# On-shell recursion for string theory amplitudes on the disc and sphere

**Rutger Boels** 

Niels Bohr International Academy, Copenhagen

based on: R.B., Daniele Marmiroli and Niels Obers

arXiv:1002.xxxx [hep-th]

< 回 > < 三 > < 三 >

#### scattering amplitudes are interesting.

- direct link between theory and experiment
- simplest information to calculate from string theory or QFT

A (10) × A (10) × A (10)

#### scattering amplitudes are interesting.

- direct link between theory and experiment
- simplest information to calculate from string theory or QFT
- contain much physical information
- is there anything interesting left to calculate?

(I) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1))

#### scattering amplitudes are interesting.

- direct link between theory and experiment
- simplest information to calculate from string theory or QFT
- contain much physical information
- is there anything interesting left to calculate? → YES!
- increasing complexity with *#particles*, *#loops*
- in QFT still calculations needed even for LHC

< ロ > < 同 > < 回 > < 回 >

#### scattering amplitudes are interesting.

- direct link between theory and experiment
- simplest information to calculate from string theory or QFT
- contain much physical information
- is there anything interesting left to calculate? → YES!
- increasing complexity with *#particles*, *#loops*
- in QFT still calculations needed even for LHC
- last few years quantum leaps in calculational technology in QFT
  - surprisingly simple results (especially with susy)
  - see also talks by [Henn] and [Broedel]

#### scattering amplitudes are interesting.

- direct link between theory and experiment
- simplest information to calculate from string theory or QFT
- contain much physical information
- is there anything interesting left to calculate? → YES!
- increasing complexity with *#particles*, *#loops*
- in QFT still calculations needed even for LHC
- last few years quantum leaps in calculational technology in QFT
  - surprisingly simple results (especially with susy)
  - see also talks by [Henn] and [Broedel]
- what about 'strings'? Just in a flat background?
  - see also talk by [Mafra]

< 口 > < 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 > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >

#### field theory

- all Yang-Mills, gravity tree amplitudes in *D* = 4
- all 1-loop (massless)  $\mathcal{N} = 1$  amplitudes
- all order conjectures in  $\mathcal{N} = 4$

#### strings in flat background

- 6 point amplitude at tree level [Stieberger-Oprisa, 02]
- all multiplicity  $\alpha'^2$ ,  $\alpha'^3$  corrections to super Yang-Mills
- four point from effective action

# unacceptable, strings have much more symmetry

イロト イヨト イヨト イヨト

#### field theory

- all Yang-Mills, gravity tree amplitudes in *D* = 4
- all 1-loop (massless)  $\mathcal{N} = 1$  amplitudes
- all order conjectures in  $\mathcal{N} = 4$

#### strings in flat background

- 6 point amplitude at tree level [Stieberger-Oprisa, 02]
- all multiplicity  $\alpha'^2$ ,  $\alpha'^3$  corrections to super Yang-Mills
- four point from effective action

#### field theory

- all Yang-Mills, gravity tree amplitudes in *D* = 4
- all 1-loop (massless)  $\mathcal{N} = 1$  amplitudes
- all order conjectures in  $\mathcal{N} = 4$
- analytic progress based on 'analytic S-matrix'

#### strings in flat background

- 6 point amplitude at tree level [Stieberger-Oprisa, 02]
- all multiplicity  $\alpha'^2$ ,  $\alpha'^3$  corrections to super Yang-Mills
- four point from effective action

 whole theory based on 'analytic S-matrix'

#### analytic S-matrix program (sixties)

construct scattering amplitudes from their physical singularities

- superseded by Lagrangian based approaches in seventies
- until recently, only success: CFT

#### analytic S-matrix program (sixties)

construct scattering amplitudes from their physical singularities

- superseded by Lagrangian based approaches in seventies
- until recently, only success: CFT and string theory

"Construction of a crossing-symmetric, Regge behaved amplitude for linearly rising trajectories" [Veneziano, 68]

#### analytic S-matrix program (sixties)

construct scattering amplitudes from their physical singularities

- superseded by Lagrangian based approaches in seventies
- until recently, only success: CFT and string theory

