# MONTE CARLO SİMÜLASYONU VE METROPOLİS ALGORİTMASI

MUHAMMED ÇAĞLAR TUFAN

DANIŞMAN: AYBEY MOĞULKOÇ

# İÇİNDEKİLER

MONTE CARLO SİMÜLASYONU NEDİR?	1
MONTE CARLO SİMÜLASYONU ÖRNEKLERİ	2
π DEĞERİNİN YAKLAŞIK OLARAK ELDE EDİLMESİ	2
3B DİJİTAL BİR SAHNENİN IŞIKLANDIRILMASI	3
2B UZAYDA SPİN SİSTEMİNİN MANYETİZASYONUNUN İSİNG MODELİ İLE M CARLO SİMÜLASYONU	
İSİNG MODELİ	6
MONTE CARLO SİMÜLASYONUNUN HAZIRLANIŞI VE ELDE EDİLEN VERİLER YORUMU	
2B UZAYDA SPİN SİSTEMİNİN MAGNETİZASYONUNUN KLASİK HEİSENBERC İLE MONTE CARLO SİMÜLASYONU	
KLASİK HEİSENBERG MODELİ	14
MONTE CARLO SİMÜLASYONUNUN HAZIRLANIŞI VE ELDE EDİLEN VERİLER YORUMU	
KAYNAKÇA	22

#### MONTE CARLO SİMÜLASYONU NEDİR?

Monte Carlo simülasyonu, 1940'larda Manhattan Projesi'nin bir parçası olarak geliştirilmiştir. Bu yöntem, rastgele sayılar üretmek suretiyle, bir sistemin olası davranışlarını modellemek ve analiz etmek için kullanılır. Bu yöntemde simüle edilen sistem rastgeleliğin yardımı ile evrimleşerek istenen veya beklenen duruma ulaşması sağlanır. Dolayısıyla bu yöntemde ele alının örnek uzayın eleman sayısı ne kadar fazla olursa sistemin davranışı daha iyi bir yaklaşıklıkla gözlemlenebilir. Bu yöntem, ismini, Las Vegas'taki ünlü Monte Carlo kumarhanelerinden almıştır. Bazı kaynaklara göre, ismini, Monako'da bulunan ve kumarhaneleriyle meşhur olan zengin semt şehri Monte Carlo'dan almıştır.

Monte Carlo simülasyonu, birçok alanda kullanılmaktadır. Bunlardan bazıları şunlardır:

- Fizik: Monte Carlo yöntemi, fiziksel sistemlerin davranışını modellerken kullanılır. Örneğin, bir nükleer reaktörün performansını analiz etmek veya bir lazerin tasarımını optimize etmek için Monte Carlo simülasyonu kullanılabilir.
- Finans: Monte Carlo simülasyonu, finansal araçların fiyatlandırılması ve risk yönetimi gibi konularda kullanılır. Örneğin, bir hisse senedinin gelecekteki fiyat hareketlerini tahmin etmek veya bir portföyün riskini ölçmek için Monte Carlo simülasyonu kullanılabilir.
- Mühendislik: Monte Carlo yöntemi, mühendislik tasarımlarının güvenilirliğini ve performansını analiz etmek için kullanılır. Örneğin, bir köprü veya bina tasarımının dayanıklılığını veya bir uçuşun güvenliğini simüle etmek için Monte Carlo simülasyonu kullanılabilir.
- Biyoloji: Monte Carlo simülasyonu, biyolojik sistemlerin davranışını modellerken kullanılır. Örneğin, bir ilacın etkisini veya bir proteinin yapısını analiz etmek için Monte Carlo simülasyonu kullanılabilir.

Monte Carlo simülasyonu, matematiksel modellemeye dayalı diğer analitik yöntemlerin uygulanamadığı durumlarda, belirsizlikleri ele almak için güçlü bir araçtır. Yani belirli bir sistemin davranışını kesin olarak belirlemek için yapılması gereken hesaplama veya işlemlerin maliyetli olduğu durumlarda, sistemin davranışını iyi bir yaklaşıklıkla elde etmek için kullanılabilir.

Monte Carlo simülasyonu farklı yöntemlerle gerçekleştirilebilir ancak belirli bir deseni takip etmektedir:

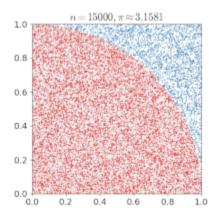
- 1. Olası girdilerden oluşan bir domain tanımlanır
- 2. Domain üzerindeki bir olasılık dağılımından rastgele girdiler oluşturulur
- 3. Girdiler üzerinde deterministik bir hesaplama yapılır
- 4. Sonuçlar toplanır

## MONTE CARLO SİMÜLASYONU ÖRNEKLERİ

#### π DEĞERİNİN YAKLAŞIK OLARAK ELDE EDİLMESİ

Kenar uzunlukları 1 birim olan bir alanı ele alalım. Birim karenin içerisine rastgele yerleştirilen bir noktanın orijine olan uzaklığının 1 birimden az veya eşit olmasının, bu noktanın birim çemberin çeyrek alanının (veya bir sektörünün) içerisinde olduğunu göz önüne alarak  $\pi$  değeri Monte Carlo simülasyonu ile tahmin edilebilir:

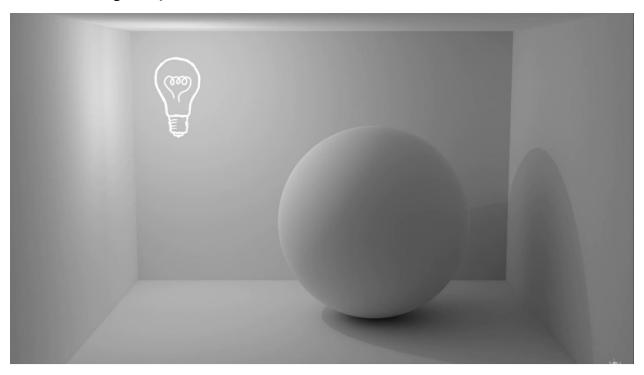
- Bir kare çizilir ve bu karenin içerisine birim çemberin bir sektörüne karşılık gelen alan çizilir
- Kare üzerine belirli sayıda nokta, rastgele konumlara dağıtılır
- Sektörün içerisinde kalan nokta sayısı hesaplanır (yani orijine uzaklığı 1'e eşit veya az olan noktaların sayısı hesaplanır)
- Sektörün içinde kalan nokta sayısının ve dağıtılan toplam nokta sayısına oranı, iki alanın oranının  $(\pi/4)$  bir tahminidir.
- Elde edilen yaklaşık değeri 4'le çarparak  $\pi$  değerinin tahmini elde edilir.



Şekil 1. N=15000 rastgele noktanın dağıtılmasıyla elde edilen yaklaşık  $\pi$  değeri

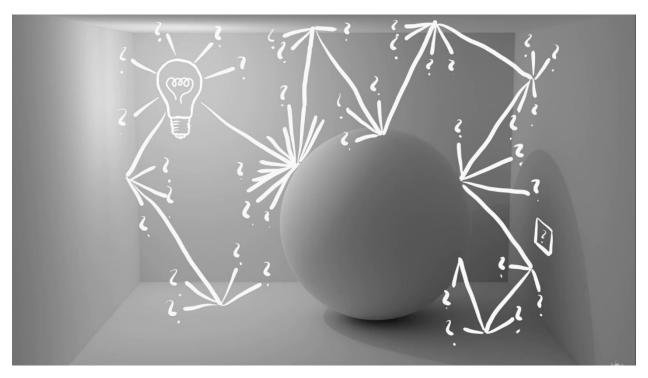
#### 3B DİJİTAL BİR SAHNENİN IŞIKLANDIRILMASI

Elimizde 3 boyutlu dijital, dikdörtgen prizma bir sahnenin olduğunu varsayalım. Bu sahnenin içerisinde ise bir kürenin ve ışık kaynağının aşağıdaki şekilde görüldüğü gibi konumlandırıldığını düşünelim:



Şekil 2. Işıklandırması yapılacak 3 boyutlu dijital sahne

Işık kaynağının her yönde ışık yaydığını ve bu yayılan ışığın tekrar yüzeylerden çok farklı yönlerde yansıyarak sahneyi aydınlatacağını biliyoruz. Ancak bilgisayar ortamında, Şekil 3'te görüldüğü gibi ışık kaynağından yayılan her bir ışının, her yönde saçılıp sonra tekrar yansıdıkları yerden de tek tek saçılarak sahneyi aydınlatmasını simüle etmek istersek yüksek işlem kapasiteli bir bilgisayarla dahi zorluk yaşayabiliriz. Bu tarz bir yaklaşımdan ziyade Monte Carlo simülasyonunu kullanarak, ışık kaynağından yayılan belli sayıda ve rastgele ışının yapacağı aydınlatmayı ele alırsak; ortamın aydınlatmasının gayet iyi bir yaklaşıklığını elde edebiliriz.

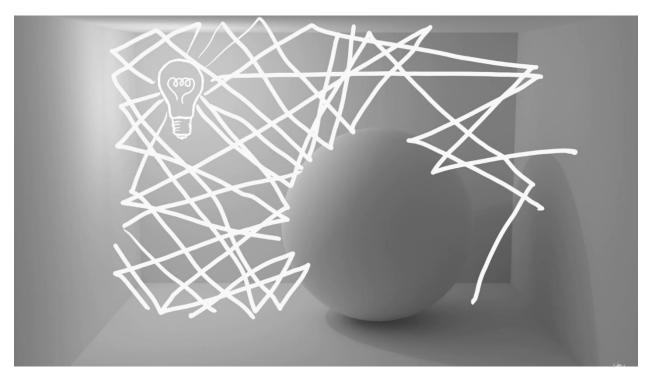


Şekil 3. Işık kaynağından yayılan sonsuz sayıda ışının oluşturabileceği yollar sayısı da sonsuz ve benzersizdir. Bu şekilde yapılması planlanan bir simülasyon oldukça maliyetli olacaktır.

Monte Carlo simülasyonu ile sahnenin yaklaşık aydınlatılması şu aşamalar takip edilerek yapılabilir:

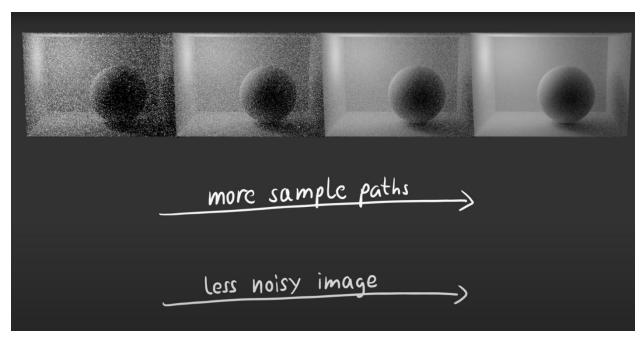
- 1. Işık kaynağından yayılabilecek ışınlardan rastgele bir tanesi seçilir
- 2. Bu seçilen ışın, doğrultusu üzerinde bir yüzeye çarpar. Bu çarptığı yüzeyi aydınlatarak sonsuz yönde yansıyabilir. Yansıyabileceği yönlerden rastgele bir tanesi seçilir ve ışın yoluna devam eder
- 3. 1. ve 2. aşamalar belirli sayıda kaynak ışını ve belirli sayıda yansıma için tekrar edilerek sahnenin yaklaşık bir aydınlatılması sağlanır

