length;
   return M;
}
```

$$\mathbf{v} = (v_1, v_2, \dots, v_N) = v_1 \, \mathbf{e}_1 + v_2 \, \mathbf{e}_2 + \dots + v_N \, \mathbf{e}_N$$

$$\langle n_{\uparrow}, n_{\downarrow} | \, M \, | n_{\uparrow}, n_{\downarrow} \rangle = \frac{1}{2} (n_{\uparrow} - n_{\downarrow}) \, \langle n_{\uparrow}, n_{\downarrow} \, | n_{\uparrow}, n_{\downarrow} \rangle \quad , \quad n_{\downarrow} = N - n_{\uparrow}$$

FASES CUÁNTICAS EN EL MODELO DE ISING TRANSVERSO

Simetría Z₂ del modelo de Ising transverso

El hamiltoniano del TFIM es invariante bajo las transformaciones unitarias de volteo de espín,

$$\hat{\zeta} = \prod_{i} \hat{\sigma}_{i}^{x},$$

$$\hat{\zeta} | \uparrow \uparrow \downarrow \cdots \rangle = | \downarrow \downarrow \uparrow \cdots \rangle \quad , \quad \hat{\zeta}^{2} | \uparrow \uparrow \downarrow \cdots \rangle = | \uparrow \uparrow \downarrow \cdots \rangle$$

que corresponde a una simetría Z₂ del sistema.

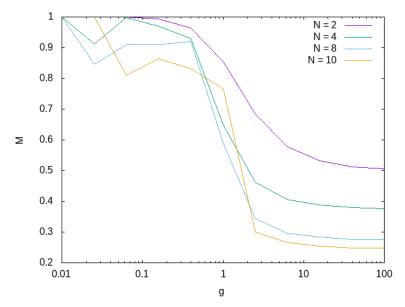


Figura 8: Transición de fase en el TFIM modulada por la magnetización. Simulación por ordenador propia.

Fase desordenada (paramagnética)

Cuando g >> 1, sobrevive el **término de campo** y el sistema posee un único estado fundamental,

$$|\psi_0\rangle = |\rightarrow\rightarrow\rightarrow\cdots\rangle,$$

que **preserva la simetría Z_2** del sistema. El término perturbativo mueve una excitación de cuasipartícula a sus primeros vecinos,

$$\langle \psi_i | \hat{V} | \psi_j \rangle = -J(\delta_{j,i-1} + \delta_{j,i+1})$$

Fase ordenada (ferromagnética)

Cuando g << 1, predomina la **correlación de espines** y el sistema posee un estado fundamental con degeneración,

$$|\psi_{\uparrow}\rangle = |\uparrow\uparrow\uparrow\cdots\rangle$$
 , $|\psi_{\downarrow}\rangle = |\downarrow\downarrow\downarrow\cdots\rangle$

que **rompe la simetría Z_2** del sistema, y desaparece con teoría perturbativa. El término de campo mueve fronteras de dominio a próximos vecinos,

$$\phi_{i+\frac{1}{2}} = |\cdots\uparrow\underbrace{\uparrow}_{i} \vdots \underbrace{\downarrow}_{i+1} \downarrow \cdots\rangle$$



DEL MODELO DE ISING A LA CADENA DE KITAEV



TRANSFORMACIONES DE JORDAN-WIGNER

De espines a fermiones

Aplicamos una transformación de Jordan-Wigner, que define unos operadores no locales que recuperan el álgebra de Grassmann,

$$\hat{c}_i = \prod_{j < i} (\hat{\sigma}_j^z) \hat{\sigma}_i^+ \quad , \quad \hat{c}_i^{\dagger} = \hat{\sigma}_i^- \prod_{j < i} (\hat{\sigma}_j^z)$$

$$\hat{c}_i \hat{c}_j = -\hat{c}_j \hat{c}_i \quad , \quad \hat{c}_i^2 = (\hat{c}_i^{\dagger})^2 = 0 \quad , \quad \hat{c}_i \hat{c}_i^{\dagger} + \hat{c}_i^{\dagger} \hat{c}_i = 1$$

Hallando su transformación inversa.

$$\hat{\sigma}_{i}^{x} = 1 - 2\hat{c}_{i}^{\dagger}\hat{c}_{i}$$
 , $\hat{\sigma}_{i}^{z} = -\prod_{j < i} (1 - 2\hat{c}_{j}^{\dagger}\hat{c}_{j})(\hat{c}_{i} + \hat{c}_{i}^{\dagger})$

podemos reescribir el hamiltoniano del TFIM como

$$\hat{H}_{TFIM} = -J \sum_{i} \left(g - 2g \hat{c}_{i}^{\dagger} \hat{c}_{i} + \hat{c}_{i+1} \hat{c}_{i} + \hat{c}_{i}^{\dagger} \hat{c}_{i+1}^{\dagger} + \hat{c}_{i}^{\dagger} \hat{c}_{i+1} + \hat{c}_{i+1}^{\dagger} \hat{c}_{i} \right)$$

Condiciones de contorno

Atendiendo a las condiciones de contomo del sistema de Ising, si éste posee **condiciones periódicas**, la cadena de fermiones tendrá condiciones periódicas (antiperiódicas) si el número de fermiones es par (impar).

