

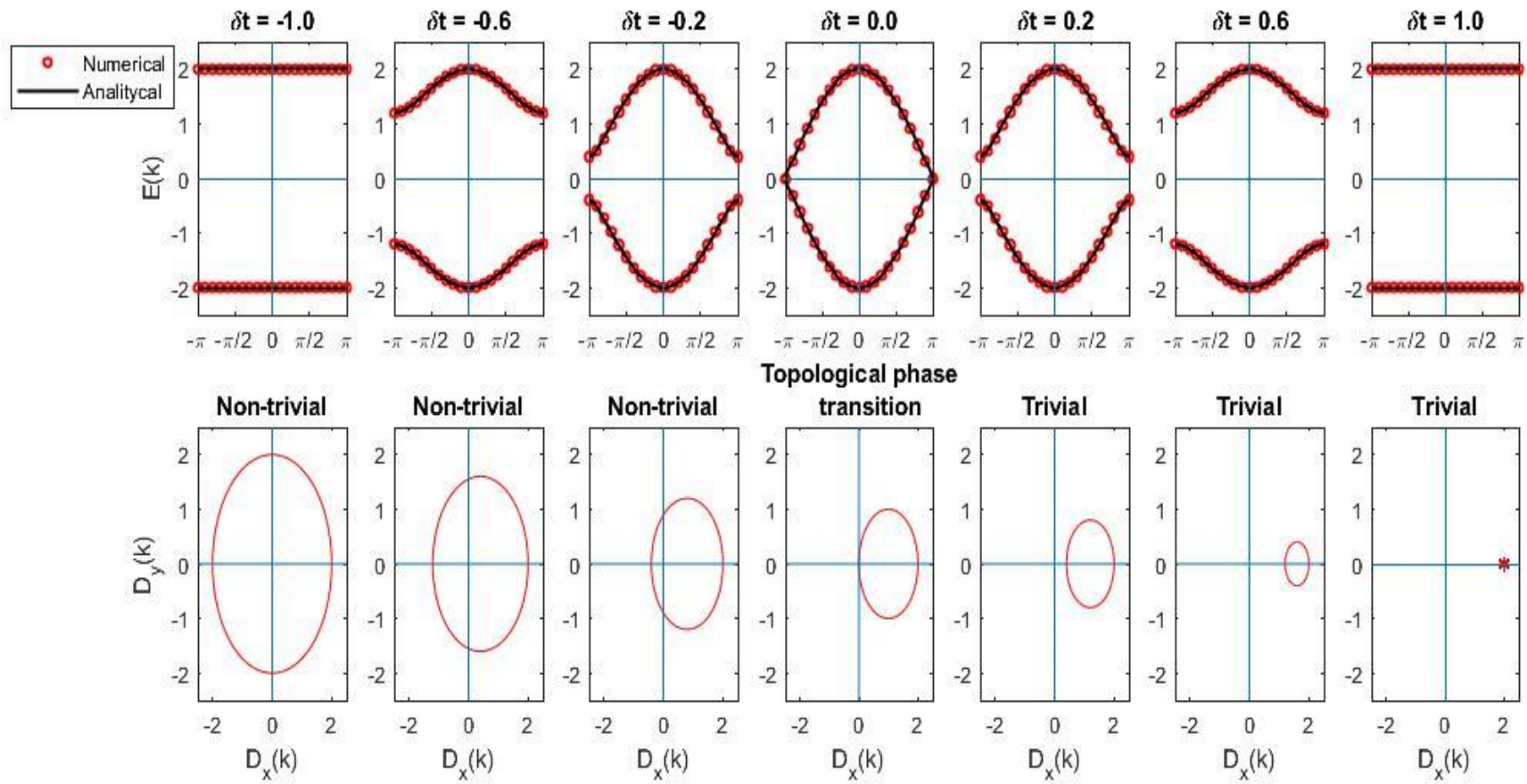
**Lista 1**

- Nieskończony model SSH

Energia i wektor  $\mathbf{d}$  dla danego hamiltonianu  $H(k) = \mathbf{d} \cdot \boldsymbol{\sigma} = \begin{pmatrix} 0 & (t + \delta t) + (t - \delta t)e^{-i \cdot k} \\ (t + \delta t) + (t - \delta t)e^{i \cdot k} & 0 \end{pmatrix}$

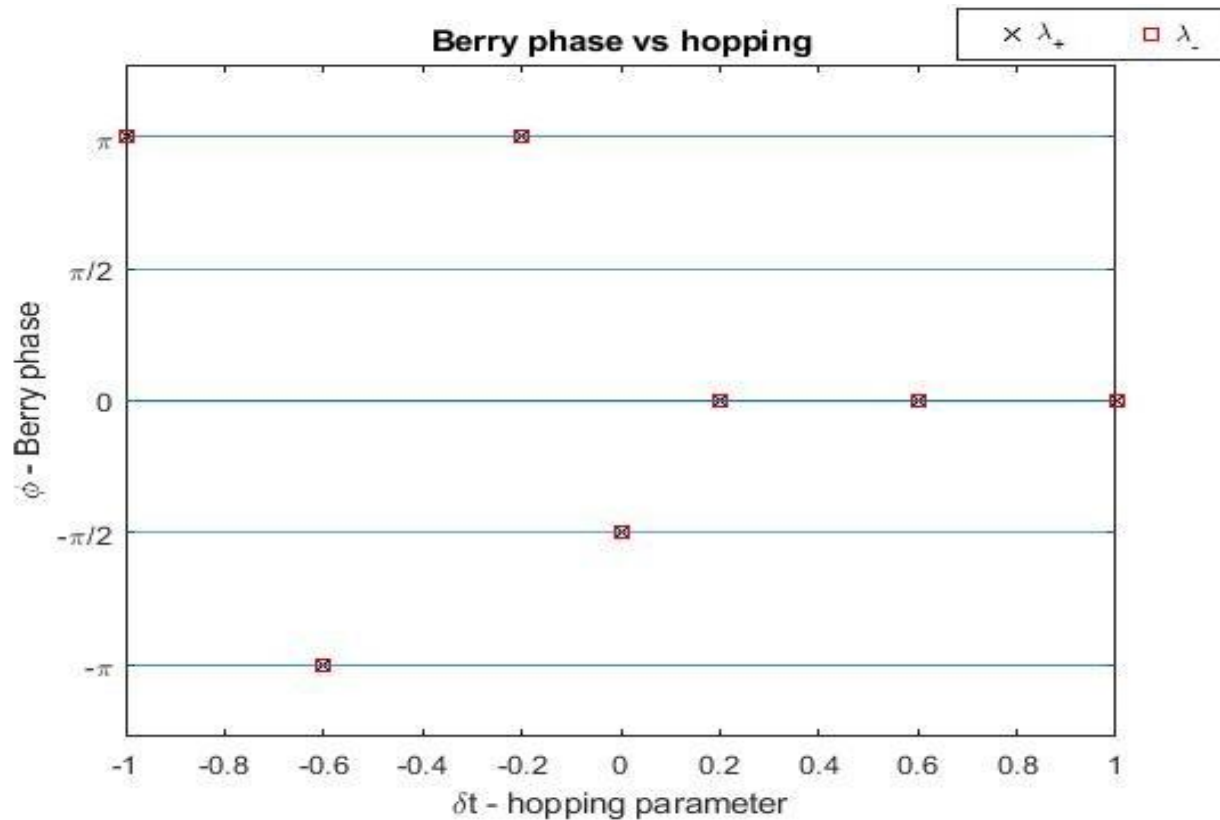
(przy założeniu  $t=1$ )