"Construction of a crossing-symmetric, Regge behaved amplitude for linearly rising trajectories" [Veneziano, 68]

revival inspired by [Witten, 03]

#### analytic S-matrix program (sixties)

construct scattering amplitudes from their physical singularities

- superseded by Lagrangian based approaches in seventies
- until recently, only success: CFT and string theory

"Construction of a crossing-symmetric, Regge behaved amplitude for linearly rising trajectories" [Veneziano, 68]

- revival inspired by [Witten, 03]
- exporting new QFT techniques to string theory natural (cf. [Stieberger-Taylor, 06-])
- this talk: on-shell recursion [Britto-Cachazo-Feng-(Witten), 04,05]

#### new input since 60s

if there is no nice complex parameter to play with: introduce one

Rutger Boels (NBIA)

on-shell recursion in string theory

Nordic String Meeting 2010 5 / 10

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

• amplitudes are above all functions of momenta (and quantum #s)

- amplitudes are above all functions of momenta (and quantum #s)
- change D-dim momenta while remaining on-shell? BCFW:  $\rightarrow$

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

< 口 > < 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 > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >

- amplitudes are above all functions of momenta (and quantum #s)
- change *D*-dim momenta while remaining on-shell? BCFW:  $\rightarrow$

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

• amplitude  $A \rightarrow A(z)$ 

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

- amplitudes are above all functions of momenta (and quantum #s)
- change *D*-dim momenta while remaining on-shell? BCFW:  $\rightarrow$

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

• 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: lower point amplitudes

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

- amplitudes are above all functions of momenta (and quantum #s)
- change D-dim momenta while remaining on-shell? BCFW:  $\rightarrow$

$$egin{aligned} p_{i}^{\mu} & o \hat{p}_{i}^{\mu} = p_{i}^{\mu} + z \, n^{\mu} \ p_{j}^{\mu} & o \hat{p}_{j}^{\mu} = p_{j}^{\mu} - z \, n^{\mu} \ (p_{i}^{\mu}n_{\mu}) = (p_{j}^{\mu}n_{\mu}) = (n^{\mu}n_{\mu}) = 0 \end{aligned}$$

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

● finite z residues: lower point amplitudes → recursion!

- amplitudes are above all functions of momenta (and quantum #s)
- change D-dim momenta while remaining on-shell? BCFW:  $\rightarrow$

$$egin{aligned} p_{i}^{\mu} & o \hat{p}_{i}^{\mu} = p_{i}^{\mu} + z \, n^{\mu} \ p_{j}^{\mu} & o \hat{p}_{j}^{\mu} = p_{j}^{\mu} - z \, n^{\mu} \ (p_{i}^{\mu}n_{\mu}) = (p_{j}^{\mu}n_{\mu}) = (n^{\mu}n_{\mu}) = 0 \end{aligned}$$

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

- finite z residues: lower point amplitudes  $\rightarrow$  recursion!
- string amplitudes as infinite sums over three point amplitudes
- $z 
  ightarrow \infty$  related to UV ( $\sim$  Regge) behavior
- different possible shifts related by crossing symmetry

Veneziano amplitude

$$A_{4} = A_{4}^{\text{part}}(s, t) (\text{Tr})_{1} + A_{4}^{\text{part}}(t, u) (\text{Tr})_{2} + A_{4}^{\text{part}}(u, s) (\text{Tr})_{3}$$

Veneziano amplitude

$$A_{4} = A_{4}^{\text{part}}(s, t) (\text{Tr})_{1} + A_{4}^{\text{part}}(t, u) (\text{Tr})_{2} + A_{4}^{\text{part}}(u, s) (\text{Tr})_{3}$$

definiteness: shift particles 1 and 2

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

• with  $z' = 2\alpha'(p_3^{\mu}n_{\mu})z$  (special 4-pt kinematics)