Bu şekilde yapılan bir sahnenin aydınlatması Şekil 5'te görüldüğü gibi olur:



Şekil 4. Monte Carlo simülasyonu ile yaklaşık olarak aydınlatıları 3 boyutlu sahne için temsili ışınlar

Monte Carlo simülasyonu ile aydınlatma simülasyonu yapılan bu sahnede görüldüğü gibi kürenin sol tarafındaki kısım, sağ tarafındaki kısımdan daha aydınlıktır (daha çok ışın yansımaktadır). Bunun sebebi doğal olarak, sol kısma yönelen ışınların küre sebebiyle engellenmesinden kaynaklıdır.



Şekil 5. Monte Carlo simülasyonu ile farklı adette ışın sayılarıyla aydınlatılan sahne. Işın sayısı arttıkça sahnenin aydınlatılması simülasyonunda daha az gürültü/karınca oluşur.

# 2B UZAYDA SPİN SİSTEMİNİN MANYETİZASYONUNUN İSİNG MODELİ İLE MONTE CARLO SİMÜLASYONU

#### İSİNG MODELİ

Adını fizikçi Ernst Ising ve Wilhelm Lenz'den alan Ising modeli (veya Lenz-Ising veya Ising-Lenz modeli), istatistik mekanikte ferromanyetizmanın matematiksel bir modelidir. Model, iki durumdan birinde (+1 veya -1) olabilen atomik "spinlerin" manyetik dipol momentlerini temsil eden ayrık değişkenlerden oluşur. Spinler, genellikle yerel yapının her yönde periyodik olarak tekrarlandığı bir uzayda düzenlenir ve her spinin komşularıyla etkileşime girmesine izin verir. Aynı yönelime sahip olan komşu spinler, aynı yönelime sahip olmayanlardan (değiş-tokuş sabitinin pozitif olması durumunda) daha düşük enerjiye sahiptir. Sistem en düşük enerjiye erişme yönlemindedir ancak ısı bu eğilimi bozarak farklı yapısal fazların oluşmasına (fazlar arası geçişin olmasına) imkan verir. Model, faz geçişlerinin basitleştirilmiş bir gerçeklik modeli olarak tanımlanmasına izin verir. İki boyutlu karesel Ising modeli, bir faz geçişini gösteren en basit istatistiksel modellerden biridir.

İki boyutlu karesel Ising modelinde, uzayın her noktasında +1 veya -1 değerlerine sahip atomik spinler bulunur. Herhangi iki komşu spin arasında  $J_{ij}$  olarak verilen bir etkileşim bulunur. Etkileşmenin, sistemin toplam enerjisine ve manyetizasyonuna yapacağı katkı  $J_{ij}$  olarak verilen aynı zamanda değiş-tokuş sabiti olarak bilinen bu sabite bağlıdır. Değiş-tokuş sabiti, atomik spinlerin temsil ettiği malzemenin türüne, içinde bulunduğu ortamın sıcaklığına gibi dış etkenlerce belirlenen bir değişkendir. Atomik spinler, birbirleriyle etkileşmenin yanı sıra bulundukları ortamda bir dış manyetik alanın olması durumunda bu manyetik alanla da etkileşirler. Bu şekilde tanımlanan bir spin düzenleniminin toplam enerjisi,

$$E(\sigma) = -\sum_{\langle ij\rangle} J_{ij}\sigma_i\sigma_j - \mu \sum_j B_j\sigma_j$$

Olarak verilir. Burada ilk toplam atomik spinlerin birbirleriyle etkileşmesinden kaynaklanan enerji katkısını, ikinci toplam atomik spinlerin manyetik momentlerinin dış manyetik alanla etkileşmesinden kaynaklanan enerji katkısını verir. İlk toplam için i indisi herhangi bir spini ve j indisi de bu i spinin en yakın komşu spinlerini temsil etmektedir. Yerel yapının her yönde periyodik olarak tekrarlanması sebebiyle her spinin 4 adet en yakın komşu spine sahip olduğu söylenebilir. Sistemin herhangi bir  $E(\sigma)$  enerjili konfigürasyonda bulunması olasılığı Boltzmanı dağılımı ile verilir:

$$P(\sigma) = \frac{e^{-\beta E(\sigma)}}{Z}$$

Burada  $\beta=(k_BT)^{-1}$  ve  $Z=\sum_{\sigma}e^{-\beta E(\sigma)}$  normalizasyon sabiti veya bölüşüm fonksiyonudur. Sistemin  $E_1$  enerjili bir durumdan  $E_2$  enerjili bir duruma geçiş olasılığı,

$$P_{1\to 2} = \frac{e^{-E_2/k_BT}/Z}{e^{-E_1/k_BT}/Z} = e^{-\Delta E/k_BT}$$

Formülü ile hesaplanabilir.