Energy spectrum and corresponding D-vector for different hopping in infinite SSH system



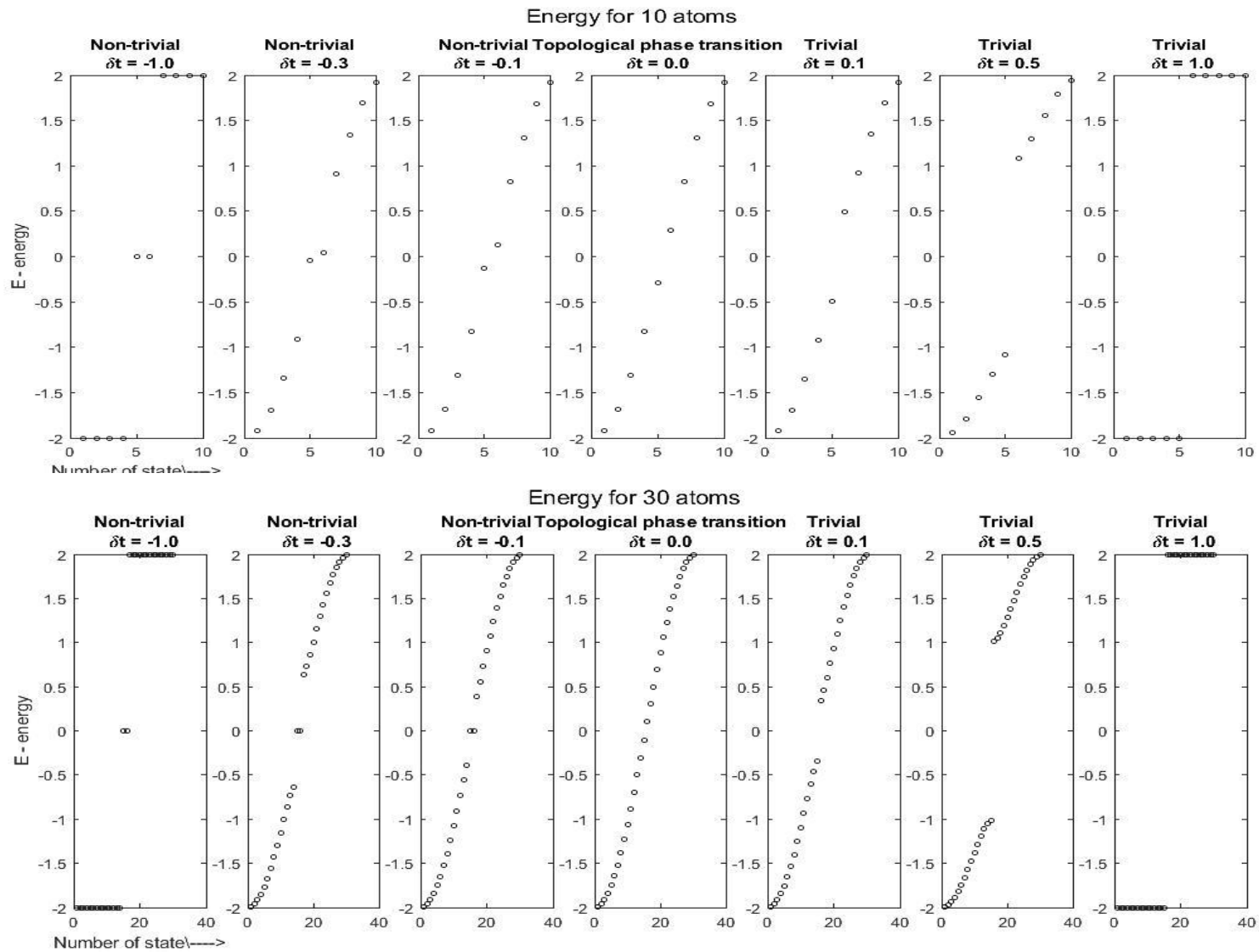
Faza Berry'ego policzona wzorem: (wektory  $|\psi_{\pm}(k_i)\rangle$  to wektory własne hamiltonianu na i-tym węźle)

