# MHV, CSW, BCFW: field theory techniques for string theory amplitudes

**Rutger Boels** 

Niels Bohr International Academy, Copenhagen

R.B., Kasper Jens Larsen, Niels Obers and Marcel Vonk arXiv:0808.2598 [hep-th]

イロト イポト イラト イラ

# A point of philosophy

last few years (re)learned new things about fields

- MHV: simple amplitudes
- CSW: simpler Feynman rules [Mason]
- BCFW: on-shell recursion [Skinner]

# A point of philosophy

last few years (re)learned new things about fields

- MHV: simple amplitudes
- CSW: simpler Feynman rules [Mason]
- BCFW: on-shell recursion [Skinner]

#### revenge of the 'analytic S-matrix'

# A point of philosophy

last few years (re)learned new things about fields

- MHV: simple amplitudes
- CSW: simpler Feynman rules [Mason]
- BCFW: on-shell recursion [Skinner]

#### revenge of the 'analytic S-matrix'

### applications to string theory?

[Stieberger]

不同 いんきいんき











Rutger Boels (NBIA)

MHV, CSW, BCFW: from fields to strings

13/12/08, Paris 3 / 22

A (10) A (10) A (10)

• scattering amplitudes are interesting.

A (10) A (10)

- scattering amplitudes are interesting.
- last few years new analytic S-matrix methods in field theory:
  - amplitudes as functions of complex variables
  - focus on 'helicity' amplitudes (Lorentz eigenstates)
- still needed for LHC!

周レイモレイモ

- scattering amplitudes are interesting.
- last few years new analytic S-matrix methods in field theory:
  - amplitudes as functions of complex variables
  - focus on 'helicity' amplitudes (Lorentz eigenstates)
- still needed for LHC!
- fascinating structures at tree and loop level [Johansson, Khoze, Kosower, Vanhove]
- strong coupling gauge theory through AdS/CFT [Tseytlin, Wolf]

・ 同 ト ・ ヨ ト ・ ヨ ト

- scattering amplitudes are interesting.
- last few years new analytic S-matrix methods in field theory:
  - amplitudes as functions of complex variables
  - focus on 'helicity' amplitudes (Lorentz eigenstates)
- still needed for LHC!
- fascinating structures at tree and loop level [Johansson, Khoze, Kosower, Vanhove]
- strong coupling gauge theory through AdS/CFT [Tseytlin, Wolf]
- but: other connections between fields and strings
- top-down vs bottom-up

A (10) A (10)

- scattering amplitudes are interesting.
- last few years new analytic S-matrix methods in field theory:
  - amplitudes as functions of complex variables
  - focus on 'helicity' amplitudes (Lorentz eigenstates)
- still needed for LHC!
- fascinating structures at tree and loop level [Johansson, Khoze, Kosower, Vanhove]
- strong coupling gauge theory through AdS/CFT [Tseytlin, Wolf]
- but: other connections between fields and strings
- top-down vs bottom-up

#### ordinary string theory amplitudes?

< ロ > < 同 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >

- scattering amplitudes are interesting.
- last few years new analytic S-matrix methods in field theory:
  - amplitudes as functions of complex variables
  - focus on 'helicity' amplitudes (Lorentz eigenstates)
- still needed for LHC!
- fascinating structures at tree and loop level [Johansson, Khoze, Kosower, Vanhove]
- strong coupling gauge theory through AdS/CFT [Tseytlin, Wolf]
- but: other connections between fields and strings
- top-down vs bottom-up

# ordinary open string theory tree amplitudes in (mainly) 4D flat background?







3 BCFW: recursion



Rutger Boels (NBIA)

MHV, CSW, BCFW: from fields to strings

13/12/08, Paris 5 / 22

#### Disk superstring amplitudes in a flat background

- insert vertex operators on edge of disk with definite ordering, fix 3, integrate over other insertion points, sum over orderings
- problem: sum over complicated integrals
- up to 2005: ≤ 5-gluon amplitude [Medina, Brandt, Machado, 02]

4 **A** N A **B** N A **B** N

#### Disk superstring amplitudes in a flat background

- insert vertex operators on edge of disk with definite ordering, fix 3, integrate over other insertion points, sum over orderings
- problem: sum over complicated integrals
- up to 2005: < 5-gluon amplitude [Medina, Brandt, Machado, 02]
- field theory developments: take target space perspective

4 **A** N A **B** N A **B** N

#### Disk superstring amplitudes in a flat background

- insert vertex operators on edge of disk with definite ordering, fix 3, integrate over other insertion points, sum over orderings
- problem: sum over complicated integrals
- up to 2005: < 5-gluon amplitude [Medina, Brandt, Machado, 02]
- field theory developments: take target space perspective