İsing modelinde oluşturulan sistemler  $J_{ij}$ 'nin değerine göre sınıflandırılabilir:

- $J_{ij} > 0$ , etkileşim ferromanyetiktir denir
- $J_{ij} < 0$ , etkileşim antiferromanyetiktiktir denir
- $J_{ij} = 0$ , spinler etkileşmiyordur

Bu şekilde verilen bir sistemin manyetizasyonu,

$$M = \frac{1}{N} \sum_{i=1}^{N} \sigma_i$$

İle verilir.

#### MONTE CARLO SİMÜLASYONUNUN HAZIRLANIŞI VE ELDE EDİLEN VERİLERİN YORUMU

İsing modeli, çoğu zaman sistemin olası girilebilir durumlarının sayısının çok fazla olması sebebiyle nümerik olarak gerçekleştirilmesi zor olur. *N* spinden oluşan bir İsing modelini ele alalım. Böyle bir sistemde her spinin alabileceği değerler +1 ve -1 olmak üzere 2 tanedir. Dolayısıyla sistemin sistemin toplam girilebilir durumlarının sayısı (veya farklı konfigürasyonların sayısı) 2<sup>N</sup>'dir. Her olasılığı hesaplayabilmemiz mümkün olmadığı için Monte Carlo simülasyonunu kullanmak bize avantaj sağlar.

Monte Carlo simülasyonun hazırlanması aşamasında bazı basitleştirmeler ve koşullandırmalar işimizi kolaylaştırır:

- **1.** Dış manyetik alanın yokluğu ( $B_i = 0$ )
- 2. Değiş-tokuş sabitinin atomik spinlerden bağımsız kılınması  $(J_{ij} = J)$
- 3. Küçük bir kare örgünün, gerçekçi bir katı modelindeki ~ 10<sup>23</sup> sayıdaki spinin davranışını vermesi beklenemez; yüzey etkileri önemli olmaya başlar. Örnerğin, kenarlardaki spinlerin 4 komşusu olmadığından hesaplara farklı katkıda bulunurlar. Bunun önüne geçmek ve kare örgünün sonsuz genişlikte bir katıyı temsil etmesini sağlamak için periyodik sınır koşulları alınır. Böylece örgünün sınırlarında (veya kenarlarında) bulunan spinlerin, olmayan komşuları için aynı eksendeki en uzak komşu spinler alınır.
- **4.** Problemin fiziksel parametreleri J değiş-tokuş sabiti ve T sıcaklığı olup, sadece üstel fonksiyonda  $J/k_BT$  olarak yer almaktadır. O halde boyutsuz bu niceliği indirgenmiş sıcaklık  $T^* = k_BT/J$  olarak yazabiliriz.

Bu basitleştirme ve koşullandırmalar sonucunda sistemin toplam enerjisi,

$$E(\sigma) = -J \sum_{\langle ij \rangle} \sigma_i \sigma_j$$

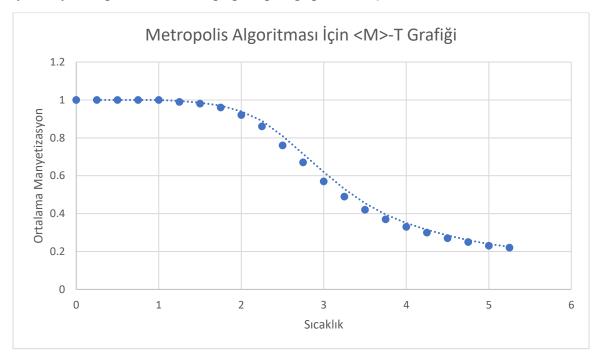
Olarak verilir. Bu şekilde verilen sistemin toplam enerjisi ile sistemin özısısı veya manyetizasyonu gibi nicelikler hesaplanabilir.

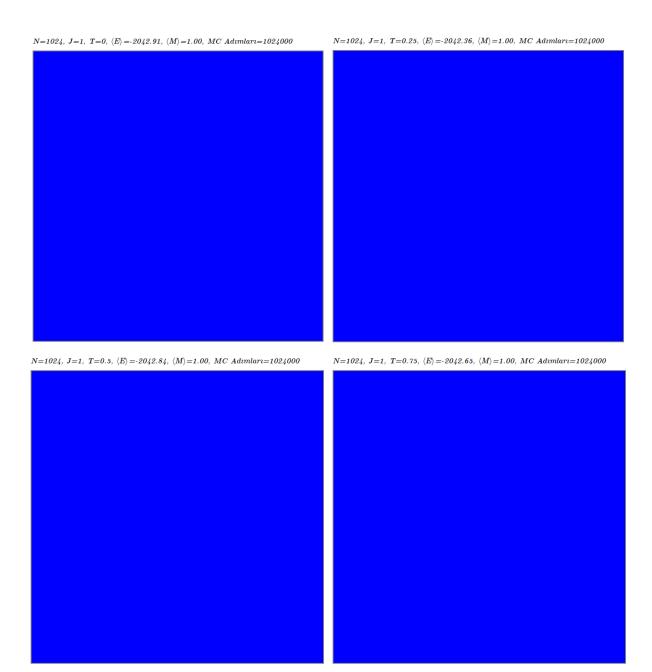
İsing modelinin bilgisayar ortamında gerçeklenmesi için birden çok algoritma geliştirilmiştir. Bunlardan en çok bilinenleri Metropolis ve Wolff algoritmalarıdır. Bu çalışmada biz Metropolis algoritmasını temel alacağız.