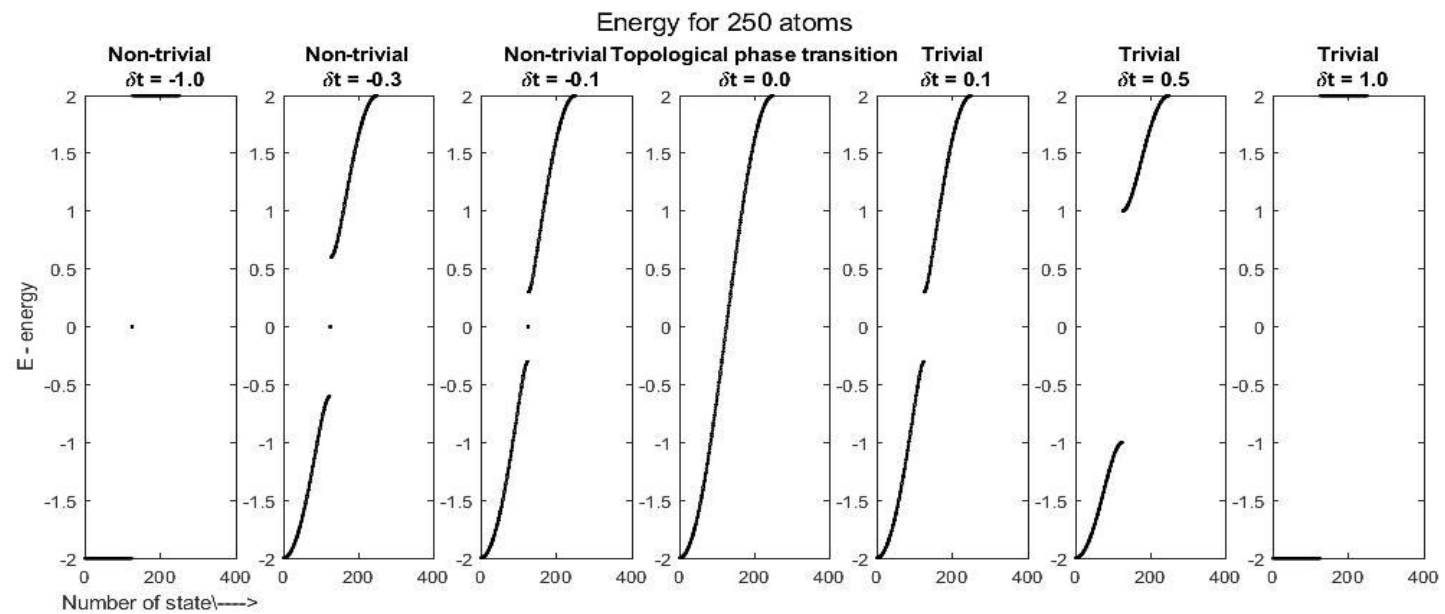
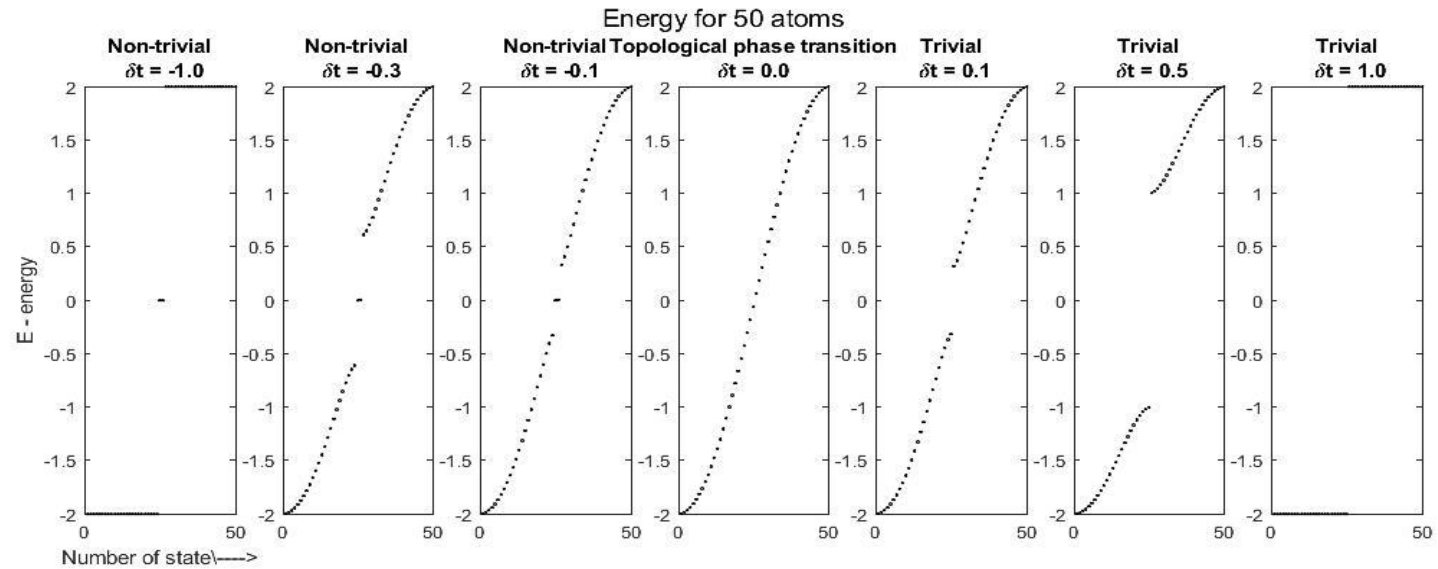
$$\lambda_{\pm} = \arg \left( \prod_{i=1}^{N-1} \frac{\langle \psi_{\pm}(k_i) | \psi_{\pm}(k_{i+1}) \rangle}{|\langle \psi_{\pm}(k_i) | \psi_{\pm}(k_{i+1}) \rangle|} \right)$$