Una cadena abierta de espines se mapea sobre una cadena abierta de espines. Sólo bajo estas condiciones aparecerán *Majorana zero-modes* (MZM) relacionados con estados de borde con degeneración topológica.

Este sistema se corresponde con el **hamiltoniano de Kitaev** de superconductores *p-wave*,

$$\hat{H}_{\text{Kitaev}} = \sum_{j=1}^{N} \left[\underbrace{-\frac{t}{2} (\hat{c}_{j+1}^{\dagger} \hat{c}_{j} + \hat{c}_{j}^{\dagger} \hat{c}_{j+1})}_{\text{enlace fuerte}} - \underbrace{\mu \hat{c}_{j}^{\dagger} \hat{c}_{j}}_{\text{potencial químico}} + \underbrace{\frac{\Delta}{2} (\hat{c}_{j+1}^{\dagger} \hat{c}_{j}^{\dagger} + \hat{c}_{j} \hat{c}_{j+1})}_{\text{superconducción } p\text{-wave en campo medio}} \right]$$

con potencial químico igual a 2g, y un término de *hopping* y un gap superconductor iguales a 2.

TRANSFORMACIONES DE BOGOLIUBOV

Transformación de Fourier

Podemos representar los operadores fermiónicos en la base de momentos, tal que

$$\hat{c}_k = \frac{1}{\sqrt{N}} \sum_j \hat{c}_j e^{ikx_j}$$

Así, podemos definir un operador de paridad partículahueco que da valor de la simetría del sistema,

$$\hat{\mathcal{P}} = \prod_{k} \hat{\tau}_{k}^{x} \hat{\kappa} \quad , \quad \hat{\tau}^{x} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$$

Diagonalización

Ahora, podemos aplicar una transformación de Bogoliubov, definiendo nuevos operadores fermiónicos de cuasipartículas

$$\hat{\gamma}_k = u_k \hat{c}_k - i v_k \hat{c}_{-k}^{\dagger} \quad , \quad \hat{\gamma}_k^{\dagger} = u_k^* \hat{c}_k^{\dagger} + i v_k^* \hat{c}_{-k}$$

de tal forma que el hamiltoniano de Ising queda diagonalizado,

$$\hat{H}_{\text{diag}} = \sum_{k} \epsilon_k \left(\hat{\gamma}_k^{\dagger} \hat{\gamma}_k - \frac{1}{2} \right) \quad , \quad \epsilon_k = 2J\sqrt{1 + g^2 - 2g\cos(k)}$$

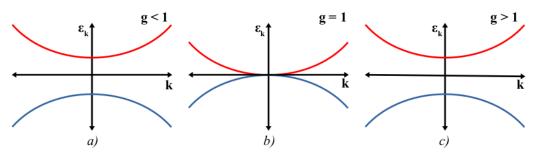


Figura 9: Relación de dispersión con simetría partícula-hueco. [6] K. Chhajed, Res. 26 (2021).

MAJORANA ZERO-MODES EN LA CADENA DE KITAEV

Fermiones de Majorana

Se definen formalmente los operadores de Majorana como

$$\hat{a}_{j} = \hat{c}_{j}^{\dagger} + \hat{c}_{j}$$
 , $\hat{b}_{j} = i(\hat{c}_{j} - \hat{c}_{j})$ $\hat{a}_{j}^{\dagger} = \hat{a}_{j}, \, \hat{b}_{j}^{\dagger} = \hat{b}_{j}$

tales que, en términos de estos operadores, el hamiltoniano de Ising toma la forma

$$\hat{H}_{\text{Majorana}} = iJ \sum_{j} \left(\hat{a}_{j} \hat{b}_{j+1} + g \hat{a}_{j} \hat{b}_{j} \right)$$

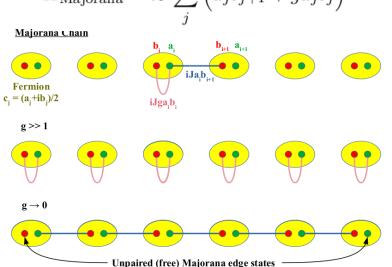


Figura 10: Interpretación de una cadena de fermiones mediante operadores de Majorana y sus diferentes fases topológicas.

[4] K. Chhajed, Resonance, vol. 26 (2021).

Estados de borde no triviales

En el límite cuando g tiende a cero, aparecen modos de Majorana desapareados de energía cero que construyen conjuntamente un fermión no local,

$$\hat{d}^{\dagger} = \frac{\hat{b}_0 + i\hat{a}_N}{2}$$

tal que se definen los dos estados fundamentales degenerados del sistema a partir de éste como *qubits*,

$$|\uparrow\rangle = \hat{d}^{\dagger}|0\rangle \quad , \quad |\downarrow\rangle = |0\rangle$$



Y AHORA... FERMIONES