

4D TO 3D REDUCTION OF SEIBERG DUALITY FOR $SU(N)$ SUSY GAUGE THEORIES WITH ADJOINT MATTER: A PARTITION FUNCTION APPROACH

CARLO SANA

29 GIUGNO 2015

UNIVERSITÀ DEGLI STUDI DI MILANO-BICOCCA
SCUOLA DI SCIENZE
DIPARTIMENTO DI FISICA "G. OCCHIALINI"

Dualità strong/weak coupling

Dualità di Seiberg

Riduzione dimensionale $4D \rightarrow 3D$

Riduzione della dualità sulla funzione di partizione

Dualità strong/weak coupling

Dualità di Seiberg

Riduzione dimensionale $4D \rightarrow 3D$

Riduzione della dualità sulla funzione di partizione

Dualità strong/weak coupling

Dualità di Seiberg

Riduzione dimensionale $4D \rightarrow 3D$

Riduzione della dualità sulla funzione di partizione

Dualità strong/weak coupling

Dualità di Seiberg

Riduzione dimensionale $4D \rightarrow 3D$

Riduzione della dualità sulla funzione di partizione

DUALITÀ STRONG/WEAK COUPLING

Relatività speciale
+
Meccanica Quantistica = Teoria quantistica dei campi (QFT)

Metodi **perturbativi** utilizzabili a **weak coupling**:
sviluppi in serie nella costante di accoppiamento (e.g. **carica elettrica**)

Gruppo di rinormalizzazione

Le costanti di accoppiamento variano in funzione della scala di energia:
la teoria a bassa energia può fluire a **strong coupling**
(e.g. confinamento in QCD)

Nessuno strumento teorico per studiarne la dinamica. → QCD su reticolo

ESISTE UNO STRUMENTO TEORICO PER TRATTARE
TEORIE A STRONG COUPLING?

Dualità strong/weak coupling

Legame fra le costanti di accoppiamento tra teorie duali:

$$g \sim \frac{1}{\tilde{g}} \longrightarrow \text{strong-weak coupling}$$

Si può calcolare una osservabile nella teoria **fortemente accoppiata** con **tecniche perturbative** ben note nella teoria duale.

Dualità strong/weak coupling

Legame fra le costanti di accoppiamento tra teorie duali:

$$g \sim \frac{1}{\tilde{g}} \longrightarrow \text{strong-weak coupling}$$

Si può calcolare una osservabile nella teoria **fortemente accoppiata** con **tecniche perturbative** ben note nella teoria duale.

- Dualità EM di Dirac
- Dualità di Montonen-Olive
- Dualità di Seiberg
- AdS/CFT \rightarrow gauge/gravity duality
- S-duality in teorie di stringa

Le dualità di Seiberg sono una **generalizzazione** della dualità di Dirac per teorie di gauge **non-abeliane** con supersimmetria.

- Dualità EM di Dirac
- Dualità di Montonen-Olive
- Dualità di Seiberg
- AdS/CFT \rightarrow gauge/gravity duality
- S-duality in teorie di stringa

Le dualità di Seiberg sono una **generalizzazione** della dualità di Dirac per teorie di gauge **non-abeliane** con supersimmetria.

Dualità di Dirac

Aggiungendo sorgenti per il campo magnetico J_{mag}^μ ottengo una invarianza \mathbb{Z}_2 delle equazioni di maxwell sotto la trasformazione

$$\left(E^i, B^i\right) \longrightarrow \left(B^i, -E^i\right) \quad \left(J_{el}^\mu, J_{mag}^\mu\right) \longrightarrow \left(J_{mag}^\mu, -J_{el}^\mu\right) \quad J^\mu = (\rho, J^i)$$

Unendo la dualità EM alla Meccanica Quantistica si ottiene una condizione di **quantizzazione** della carica elettrica

$$eg = 2\pi\hbar n$$

Carica elettrica e magnetica sono **inversamente** proporzionali.