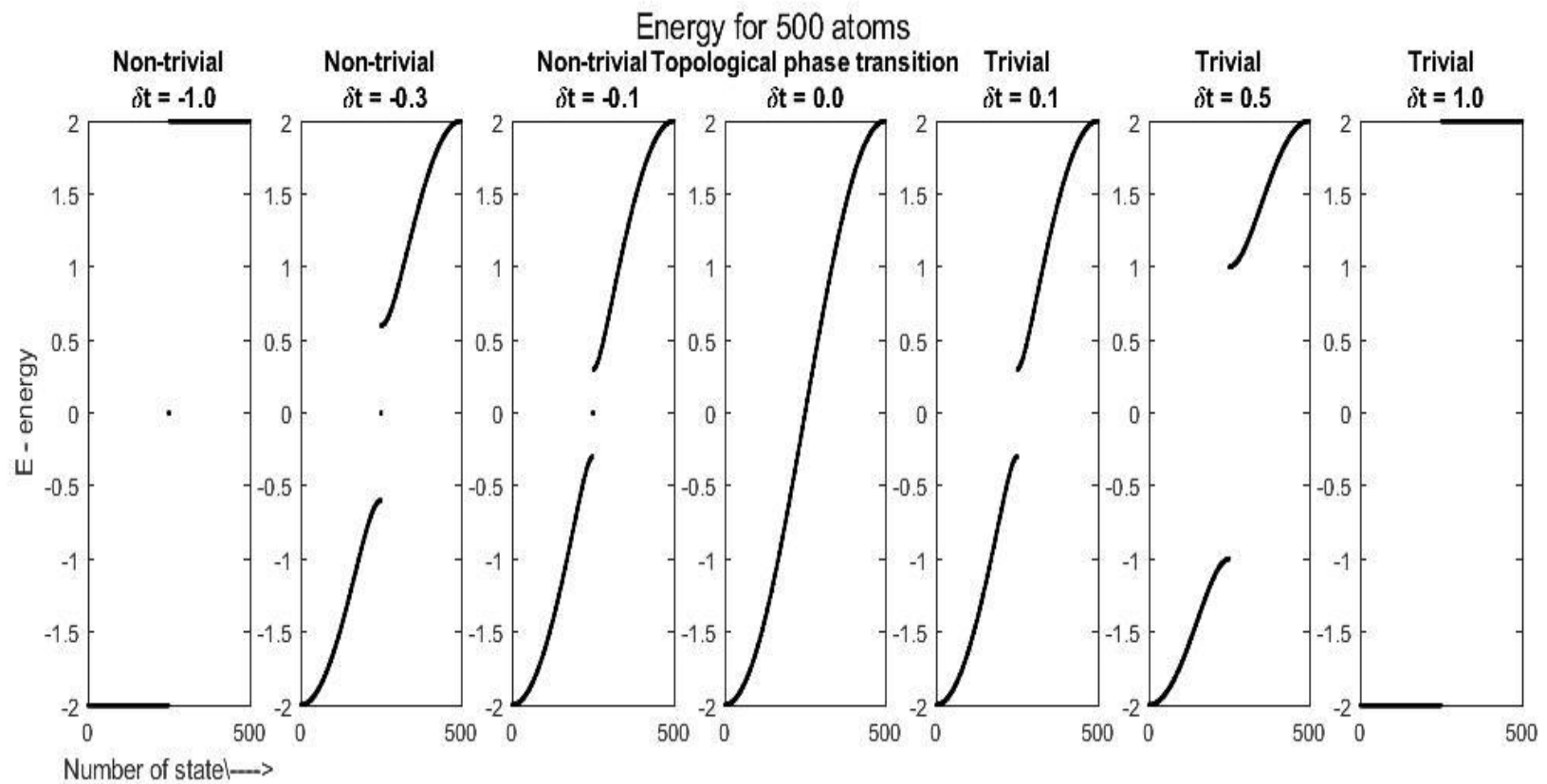


Porównując otrzymane fazy i wektor  $\mathbf{d}$  na poprzedniej stronie łatwo można dojść do wniosku, że liczba okrążeń wektora  $\mathbf{d}$  wokół środka układu współrzędnych  $c$  definiuje wielokrotność  $\pi$  jako fazę Berry'ego:  $\lambda_{\pm} = \pm c \cdot \pi$  (czyli fazę Berry'ego określa tzw Winding numer). W przypadku  $\delta t = 0$  mamy topologiczne przejście fazowe i dlatego faza Berry'ego wynosi  $\frac{\pi}{2}$

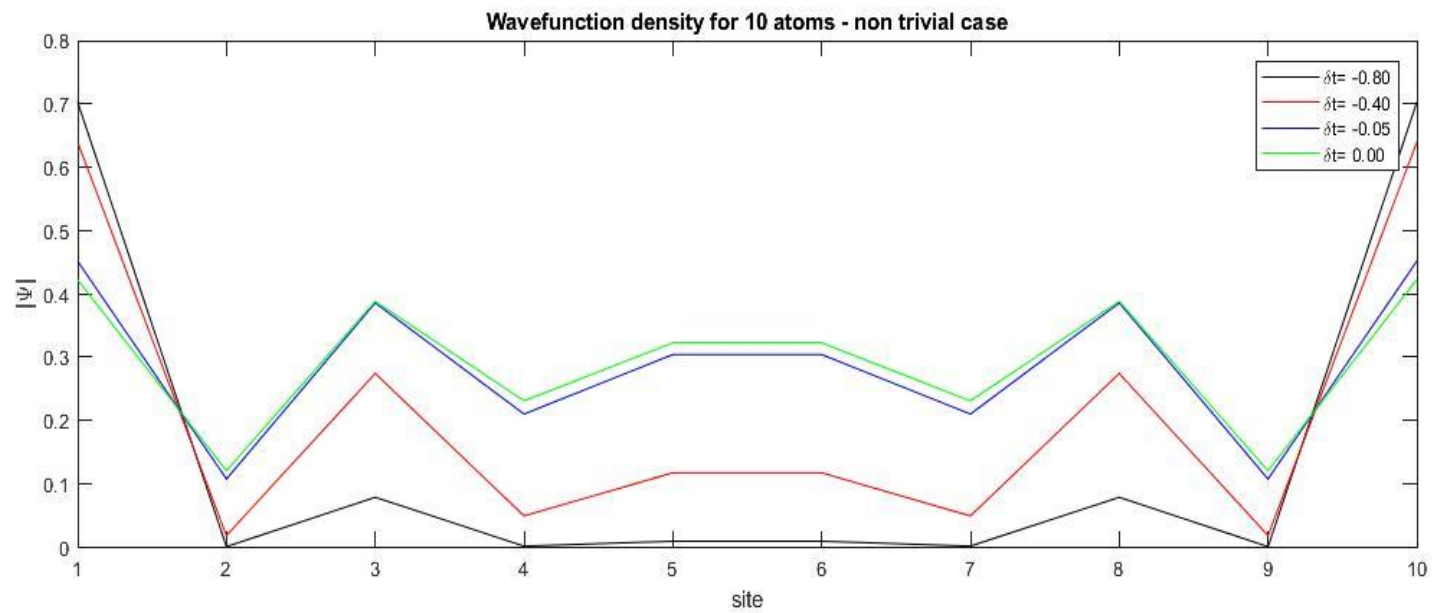
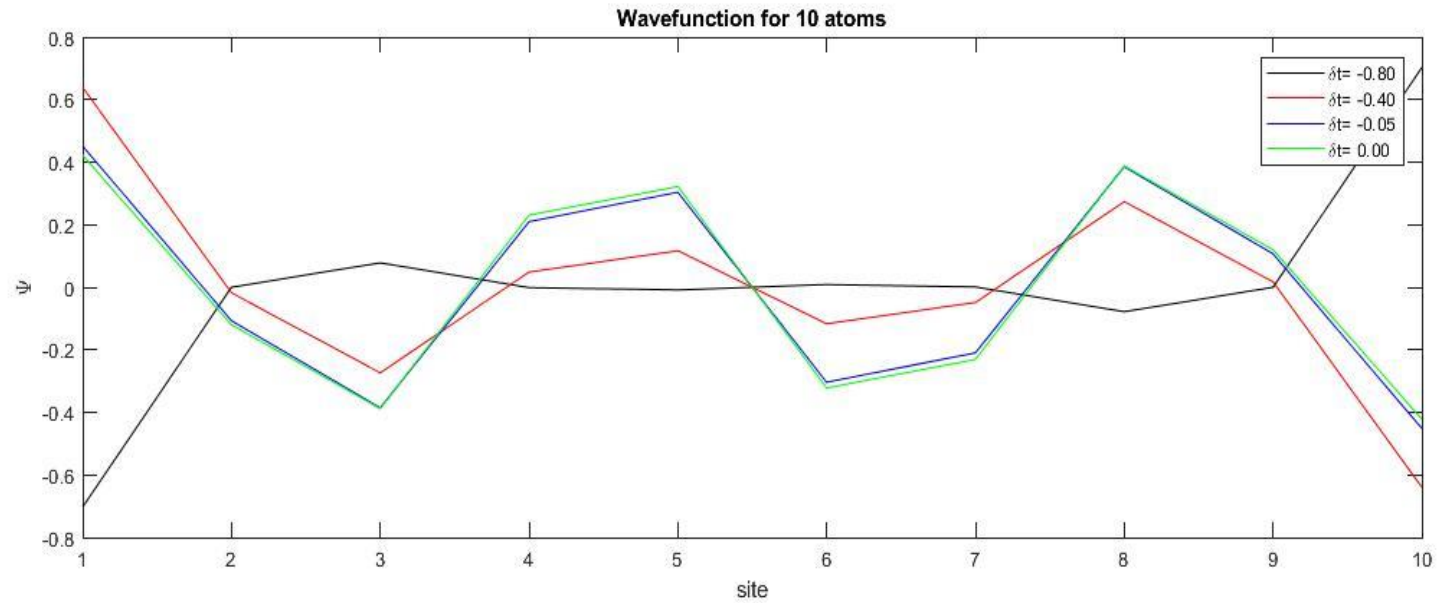
- Skończony model SSH dla różnej liczby atomów (węzłów)



