

## Transición de fase en la extensión del automata celular Q2R-Potts

Jim Tortella Gana<sup>1\*</sup>, Felipe Urbina<sup>2†</sup>, Felix Borotto<sup>1</sup>

<sup>1</sup>Departamento de Física, Universidad de Concepción, Concepción, Chile.

<sup>2</sup> Vicerrectoría de Investigación, Universidad Mayor, Santiago, Chile.

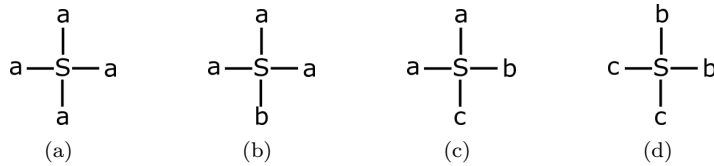
\*jtortella2017@udec.cl, †felipe.urbina@umayor.cl

### Introducción

Esta investigación trata de una extensión del autómata celular llamado Q2R que fue propuesto por Vichniac en la década de los 80's [1] para estudiar el modelo de Ising en dos dimensiones. Aquí, presentaremos la dinámica del automata celular Q2R-Potts [2], el cual, es una representación del clásico modelo de Potts para  $q = 3$  estados. Este modelo presenta características propias de los sistemas físicos, como por ejemplo: una regla determinista, una dinámica reversible, y conserva una cantidad análoga a la energía  $E$ . Para esto, hemos utilizado simulaciones numéricas y herramientas de la mecánica estadística, para construir un diagrama de fase y así cuantificar el valor de la energía crítica del sistema,  $E_c$ , cuya dinámica desarrolla una transición de fase.

### El modelo Q2R-Potts

El autómata celular Q2R-Potts, consiste de un arreglo de tamaño  $L = N \times N$  celdas, donde cada celda representa un estado  $\sigma_i$  el que puede tomar un valor discreto entre tres posibles ( $\sigma_i = a, b, \text{ ó } c$ ). Se considera una vecindad de interacción de 4 vecinos, en la cual si el estado central es  $s$ , interactúan según la regla de evolución en Fig.[1].



**Figura 1: Regla de evolución:** El estado  $s$  evoluciona a  $s'$  según: i) En (a) y (b) tenemos que el estado  $s' = s$ . ii) En (c) y (d) vamos a distinguir tres subcasos. Si  $s = a$ , entonces  $s' = s$ . En el caso que  $s = b$  (c) tendremos que  $s' = c$  (b).

### Cantidades conservativas y no conservativas

Para caracterizar la dinámica del modelo se define la cantidad conservativa llamada Energía[2]:

$$E = -\frac{1}{2} \sum_{i=1}^L \sum_{j \in V_i} \delta_{\sigma_i \sigma_j} \quad M(t) = \sum_{p=0}^2 e^{i\theta_p} n_p(t).$$

donde  $\delta_{\sigma_i \sigma_j}$  corresponde a la delta de Kronecker,  $\sigma_i$  representa un estado central ( $s$ ) y  $\sigma_j$  los estados vecinos. En la energía se tiene que  $\delta_{\sigma_i \sigma_j} = 1$  para  $\sigma_i = \sigma_j$ , y cero para cualquier otro caso. Por otro lado, la variación en el tiempo será caracterizada por la Magnetización  $M(t)$ , donde  $\theta$  es un ángulo que determina la dirección de  $q = 3$  estados igualmente espaciados:  $\theta_p = \frac{2\pi p}{3}$ ,  $p = 0, 1, 2$ .

### Referencias

- [1] Gérard Y. Vichniac. Simulating physics with cellular automata. Physica D: Nonlinear Phenomena, 10(1-2):96 - 116, 1984.
- [2] Y. Pomeau and G. Y. Vichniac. Extensions of Q2R: Potts model and other lattices. 1988 J. Phys A: Math. Gen 21 3297.