・ロト ・ 四ト ・ ヨト ・ ヨト

Veneziano amplitude

$$A_{4} = A_{4}^{\text{part}}(s, t) (\text{Tr})_{1} + A_{4}^{\text{part}}(t, u) (\text{Tr})_{2} + A_{4}^{\text{part}}(u, s) (\text{Tr})_{3}$$

definiteness: shift particles 1 and 2

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

• with  $z' = 2\alpha'(p_3^{\mu}n_{\mu})z$  (special 4-pt kinematics)

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

Veneziano amplitude

$$A_{4} = A_{4}^{\text{part}}(s, t) (\text{Tr})_{1} + A_{4}^{\text{part}}(t, u) (\text{Tr})_{2} + A_{4}^{\text{part}}(u, s) (\text{Tr})_{3}$$

definiteness: shift particles 1 and 2

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

• with  $z' = 2\alpha'(p_3^{\mu}n_{\mu})z$  (special 4-pt kinematics)

$$A_4^{\text{part}}(s,t) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{\Gamma(n+1)} \frac{\Gamma(\alpha's-1)}{\Gamma(\alpha's-1-n)} \left(\frac{1}{\alpha't-1+n}\right)$$
$$A_4^{\text{part}}(t,u) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{\Gamma(n+1)} \frac{\Gamma(1-\alpha's+n)}{\Gamma(1-\alpha's)} \left(\frac{1}{\alpha't-1+n} + \frac{1}{\alpha'u-1+n}\right)$$

 $\bullet \ \rightarrow \text{all four point amplitudes}$ 

< 口 > < 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 > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >

• all open string amplitudes have a Koba-Nielsen type integrand

- all open string amplitudes have a Koba-Nielsen type integrand
- Koba-Nielsen amplitudes @ large-z

color-adjacent shifts 
$$\lim_{z \to \infty} A(z) \sim z^{\alpha'(p_i + p_{i+1})^2 + 1} \left( G_0 + \mathcal{O}\left(\frac{1}{z}\right) \right)$$
non-adjacent shifts 
$$\lim_{z \to \infty} A(z) \sim e^{\pm (\alpha')z} z^{\alpha'(p_i + p_j)^2 + 1} \left( G'_0 + \mathcal{O}\left(\frac{1}{z}\right) \right)$$

• if  $\alpha'(p_i + p_{i+1})^2 < -2$  then no residue at infinity

- all open string amplitudes have a Koba-Nielsen type integrand
- Koba-Nielsen amplitudes @ large-z

color-adjacent shifts 
$$\lim_{z \to \infty} A(z) \sim z^{\alpha'(p_i + p_{i+1})^2 + 1} \left( G_0 + \mathcal{O}\left(\frac{1}{z}\right) \right)$$
non-adjacent shifts 
$$\lim_{z \to \infty} A(z) \sim e^{\pm (\alpha')^2} z^{\alpha'(p_i + p_j)^2 + 1} \left( G'_0 + \mathcal{O}\left(\frac{1}{z}\right) \right)$$

- if  $\alpha'(p_i + p_{i+1})^2 < -2$  then no residue at infinity
- direct integral proof for adjacent shifts
- non-adjacent shifts through monodromy relations [Plahte, 70]

- all open string amplitudes have a Koba-Nielsen type integrand
- Koba-Nielsen amplitudes @ large-z

color-adjacent shifts

non-adjacent shifts

$$\begin{split} \lim_{z \to \infty} A(z) &\sim z^{\alpha'(p_i + p_{i+1})^2 + ?} \left( G_0 + \mathcal{O}\left(\frac{1}{z}\right) \right. \\ \lim_{z \to \infty} A(z) &\sim e^{\pm (\alpha') z} z^{\alpha'(p_i + p_j)^2 + ?} \left( G'_0 + \mathcal{O}\left(\frac{1}{z}\right) \right) \end{split}$$

- if  $\alpha'(p_i + p_{i+1})^2 < ?$  then no residue at infinity
- direct integral proof for adjacent shifts
- non-adjacent shifts through monodromy relations [Plahte, 70]

< 口 > < 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 > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >

- all open string amplitudes have a Koba-Nielsen type integrand
- Koba-Nielsen amplitudes @ large-z

color-adjacent shifts

non-adjacent shifts

$$\begin{split} &\lim_{z \to \infty} A(z) \sim z^{\alpha'(p_i + p_{i+1})^2 + ?} \left( G_0 + \mathcal{O}\left(\frac{1}{z}\right) \right. \\ &\lim_{z \to \infty} A(z) \sim e^{\pm (\alpha')^2} z^{\alpha'(p_i + p_j)^2 + ?} \left( G'_0 + \mathcal{O}\left(\frac{1}{z}\right) \right) \end{split}$$

• if  $\alpha'(p_i + p_{i+1})^2 < ?$  then no residue at infinity

- direct integral proof for adjacent shifts
- non-adjacent shifts through monodromy relations [Plahte, 70]

all tree level amplitudes in a flat background obey on-shell recursion in any string theory, depending on kinematic invariant

- proven for open string / argued for closed string (see later)
- conjecture: ? universal for shifted particles

- how generic are recursion relations in string theory?
- $\bullet~\mbox{curved backgrounds? loops?} \rightarrow \mbox{study CFT}$

- how generic are recursion relations in string theory?
- curved backgrounds? loops?  $\rightarrow$  study CFT

adjacent shifts from CFT argument (based on [Brower et.al., 06])

$$:e^{ip_1X(y)}::e^{ip_2X(0)}:=\left(\frac{1}{y}\right)^{2\alpha'p_1p_2}:e^{i(p_1X(y)+p_2X(0))+izn^{\mu}(X_{\mu}(y)-X_{\mu}(0))}:$$

• Taylor expand exponential in y, assume  $yz \sim 1$  and integrate

< 口 > < 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 > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >

- how generic are recursion relations in string theory?
- curved backgrounds? loops?  $\rightarrow$  study CFT

adjacent shifts from CFT argument (based on [Brower et.al., 06])

$$: e^{ip_1X(y)} :: e^{ip_2X(0)} := \left(\frac{1}{y}\right)^{2\alpha'p_1p_2} : e^{i(p_1X(y)+p_2X(0))+izn^{\mu}(X_{\mu}(y)-X_{\mu}(0))}:$$

• Taylor expand exponential in y, assume  $yz \sim 1$  and integrate

shifting gluon legs in the bosonic string

$$A_{n}(z) \sim \hat{\zeta}_{1}^{\mu} \hat{\zeta}_{2}^{\nu} \left(\frac{1}{z}\right)^{\alpha'(\rho_{1}+\rho_{2})^{2}} \left(z \left[\eta_{\mu\nu}+\alpha' A_{\mu\nu}\right]+B_{\mu\nu}+\mathcal{O}\left(\frac{1}{z}\right)\right)$$

analysis reduces to [Arkani-Hamed, Kaplan, 08]

same result through integral derivation

Rutger Boels (NBIA)

on-shell recursion in string theory

< 口 > < 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 > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >

- how generic are recursion relations in string theory?
- curved backgrounds? loops?  $\rightarrow$  study CFT

adjacent shifts from CFT argument (based on [Brower et.al., 06])

$$: e^{ip_1X(y)} :: e^{ip_2X(0)} := \left(\frac{1}{y}\right)^{2\alpha'p_1p_2} : e^{i(p_1X(y)+p_2X(0))+izn^{\mu}(X_{\mu}(y)-X_{\mu}(0))}:$$

• Taylor expand exponential in y, assume  $yz \sim 1$  and integrate

shifting gluon legs in the superstring

$$\boldsymbol{A}_{n}(\boldsymbol{z}) \sim \hat{\zeta}_{1}^{\mu} \hat{\zeta}_{2}^{\nu} \left(\frac{1}{z}\right)^{\alpha'(\boldsymbol{p}_{1}+\boldsymbol{p}_{2})^{2}} \left(\boldsymbol{z} \left[\eta_{\mu\nu}(1+2\alpha'\boldsymbol{p}_{1}\cdot\boldsymbol{p}_{2})\right] + \boldsymbol{B}_{\mu\nu} + \mathcal{O}\left(\frac{1}{z}\right)\right)$$

analysis reduces to [Arkani-Hamed, Kaplan, 08]

same result through integral derivation (much more involved)