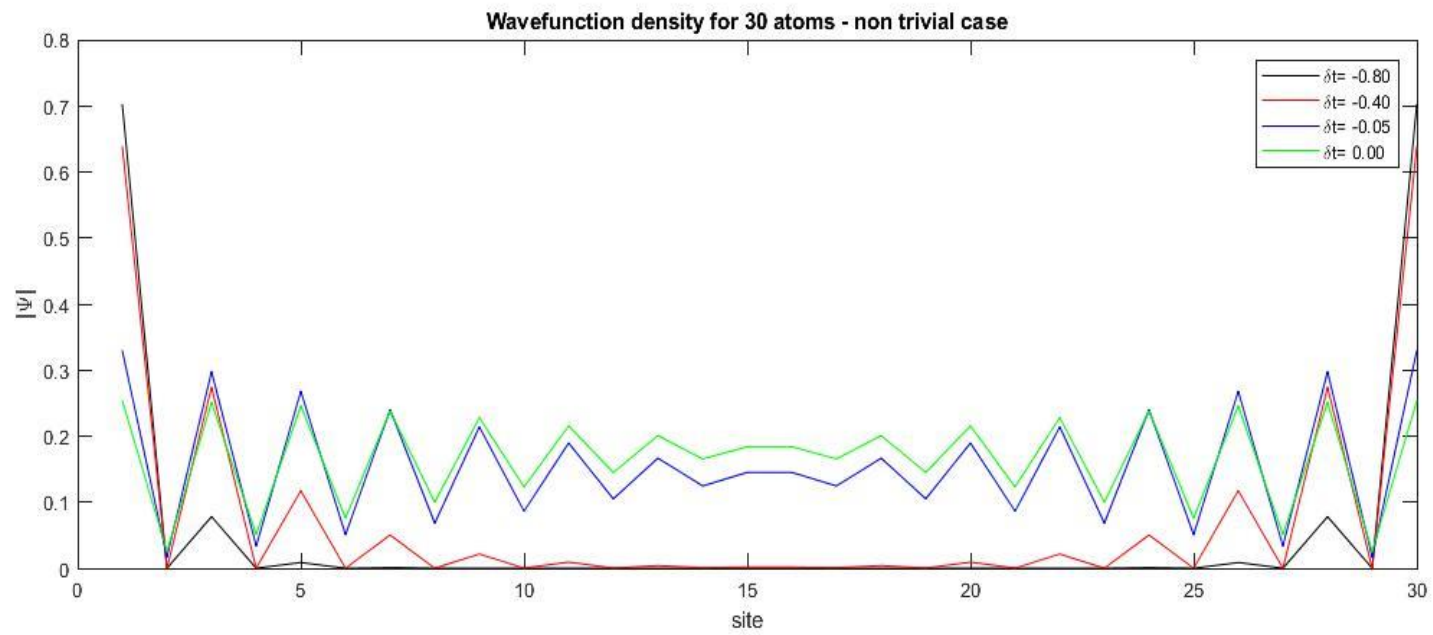
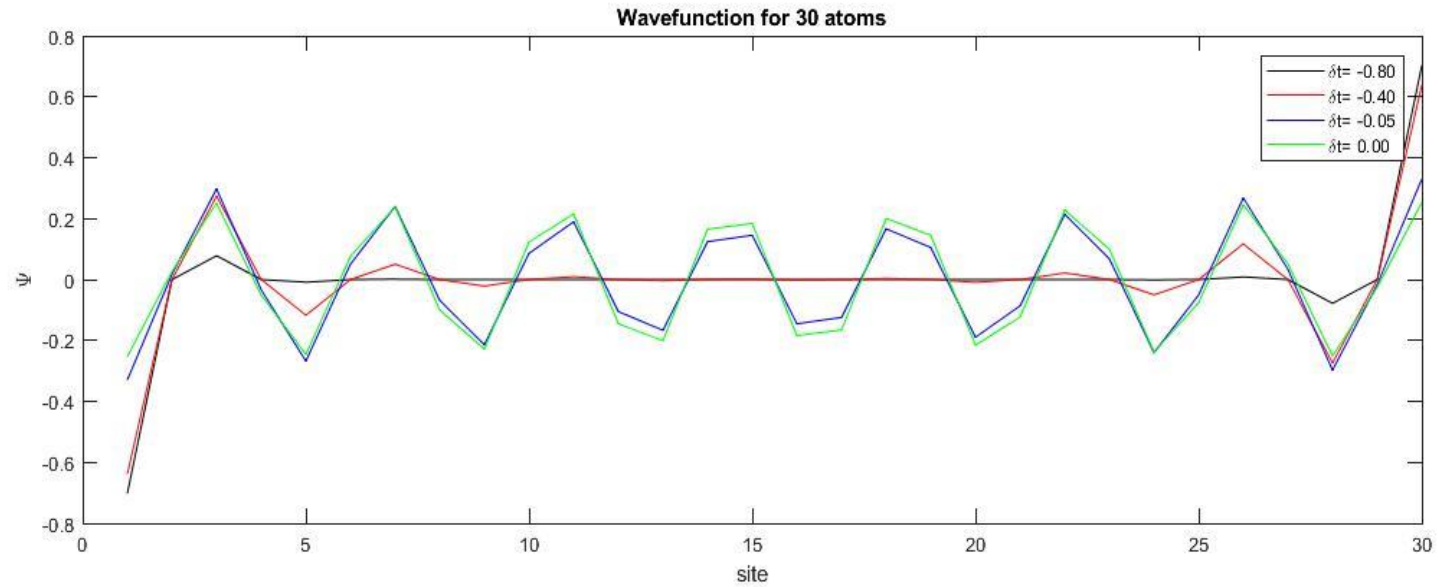