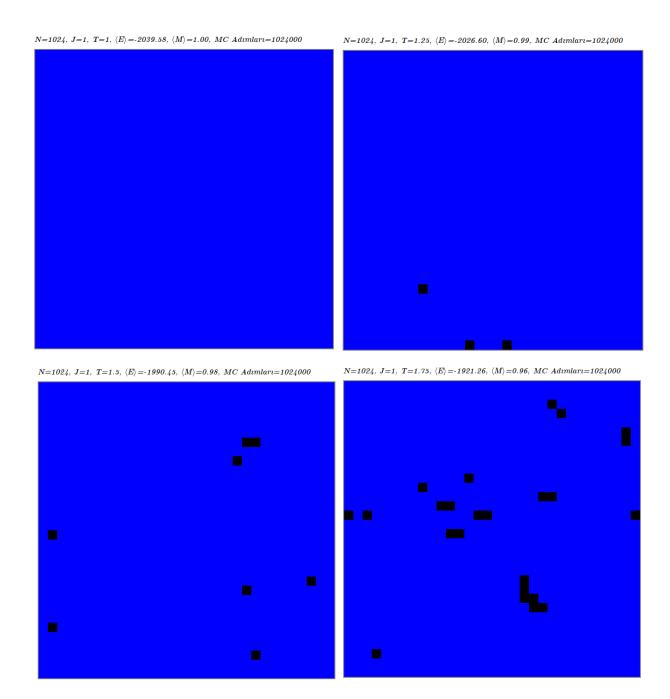
Metropolis algoritmasının temel formu aşağıdaki gibidir:

- 1. Seçim olasılığı kullanılarak bir spin seçilir ve bu spinin enerjiye katkısı hesaplanır.
- 2. Seçilen spinin değeri alt-üst edilerek yeni enerji katkısı hesaplanır.
- 3. Yeni enerji katkısı negatifse, simülasyona bu değişiklikle devam edilir.
- **4.** Yeni enerji katkısı pozitifse,  $e^{-\Delta E/k_BT}$  geçiş olasılığına göre değişiklik kabul edilir veya edilmez.
- 5. İlk 4 adım tekrar edilir.

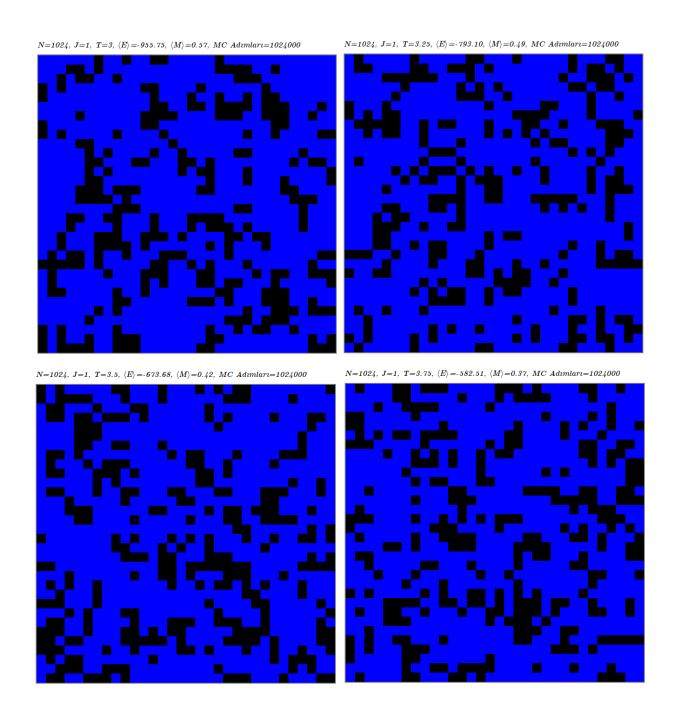
Metropolis algoritmasının N=1024, temsili J=1 değiş-tokuş sabiti ve T=0.00,0.25,0.50,...,4.75,5.00,5.25 sıcaklık değerleri için 1.240.000 Monte Carlo adımıyla dengeye ulaşması sağlanarak veriler toplanmıştır. Aşağıda farklı sıcaklıklarda denge durumunda sistemin spin konfigürasyonu (mavi kareler +1, siyah kareler -1 spinleri temsil etmektedir) ve manyetizasyon değerlerinin sıcaklığa göre grafiği gösterilmiştir:

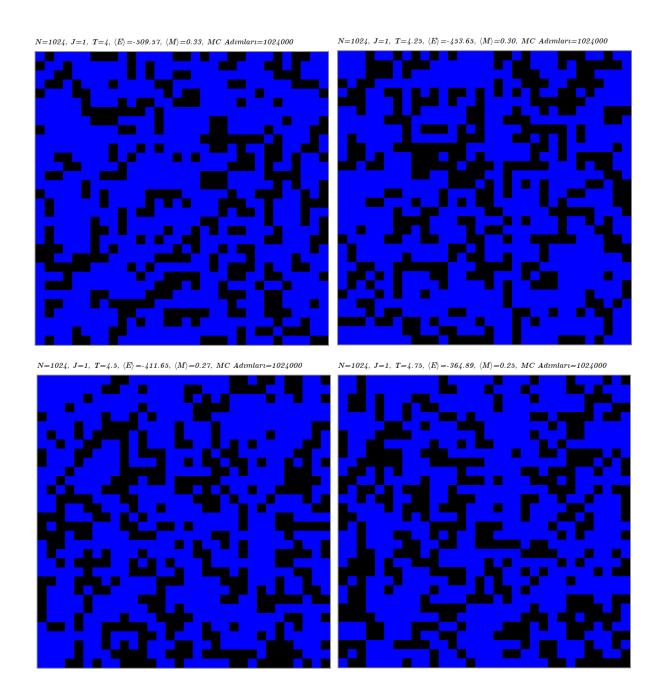


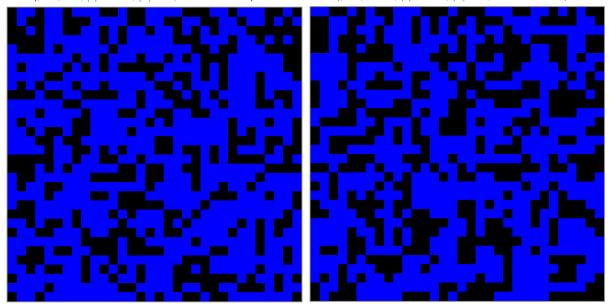




 $N{=}1024,\ J{=}1,\ T{=}2,\ \langle E\rangle {=}{-}1796.97,\ \langle M\rangle {=}0.92,\ MC\ Advmlarv{=}1024000$  $N{=}1024,\;J{=}1,\;T{=}2.25,\;\langle E\rangle = -1613.27,\;\langle M\rangle = 0.86,\;MC\;Adimlari{=}1024000$  $N{=}1024,\ J{=}1,\ T{=}2.5,\ \langle E\rangle {=} {-}1370.51,\ \langle M\rangle {=}0.76,\ MC\ Advmlarv{=}1024000$  $N{=}1024,\;J{=}1,\;T{=}2.75,\;\langle E\rangle = -1162.42,\;\langle M\rangle = 0.67,\;MC\;Adimlari{=}1024000$ 







Grafikte elde edilen  $\langle M \rangle - T$  eğrisi bir Curie eğrisidir. Sıcaklık arttıkça manyetizasyon da azalır ve sıfıra yakınsar. Denge durumları için verilen konfigürasyonlarda sıcaklıkla birlikte birbirine zıt yönelmiş komşu spinlerin de arttığı görülmektedir. Yakınsamanın yavaş olmasının sebebi Monte Carlo simülasyonun yavaş yakınsamasıdır.

# 2B UZAYDA SPİN SİSTEMİNİN MAGNETİZASYONUNUN KLASİK HEİSENBERG MODELİ İLE MONTE CARLO SİMÜLASYONU

#### KLASİK HEİSENBERG MODELİ

Klasik Heisenberg modeli, klasik bir spin modeli olarak kuantum mekaniksel Heisenberg modelinin bir kısıtlanmış versiyonu olarak 1928'de Werner Heisenberg tarafından geliştirilmiştir. Klasik Heisenberg modeli, istatistik fizikte ferromanyetizma gibi olayları modelleyen ve n=3 durumu olan n-vektör modelidir. Manyetik bir sistemi tanımlayan klasik bir spin modelinin Hamiltoniyeni, egzohange etkileşimlerinden, kristalin anizotropilerden, dış manyetik alandan ve dipol-dipol etkileşimlerinden katkılar içerebilir. Basitlik amacıyla dikkate alınmayacak ya da ihmal edilebilecek başka katkılar da olabilir (örneğin, bir manyetovolüm eşleşmesi). Uygun bir Hamiltonyen şu şekilde yazılabilir:

$$\mathcal{H} = \mathcal{H}_{exc} + \mathcal{H}_{anis} + \mathcal{H}_{field} + \mathcal{H}_{dipol}$$

Klasik Heisenberg modeli çerçevesinde değiş-tokuş enerjisi şu şekilde ifade edilir:

$$\mathcal{H}_{\text{exc}}(\vec{\sigma}) = -\sum_{\langle i,j \rangle} J_{ij} \vec{\sigma}_i \cdot \vec{\sigma}_j$$

Burada  $\vec{\sigma_i} = \vec{\mu_i}/\mu_s$ , boyu birim uzunluğa indirgenmiş 3 boyutlu manyetik momentlerdir  $(\vec{\sigma_i} \in R^3, |\vec{\sigma_i}| = 1)$ . Bu enerji manyetik momentlerin değiş-tokuş etkileşmesini temsil eder ve genellikle (zorunlu olmamakla birlikte) en yakın iki komşu etkileşimi, bir değiş-tokuş sabiti J ile tanımlanır.

Klasik Heisenberg modelinin Boltzmann dağılımına uyması sebebiyle sistemin herhangi bir  $\mathcal{H}_{\text{exc}}(\overset{\rightarrow}{\sigma})$  enerjili durumda bulunması olasılığı ve farklı iki enerjili durumlar arasındaki geçiş olasılıkları Ising modeline benzer olarak verilir:

$$P\left(\vec{\sigma}\right) = \frac{e^{-\beta \mathcal{H}_{\text{exc}}(\vec{\sigma})}}{Z}, \qquad \beta = (k_B T)^{-1}, \qquad Z = \sum_{\vec{\sigma}} e^{-\beta \mathcal{H}_{\text{exc}}(\vec{\sigma})}$$
$$P_{1 \to 2} = \frac{e^{-\mathcal{H}_{\text{exc}_2}/k_B T}/Z}{e^{-\mathcal{H}_{\text{exc}_1}/k_B T}/Z} = e^{-\Delta \mathcal{H}_{\text{exc}}/k_B T}$$