Rutger Boels (NBIA)

• large z in CFT only depends on adjacent shifted particles

• large z in CFT only depends on adjacent shifted particles

#### applies to

- B-field backgrounds
- constant Abelian backgrounds [RB, to appear] (new in field theory)
- closed strings as 'square' of open string (also through KLT)

< 口 > < 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 > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >

• large z in CFT only depends on adjacent shifted particles

#### applies to

- B-field backgrounds
- constant Abelian backgrounds [RB, to appear] (new in field theory)
- closed strings as 'square' of open string (also through KLT)
- CFT derivation monodromy relations [Plahte, 70] for non-adjacent shifts

$$: V_1(z_1):: V_2(z_2): \equiv : V_2(z_2):: V_1(z_1): R_{12}$$

• in flat backgrounds  $R_{12} \sim e^{\pm 2\pi i lpha' (p_1 p_2) \operatorname{Sign}(z_1 - z_2)}$ 

• large z in CFT only depends on adjacent shifted particles

#### applies to

- B-field backgrounds
- constant Abelian backgrounds [RB, to appear] (new in field theory)
- closed strings as 'square' of open string (also through KLT)
- CFT derivation monodromy relations [Plahte, 70] for non-adjacent shifts

$$: V_1(z_1):: V_2(z_2): \equiv : V_2(z_2):: V_1(z_1): R_{12}$$

• in flat backgrounds  $R_{12} \sim e^{\pm 2\pi i lpha' (p_1 p_2) \mathrm{Sign}(z_1 - z_2)}$ 

$$\oint_{z_1} \int' \langle 0| : V(z_1) : \ldots : V(z_n) : |0\rangle = 0 \qquad \rightarrow$$

 $A(1,2,\ldots,n)+R_{12}A(2,1,3,\ldots,n)+R_{12}R_{23}A(2,3,1,\ldots,n)+\ldots=0$ 

イロト 不得 トイヨト イヨト 二日

• large z in CFT only depends on adjacent shifted particles

#### applies to

- B-field backgrounds
- constant Abelian backgrounds [RB, to appear] (new in field theory)
- closed strings as 'square' of open string (also through KLT)
- CFT derivation monodromy relations [Plahte, 70] for non-adjacent shifts

$$: V_1(z_1):: V_2(z_2): \equiv : V_2(z_2):: V_1(z_1): R_{12}$$

• in flat backgrounds  $R_{12} \sim e^{\pm 2\pi i lpha' (p_1 p_2) \mathrm{Sign}(z_1 - z_2)}$ 

$$\oint_{z_1} \int' \langle 0| : V(z_1) : \ldots : V(z_n) : |0\rangle = 0 \qquad \rightarrow$$

 $A(1,2,\ldots,n)+R_{12}A(2,1,3,\ldots,n)+R_{12}R_{23}A(2,3,1,\ldots,n)+\ldots=0$ 

• general CFT: R<sub>12</sub> obeys the Yang-Baxter equation

Rutger Boels (NBIA)

Have done

- on-shell recursion in tree level strings in flat backgrounds
  - proven for open strings
  - argued for closed strings
- very natural, CFT interpretation

Have done

- on-shell recursion in tree level strings in flat backgrounds
  - proven for open strings
  - argued for closed strings
- very natural, CFT interpretation

To do

- study curved backgrounds, loops
- calculate amplitudes, extract information

(I) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1)) < ((1))

Have done

- on-shell recursion in tree level strings in flat backgrounds
  - proven for open strings
  - argued for closed strings
- very natural, CFT interpretation

To do

- study curved backgrounds, loops
- calculate amplitudes, extract information

Dream of

on-shell recursion ↔ crossing symmetry in CFT

Have done

- on-shell recursion in tree level strings in flat backgrounds
  - proven for open strings
  - argued for closed strings
- very natural, CFT interpretation

To do

- study curved backgrounds, loops
- calculate amplitudes, extract information

Dream of

- on-shell recursion  $\leftrightarrow$  crossing symmetry in CFT
  - is there a string amplitude bootstrap?