

# სუსტი გრავიტაციული ტალღები

ლუკა პონიატოვსკი

9 ივნ. 2016 წ.

ელექტრომაგნიტიზმის ანალოგიურად გრავიტაციის რელატივისტურ თეორიაში, ურთიერთქმედების გავრცელების სიჩქარის სასრულობის გამო, შესაძლებელია თავისუფალი გრავიტაციული ველის არსებობა, ანუ გრავიტაციული ტალღის. განვიხილოთ სუსტი გრავიტაციული ველი ვაკუუმში, ანუ მასიური ობიექტიდან შორ მანძილზე. ეს იმას ნიშნავს რომ, ჩვენ უნდა განვიხილოთ მინკოვსკის მეტრიკა და მისი მცირე შემფოთება. შესაბამისად  $g_{ik}$  მეტრიკული ტენზორი უნდა მოიცვას  $\eta_{ik}$  მინკოვსკის მეტრიკისა და  $h_{ik}$  შემფოთების კომბინაციით:

$$g_{ik} = \eta_{ik} + h_{ik} \quad (1)$$

სადაც:

$$\eta_{00} = 1 \quad \eta_{0\alpha} = 0 \quad \eta_{\alpha\beta} = -\delta_{\alpha\beta}$$

$h_{ik}$  შემფოთებასთან ოპერირებისას ინდა ვიცოდეთ მისი ინდექსების აწევა-დაწევა და ასევე უნდა შეგვეძლოს კო და კონტრავარიანტული მეტრიკული ტენზორის შემფოთებების ერთმანეთისგან გარჩევა. ამისთვის გავხსენოთ რომ  $g_{ik}g^{kl} = \delta_i^l$  რის გათვალისწინებითაც

$$g_{ik}g^{kl} = (\eta_{ik} + h_{ik})(\eta^{kl} + h^{kl}) = \delta_i^l$$

საიდანაც წრფივ მიახლოებაში შეგვიძლია ვიპოვოთ:

$$g^{ik} = \eta^{ik} - h^{ik} \quad (2)$$

რიჩის ტენზორისთვის გვექნება:

$$R_{ik} = g^{nm} R_{nimk} \approx \eta^{nm} R_{nimk}$$

ან:

$$R_{ik} = \frac{1}{2} \left( -\eta^{nm} \frac{\partial^2 h_{ik}}{\partial x^n \partial x^m} + \frac{\partial^2 h_k^n}{\partial x^i \partial x^n} + \frac{\partial^2 h_i^m}{\partial x^k \partial x^m} - \frac{\partial^2 h}{\partial x^i \partial x^k} \right) \quad (3)$$

შემოვიღოთ  $h_{ik}$ -ს ყალიბი:

$$\psi_k^i = h_k^i - \frac{1}{2} \delta_k^i h$$

$$h \equiv h_i^i$$

$$\frac{\partial \psi_k^i}{\partial x^k} = 0 \quad (4)$$

რის შემდეგაც რიჩის ტენზორში ბოლო სამი წევრი ბათილდება, შედეგად კი:

$$R_{ik} = \frac{1}{2} \square h_{ik} \quad (5)$$

უნდა ილინიშნოს რომ  $h_{ik}$  სიმცირე არ განსაზღვრავს ცალკეადა ათვლის სისტემაში სათავის ზუსტ მდებარეობას და მისი სიმცირის პირობა, თუ ის სრულდება რაიმე სისტემაში, სრულდება ასევე ნებისმიერ სხვა სისტემაში, რომელიც მიიღება უკანასკნელის  $x'^i = x^i + \xi^i$  გარდაქმნით, თუ  $\xi^i$  მცირე სიდიდეა. ეს განტოლებაც კი ვერ აფიქსირებს კორდინატთა სათავის არჩევანს თუ  $\xi$  ისეთია რომ  $\square \xi^i = 0$

როგორც დასაწყისში ვთქვით ჩვენ გვინტერესებს გრავიტაციული ველი ვაკუუმში ამიტომ გვქნება:

$$\square h_k^i = 0 \quad (6)$$

რაც ანალოგიურია ელექტრო-მაგნიტური ტალღისა, რომელიც ვრცელდება სინათლის სიჩქარით.

თუ განვიხილავთ ბრტყელ გრავიტაციულ ტალღას, რომელიც ვრცელდება  $x$ -ღერძის დადებითი მიმართულებით, ამ შემთხვევაში  $h_{ik}$ -ში შემავალი ყველა სიდიდე იქნება  $ct - x$ -ის ფუნქცია, ზოლო ყალიბის პირობიდან მივიღებთ რომ  $\psi_1^1 = \psi_1^0$   $\psi_2^1 = \psi_2^0$   $\psi_3^1 = \psi_3^0 \psi_0^1 \psi_0^0$  და შეგვიძლია ჩავატაროთ გარდაქმნა  $x'^i = x^i + \xi^i(ct - x)$  ისეთი რომ  $\psi_2^3$ ,  $\psi_2^2 - \psi_3^3$ -ის გარდა ყველა გაგვინოლდეს, ისევე როგორც  $\psi_i^i = 0$ . მაშინ  $\psi_k^i = h_k^i$  რაც გვაძლევს ბრტყელი გრავიტაციული ტალღისთვის 2 განმსაზღვრელ სიდიდეს  $h_{23}$ ,  $h_{22} = -h_{33}$ . ეს ნიშნავს რომ გრავიტაციული ტალღა არი განივი, ირხევა  $yOz$  სიბრტყეში და აქვს პოლარიზაციის 2 შესაძლებლობა, რომლებიც განსხვავდებიან  $\pi/4$  კუთხით ერთმანეთისგან.