#### Simple properties of string amplitudes

- pole properties: kinematic limits by conformal invariance
- color ordering: only poles in adjacent channels
- simplest limits: soft (massless particles only) and collinear (IR divergences)

< ロ > < 同 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >

 symmetry → Ward identities for amplitudes of massless particles [Grisaru-Pendleton-Van Nieuwenhuizen, 76]

A (10) A (10) A (10)

- symmetry → Ward identities for amplitudes of massless particles [Grisaru-Pendleton-Van Nieuwenhuizen, 76]
- on-shell 4D SUSY representation theory: not  $\hbar$ ,  $g_{ym}$ ,  $\alpha'$ ,  $g_s$
- can be generalised to massless 10D, massive 4D [RB-Schwinn-Weinzierl, 0x]

く 戸 と く ヨ と く ヨ と …

- symmetry → Ward identities for amplitudes of massless particles [Grisaru-Pendleton-Van Nieuwenhuizen, 76]
- on-shell 4D SUSY representation theory: not  $\hbar$ ,  $g_{ym}$ ,  $\alpha'$ ,  $g_s$
- can be generalised to massless 10D, massive 4D [RB-Schwinn-Weinzierl, 0x]
- worldsheet perspective α'-independence: [Stieberger-Taylor, 06]
   [Stieberger's talk]

- symmetry → Ward identities for amplitudes of massless particles [Grisaru-Pendleton-Van Nieuwenhuizen, 76]
- on-shell 4D SUSY representation theory: not ħ, g<sub>ym</sub>, α', g<sub>s</sub>
- can be generalised to massless 10D, massive 4D [RB-Schwinn-Weinzierl, 0x]
- worldsheet perspective α'-independence: [Stieberger-Taylor, 06]
   [Stieberger's talk]
- absence of fermion-helicity violating amplitudes (worldsheet parity), exact amplitudes:

$$A(+^n) = A(-^n) = A(+,-^n) = A(-,+^n) = 0 \quad \forall n > 2$$

 → amplitude with e.g., two + and rest - (Maximal Helicity Violating (MHV)): only collinear massless poles

- symmetry → Ward identities for amplitudes of massless particles [Grisaru-Pendleton-Van Nieuwenhuizen, 76]
- on-shell 4D SUSY representation theory: not  $\hbar$ ,  $g_{ym}$ ,  $\alpha'$ ,  $g_s$
- can be generalised to massless 10D, massive 4D [RB-Schwinn-Weinzierl, 0x]
- worldsheet perspective α'-independence: [Stieberger-Taylor, 06]
   [Stieberger's talk]
- absence of fermion-helicity violating amplitudes (worldsheet parity), exact amplitudes:

$$A(+^n) = A(-^n) = A(+,-^n) = A(-,+^n) = 0 \quad \forall n > 2$$

- → amplitude with e.g., two + and rest (Maximal Helicity Violating (MHV)): only collinear massless poles
- superstring theory has same collinear limit as field theory

#### MHV amplitudes in string theory

$$A_{\rm sub}(1^-,2^+,\ldots j^-\ldots n^+) = \left(\frac{\langle 1j\rangle^4}{\langle 12\rangle \langle 23\rangle \ldots \langle n1\rangle}\right) Q(p_1\ldots p_n)$$

tree level YM: Q = 1 [Parke-Taylor, 88], (N = 4 loop level: Q = @ weak and strong coupling)

< ロ > < 同 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >

#### MHV amplitudes in string theory

$$A_{\rm sub}(1^-,2^+,\ldots j^-\ldots n^+) = \left(\frac{\langle 1j\rangle^4}{\langle 12\rangle \langle 23\rangle \ldots \langle n1\rangle}\right) Q(p_1\ldots p_n)$$

- tree level YM: Q = 1 [Parke-Taylor, 88], (N = 4 loop level: Q = @ weak and strong coupling)
- string theory here: Q is complicated

$$A_{4}(1^{-},2^{-},3^{+},4^{+}) = \frac{\langle 12 \rangle^{4}}{\langle 12 \rangle \langle 23 \rangle \langle 34 \rangle \langle 41 \rangle} \frac{\Gamma(1-\alpha's)\Gamma(1-\alpha't)}{\Gamma(1-\alpha'(s+t))}$$

< ロ > < 同 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >

#### MHV amplitudes in string theory

$$A_{\rm sub}(1^-,2^+,\ldots j^-\ldots n^+) = \left(\frac{\langle 1j\rangle^4}{\langle 12\rangle \langle 23\rangle \ldots \langle n1\rangle}\right) Q(p_1\ldots p_n)$$