Hamiltonyeni bu şekilde verilen bir klasik Heisenberg modeli için manyetizasyon,

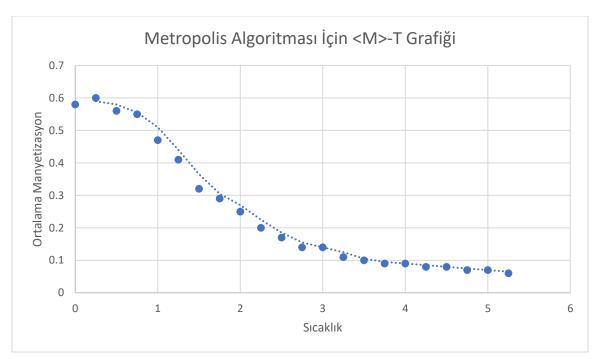
$$\vec{M} = \frac{1}{N} \sum_{i=1}^{N} \vec{\sigma}_i$$

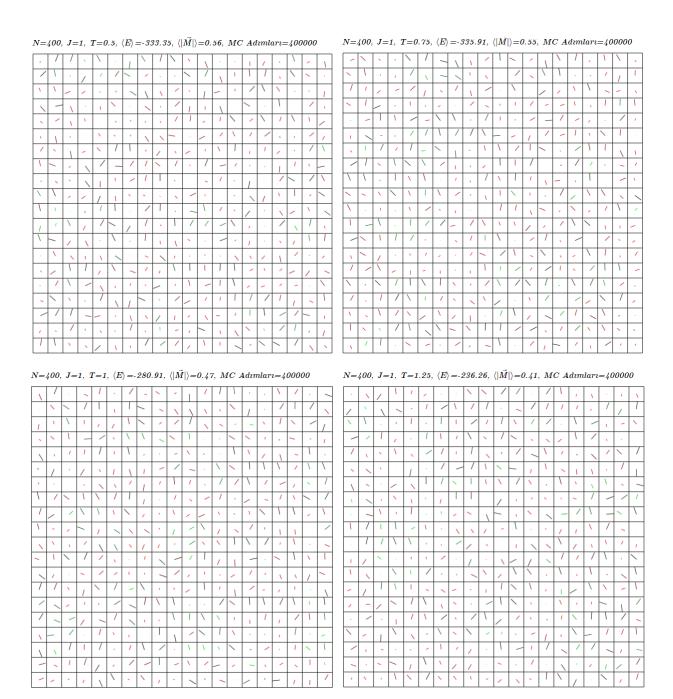
Şeklinde verilir. Hesaplarda genellikle manyetizasyonun büyüklüğü kullanılır.

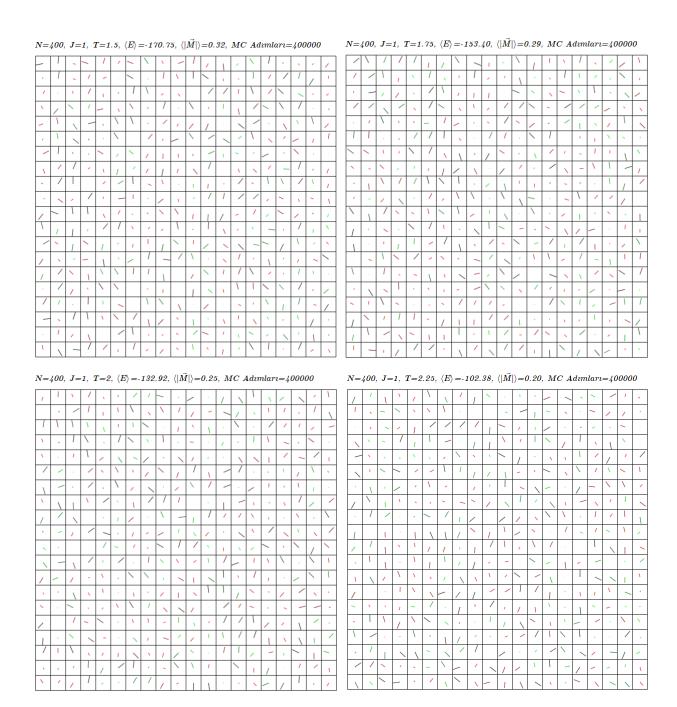
#### MONTE CARLO SİMÜLASYONUNUN HAZIRLANIŞI VE ELDE EDİLEN VERİLERİN YORUMU

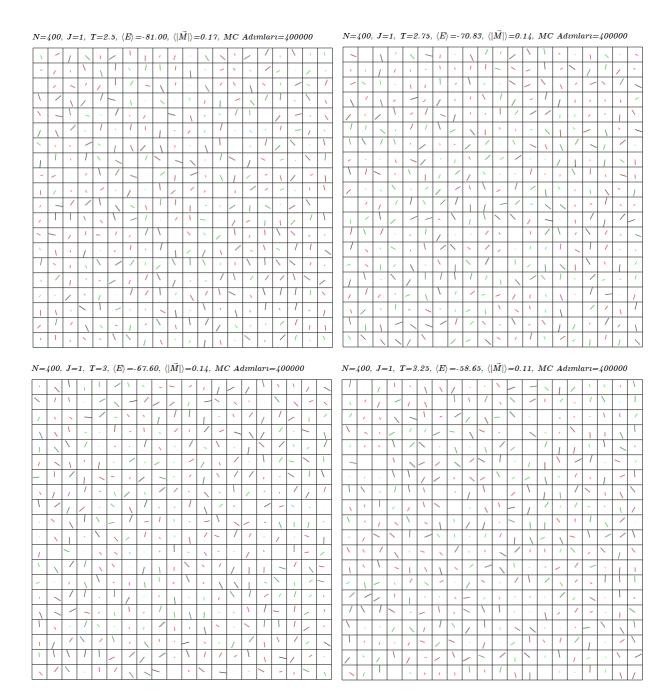
Klasik Heisenberg modelinin Monte Carlo simülasyonun hazırlanması aşamasında, İsing modeli için takip edilen benzer aşamalar izlenmiştir ve Metropolis algoritması kullanılmıştır.