dualità strong/weak coupling

Dualità di Dirac

Aggiungendo sorgenti per il campo magnetico J_{mag}^μ ottengo una invarianza \mathbb{Z}_2 delle equazioni di maxwell sotto la trasformazione

$$\left(E^i, B^i\right) \longrightarrow \left(B^i, -E^i\right) \quad \left(J_{el}^\mu, J_{mag}^\mu\right) \longrightarrow \left(J_{mag}^\mu, -J_{el}^\mu\right) \quad J^\mu = (\rho, J^i)$$

Unendo la dualità EM alla Meccanica Quantistica si ottiene una condizione di **quantizzazione** della carica elettrica

$$eg = 2\pi\hbar n$$

Carica elettrica e magnetica sono **inversamente** proporzionali.

dualità strong/weak coupling

DUALITÀ DI SEIBERG

Dualità di Seiberg e Kutasov-Schwimmer-Seiberg (KSS)

Teoria elettrica \longleftrightarrow Teoria magnetica

Teorie di *Supersymmetric QCD* minimali con gruppo $SU(N)$.

Dualità KSS ha un ulteriore campo di materia nell'aggiunta.

Uguali

Funzioni di correlazione

Simmetrie Globali (**fisiche**)

Struttura dei vuoti (susy)

Diverse

Particelle (mesoni)

Costanti di accoppiamento

Dinamica (numero di colori)

Dualità a **basse energie**, ad alte energie
le due teorie sono fisicamente **distinguibili**

Dualità di Seiberg e Kutasov-Schwimmer-Seiberg (KSS)

Teoria elettrica \longleftrightarrow Teoria magnetica

Teorie di *Supersymmetric QCD* minimali con gruppo $SU(N)$.

Dualità KSS ha un ulteriore campo di materia nell'aggiunta.

Uguali

Funzioni di correlazione

Simmetrie Globali (**fisiche**)

Struttura dei vuoti (susy)

Diverse

Particelle (mesoni)

Costanti di accoppiamento

Dinamica (numero di colori)

Dualità a **basse energie**, ad alte energie
le due teorie sono fisicamente **distinguibili**

Simili a teorie 4D $\mathcal{N} = 1$ ma con alcune differenze

Differenze delle teorie di campo 3D $\mathcal{N} = 2$

- ulteriori simmetrie: in 4D no simmetria **assiale** e **topologica**
- diverso contenuto di materia: in 3D i gluoni hanno anche una partner **scalare**
- uno spazio dei moduli (**vuoti supersimmetrici**) con un *branch* aggiuntivo

RIDUZIONE DIMENSIONALE $4D \rightarrow 3D$

Riduzione naturale: $r \rightarrow 0$

Si compattificano le teorie su un cerchio di raggio r :

$$\mathbb{R}^4 \longrightarrow \mathbb{R}^3 \times \mathbb{S}^1$$

Si ignora la dinamica sul cerchio e si manda $r \rightarrow 0$.

Si ottengono due teorie che non sono duali fra loro

Riduzione corretta: r finito

La finitezza del cerchio modifica la dinamica e impone vincoli tipici della teorie 4D (**anomalie**), generati dal superpotenziale η .

Si scende a energie $\ll \frac{1}{r}$: la dinamica sul cerchio si disaccoppia.

Si possono rimuovere questi vincoli con un particolare RG flow. Inoltre, si riesce a generare la simmetria assiale (**assente in 4D**).

Si è in grado di ridurre la **dualità KSS** con tecniche standard di QFT solo se si introduce una perturbazione al potenziale.

Per ottenere la dualità 3D standard è necessario **assumere** che rimuovendo la deformazione si ottenga lo stesso risultato, ma tutt'ora non ci sono **argomentazioni teoriche** a riguardo.

HO MODO DI VERIFICARE SE QUESTA INTUIZIONE È
CORRETTA?

RIDUZIONE DELLA DUALITÀ SULLA FUNZIONE DI PARTIZIONE

INDICE SUPERCONFORME IN 4D E FUNZIONI DI PARTIZIONE IN 3D

Si calcola l'indice superconforme I_{el} & I_{mag} : conta i multipletti BPS corti su $\mathbb{R}^3 \times \mathbb{S}^1$.

Esso è una quantità che è **uguale** per teorie duali.

Inoltre, nel limite $r \rightarrow 0$ l'indice si riduce alla funzione di partizione della teoria in 3D **con superpotenziale η** .