- tree level YM: Q = 1 [Parke-Taylor, 88], (N = 4 loop level: Q = @ weak and strong coupling)
- string theory here: Q is complicated

$$A_{4}(1^{-},2^{-},3^{+},4^{+}) = \frac{\langle 12 \rangle^{4}}{\langle 12 \rangle \langle 23 \rangle \langle 34 \rangle \langle 41 \rangle} \frac{\Gamma(1-\alpha's)\Gamma(1-\alpha't)}{\Gamma(1-\alpha'(s+t))}$$

- ▶ known for n = 4, 5, 6, 7 [prev, Stieberger-Taylor, 06-07]
- not obvious from calculation
- but see [Berkovits-Maldacena, 08], appendix A, [Berkovits]
- field theory expansion: Q is polynomial in  $\alpha'$
- order by order in  $\alpha'$ ?

#### Order by order in $\alpha^\prime$

• Q-polynomial: cyclic and 'correct' soft/collinear limits

#### Order by order in $\alpha'$

- Q-polynomial: cyclic and 'correct' soft/collinear limits
- soft limits + 5 point amplitude determine [Stieberger-Taylor, 06]

$$\boldsymbol{Q} = 1 - \alpha^{\prime 2} \frac{\pi^2}{6} \sum_{i < j < k < l} \langle ij \rangle [jk] \langle kl \rangle [li] + \mathcal{O}\left(\alpha^{\prime 3}\right)$$

#### Order by order in $\alpha'$

- Q-polynomial: cyclic and 'correct' soft/collinear limits
- soft limits + 5 point amplitude determine [Stieberger-Taylor, 06]

$$\mathbf{Q} = 1 - \alpha^{\prime 2} \frac{\pi^2}{6} \sum_{i < j < k < l} \langle ij \rangle [jk] \langle kl \rangle [li] + \mathcal{O}\left(\alpha^{\prime 3}\right)$$

- resemblance to all-plus one loop amplitude (!)
- non-Abelian effective action only known to  $\alpha'^3 \dots$

#### Order by order in $\alpha'$

- Q-polynomial: cyclic and 'correct' soft/collinear limits
- soft limits + 5 point amplitude determine [Stieberger-Taylor, 06]

$$\boldsymbol{Q} = 1 - \alpha^{\prime 2} \frac{\pi^2}{6} \sum_{i < j < k < l} \langle ij \rangle [jk] \langle kl \rangle [li] + \mathcal{O}\left(\alpha^{\prime 3}\right)$$

- resemblance to all-plus one loop amplitude (!)
- non-Abelian effective action only known to  $\alpha'^3 \dots$
- ... much computer calculation ... (and the 6 point function)

$$\alpha^{\prime 3} \frac{\zeta(3)}{24} \left( 42[s_{12}s_{34}s_{56}] + 18[s_{13}s_{24}s_{56}] - 9[s_{13}s_{23}s_{56}] + 9[s_{13}s_{25}s_{46}] - 3[s_{14}s_{25}s_{36}] \right)$$

$$+ 36[s_{12}s_{15}s_{34}] - [s_{12}s_{12}s_{12}] + 96i[\epsilon_{1234}s_{56}] + 24i[\epsilon_{1234}s_{45}] - 24i[\epsilon_{1234}s_{35}]$$

•  $s_{12} = (P_1 + P_2)^2$   $\epsilon_{1234} = \epsilon_{\mu\nu\rho\sigma} P_1^{\mu} P_2^{\nu} P_3^{\rho} P_4^{\sigma}$ , summed over cyclic permutations

# How we got $\alpha^{\prime 3}$

#### Algorithm:

- construct polynomial, cyclic basis of momentum invariants of n particles
  - Schouten identities (solved)
  - momentum conservation
- restrict to polynomials which reduce well under soft limits (up to relations)
- establish dimension, find stabilizer, determine coefficients
- check collinearity
- $\alpha'^3 \rightarrow n = 6, 13$  polynomials, checked up to n = 8

many questions:

3

# How we got $\alpha^{\prime 3}$

#### Algorithm:

- construct polynomial, cyclic basis of momentum invariants of n particles
  - Schouten identities (solved)
  - momentum conservation
- restrict to polynomials which reduce well under soft limits (up to relations)
- establish dimension, find stabilizer, determine coefficients
- check collinearity
- $\alpha'^3 \rightarrow n = 6, 13$  polynomials, checked up to n = 8

many questions:

- general answer? spinor helicity? dimensions of basis?
- built in collinear limits? ← momentum conservation

3

イロト 不得 トイヨト イヨト

# How we got $\alpha^{\prime 3}$

#### Algorithm:

- construct polynomial, cyclic basis of momentum invariants of n particles
  - Schouten identities (solved)
  - momentum conservation
- restrict to polynomials which reduce well under soft limits (up to relations)
- establish dimension, find stabilizer, determine coefficients
- check collinearity
- $\alpha'^3 \rightarrow n = 6, 13$  polynomials, checked up to n = 8

many questions:

- general answer? spinor helicity? dimensions of basis?
- built in collinear limits? ← momentum conservation
- effective field theory? Abelian limits?