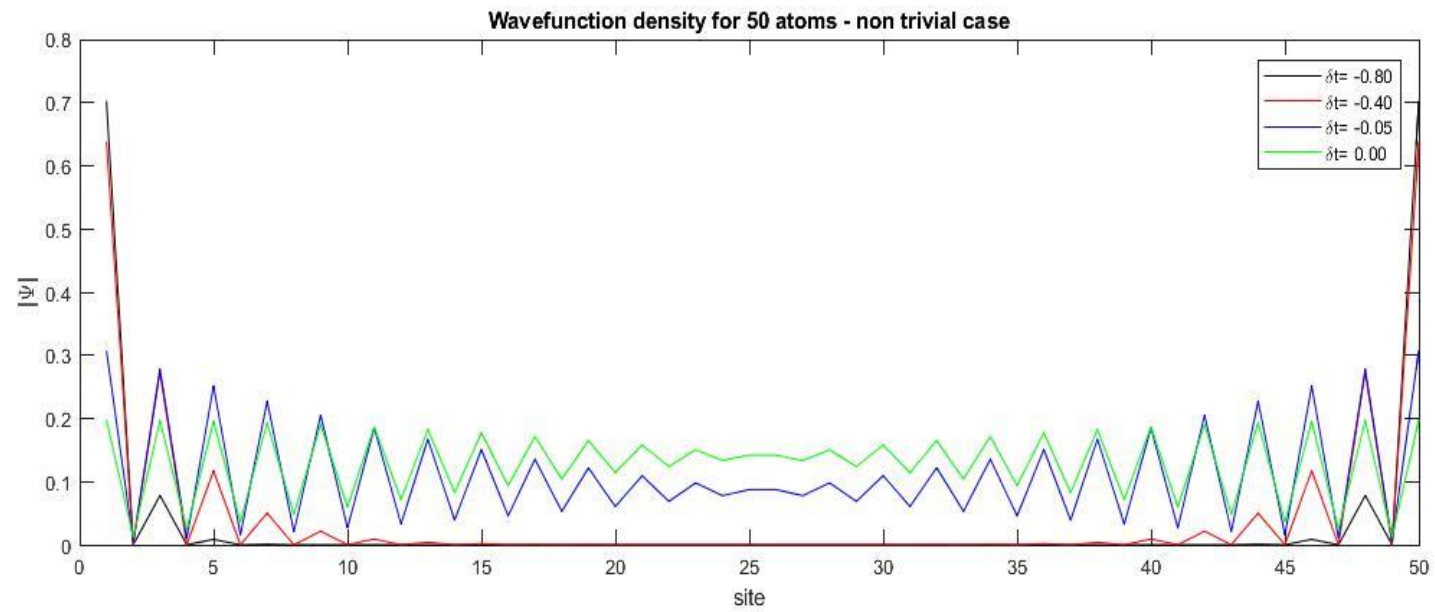
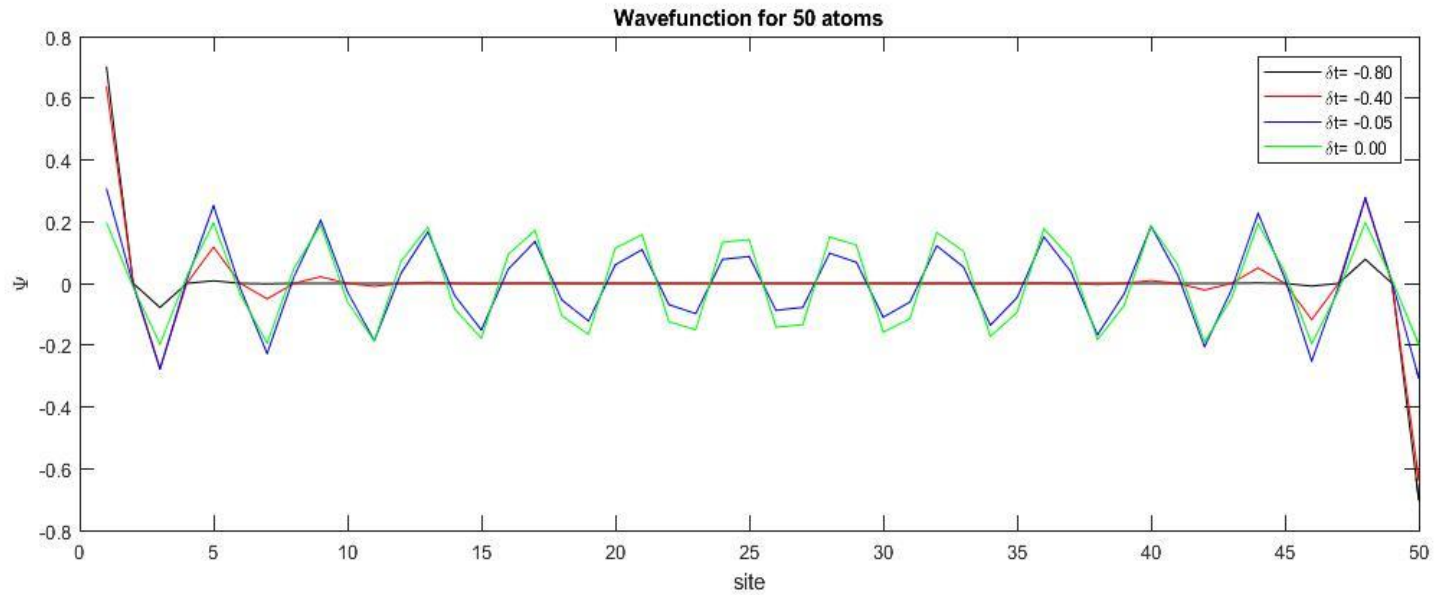
**Rafał Świętek**  
**236668**