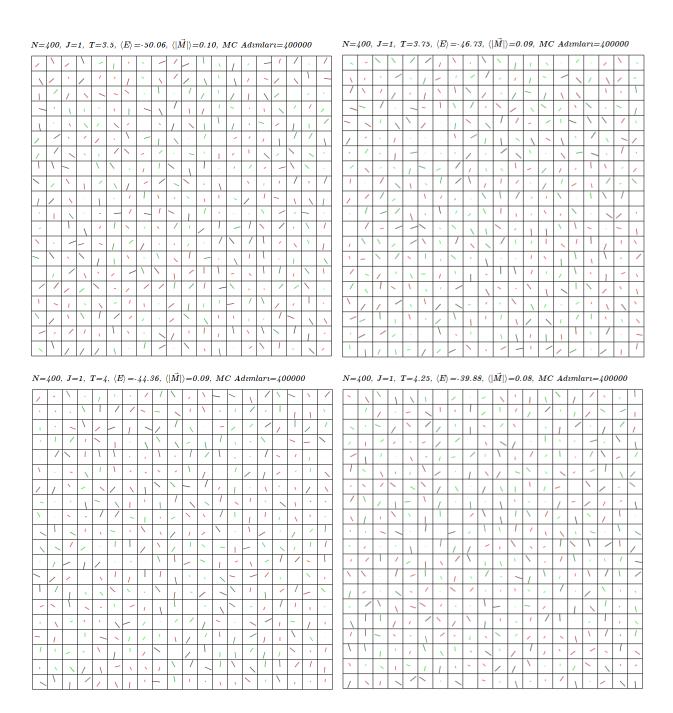
Metropolis algoritmasının N=400, temsili J=1 değiş-tokuş sabiti ve T=0.00,0.25,0.50,...,4.75,5.00,5.25 sıcaklık değerleri için 400.000 Monte Carlo adımıyla dengeye ulaşması sağlanarak veriler toplanmıştır. Aşağıda farklı sıcaklıklarda denge durumunda sistemin spin konfigürasyonu (kareler xy-düzlemini ifade etmekle birlikte z-ekseni için kırmızı =1 ve yeşil =-1 z değerleri olacak şekilde renk aralığı ile temsil edilmiştir) ve manyetizasyon değerlerinin sıcaklığa göre grafiği gösterilmiştir:

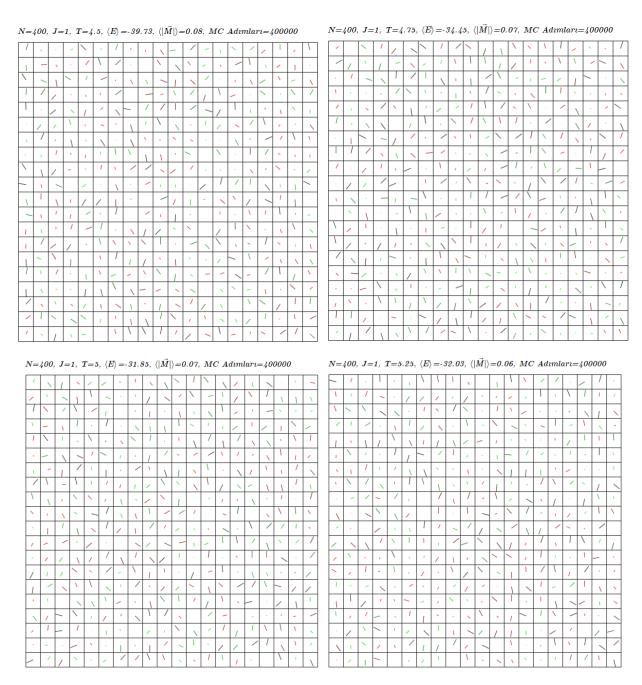












Bu grafikte elde edilen klasik Heisenberg modeli için  $\langle M \rangle - T$  eğrisi, Ising modeli için elde ettiğimiz  $\langle M \rangle - T$  eğrisine benzer şekilde bir Curie eğrisidir. Sıcaklık arttıkça manyetizasyon da azalır ve sıfıra yakınsar. Denge durumları için verilen konfigürasyonlarda sıcaklıkla birlikte birbirine zıt yönelmiş komşu spinlerin de arttığını şekillerden görmek pek mümkün değilse bile verilerin bunu gösterdiğini söyleyebiliriz.

## KAYNAKÇA

- İsing model (<a href="https://en.wikipedia.org/wiki/Ising\_model">https://en.wikipedia.org/wiki/Ising\_model</a>)
- Classical Heisenberg model (<a href="https://en.wikipedia.org/wiki/Classical\_Heisenberg\_model">https://en.wikipedia.org/wiki/Classical\_Heisenberg\_model</a>)
- Monte Carlo method (https://en.wikipedia.org/wiki/Monte Carlo method)
- Monte Carlo Simulation (<a href="https://www.youtube.com/watch?v=7ESK5SaP-bc&ab-channel=MarbleScience">https://www.youtube.com/watch?v=7ESK5SaP-bc&ab-channel=MarbleScience</a>)
- Classical Spin Models by Ulrich Nowak (<a href="https://d-nb.info/1104699087/34">https://d-nb.info/1104699087/34</a>)