- 3 BCFW: recursion
- 4 Conclusions and outlook

Rutger Boels (NBIA)

MHV, CSW, BCFW: from fields to strings

13/12/08, Paris 11 / 22

A (10) > A (10) > A (10)

• given MHV amplitudes can one calculate NMHV?

The second se

4 6 1 1 4

- given MHV amplitudes can one calculate NMHV?
- from action: [RB-Mason-Skinner, 06,07], [Mansfield, 05], [Gorsky-Rosly, 05]

3

< ロ > < 同 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >

- given MHV amplitudes can one calculate NMHV?
- from action: [RB-Mason-Skinner, 06,07], [Mansfield, 05], [Gorsky-Rosly, 05]
- non-Abelian effective action only known to  $\alpha'^3$
- $\bullet \rightarrow$  study Abelian case first

3

4 **A** N A **B** N A **B** N

- given MHV amplitudes can one calculate NMHV?
- from action: [RB-Mason-Skinner, 06,07], [Mansfield, 05], [Gorsky-Rosly, 05]
- non-Abelian effective action only known to  $\alpha'^3$
- $\bullet \rightarrow$  study Abelian case first

#### Abelian effective action: Dirac-Born-Infeld

- Abelian case has derivative expansion
- Ieading terms: DBI action

$$\mathcal{S}_{\mathrm{DBI}} = -1 + rac{1}{\pi^2 lpha'^2} \int d^4 x \sqrt{-\det\left(\eta_{\mu
u} + \pi lpha' F_{\mu
u}
ight)}$$

3

< ロ > < 同 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >

- given MHV amplitudes can one calculate NMHV?
- from action: [RB-Mason-Skinner, 06,07], [Mansfield, 05], [Gorsky-Rosly, 05]
- non-Abelian effective action only known to  $\alpha'^3$
- $\bullet \rightarrow$  study Abelian case first

#### Abelian effective action: Dirac-Born-Infeld

- Abelian case has derivative expansion
- Ieading terms: DBI action

$$S_{
m DBI} = -1 + rac{1}{\pi^2 lpha'^2} \int d^4 x \sqrt{-\det\left(\eta_{\mu
u} + \pi lpha' F_{\mu
u}
ight)}$$

- infinite series of vertices
- scattering amplitudes? (besides 4-point, [Rosly-Selivanov, 02])

3

< ロ > < 同 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >

goal is helicity amplitudes

Rutger Boels (NBIA)

MHV, CSW, BCFW: from fields to strings

13/12/08. Paris 13 / 22

3 + 4 = +

- goal is helicity amplitudes
- helpful fact: on-shell helicity states are BPS DBI solutions

$$\begin{aligned} F^{+}_{\dot{\alpha}\dot{\beta}}[A^{+}] &= i\sqrt{2}p_{\dot{\alpha}}p_{\dot{\beta}} \qquad F^{+}_{\dot{\alpha}\dot{\beta}}[A^{-}] = 0 \\ F^{-}_{\alpha\beta}[A^{-}] &= i\sqrt{2}p_{\alpha}p_{\beta} \qquad F^{-}_{\alpha\beta}[A^{+}] = 0 \end{aligned}$$

- A - TH

< 6 b

- goal is helicity amplitudes
- helpful fact: on-shell helicity states are BPS DBI solutions

$$F^{+}_{\dot{\alpha}\dot{\beta}}[A^{+}] = i\sqrt{2}p_{\dot{\alpha}}p_{\dot{\beta}} \qquad F^{+}_{\dot{\alpha}\dot{\beta}}[A^{-}] = 0$$
$$F^{-}_{\alpha\beta}[A^{-}] = i\sqrt{2}p_{\alpha}p_{\beta} \qquad F^{-}_{\alpha\beta}[A^{+}] = 0$$