**Rafał Świętek**  
**236668**

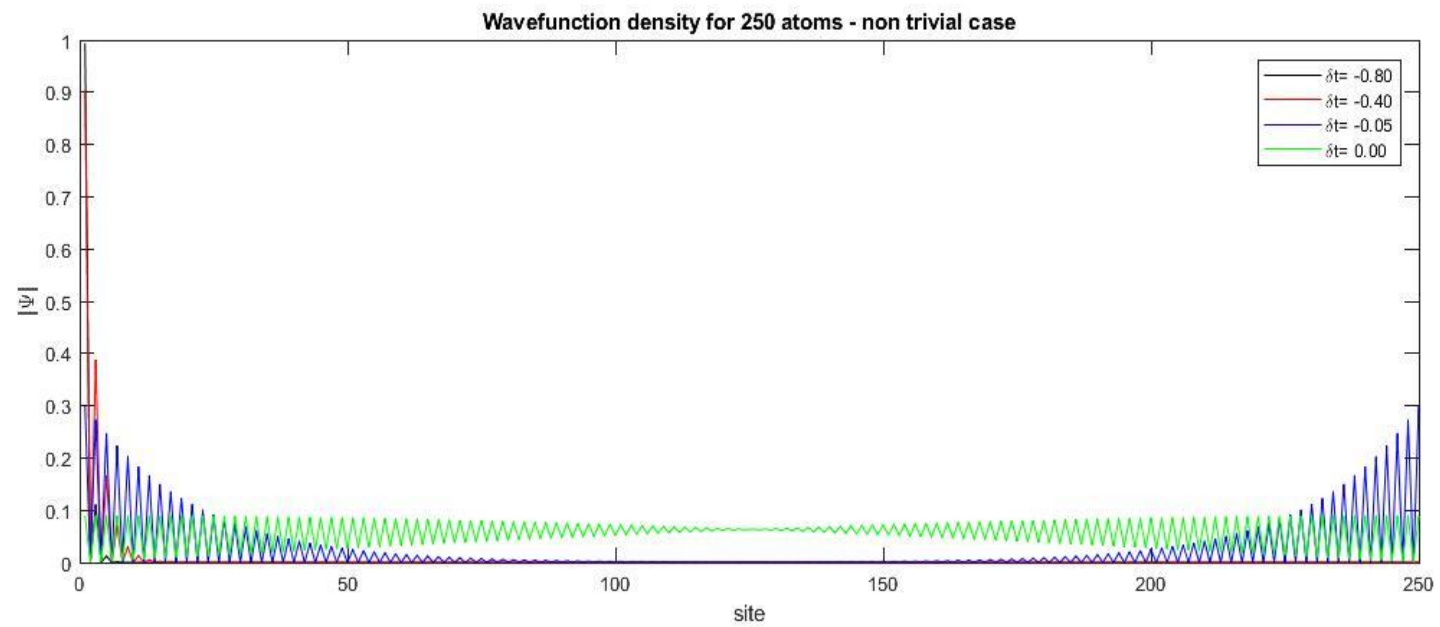
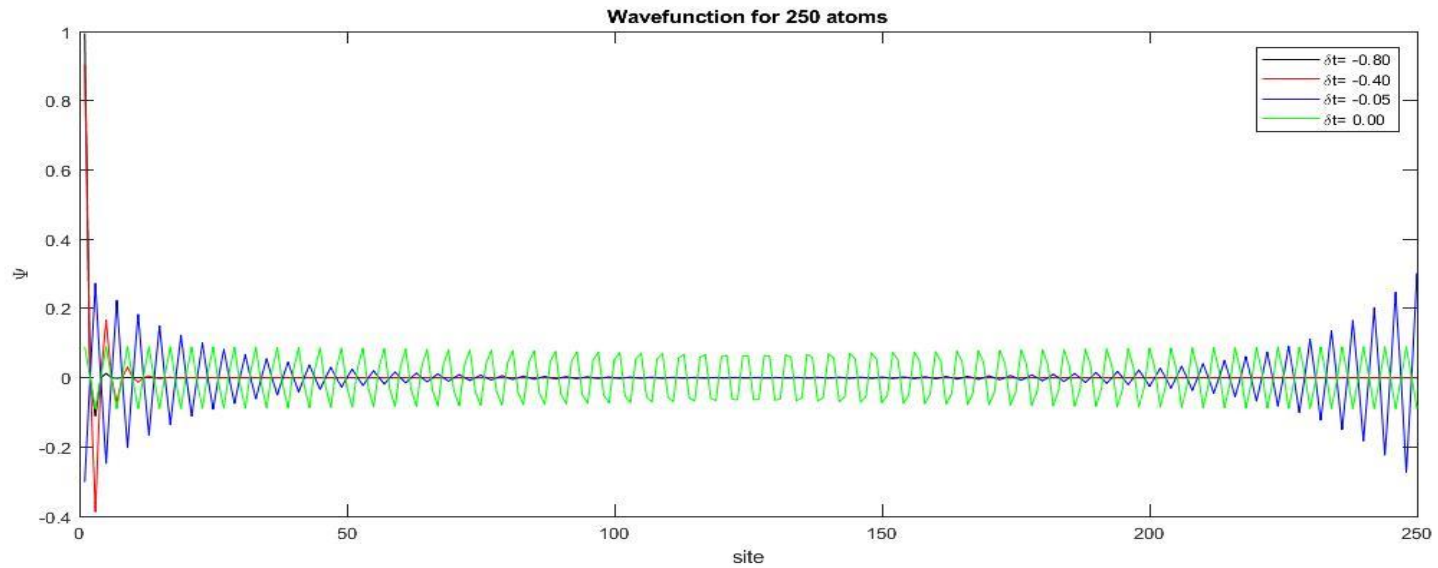