Indice superconf. funzioni gamma ellittiche Γ_e

Funz. di partiz. funzioni gamma iperboliche Γ_h

Identità matematiche: $\Gamma_e \xrightarrow{r \rightarrow 0} \Gamma_h$

$$4D: \quad I_{el} = I_{mag}$$

$$r \rightarrow 0 \quad \downarrow \quad \downarrow$$

$$3D: \quad Z_{el}^{\eta} = Z_{mag}^{\eta}$$

La dualità in 4D (**fisicamente**) e identità integrali (**matematicamente**) dimostrano l'identità fra gli indici in 4D.



Le funzioni di partizione in 3D con superpotenziale η sono uguali grazie all'identità degli indici in 4D

La dualità in 4D (**fisicamente**) e identità integrali (**matematicamente**) dimostrano l'identità fra gli indici in 4D.



Le funzioni di partizione in 3D con superpotenziale η sono uguali grazie all'identità degli indici in 4D

Con questo metodo **non è necessario** introdurre una deformazione , a differenza che in teoria di campo.

Utilizzando una identità **matematica** fra gamma iperboliche Γ_h si ottengono gli **stessi singoletti** trovati in teoria di campo con la deformazione.

Il nostro lavoro è una **verifica indipendente** dei risultati ottenuti in teoria di campo, senza fare **assunzioni** che non si è in grado di giustificare.

La riduzione attraverso la funzione di partizione non era presente in letteratura per il caso $SU(N)$.

L'identità fra le due funzioni di partizione $Z_{el} = Z_{mag}$ porta a una **nuova identità** integrale tra funzioni iperboliche Γ_h **non ancora dimostrate** matematicamente.

Il nostro lavoro è una **verifica indipendente** dei risultati ottenuti in teoria di campo, senza fare **assunzioni** che non si è in grado di giustificare.

La riduzione attraverso la funzione di partizione non era presente in letteratura per il caso $SU(N)$.

L'identità fra le due funzioni di partizione $Z_{el} = Z_{mag}$ porta a una **nuova identità** integrale tra funzioni iperboliche Γ_h **non ancora dimostrate** matematicamente.

Il nostro lavoro è una **verifica indipendente** dei risultati ottenuti in teoria di campo, senza fare **assunzioni** che non si è in grado di giustificare.

La riduzione attraverso la funzione di partizione non era presente in letteratura per il caso $SU(N)$.

L'identità fra le due funzioni di partizione $Z_{el} = Z_{mag}$ porta a una **nuova identità** integrale tra funzioni iperboliche Γ_h **non ancora dimostrate** matematicamente.

GRAZIE PER L'ATTENZIONE

N. Seiberg, *Electric - magnetic duality in supersymmetric non Abelian gauge theories*, *Nucl.Phys.* **B435** (1995) 129–146, [[hep-th/9411149](#)].

D. Kutasov and A. Schwimmer, *On duality in supersymmetric Yang-Mills theory*, *Phys.Lett.* **B354** (1995) 315–321, [[hep-th/9505004](#)].

O. Aharony, *IR duality in $d = 3$ $N=2$ supersymmetric $USp(2N(c))$ and $U(N(c))$ gauge theories*, *Phys.Lett.* **B404** (1997) 71–76, [[hep-th/9703215](#)].

P. Agarwal, A. Amariti, A. Mariotti, and M. Siani, *BPS states and their reductions*, *JHEP* **1308** (2013) 011, [[arXiv:1211.2808](#)].

H. Kim and J. Park, *Aharony Dualities for 3d Theories with Adjoint Matter*, *JHEP* **1306** (2013) 106, [[arXiv:1302.3645](#)].

O. Aharony, S. S. Razamat, N. Seiberg, and B. Willett, *3d dualities from 4d dualities*, *JHEP* **1307** (2013) 149, [[arXiv:1305.3924](#)].

K. Nii, *3d duality with adjoint matter from 4d duality*, *JHEP* **1502** (2015) 024, [[arXiv:1409.3230](#)].

A. Amariti and C. Klare, *A journey to 3d: exact relations for adjoint SQCD from dimensional reduction*, [arXiv:1409.8623](#).