• DBI in terms of  $F_+$  and  $F_-$ : [Tseytlin, 99]

$$\begin{split} S_{\text{DBI}} &= \frac{1}{\pi^2 \alpha'^2} \int d^4 x \sqrt{\left(1 + \frac{\pi^2 \alpha'^2}{8} (F_+^2 + F_-^2)\right)^2 - \frac{\pi^4 \alpha'^4}{16} F_+^2 F_-^2} \\ &= \frac{1}{4} F_+^2 - \frac{\pi^2 \alpha'^2}{32} \left(F_-^2 F_+^2\right) + \frac{\pi^4 \alpha'^4}{256} \left(F_-^4 F_+^2 + F_+^4 F_-^2\right) + \mathcal{O}(\alpha'^6) \end{split}$$

• all vertices proportional to  $F_+^2 F_-^2 \rightarrow \dots$ 

• in accordance with the SUSY Ward identity:

$$A^{\text{DBI}}(+^n) = A^{\text{DBI}}(-^n) = A^{\text{DBI}}(+^{n-1}) = A^{\text{DBI}}(-^{n-1}) = 0$$

4-point MHV amplitude

$$egin{aligned} &\mathcal{A}_4^{ ext{DBI}}(1^+2^+3^-4^-) = -rac{\pi^2 lpha'^2}{2} ig\langle 12 ig
angle^2 \left[ 34 
ight]^2 \end{aligned}$$

**E N 4 E N** 

4 6 1 1 4

• in accordance with the SUSY Ward identity:

$$A^{\text{DBI}}(+^n) = A^{\text{DBI}}(-^n) = A^{\text{DBI}}(+^{n-1}) = A^{\text{DBI}}(-^{n-1}) = 0$$

4-point MHV amplitude

$$m{A}_4^{
m DBI}(1^+2^+3^-4^-) = -rac{\pi^2lpha'^2}{2} raket{12}^2 [34]^2$$

• ... but no higher point MHV amplitudes, driving mechanism: :... $F^+$  ::  $F^-$ ...:~  $\frac{1}{p^2}$  :... $F^+$  ::  $F^+$ ...:~:... $F^-$  ::  $F^-$ ...:~ 1

• proven through first order action a la [Chalmers-Siegel, 97]

・ 回 ト く ヨ ト く ヨ ト 二 ヨ

• in accordance with the SUSY Ward identity:

$$A^{\text{DBI}}(+^n) = A^{\text{DBI}}(-^n) = A^{\text{DBI}}(+^{n-1}) = A^{\text{DBI}}(-^{n-1}) = 0$$

4-point MHV amplitude

$${\cal A}_4^{
m DBI}(1^+2^+3^-4^-) = -rac{\pi^2lpha'^2}{2} \left< 12 
ight>^2 [34]^2$$

• ... but no higher point MHV amplitudes, driving mechanism:

$$:\ldots F^+ :: F^- \ldots :\sim \frac{1}{p^2} \quad :\ldots F^+ :: F^+ \ldots :\sim :\ldots F^- :: F^- \ldots \sim 1$$

- proven through first order action a la [Chalmers-Siegel, 97]
- see [Rosly-Selivanov, 02]: helicity conservation in DBI by U(1)S-duality

不同 トイモトイモ

• S-duality obvious in reformulation [Rocek-Tseytlin, 97]

$$\begin{aligned} \mathcal{L}_{\text{DBI}} &= \frac{i}{2\pi\alpha'} \left( -ia\bar{a} + \lambda a - \bar{\lambda}\bar{a} + \frac{\sqrt{\pi\alpha'}}{2} a\bar{a}(\lambda - \bar{\lambda}) \right) \\ &- \frac{1}{4} F^2 - i \frac{\sqrt{\pi\alpha'}\lambda}{8} F_+^2 + i \frac{\sqrt{\pi\alpha'}\bar{\lambda}}{8} F_-^2 \end{aligned}$$

< ロ > < 同 > < 回 > < 回 >

• S-duality obvious in reformulation [Rocek-Tseytlin, 97]

$$\mathcal{L}_{\text{DBI}} = \frac{i}{2\pi\alpha'} \left( -ia\bar{a} + \lambda a - \bar{\lambda}\bar{a} + \frac{\sqrt{\pi\alpha'}}{2}a\bar{a}(\lambda - \bar{\lambda}) \right) \\ - \frac{1}{4}F^2 - i\frac{\sqrt{\pi\alpha'}\lambda}{8}F_+^2 + i\frac{\sqrt{\pi\alpha'}\bar{\lambda}}{8}F_-^2 \right)$$

• "effective Higgs-gluon couplings" [RB-Schwinn, 08]:

$$-i\frac{\sqrt{\pi\alpha'}\lambda}{8}F_{+}^{2} \rightarrow -\frac{1}{4}\frac{i\sqrt{\pi\alpha'}\lambda}{2+i\sqrt{\pi\alpha'}\lambda}:F_{+}^{2}:\quad +\text{c.c.}$$