**Rafał Świętek**  
**236668**

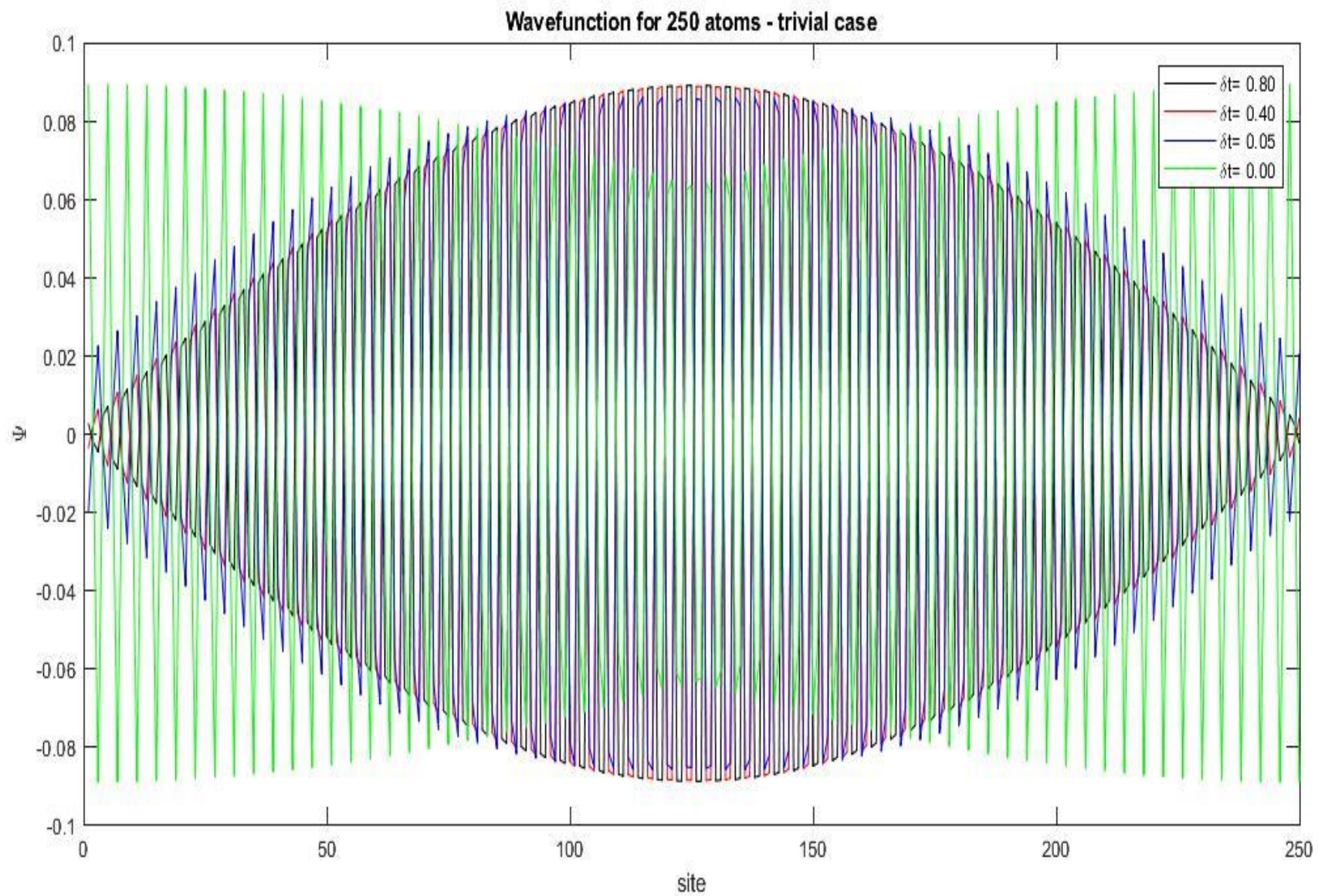


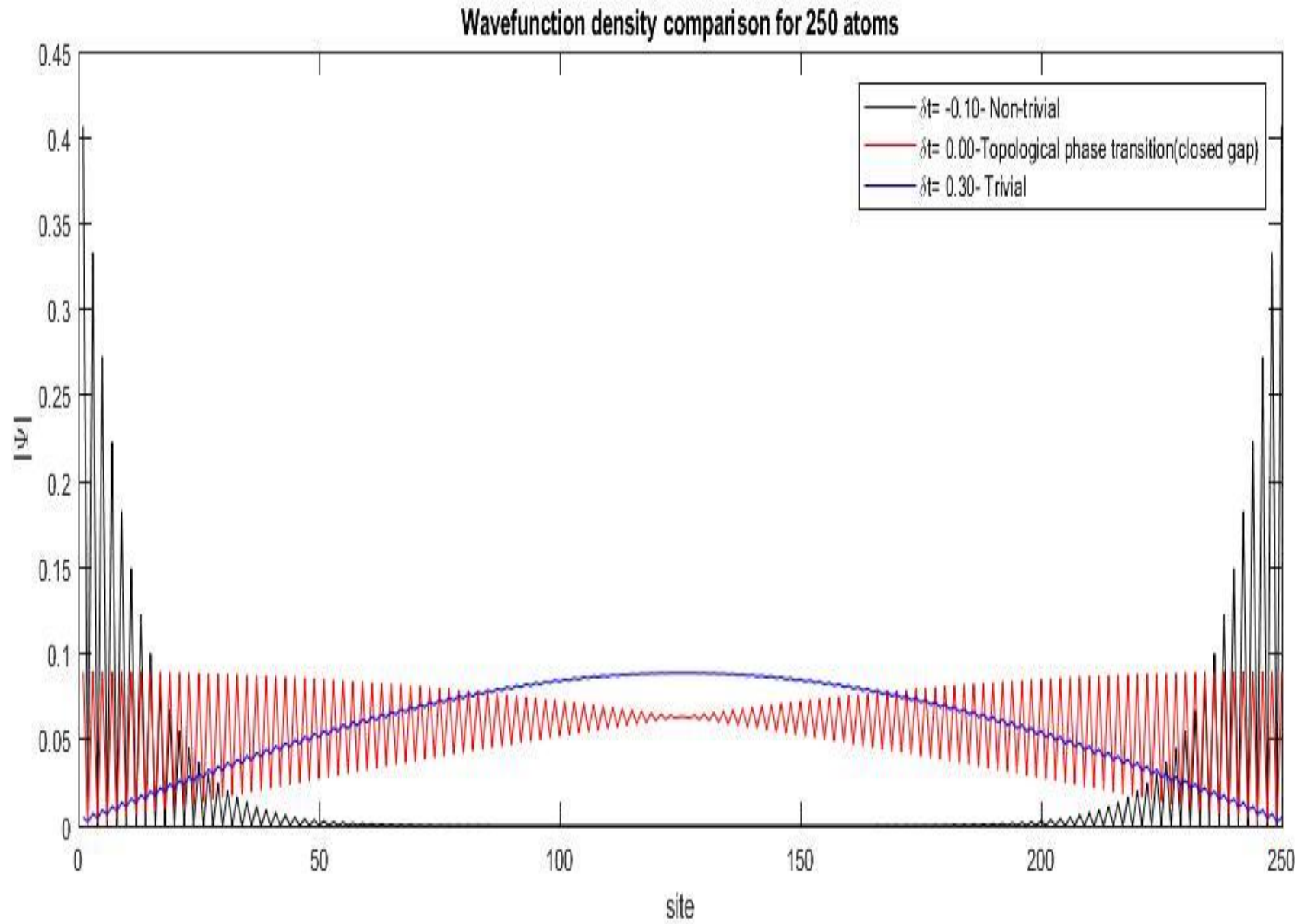


**Rafał Świętek**  
**236668**



**Rafał Świętek**  
**236668**





**Rafał Świętek**  
**236668**

**Rafał Świętek**  
**236668**

**Rafał Świętek**  
**236668**