• DBI can be reformulated into:

$$\mathcal{L}_{\text{DBI}} = -\frac{1}{\pi \alpha'} \left( \frac{2k\bar{k}}{1 - \pi \alpha' k\bar{k}} \right) \\ -\frac{1}{4}F^2 - \frac{1}{8}i\sqrt{\pi \alpha' k} : F_+^2 : +\frac{1}{8}i\sqrt{\pi \alpha' k} : F_-^2 :$$

• "effective Higgs-gluon couplings" [RB-Schwinn, 08]:

$$-i\frac{\sqrt{\pi\alpha'}\lambda}{8}F_{+}^{2}\rightarrow-\frac{1}{8}i\sqrt{\pi\alpha'}\mathbf{k}:F_{+}^{2}:\quad+\mathrm{c.c.}$$

Rutger Boels (NBIA)

MHV, CSW, BCFW: from fields to strings

- A - TH

< 6 b

• DBI can be reformulated into:

$$\mathcal{L}_{\text{DBI}} = -\frac{1}{\pi \alpha'} \left( \frac{2k\bar{k}}{1 - \pi \alpha' k\bar{k}} \right) \\ -\frac{1}{4}F^2 - \frac{1}{8}i\sqrt{\pi \alpha' k} : F_+^2 : +\frac{1}{8}i\sqrt{\pi \alpha' k} : F_-^2 :$$

• "effective Higgs-gluon couplings" [RB-Schwinn, 08]:

$$-i\frac{\sqrt{\pi\alpha'}\lambda}{8}F_{+}^{2}\rightarrow-\frac{1}{8}i\sqrt{\pi\alpha'}\mathbf{k}:F_{+}^{2}:\quad+\mathrm{c.c.}$$

proves explicit helicity conservation and semi-CSW rules

enormous simplification

• DBI can be reformulated into:

$$\mathcal{L}_{\text{DBI}} = -\frac{1}{\pi \alpha'} \left( \frac{2k\bar{k}}{1 - \pi \alpha' k\bar{k}} \right) \\ -\frac{1}{4}F^2 - \frac{1}{8}i\sqrt{\pi \alpha' k} : F_+^2 : +\frac{1}{8}i\sqrt{\pi \alpha' k} : F_-^2 :$$

• "effective Higgs-gluon couplings" [RB-Schwinn, 08]:

$$-i\frac{\sqrt{\pi\alpha'}\lambda}{8}F_{+}^{2}\rightarrow-\frac{1}{8}i\sqrt{\pi\alpha'}\mathbf{k}:F_{+}^{2}:\quad+\mathrm{c.c.}$$

- proves explicit helicity conservation and semi-CSW rules
- enormous simplification
- derivative corrections? higher dimensions? non-Abelian case? string field theory?











Rutger Boels (NBIA)

MHV, CSW, BCFW: from fields to strings

13/12/08, Paris 16 / 22

э

• amplitudes are above all functions of the momenta

**EN 4 EN** 

4 6 1 1 4

- amplitudes are above all functions of the momenta
- change D-dim momenta while being on-shell?  $\rightarrow$

$$p_i^\mu 
ightarrow \hat{p}_i^\mu = p_i^\mu + z n^\mu$$
 $p_j^\mu 
ightarrow \hat{p}_j^\mu = p_j^\mu - z n^\mu$ 
 $(p_j^\mu n_\mu) = (p_j^\mu n_\mu) = (n^\mu n_\mu) = 0$ 

- amplitudes are above all functions of the momenta
- change D-dim momenta while being on-shell?  $\rightarrow$

$$p_{i}^{\mu} 
ightarrow \hat{p}_{i}^{\mu} = p_{i}^{\mu} + z n^{\mu}$$
  
 $p_{j}^{\mu} 
ightarrow \hat{p}_{j}^{\mu} = p_{j}^{\mu} - z n^{\mu}$   
 $(p_{i}^{\mu}n_{\mu}) = (p_{j}^{\mu}n_{\mu}) = (n^{\mu}n_{\mu}) = 0$ 

• amplitude  $A \rightarrow A(z)$ 

$$A(0) = \oint_{z=0} \frac{A(z)}{z} = -\left\{\sum \operatorname{Res}_{z=\text{finite}} + \operatorname{Res}_{z=\infty}\right\}$$

- amplitudes are above all functions of the momenta
- change D-dim momenta while being on-shell?  $\rightarrow$

$$egin{aligned} p_i^\mu &
ightarrow \hat{p}_i^\mu &
ightarrow p_i^\mu 
ightarrow \hat{p}_j^\mu &
ightarrow p_j^\mu 
ightarrow p_j^\mu 
ightarrow p_j^\mu n_\mu) &= (n^\mu n_\mu) = 0 \end{aligned}$$

• amplitude  $A \rightarrow A(z)$ 

$$A(0) = \oint_{z=0} \frac{A(z)}{z} = -\left\{\sum \operatorname{Res}_{z=\text{finite}} + \operatorname{Res}_{z=\infty}\right\}$$

finite z residues are known → lower point amplitudes
if (Res<sub>z=∞</sub>) = 0 then on-shell recursion

- amplitudes are above all functions of the momenta
- change D-dim momenta while being on-shell?  $\rightarrow$

$$egin{aligned} p_i^\mu &
ightarrow \hat{p}_i^\mu &
ightarrow p_i^\mu 
ightarrow \hat{p}_j^\mu &
ightarrow p_j^\mu 
ightarrow p_j^\mu n_\mu) &= (p_j^\mu n_\mu) = (n^\mu n_\mu) = 0 \end{aligned}$$

• amplitude  $A \rightarrow A(z)$ 

$$A(0) = \oint_{z=0} \frac{A(z)}{z} = -\left\{\sum \operatorname{Res}_{z=\text{finite}} + \operatorname{Res}_{z=\infty}\right\}$$

- finite z residues are known  $\rightarrow$  lower point amplitudes
- if  $(\text{Res}_{z=\infty}) = 0$  then on-shell recursion
- $z \to \infty$  behavior related to UV properties [Arkani-Hamed-Cachazo-] [-Kaplan, 08]

## Example

### Veneziano amplitude

$$A_4 = A_4^{\text{part}}(s,t) + A_4^{\text{part}}(t,u) + A_4^{\text{part}}(u,s)$$

æ

## Example

#### Veneziano amplitude

$$A_4 = A_4^{\text{part}}(s, t) + A_4^{\text{part}}(t, u) + A_4^{\text{part}}(u, s)$$

• definiteness: shift particles 1 and 2

$$\hat{\boldsymbol{s}} = \boldsymbol{s} \quad \hat{t} = t - z' \quad \hat{\boldsymbol{u}} = \boldsymbol{u} + z'$$

• with 
$$z' = 2\alpha'(p_3^{\mu}n_{\mu})z$$

• do finite z' sums

э

< ロ > < 同 > < 回 > < 回 >

## Example

#### Veneziano amplitude

$$A_4 = A_4^{\text{part}}(s,t) + A_4^{\text{part}}(t,u) + A_4^{\text{part}}(u,s)$$

• definiteness: shift particles 1 and 2

$$\hat{\boldsymbol{s}} = \boldsymbol{s} \quad \hat{t} = t - z' \quad \hat{\boldsymbol{u}} = \boldsymbol{u} + z'$$

• with 
$$z' = 2\alpha'(p_3^{\mu}n_{\mu})z$$

do finite z' sums: residues @∞ vanish

### **BCFW** recursion

$$\begin{aligned} \mathcal{A}_{4}^{\text{part}}(s,t) &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^{n}}{\Gamma(n+1)} \frac{\Gamma(\alpha' s - 1)}{\Gamma(\alpha' s - 1 - n)} \left(\frac{1}{\alpha' t - 1 + n}\right) \\ \mathcal{A}_{4}^{\text{part}}(u,t) &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^{n}}{\Gamma(n+1)} \frac{\Gamma(1 - \alpha' s + n)}{\Gamma(1 - \alpha' s)} \left(\frac{1}{\alpha' t - 1 + n} + \frac{1}{\alpha' u - 1 + n}\right) \end{aligned}$$

#### simple observation

Any four point function in open string theory in flat background consists of some rational function of the momenta times a 'Veneziano' factor.

•  $z' \to \infty$  is closely related to Regge poles:

$$\frac{1}{z'}\frac{\Gamma(\alpha't+z'-1)}{\Gamma(1-\alpha'u+z')} \to (z')^{-\alpha's}\left(1+\mathcal{O}\left(\frac{1}{z'}\right)\right)$$

4 **A** N A **B** N A **B** N

#### simple observation

Any four point function in open string theory in flat background consists of some rational function of the momenta times a 'Veneziano' factor.

•  $z' \to \infty$  is closely related to Regge poles:

$$\frac{1}{z'}\frac{\Gamma(\alpha't+z'-1)}{\Gamma(1-\alpha'u+z')} \to (z')^{-\alpha's}\left(1+\mathcal{O}\left(\frac{1}{z'}\right)\right)$$

• can perform integral at  $\infty$ . Vanishes if

 $\operatorname{Re}\left( lpha^{\prime} \boldsymbol{s} 
ight) > \mathbf{1}$ 

• similar analysis for 'other' shift

#### simple observation

Any four point function in open string theory in flat background consists of some rational function of the momenta times a 'Veneziano' factor.

•  $z' \to \infty$  is closely related to Regge poles:

$$\frac{1}{z'}\frac{\Gamma(\alpha't+z'-1)}{\Gamma(1-\alpha'u+z')} \to (z')^{-\alpha's}\left(1+\mathcal{O}\left(\frac{1}{z'}\right)\right)$$

• can perform integral at  $\infty$ . Vanishes if

$$\operatorname{Re}\left( lpha^{\prime}s
ight) >1$$

- similar analysis for 'other' shift
- $\rightarrow$  residue  $@\infty$  vanishes for any 4-pt amplitude (some reality condition)
- all open string theory 4 point amplitudes obey BCFW recursion

### simple observation

Any four point function in open string theory in flat background consists of some rational function of the momenta times a 'Veneziano' factor.

•  $z' \to \infty$  is closely related to Regge poles:

$$\frac{1}{z'}\frac{\Gamma(\alpha't+z'-1)}{\Gamma(1-\alpha'u+z')} \to (z')^{-\alpha's}\left(1+\mathcal{O}\left(\frac{1}{z'}\right)\right)$$

• can perform integral at  $\infty$ . Vanishes if

 $\operatorname{Re}\left( lpha^{\prime} \boldsymbol{s} 
ight) > \mathbf{1}$ 

- similar analysis for 'other' shift
- $\rightarrow$  residue  $@\infty$  vanishes for any 4-pt amplitude (some reality condition)
- all open string theory 4 point amplitudes obey BCFW recursion
- similar analysis for 4-pt closed string (Virasoro-Shapiro)

- worked out example 4 gluons
  - good shift  $Re(\alpha's) > -1$ , bad shift  $Re(\alpha's) > 3$

- worked out example 4 gluons
  - good shift  $Re(\alpha's) > -1$ , bad shift  $Re(\alpha's) > 3$
- one particular shift of the 5 point gluon amplitude
- sketch of higher points
- recursive DBI, (just as  $\phi^4$ )

周レイモレイモ

- worked out example 4 gluons
  - good shift  $Re(\alpha's) > -1$ , bad shift  $Re(\alpha's) > 3$
- one particular shift of the 5 point gluon amplitude
- sketch of higher points
- recursive DBI, (just as  $\phi^4$ )

#### Conjecture

all string theory tree-level amplitudes in a flat D-dimensional background obey on-shell recursion relations

イベト イモト イモト

- worked out example 4 gluons
  - good shift  $Re(\alpha's) > -1$ , bad shift  $Re(\alpha's) > 3$
- one particular shift of the 5 point gluon amplitude
- sketch of higher points
- recursive DBI, (just as  $\phi^4$ )

### Conjecture

all string theory tree-level amplitudes in a flat D-dimensional background obey on-shell recursion relations

- issue about reality conditions on kinematic invariants
- practical value? closure on gluons only?
- if true, 'three' vertices only:
- string field theory? CFT? topological field theory?
- other backgrounds?

★ 3 > 3







3 BCFW: recursion



Rutger Boels (NBIA)

MHV, CSW, BCFW: from fields to strings

13/12/08, Paris 21 / 22

A (10) > A (10) > A (10)

## Conclusions and outlook

- new field theory techniques and ideas applied to superstring
  - MHV
  - CSW
  - BCFW

3

## Conclusions and outlook

- new field theory techniques and ideas applied to superstring
  - MHV  $\rightarrow \alpha'^3$  corrections
  - ► CSW → amplitudes from DBI
  - $\blacktriangleright \ BCFW \rightarrow on-shell \ recursion \ conjecture$

## Conclusions and outlook

new field theory techniques and ideas applied to superstring

- MHV  $\rightarrow \alpha'^3$  corrections
- ► CSW → amplitudes from DBI
- BCFW  $\rightarrow$  on-shell recursion conjecture

- join the fun!
  - more corrections? ( $\alpha'$ , # fields, # dimensions, # derivatives,  $g_s$ )
  - closed string? (KLT?)
  - other backgrounds?
  - $\mathcal{N} = 2 \text{ strings}? \rightarrow \text{ [Berkovits,0x]}$
  - twistors / pure spinors?
  - your question?

A B A B A B A